#### INAUGURAL-DISSERTATION

zur

Erlangung der Doktorwürde
der
Naturwissenschaftlich-Mathematischen
Gesamtfakultät
der Ruprecht-Karls-Universität
Heidelberg

vorgelegt von Dipl.-Phys. Rainer Nau aus Darmstadt

Tag der mündlichen Prüfung: 16.01.2008

# Weiterentwicklung eines flugzeuggetragenen CIMS-Instruments; Spurengasmessungen in der Atmosphäre und in einem Blitzlabor

Gutachter: Prof. Dr. Frank Arnold

Prof. Dr. Klaus Pfeilsticker

#### Weiterentwicklung eines flugzeuggetragenen CIMS-Instruments; Spurengasmessungen in der Atmosphäre und in einem Blitzlabor

Schwefelsäure und dessen Vorläufer Schwefeldioxid (SO<sub>2</sub>) sind für die Bildung von Aerosolen wichtig. Salpetersäure (HNO<sub>3</sub>) und Methansäure (HCOOH) beeinflussen in besonderen atmosphärischen Situationen das Aerosol. Eine langfristige Änderung der Aerosolzusammensetzung und eine dadurch bedingte Änderung von Größe und Konzentration der Aerosole, beeinflusst das lokale und globale Klima.

Ziel dieser Arbeit war es, mithilfe eines Ionen-Fallen-Massenspektrometers (IT-CIMS) die Aerosol-Vorläufergase  $\mathrm{SO}_2$ , HCOOH und HNO3 in unterschiedlichen Luftmassen durch eine Ionen-Molekül-Reaktionen mittels Einbringen isotopisch markierter Eichgase während des Messvorgangs online quantitativ zu bestimmen. Hiermit sollen Fehlerquellen wie Wandverluste, Feuchteabhängigkeiten des effektiven Ratenkoeffizienten sowie die Ungenauigkeit bei der Bestimmung der Ionenverweildauer im Strömungsreaktor minimiert bzw. ganz vermieden werden. Der modifizierte IT-CIMS-Aufbau konnte im Rahmen der INTEX-B (Intercontinental Chemical Transport Experiment B) Kampagne an Bord des Forschungsflugzeug FALCON des Deutschen Zentrums für Luft- und Raumfahrt (DLR) erfolgreich implementiert und eingesetzt werden. Zusätzlich wurden im Rahmen dieser Arbeit Labormessungen am Lehrstuhl für Hochspannungs- und Anlagentechnik der Technischen Universität München durchgeführt. Dabei diente das IT-CIMS zur quantitativen und qualitativen Bestimmung von durch elektrische Entladungen (Korona, Lichtbogen und Blitzstoß) erzeugten gasförmigen HNO2, HNO3, NO3 und HNO4. Hierbei ergab sich je nach Entladung ein HNO3/NO $_y$ -Verhältnis von 0.8 bis 4 %. HNO $_x$ -Molfraktionen dieser Entladungen wurden mit den Molfraktionen einer während eines Fluges aufgezeichneten koronaähnlichen Entladung verglichen.

Im Rahmen von INTEX–B wurden mit  $SO_2$  und HCOOH belastete nordamerikanische (NA) und asiatische Luftmassen in der freien Troposphäre lokalisiert und vermessen. Weiterhin wiesen NA–Luftmassen mit einem Alter von 2–4 Tagen z. T. starke Erhöhungen der HCOOH–Molfraktion von über 250 ppt auf. Eine während der INTEX–B Kampagne lokalisierte Luftmasse mit einer  $SO_2$ –Molfraktion von 1 ppb wurde mit einer 7 Tagen alten asiatischen als auch einer nur wenige Stunden alten Luftmasse aus einer früheren Flugzeugkampagne (ITOP) verglichen, wobei der Vergleich ein Alter der Luftmasse (Plume E) von 1–3 Tagen mit dem nordamerikanischen Kontinent als Entstehungsort ergibt.

# enhancement of an aircraft carried CIMS-instrument; measurements of trace gases in the atmosphere and laboratory discharges

Sulfuric acid with the precurser sulfur dioxide (SO<sub>2</sub>) is responsible for the formation of aerosols. Nitric acid (HNO<sub>3</sub>) and methane acid (HCOOH) can affect the aerosol in special atmospheric situations. A long-term change of the atmospheric aerosol composition and changes in size and number of the atmospheric aerosol particles, affect the earth's climate on a local and global scale.

The aim of this work is to quantify the atmospheric mole fractions of the aerosol precursor gases SO<sub>2</sub>, HCOOH und HNO<sub>3</sub>. By chemical ionisation mass spectrometry specific product ions of the named precursor gases are formed in an ion reaction chamber and detected by an ion trap mass spectrometer (IT-CIMS). Measurement inaccuracies due to wall losses, humidity of the air samples and thus discrepancies in the effective rate coefficients are online calibrated by use of the corresponding isotopic standards. Also changes of the ion residence time in the flow tube are considered. The modified IT-CIMS measurement setup is successfully deployed in the context of the INTEX-B (Intercontinental Chemical transport experiment B) campaign on board of the research aircraft FALCON, which belongs to the German Aerospace Center (DLR). Results of this campaign will be shown and discussed in detail here.

A second part of this thesis deals with  $NO_x$  chemistry as it occurs during electrical discharges during atmospheric lightning for instance. The experiments are performed in close collaboration with the Technical University of Munich which provides the necessary high voltage laboratory. The IT-CIMS is used for quantitative and qualitative analysis of the gaseous  $HNO_2$ ,  $HNO_3$ ,  $NO_3$  and  $HNO_3$  mole fractions. Corona, are and lightning discharges are tested. A  $HNO_3/NO_y$  ratio of 0.8 to 4 % is obtained. Finally the gained laboratory  $HNO_x$  mole fractions are compared to a corona discharge measured during fly through of a thunderstorm cloud.

During the INTEX-B campaign Northern American and Asian air masses are located in the free troposphere above Europe, showing enhanced SO<sub>2</sub> and HCOOH concentrations. Closer analysis of the sampled air masses shows that by an age of 2–4 days of travel time still enhancements in the HCOOH mole fractions of up to 250 ppt are possible. To further explain its origin as well as its particular high SO2 concentration a during an INTEX-B flight intersected air parcel is compared to an easy back-traceable case of a 7 days old Asian air mass also observed in this campaign. To explain the origin from a determinate air mass with a SO<sub>2</sub>-molfractions of 1 ppb, located during the INTEX-B campaign, the air mass was compared to an already analysed data of a very young plume (few hours) taken from an earlier campaign named ITOP and a 7 days old asiatic air mass. Analysis leads to an age of about 1 to 3 days and defines the North American continent as origin of the specified air mass.

# Inhaltsverzeichnis

1	Ein.	leitung	]
<b>2</b>	Atn	nosphärische Spurengase	3
	2.1	Allgemeines zur Atmosphäre	
	2.2	Schwefeldioxid $(SO_2)$	
		2.2.1 Schwefelvorkommen in der Natur	
		2.2.2 Quellen und Senken schwefelhaltiger Verbindungen	
		2.2.3 Schwefelsäure im Aerosol	7
		2.2.4 Einwirkung von Schwefeldioxid und Schwefelsäure auf die Umwelt	7
		2.2.5 Methoden der SO <sub>2</sub> –Messung	
	2.3	Salpetersäure (HNO <sub>3</sub> )	8
	۷.5	2.3.1 Stickstoffchemie und Ozon	
			10
		- 5 <b>V</b>	10
			1(
		ů i	14
			14
	2.4	Methansäure (HCOOH)	15
3			17
	3.1		18
	3.2	Aerosolabbau	18
	3.3	Gesundheitsgefährdung durch Aerosole	20
4			23
	4.1		23
	4.2	ACIMS	23
		4.2.1 ACIMS-Theorie	23
		4.2.2 Parallel–ACIMS	24
		4.2.3 Folge-Reaktionen	26
<b>5</b>	Auf		29
	5.1	Das Massenspektrometer	29
		5.1.1 Aufbau und Funktion des Massenspektrometers	29
			31
		0 0	31
	5.2	•	31
	0.2		31
		1	34
			34
		5.2.5 Reaktor and fonenquene	.٠
6	Kor	$\mathbf{SO}_{2}$ , $\mathbf{SO}_{2}$ , $\mathbf{HNO}_{3}$ and $\mathbf{HCOOH}$	37
_	6.1	<u> </u>	37
	0.1		37
			38
			$\frac{3}{4}$
			43
		6.1.5 Fehlerbetrachtung der $SO_2$ -Messung	46

10	Zusa	ammenfassung und Ausblick	157
	9.1	Ergebnisse der $SO_2$ –Messungen in ASTAR 2007	151
9		<u>.</u> 0	151
	8.9	Zusammemassung und Schlüsslorgerungen	190
	8 U	8.8.8 HNO $\leftrightarrow$ HNO <sub>2</sub>	148
		1	146
			141
			141
			140
			138
		ě	138
			134
	8.8		134
			134
			132
			131
		8.7.2 SO <sub>2</sub> –Messung	
		8.7.1 Messaufbau	
	8.7	Messungen im Labor der TU–München	
		8.6.1 Messflug 25.11.2006	
	8.6	Messkampagne SCOUT-O3	
	8.5	Entstehung von Stickstoffverbindungen im Blitz	
	8.4	OH–Radikal	
	8.3	NO <sub>2</sub> -Produktion	
	8.2	NO-Produktion	
	8.1	Natürliche Blitze	
8	Elek	8	119
			110
	7.6	Zusammenfassung und Schlussfolgerungen	
	1.0	7.5.1 Anmerkungen zu den Testflügen, Dezember 2006	
	7.5	-	114
			102 $112$
		· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	$100 \\ 102$
		-	88 100
	1.4	7.4.1 Nordamerikaplume von Flug fl06b vom 03.05.2006	81 88
	7.4	Messflug fl06b vom 03.05.2006	87
		7.3.2 Nordamerikaplume des Fluges fl01b vom 24.03.2006	74 77
		7.3.1 Asienplume des Fluges fl01b vom 24.03.2006	72 74
	7.3	Messflug fl01b vom 24.03.2006	72 72
	7.2	Messkampagne INTEX-B und SHIPS	72
	7.0	7.1.1 Instrumentierung und Teilnehmer auf der Falcon	71
	7.1	Übersicht	71
7	-	gzeugmessungen	71
		6.3.2 Fehlerbetrachtung	67
		6.3.1 Konzentrationsbestimmung von Methansäure	64
	6.3	Nachweis von Methansäure	64
	0.0	6.2.4 Weiterführende Messungen und Verbesserungen	63
		6.2.3 Untergrundmessungen und Fehler	62
		6.2.2 Adsorption von HNO <sub>3</sub> an Wänden	62
		6.2.1 Möglichkeiten der Bestimmung von HNO <sub>3</sub> -Molfraktionen	57
	6.2	Nachweis von HNO <sub>3</sub>	52
		6.1.6 SO <sub>2</sub> —Produktion durch Einwirken von Ozon auf Edelstahl	48

A			159
	A.1	Flexpartmodell	159
	A.2	Ausschnitte zur Flexpart-Erklärung	159
		A.2.1 Column residence time	159
		A.2.2 Retroplume summary	159
		A.2.3 CO, SO <sub>2</sub> source contributions	160
		A.2.4 Emission tracer time series	
		A.2.5 Footprint	160
	A.3	Zusammenfassung	160
В			161
	B.1	Übersicht der INTEX-B Flüge fl01b und fl06b	162
	B.2	INTEX-B und SHIPS Flüge fl03, fl04, fl05	
	B.3	Computerberechnung zur $SO_2$ -Reaktion mit $OH \cdot \dots \cdot $	
$\mathbf{C}$			173
	C.1	Anhang Blitzkampagne	173
D	Stic	hwortverzeichnis	181
	Lite	eraturverzeichnis	182

### Kapitel 1

# **Einleitung**

Atmosphärische Aerosole und Spurengase wie Salpetersäure (HNO<sub>3</sub>), Schwefeldioxid (SO<sub>2</sub>) und Methansäure (HCOOH) beeinflussen den Strahlungshaushalt der Erde. Durch die gestiegene Verbrennung von Biomasse (BB) und fossilen Brennstoffen (FFC) im Zuge der globalen Industrialisierung, nahmen die Emissionen von SO<sub>2</sub> und HCCOH stark zu. Die Erzeugung von HNO<sub>3</sub> über NO<sub>2</sub> und OH· greift sowohl in den OH·—Haushalt als auch in den Haushalt des Treibhausgases Ozon ein, wodurch der natürliche Treibhauseffekt, welcher für die zum Leben notwendige Temperatur auf der Erde verantwortlich ist, durch einen weiteren anthropogenen Treibhauseffekt verstärkt wird. Zusätzlich fördern HNO<sub>3</sub> und HCOOH das Wachstum präexistenter Aerosole, wobei die feuchte Deposition durch die hoch löslichen Gase HCOOH und HNO<sub>3</sub> stark ausgeprägt ist. Die Deposition von Schwefeldioxid findet ebenso statt wie Gasphasenoxidation zu Schwefelsäure (H<sub>2</sub>SO<sub>4</sub>), welche durch homogene Nukleation oder ioneninduzierte Nukleation eine Aerosolneubildung bewirken kann. Eine Modifizierung des Anteils der als Wolkenkondensationskeime dienenden Aerosolteilchen hat starken Einfluss auf die Bildung und die Lebensdauer von Wolken. Dies wiederum beeinflusst die Albedo der Erde und damit die durchschnittliche Absorption und Streuung von solarer und terrestrischer Strahlung.

Der drastisch gestiegene Energiebedarf Ostasiens und ein noch immer hoher Energiebedarf Zentralamerikas führen zu einem gesteigerten Verbrauch fossiler Brennstoffe in diesen Regionen. Der damit verbundene interkontinentale Transport von Luftschadstoffen aus diesen Regionen nach Zentraleuropa war Ausgangspunkt der Fragestellungen mehrerer Messkampagnen, wie z. B. ITOP (Intercontinental Transport of Ozone and Precursors, 2004), SCOUT-O3 (Stratosphere-Climate Links with Emphasis on the Upper Troposphere and Lower Stratosphere, 2005), INTEX-B (Intercontinental Chemical Transport Experiment B, 2006) und ASTAR (Arctic Study of Tropospheric Aerosols, Clouds and Radiation). Klimarelevante Spurengase wurden während dieser Kampagnen durch flugzeuggetragene Sonden erfasst.

Für den flugzeuggetragenen Nachweis dieser Spurengase sind empfindliche Messgeräte mit einer hohen zeitlichen Auflösung notwendig. In Laborexperimenten wurde im Rahmen dieser Arbeit eine CIMS-Apparatur (Chemisches-Ionisations-Massenspektrometer) für den Messeinsatz auf Forschungsflugzeugen erweitert. Die Apparatur setzt sich aus einem Einlasssystem, einem Ionen-Fallen-Massenspektrometer sowie einer isotopischen Eicheinheit zusammen und wurde für die gleichzeitige in situ Messung von HCOOH, SO<sub>2</sub> und HNO<sub>3</sub> mittels isotopischer Eichung auf Querempfindlichkeiten untersucht, kalibriert und optimiert. Zusätzlich wurde für die Bestimmung von HNO<sub>3</sub> die schon vorher erprobte Methode der Berechnung durch die so genannte ACIMS-Formel eingesetzt.

Im Rahmen der INTEX-B Kampagne wurde der Messaufbau in das Forschungsflugzeug Falcon des DLR (Deutsches Zentrum für Luft- und Raumfahrt, Oberpfaffenhofen) eingebaut und diente dort zur Messung oben genannter Spurengase. Die untersuchten Luftmassen stammten aus nordamerikanischen und asiatischen Plumes, welche nach mehrtägigem Ferntransport über Westeuropa angelangt waren. Die Vorhersage des Zielgebietes, Zeitpunktes wie auch der zu erwartenden Spurengaskonzentrationen basierte dabei auf dem theoretischen Modell Flexpart [Stohl, 2007b].

Die isotopische in situ Eichung des Aufbaus der Gruppe Atmosphärische Spurengase am MPI–K kam bei der Messung von HCOOH und  $\rm SO_2$  dabei erfolgreich zum Einsatz. Die Bestimmung der HNO $_3$ –Molfraktion wurde während der INTEX–B Kampagne mithilfe der ACIMS–Formel durchgeführt. Die Eichung der HNO $_3$ –Messung mittels eines isotopischen Standards kam bei verschiedenen Testflügen erfolgreich zum Einsatz. Die hierbei gemessenen Verhältnisse von Ozon zu HNO $_3$  sind mit den Verhältnissen, welche während der INTEX–B Kampagne gemessen wurden, vergleichbar.

Ein weiterer Teil dieser Arbeit beschäftigt sich mit der Messung von Spurengasen, erzeugt durch elek-

trische Entladungen. Hierbei wurden Laborversuche an der Technischen Universität München (TUM) am Lehrstuhl für Hochspannungs- und Anlagentechnik durchgeführt. Die gebildeten  $HNO_x$ -Molfraktionen (HONO,  $HNO_3$  und  $HNO_4$ ) ließen sich mittels der ACIMS-Formel bestimmen und konnten mit einer während eines Messfluges aufgenommen Entladung einer Gewitterwolke verglichen werden. Zusätzlich gemessene Spurengase wie  $SO_2$ , NO,  $NO_2$  und Schwefelsäure wurden für diese Validierung herangezogen.

Bei den Messungen der  $SO_2$ – und HCOOH–Molfraktionen während der INTEX–B Kampagne ergaben sich zum Teil hohe Schwankungen. Der durchschnittliche Hintergrund der  $SO_2$ –Molfraktion lag bei 40 ppt in der oberen Troposphäre und stieg auf 1 ppb in der atmosphärischen Grenzschicht an. In verschiedenen Plumes innerhalb der freien Troposphäre wurden vereinzelt Molfraktionen von bis zu 1 ppb gemessen.

Die durchschnittlichen Molfraktionen von HCOOH lagen in der oberen Troposphäre bei 50 ppt und stiegen bis innerhalb der Grenzschicht auf 150 ppt an, wobei sich vereinzelt Molfraktionen von 300 bis 400 ppt nachweisen ließen. Die durchschnittlichen Molfraktionen von HCOOH und  $SO_2$  zeigten Ähnlichkeiten zu vorhergehenden Messungen in der Gruppe Atmosphärische Spurengase des MPI–K [Reiner et al., 1999]. Die Messung von HNO<sub>3</sub> in der Stratosphäre ergab Höchstwerte um 2.5 ppb, während die des Hintergrunds unter der Nachweisgrenze von 170 ppt lagen.

Messungen von  $\mathrm{HNO}_x$  während verschiedener Entladungen wie Blitzstoß, Lichtbogen oder Korona, ergaben signifikante Änderungen der Molfraktionen von  $\mathrm{HONO}$ ,  $\mathrm{HNO}_3$  und  $\mathrm{HNO}_4$  in Abhängigkeit vom Entladungstyp. Das Verhältnis von  $\mathrm{HNO}_3$  zu  $\mathrm{NO}_y$  lag zwischen 0.8 und 4 %, abhängig vom Entladungstyp. Des Weiteren wurde eine Abhängigkeit der  $\mathrm{NO}$ -Molfraktion von der Ozonmolfraktion beobachtet, wobei während einer Blitzstoßentladung das entstandene  $\mathrm{NO}$  sehr schnell möglicherweise zu  $\mathrm{NO}_2$  umgewandelt wurde. Das Ansteigen der  $\mathrm{HNO}_x$ -Molfraktionen wurde sowohl während der AC-Korona als auch bei Blitzstoßversuchen in vergleichbarer Weise beobachtet. Die Abnahme vereinzelter Spurengase wie  $\mathrm{HONO}$  und  $\mathrm{HNO}_4$  während der Lichtbogenentladung lässt sich durch Photolyse von der Entladung erzeugter  $\mathrm{UV}$ -Strahlung erklären.

Eine weitere Flugzeugkampagne mit dem in dieser Arbeit weiter entwickelten CIMS-Messaufbau war ASTAR (Arctic Study of Tropospheric Aerosols, Clouds and Radiation) im Jahr 2007. Der Schwerpunkt dieser Kampagne lag in der flugzeuggetragenen Messung von Aerosol- und Wolkeneigenschaften in der polaren Troposphäre. Hierbei wurde die CIMS-Apparatur für die Bestimmung der Molfraktionen von  $SO_2$  und  $HNO_3$  eingesetzt (s. Kap. 9). Wegen des kurzen Zeitabstandes zu dieser Arbeit beinhalten die dargestellten Flüge nur preliminary  $SO_2$ -Messwerte.

### Kapitel 2

# Atmosphärische Spurengase

#### 2.1 Allgemeines zur Atmosphäre

Die Atmosphäre kann durch den Temperaturverlauf in verschiedene Bereiche unterteilt werden. Die Grenzschicht als Teil der Troposphäre endet je nach Standort in 1 bis 2 km Höhe und ist durch bodennahen Einfluss einer starken Durchmischung unterworfen. Im Anschluss kommt die freie Troposphäre, in der durch eine durchschnittliche Temperaturabnahme von -6.5 K pro km warme Luftmassen durch adiabatische Konvektion bis an den oberen Rand, der Tropopause transportiert werden können. Die Tropopause zeichnet sich durch ein Temperaturminimum aus und befindet sich nach Breitengrad und Jahreszeit an den Erdpolen in 6–8 km, in gemäßigten Breiten in 10–12 km und in den Tropen in 16–18 km Höhe. Die sich anschließende Stratosphäre zeichnet sich durch einen Temperaturanstieg mit der Höhe aus, wodurch Luftmassen durch adiabatische Konvektion nur in speziellen Fällen, wie z.B. der überschießenden Konvektion in den Tropen, diese Höhen erreicht. Die Stratosphäre endet in ca. 50 km und besitzt mit bis zu 10 ppm [Brasseur et al., 1999] einen hohen Ozongehalt, der hierdurch Strahlung mit Energien über 4 eV absorbiert.

Die Atmosphäre unterliegt am Tag und in der Nacht ständigen Reaktionen zwischen verschiedensten Spurengasen. Die Lebensdauer dieser Spurengase aus unterschiedlichen anthropogenen und natürlichen Quellen variiert sehr stark und liegt zwischen Stunden (z. B. Stickstoffoxid), Tagen (z. B. SO<sub>2</sub>) und vielen Jahren (z. B. FCKWs), wodurch sich für jedes Spurengas ein u. a. tages- und jahreszeitliches höhen- und temperaturabhängiges Konzentrationsgleichgewicht einstellt.

### 2.2 Schwefeldioxid $(SO_2)$

#### 2.2.1 Schwefelvorkommen in der Natur

Schwefel existiert in vier verschiedenen stabilen Isotopen:  $^{32}$ S (95.02 %),  $^{33}$ S (0.75 %),  $^{34}$ S (4.21 %),  $^{36}$ S (0.02 %). Der Anteil des Elements Schwefel an der Erdkruste beträgt zirka 0.04 % der vorhandenen Masse. Dieser Schwefel kommt hauptsächlich in kristalliner, elementarer Form in vulkanisch aktiven Gebieten, Lagerstätten oder in organischen und anorganischen Verbindungen vor. Die häufigste Schwefelform ist der  $\alpha$ -Schwefel mit seinem gelb kristallinen Vorkommen. Bei Temperaturen um 369 K entsteht fast farbloser kristalliner  $\beta$ -Schwefel. In der Schmelze ab 388.36 K existieren noch weitere Modifikationen des Schwefels. Die hohe Anzahl der Oxidationsstufen von -2 bis +6 (ohne +5) geben die Vielfältigkeit möglicher Schwefelverbindungen wieder (s. Abb. 2.1).

Innerhalb der Atmosphäre wird er zum größten Teil über gasförmige, schwefelhaltige Verbindungen eingetragen, wobei 25 % auf natürliche Prozesse zurückzuführen sind, die restlichen 75 % sind anthropogen.

#### 2.2.2 Quellen und Senken schwefelhaltiger Verbindungen

Natürliche Quellen atmosphärischer, schwefelhaltiger Verbindungen sind sowohl die Landmassen als auch die Meere. Durch biologische Prozesse von Schwefelbakterien wird H<sub>2</sub>S produziert und direkt in die Atmosphäre abgegeben. Das Plankton in den Meeren erzeugt Dimethylsulfid (DMS). Carbonylsulfid

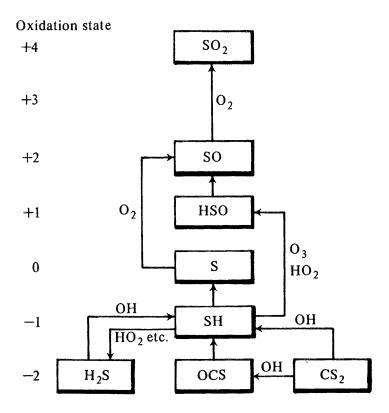


Abbildung 2.1: Die verschiedenen Oxidationsstufen von Schwefelverbindungen und die Oxidation zu  $SO_2$  [Wayne, 2000].

(OCS) wird sowohl von den Meeren als von der Vegetation an die Atmosphäre abgegeben. Direkte Einträge von Schwefeldioxid in größeren Mengen entstehen durch Vulkane und Verbrennung von Biomasse.

Schwefelhaltige anthropogene Quellen sind hauptsächlich das Verbrennen fossiler Biomasse. Der hierbei in die Atmosphäre abgegebene Schwefel beträgt zur Zeit etwa 75 % des jährlichen Eintrags [Seinfeld and Pandis, 1998] (s. Abb. 2.2).

Wegen der teilweise geringen Löslichkeit der Spurengase DMS ( $k_H^0 = \sim 0.6 \text{ mol/kg·bar}$ , 298.15 K)<sup>1</sup>, CS<sub>2</sub> ( $k_H^0 = \sim 0.055$ ), und H<sub>2</sub>S ( $k_H^0 = \sim 0.1$ ) in Wasser [NIST, 2007] im Vergleich zu HNO<sub>3</sub> ( $k_H^0 = \sim 200000$ ) spielen sich ihre chemischen Reaktionen hauptsächlich in der Gasphase ab. Sie werden dort durch Oxidation mit OH· und NO<sub>3</sub> zu OCS und Schwefeldioxid umgewandelt (s. Abb. 2.4). Der Abbau durch OH· in niedrigen Höhen lassen die Molfraktionen von CS<sub>2</sub>, DMS, und H<sub>2</sub>S in der freien Troposphäre mit der Höhe stark sinken (s. Abb. 2.3), hieraus ergeben sich für diese Verbindungen kurze Lebensdauern von nur wenigen Tagen.

Eine Ausnahme stellt das stabile OCS dar. Es wird durch UV-Strahlung, O¹D oder OH· innerhalb der mittleren Stratosphäre abgebaut (s. Gl. 2.1, 2.2, 2.3) [Brasseur et al., 1999; Wayne, 2000] und dient als natürlicher Schwefellieferant für die Aerosolschicht (Junge-Schicht) in 20 km Höhe [Roedel, 2000].

$$OCS + h\nu \rightarrow CO + S$$
 (2.1)

$$OCS + O \rightarrow CO + SO$$
 (2.2)

$$OCS + OH \rightarrow CO_2 + HS \rightarrow (2.3)$$

Aufgrund der Stabilität von OCS sind innerhalb der maritimen und kontinentalen Grenzschichten sowie der freien Troposphäre annähernd konstante OCS-Molfraktionen von ca. 500 ppt vorhanden. Abgesehen von kurzzeitigen Vulkaneruptionen ist OCS auf lange Zeiträume gesehen die größte natürliche Schwefelquelle der Stratosphäre.

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Henry Konstante

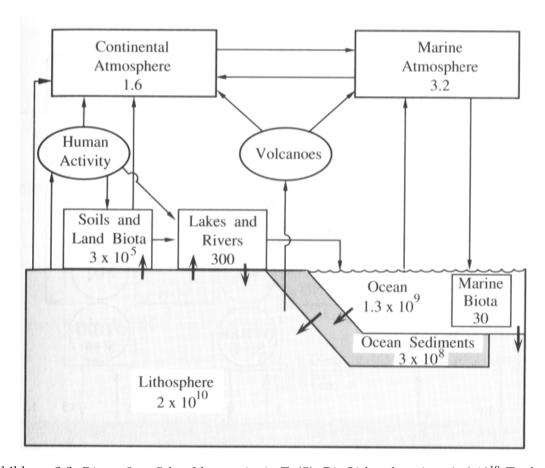


Abbildung 2.2: Die größten Schwefelreservoirs in Tg(S). Die Lithosphäre ist mit  $2\cdot 10^{10}$  Tg das größte Schwefelreservoir. Von dieser wird über natürliche und anthropogene Prozesse Schwefel in weitere Reservoirs eingetragen und wieder aufgenommen. Die Atmosphäre selber mit einem Schwefelgehalt von 4.8 Tg besitzt im Vergleich zur Lithosphäre oder dem Ozean nur einen kleinen Bruchteil dieser Mengen, aber mit einem hohen klimarelevanten Einfluss [Seinfeld and Pandis, 1998].

Verbindung	Durchschnittliche Molfraktionen [10 <sup>-12</sup> ]		
	Grenzschicht		freie Troposphäre (2-5 km)
	maritim	kontinental	
$H_2S$	4-26	50-900	6-8.5
CH <sub>3</sub> SCH <sub>3</sub>	20-180	8-100	1.5-15
$CS_2$	<30	35-190	5-7
OCS	450-540	500-550	500
$SO_2$	20-90	-1500	$50-260 \ (>5  \mathrm{km})$

Abbildung 2.3: Typische Molfraktionen atmosphärischer Schwefelverbindungen in ppt. Unterschiede in den Molfraktionen schwefelhaltiger Verbindungen sind in der maritimen und kontinentalen Grenzschicht zu finden.  $SO_2$  wird vorwiegend auf kontinentalen Gebieten emittiert, wodurch die gegenüber maritimen Gebieten erhöhte Molfraktion entsteht. Die Stabilität von OCS stellt den Grund für die annähernd gleichbleibende Molfraktion von 500 ppt in den Grenzschichten und der Troposphäre dar [Seinfeld and Pandis, 1998; Zellner, 1999; Aufmhoff, 2004].

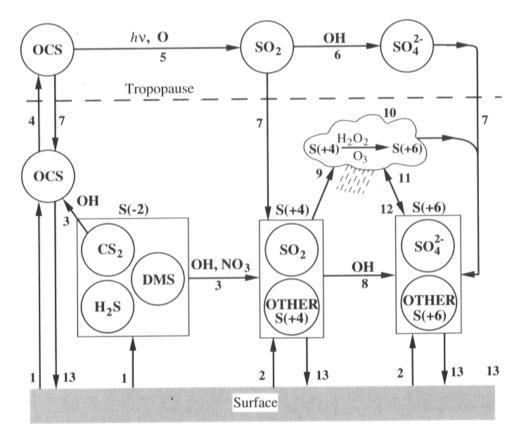


Abbildung 2.4: Die wichtigsten Prozesse (1–13) schwefelhaltiger Verbindungen in der Atmosphäre [Seinfeld and Pandis, 1998]. (1) OCS, CS<sub>2</sub>, DMS und H<sub>2</sub>S Emission in die Troposphäre; Reaktion von CS<sub>2</sub>, DMS und H<sub>2</sub>S mit OH und NO<sub>3</sub> zu SO<sub>2</sub> und OCS (3), Transport von OCS in die Stratosphäre (4), Umwandlung von OCS durch Photolyse und atomaren Sauerstoff nach SO<sub>2</sub> (5) und weiter mit OH· nach  $SO_4^{2-}$  (6, 8), Transport von SO<sub>2</sub> und  $SO_4^{2-}$  in die Troposphäre (7). Adsorption von  $SO_4^{2-}$  und  $SO_2$  (9), Oxidation von SO<sub>2</sub> durch H<sub>2</sub>O<sub>2</sub> zu Schwefel +6 in der Flüssigphase (10), Adsorption und Anreicherung von Schwefel (+6) in Aerosolen (11, 12), Ausscheidung von OCS, Schwefel (+4, +6) durch Deposition.

Schwefeldioxid hat innerhalb der Troposphäre eine Lebensdauer von einigen Tagen. Wegen seiner geringen Löslichkeit ( $k_H^0 = \sim 1.2 \text{ mol/kg·bar}, 298.15 \text{ K}$ ) in Wasser ist der Anteil der feuchten Deposition zwar gering (im Verhältnis zu Spurengasen wie z.B. HNO<sub>3</sub>), aber nicht vernachlässigbar.

$$SO_2 + H_2O \rightleftharpoons H_2SO_3 \rightleftharpoons H^+ + HSO_3^- \rightleftharpoons 2H^+ + SO_3^{2-}$$
 (2.4)

$$HSO_3^- + O_3 \rightarrow HSO_4^- + O_2$$
  
 $SO_3^{2-} + O_3 \rightarrow SO_4^{2-} + O_2$   
 $HSO_3^- + H_2O_2 \rightarrow HSO_4^- + H_2O$  (2.5)

Schwefeldioxid löst sich in Wasser nach Gl. 2.4 und reagiert über Oxidation durch gelöstes  $H_2O_2$  oder Ozon zu Sulfationen (s. Gl. 2.5). Die hauptsächliche Senke innerhalb der Grenzschicht ist die trockene Deposition.

In der oberen Troposphäre und Stratosphäre kommt die Gasphasenoxidation durch OH· wegen des Wegfalls der trockenen und feuchten Deposition zum Tragen, wodurch sich die Lebensdauer von SO₂ auf mehrere Wochen [Roedel, 2000; Pitts and Pitts, 2000] erhöhen kann. Diese Reaktion (s. Gl. 2.6), nach Stockwell und Calvert benannt, wurde von der Gruppe Atmosphärische Spurengase des MPI−K erstmal in Reiner and Arnold [1993, 1994] untersucht.

$$SO_2 + OH \cdot + M \rightarrow HSO_3 \cdot + M$$

$$HSO_3 \cdot + O_2 \rightarrow SO_3 + HO_2 \cdot$$

$$SO_3 + 2H_2O + M \rightarrow H_2SO_4 + M + H_2O$$

$$(2.6)$$

Die Oxidation von Schwefel endet mit der Wertigkeit von +6 und tritt z. B. bei Schwefelsäure und Sulfat auf. Schwefelverbindungen mit einer hohen Oxidationszahl neigen wegen des größeren Dipolmoments zu einer höheren Löslichkeit, wodurch z. B. Schwefelsäure durch ihren sehr niedrigen Dampfdruck leicht aus der Gasphase heraus auf präexistierenden Aerosolen kondensiert.

#### 2.2.3 Schwefelsäure im Aerosol

In der Gasphase treten schwefelhaltige Moleküle am Ende der Reaktionskette im Allgemeinen als Sulfate oder  $H_2SO_4$  auf. Sulfate sind bis auf einige Ausnahmen wie PbSO<sub>4</sub> wasserlöslich. Schwefelsäure ist stark hygroskopisch und wegen ihres großen Dipolmoments stark wasserlöslich ( $k_H^0 \ge 1 \cdot 10^{11} \text{ mol/kg·bar}$ , 298.15 K). Aus diesen Gründen eignet sich Schwefelsäure besonders zum Aufkondensieren auf existierenden Partikel (s. Kap. 3). Die Eigenschaft von Schwefelsäure, das Aerosolwachstum zu fördern, nimmt unmittelbar Einfluss auf das Erdklima (z.B. Wolkenkondensationskerne, Erdalbedo, Junge-Schicht).

#### 2.2.4 Einwirkung von Schwefeldioxid und Schwefelsäure auf die Umwelt

Schwefeldioxid ist ein stechend riechendes und farbloses Gas. Es hat einen MAK (maximale Arbeitsplatz-Konzentration)-Wert von 5 mg/m $^3$ . In Molfraktionen von >300 ppm ist es gesundheitsschädigend. Starke Umweltschäden wie saurer Regen durch anthropogenes  $SO_2$  führten in verschiedenen Ländern dazu, den Ausstoß zu kontrollieren und zu begrenzen. Industrieabgase werden hierbei durch Rauchgasentschwefelung gereinigt. Wegen der Einführung des Katalysators und der damit zusammenhängenden möglichen Zerstörung des Katalysators durch hohe Schwefelkonzentrationen wurde eine Schwefelobergrenze des Kfz-Treibstoffs beschlossen (Ottokraftstoff um 1990, Dieselkraftstoff nach 2000).

#### 2.2.5 Methoden der SO<sub>2</sub>-Messung

Schwefeldioxid kann mit verschiedenen Methoden auf Flugzeugen gemessen werden. Darunter fällt die Gaschromatographie (GC), Chemilumineszenz, differenzielle optische Absorptionsspektroskopie (DOAS)

und die von der Gruppe Atmosphärische Spurengase des MPI–K entwickelte Chemische-Ionisations-Massenspektrometrie (CIMS) mit  $\mathrm{CO}_3^-$ -Ionen.

Bei der Gaschromatographie wird das zu analysierende Gasgemisch von einem Trägergas aufgenommen, in eine gekühlte Falle geleitet und dort konzentriert. Nach einer Sammelzeit im Minutenbereich wird der Inhalt der Falle durch Erhitzen in eine Trennsäule geleitet, welche zu dem eigentlichen Detektor führt. Mögliche Detektoren wie Flammenionisationsdetektor und Massenspektrometer werden hierfür eingesetzt. Je nach Länge der Messung können Molfraktionen von  $\geq 30$  ppt gemessen werden. Das Problem bei dieser Methode ist die Zeitdauer der Messung im Minutenbereich.

Bei der Chemilumineszenzmethode reagiert  $SO_2$  z.B. mit  $Na_2(HgCl_4)$  zu einem stabilen Komplex, der mit KMnO<sub>4</sub> unter Abgabe von chemilumineszentem Licht im Bereich von  $\lambda < 500$  nm Sulfat bildet. Die Intensität des Lichts verhält sich proportional zur vorhandenen  $SO_2$ -Molfraktion. Die Nachweisgrenze von 30 ppt und die Sammelzeit im Minutenbereich ähnelt der Gaschromatographie [Gregory et al., 1993].

Die DOAS-Methode ist eine qualitative und quantitative Fernerkundungsmethode für kleinste Spuren von Gasen. Hierbei misst ein Spektrometer das Absorptionsspektrum eines Spurengases. Die Lichtquelle kann hierbei künstlich oder natürlichen Ursprungs sein. Für die Detektion von Schwefeldioxid wird die Absorptionsbande im Bereich von 316–325 nm verwendet und damit die integrierte Säulendichte eines Spurengases zwischen Lichtquelle und Instrument gemessen.

Einige dieser Methoden wie die Gaschromatographie haben den Nachteil der sehr langen Integrationszeit, was für eine flugzeuggetragene Messung ungenügend ist. Die CIMS-Methode, die ausführlich in **Kap. 4.1** behandelt wird, kann diese Integrationszeit bei einer Nachweisgrenze von einigen ppt auf unter 1 Sekunde verkürzen.

#### 2.3 Salpetersäure (HNO<sub>3</sub>)

#### 2.3.1 Stickstoffchemie und Ozon

Stickstoffhaltige Verbindungen spielen eine große Rolle bei Oxidationsprozessen in der Erdatmosphäre. Als wichtige Stickstoffverbindungen sind hier NO und NO<sub>2</sub> zu nennen. NO<sub>x</sub> (NO<sub>x</sub> = NO + NO<sub>2</sub>) selber beeinflusst das Klima nicht direkt, sondern greift über **Gl. 2.7** sowohl in den OH— und HO<sub>2</sub>–Haushalt als auch in den Ozonhaushalt ein, wodurch die Molfraktion des Treibhausgases Ozon unter bestimmten Bedingungen Änderungen unterliegt. Hierbei muss zwischen troposphärischem und stratosphärischem Ozon unterschieden werden.

$$HO_2 + NO \longrightarrow OH \cdot + NO_2$$
 (2.7)

Während Ozon in der Stratosphäre überwiegend durch Photolyse von Sauerstoff erzeugt wird (s. Gl. 2.8), hängt der Ozonabbau in dieser Höhe unter anderem von Wasser,  $NO_x$  und Halogenverbindungen ab.

$$O_2 + h\nu (\lambda < 240 \text{ nm}) \longrightarrow O + O$$

$$O + O_2 + M \longrightarrow O_3 + M$$
(2.8)

Die Photolyse von Ozon nach Gl. 2.9 verläuft zwar sehr schnell, die Folgereaktion von atomarem Sauerstoff mit Ozon zu molekularem Sauerstoff (s. Gl. 2.10) aber langsam, wodurch der Ozonabbau nachlässt und vorwiegend wieder Ozon durch Reaktion von atomarem Sauerstoff mit O<sub>2</sub> gebildet wird.

$$O_3 + h\nu(\lambda < 1100 nm) \longrightarrow O_2 + O(^3P)$$
 $O_3 + h\nu(\lambda < 310 nm) \longrightarrow O_2 + O(^1D)$ 

$$(2.9)$$

$$O + O_3 \longrightarrow 2 O_2$$
 (2.10)

Während der so genannte Null-Zyklus in der Stratosphäre netto kein Ozon abbaut (s. Gl. 2.11), stellt der Reaktionsmechanismus in Gl. 2.13 eine Ozonsenke dar, der in der Stratosphäre tagsüber bei einem

Überschuss an atomaren Sauerstoff durch die bevorzugte Reaktion mit NO<sub>2</sub> einen zusätzlichen Einfluss auf das NO<sub>2</sub>/NO-Verhältnis nimmt (s. Gl. 2.12) [Seinfeld and Pandis, 1998].

In Gebieten höherer Ozonkonzentrationen wie der unteren Stratosphäre wird durch die **Reaktion 2.14** von Ozon und NO<sub>2</sub> zu Nitrat eine weitere Ozonsenke möglich.

Die Photolyserate von  $NO_3$  nach NO und  $NO_2$  (s. Gl. 2.15) ist tagsüber sehr schnell, beim Ozonabbau nach Gl. 2.14 trägt nur der 1. Reaktionskanal von Gl. 2.15 mit durch Photolyse erzeugtem NO bei. Dieser ist gegenüber dem 2. Reaktionskanal mit dem Produkt  $NO_2$  um einen Faktor 8 unterdrückt [Seinfeld and Pandis, 1998].

$$NO_3 + h\nu \longrightarrow NO + O_2$$
  
 $NO_3 + h\nu \longrightarrow NO_2 + O$  (2.15)

In der Troposphäre wird die Bildung des für Lebewesen toxischen Treibhausgases Ozon durch Zusammenspiel verschiedener Spurengase wie z.B.  $NO_2$ , CO und Methan noch unterstützt. Ab einem bestimmten  $NO/O_3$ –Verhältnis ( $\sim 1:5000-1:4000$ ) (s. Gl. 2.16) wird unter Sonneneinstrahlung CO unter Erzeugung von Ozon oxidiert. Hierbei wird netto kein NO verbraucht, wobei die Reaktion unter Sonneneinstrahlung läuft, bis NO durch andere Senken abgebaut oder CO verbraucht ist. Im Fall eines niedrigen  $NO/O_3$ –Verhältnisses ( $<\sim 1:5000$ ) reagiert  $HO_2$  anstatt mit Stickstoffoxid mit Ozon nach Gl. 2.17, wodurch  $O_3$  abgebaut wird. Netto wird hierbei CO unter Vernichtung von Ozon zu  $CO_2$  oxidiert.

Die Verweildauer von  $NO_x$  beträgt wegen dessen Umwandlung vorzugsweise nach  $HNO_3$  nur wenige Stunden in der Grenzschicht und bis zu einigen Tagen in der oberen Troposphäre. Die Molfraktionen von

bodennahem  $NO_x$  variieren sehr stark nach geografischer Lage und liegen zwischen 0.01-0.1 ppb in ozeanischen Reingebieten und bis zu 1 ppb in kontinentalen Gebieten [Roedel, 2000]. In stark verschmutzten Gegenden können weit über 100 ppb gemessen werden.

 $NO_x$  wird in der Troposphäre vorwiegend über die Reaktion Gl. 2.18 mit  $HO_2$ · und OH·

nach  $\mathrm{NO}_z{}^2$  oxidiert und nimmt hierdurch zusätzlich starken Einfluss auf das OH- und  $\mathrm{HO}_2$ -Gleichgewicht. Die Variation der entstehenden Stickoxide ( $\mathrm{NO}_z$ ) sind sehr vielfältig. Um den Einfluss dieser Spezies untersuchen zu können, sollten die Molfraktionen der Spurengase mit dem anteilmäßig höchsten Beitrag zum  $\mathrm{NO}_u$  bekannt sein.

Hier wäre z. B.  $\text{HNO}_3$  mit seinen wachstumsfördernden und aerosolbildenen³ Eigenschaften zu nennen, welches über die Reaktion von  $\text{NO}_2$  mit  $\text{OH}\cdot$  entsteht. Andere Anteile entfallen auf PAN (Peroxiacetylnitrat) und  $\text{NO}_3$ . Zusammen mit  $\text{NO}_x$  bilden diese in der Troposphäre  $\sim 74~\%$  des  $\text{NO}_y$ , wobei PAN im Mittel ähnliche Anteile wie  $\text{HNO}_3$  aufweist und  $\text{NO}_3$  den geringsten Anteil darstellt (s. **Abb. 2.5**) [Pitts and Pitts, 2000].

#### 2.3.2 HNO<sub>3</sub>-Quellen und Molfraktionen in der Atmosphäre

Die Entstehung von Salpetersäure läuft zum größten Teil über die Reaktion von OH–Radikalen mit  $NO_2$ . Deshalb sind Quellen von  $NO_x$  wie Verbrennung fossiler Brennstoffe und Biomassen, Blitze und das Austreten aus dem Boden durch die Reaktion mit OH· gleichzeitig auch Quellregionen für HNO<sub>3</sub> [Brasseur et al., 1999]. Die Molfraktionen von  $NO_x$  in reinen maritimen Luftmassen bis hinzu stark verschmutzen Luftmassen in Großstädten erstrecken sich von 20 ppt bis 1 ppm. Aus dem Verhältnis von  $NO_x$  zu  $NO_y$  ist es möglich, auf das Alter einer Luftmasse zu schließen [J. Bradshaw et al., 2000], wobei mit steigendem Alter der  $NO_x$ -Anteil einer Luftmasse sinkt und damit das Verhältnis gegen null tendiert.

In diesen Situationen können  $HNO_3$ –Molfraktionen von mehreren ppb gefunden werden, wohingegen in Reinluftgebieten Molfraktionen um 10 ppt auftreten [G. Chen et al., 2005]. In der freien Troposphäre wurden von Mark A. Zondlo [2003]; Talbot et al. [1997] Molfraktionen von  $HNO_3$  um 100 ppt gemessen. In der Stratosphäre steigen die  $HNO_3$ –Molfraktionen auf bis zu 10 ppb an [Brasseur et al., 1999].

Eine  $\mathrm{NO}_y$ –Messung in Colorado [Pitts and Pitts, 2000] ergab für  $\mathrm{HNO}_3$  und  $\mathrm{NO}_3$  einen Anteil von 18 % am  $\mathrm{NO}_y$ . Im Allgemeinen liegen die Molfraktionen innerhalb der Grenzschicht über 400 ppt [Umann, 2004; Umann et al., 2005; Pitts and Pitts, 2000; Brasseur et al., 1999], in der freien Troposphäre werden Molfraktionen um 200 ppt gemessen [Mark A. Zondlo, 2003].

#### 2.3.3 HNO<sub>3</sub>-Bildung

Die wichtigste  $HNO_3$ –Quelle ist die Reaktion von  $NO_2$  mit OH–Radikalen (s. Gl. 2.20). Der hohe Ratenkoeffizient von  $\sim 2.7 \cdot 10^{-11}$  cm<sup>3</sup>/s [David M. Golden and Lohr, 2003] bewirkt eine kurze Lebensdauer des  $NO_2$  (auch NO) zwischen Stunden und einigen Tagen, abhängig von der OH–Molfraktion [Jacobson, 1997]. Da OH–Radikale durch Photolyse (s. Gl. 2.19) gebildet werden, spielt die Reaktion nur am Tag eine Rolle. Die Photolyse von  $HNO_3$  zu OH· und  $NO_2$  dagegen ist nur durch Wellenlängen kleiner 230 nm effizient und daher in der Troposphäre wegen des geringen Flusses diffuser UV–Strahlung irrelevant.

 $NO_y$  in der Stratosphäre wird durch ein von der Höhe und Tageszeit abhängiges Gleichgewicht gebildet (vorwiegend zwischen  $NO_x$ ,  $HNO_3$ ,  $HNO_4$ ,  $N_2O_5$  und Chlornitrat). In der oberen Stratosphäre bis 50 km setzt es sich wegen der hohen Lichtintensität niedriger Wellenlängen vorwiegend aus NO zusammen, während in der unteren Stratosphäre der relative Anteil des  $HNO_3$  aufgrund der Abschwächung der Strahlung unter 230 nm ansteigt (s. Abb. 2.6). Eine Berechnung der  $NO_y$ -Molfraktionen für die Troposphäre zeigt Abb. 2.5 [Brasseur et al., 1999]. Während NO und  $NO_2$  nach diesem Modell in Höhen

 $<sup>^{2}\</sup>text{NO}_{z} = \text{NO}_{y}$  -  $\text{NO}_{x}$ , wobei  $\text{NO}_{y}$  aus  $\text{NO}_{x}$  und allen weiteren oxidierten Stickstoffverbindungen (HNO<sub>3</sub>, PAN, NO<sub>3</sub>, N<sub>2</sub>O<sub>5</sub>, ...) besteht.

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup>Hierbei spielt die Reaktion von HNO<sub>3</sub> mit NH<sub>3</sub> sowohl in der Gas- als auch Flüssigphase eine wichtige Rolle [Seinfeld and Pandis, 1998].

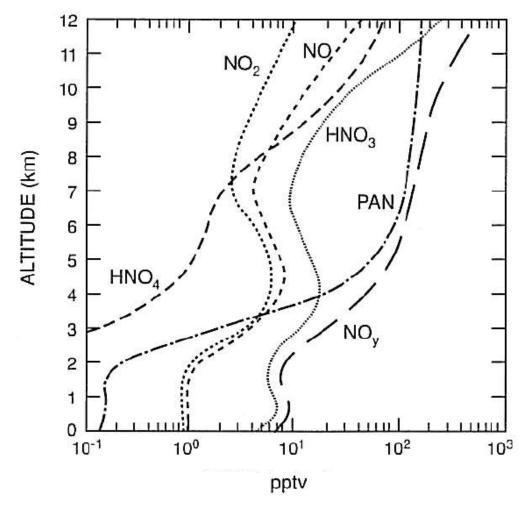


Abbildung 2.5: Troposphärische  $NO_y$ -Molfraktionen, berechnet für 25 Grad Nord im Juli um 12:00 UTC in Abhängigkeit von der Höhe [Brasseur et al., 1999]. Während in der Grenzschicht und unteren Troposphäre bis 4 km HNO<sub>3</sub> vorherrscht, ist PAN von 4 bis 10 km das dominierende Spurengase. Die  $NO_y$ -Molfraktionen mit einigen 100 ppt unterscheiden sich wesentlich von denen in der Stratosphäre (s. Abb. 2.6).

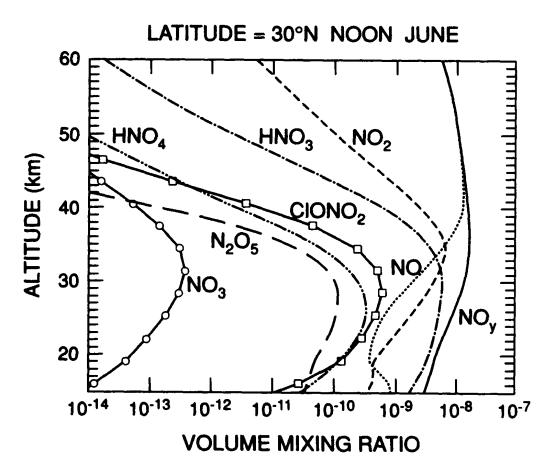


Abbildung 2.6: Stratosphärisches  $NO_y$ –Mischungsverhältnis auf 30 Grad Nord um 12:00 UTC berechnet in Abhängigkeit von der Höhe [Brasseur et al., 1999]. In Höhen oberhalb von 40 km besteht das  $NO_y$  fast ausschließlich aus NO. Unterhalb steigen  $NO_2$  und  $HNO_3$  an, bis in der unteren Stratosphäre  $HNO_3$  dominiert.

unter 2 km Molfraktionen um 1 ppt aufweisen, ist  $HNO_3$  bis in die Höhe von 4 km das dominierende  $NO_y$ -Spurengas. Ab einer Höhe von 4 bis 10 km herrscht PAN vor und ist zusammen mit  $HNO_3$  in der Troposphäre die häufigste  $NO_y$ -Komponente. In der Nacht wird aufgrund der fehlenden OH-Radikale (s. Gl. 2.19) die  $HNO_3$ -Bildung über **Reaktion 2.20** vernachlässigbar.

$$O_3 + h\nu \rightarrow O(^1D) + O_2$$
  
 $O(^1D) + H_2O \rightarrow 2OH$  (2.19)

$$NO_2 + OH \cdot + M \rightarrow HNO_3 + M$$
 (2.20)

Die Wechselwirkungen von UV- und sichtbarer Strahlung, Ozon und  $O_x$ H-Radikalen in der Tropound Stratosphäre mit ausgewählten  $NO_y$ -Komponenten zeigt **Abb. 2.7**.

Die HNO<sub>3</sub>–Erzeugung während der Nachtphase wird durch die heterogene Hydrolyse von  $N_2O_5$  bestimmt. Mit Ozon reagiert  $NO_2$  zu Nitrat (s. Gl. 2.21), was wegen der fehlenden Strahlung < 700 nm nicht sofort wieder photolysiert wird. Dieses bildet nach Gl. 2.22 ein Gleichgewicht von  $NO_2$  und  $NO_3$  zu  $N_2O_5$ .

$$NO_2 + O_3 \rightarrow NO_3 + O_2$$
 (2.21)

$$NO_3 + NO_2 + M \rightleftharpoons N_2O_5 + M$$
 (2.22)

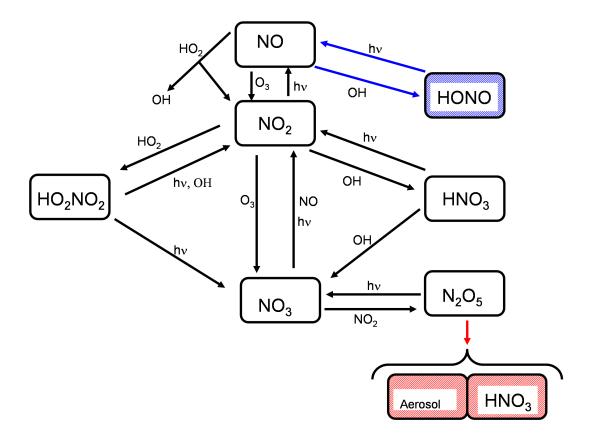


Abbildung 2.7: Reaktionsschemata der Wechselwirkung von Stickoxiden innerhalb der Tropo- und Stratosphäre in Anlehnung nach Brasseur et al. [1999]. Ozon und  $\mathrm{HO}_2$  oxidieren NO zu  $\mathrm{NO}_2$ , das durch OH und  $\mathrm{O}_2\mathrm{H}$  weiter zu  $\mathrm{HNO}_3$  und  $\mathrm{HO}_2\mathrm{NO}_2$  reagiert.  $\mathrm{NO}_3$  bildet  $\mathrm{N}_2\mathrm{O}_5$ , welches vorzugsweise nur in der Stratosphäre (rot markiert) in Aerosolen als  $\mathrm{HNO}_3$  gebunden wird.  $\mathrm{HONO}$  wird wegen der hohen  $\mathrm{UV}$ -Strahlung in der Stratosphäre durch Oxidation von NO mit  $\mathrm{OH}$ - nur in der Troposphäre (blau markiert) gebildet.

Mit Wassertröpfehen (s. Gl. 2.23), Wasser in der Gasphase (s. Gl. 2.24) oder mit an Aerosolen anhaftendem Wasser (s. Gl. 2.25) reagiert N<sub>2</sub>O<sub>5</sub> zu HNO<sub>3</sub> [Pitts and Pitts, 2000; Brasseur et al., 1999; Seinfeld and Pandis, 1998].

$$N_2O_5(g) + H_2O(l) + M \rightarrow 2HNO_3(l) + M$$
 (2.23)

$$N_2O_5(g) + H_2O(g) + M \rightarrow 2HNO_3(g) + M$$
 (2.24)

$$N_2O_5(g) + H_2O(s)/Aerosol + M \rightarrow 2HNO_3(s) + M$$
 (2.25)

wodurch das Wachstum von wasserenthaltenden Aerosolen gefördert wird. Bei Tagesanbruch wird dieser Vorgang durch die photolytische Spaltung von  $N_2O_5$  und  $NO_3$  wieder unterbunden (s. Gl. 2.26).

$$NO_3 + h\nu \rightarrow NO + O_2$$

$$NO_3 + h\nu \rightarrow NO_2 + O$$

$$N_2O_5 + h\nu \rightarrow NO_3 + NO_2$$

$$(2.26)$$

#### 2.3.4 Abbau von HNO<sub>3</sub> in der Atmosphäre

Wie auch beim SO<sub>2</sub> spielt beim Abbau von HNO<sub>3</sub> die trockene und feuchte Deposition sowie die Photolyse eine Rolle. Je nach Abbaumethode variiert die Verweildauer von einigen Stunden bis hin zu Tagen oder Wochen [Brasseur et al., 1999]. Durch die große Löslichkeit von HNO<sub>3</sub> in Wasser ist die feuchte Deposition in atmosphärischen Schichten mit hoher Feuchte wie der planetaren Grenzschicht die effektivste Methode. Hierbei kann die Verweildauer in Wolken oder Nebel auf ein paar Stunden abnehmen [Brasseur et al., 1999]. Mit sinkendem Wassergehalt der Atmosphäre kommt auch die trockene Deposition zum Tragen, wobei HNO<sub>3</sub> an Aerosolen anlagert oder mit ihnen reagiert [Umann, 2004; Umann et al., 2005]. In der oberen Troposphäre beruht der Abbau im Wesentlichen auf der Photolyse, hierbei können Verweildauern bis zu einem Monat auftreten. In der unteren Stratosphäre befindet sich HNO<sub>3</sub> im Gleichgewicht mit NO<sub>2</sub>, wodurch die Verringerung der NO<sub>2</sub>-Molfraktion durch eine Reaktion von N<sub>2</sub>O<sub>5</sub> mit im Aerosol vorhandenem Wasser (s. Gl. 2.25) einen Abbau von gasförmigem HNO<sub>3</sub> bewirkt.

#### 2.3.5 Messmethoden für HNO<sub>3</sub>

NO kann wie auch  $SO_2$  in **Abschnitt 2.2.5** durch Chemilumineszenz nachgewiesen werden, hierbei wird NO mit  $O_3$  zu  $NO_2$  oxidiert [Pitts and Pitts, 2000]. Die emittierende Strahlung im Bereich von 590–2800 nm erlaubt eine Nachweisgrenze von ca. 100–200 ppt innerhalb von 1 s. Eine weitere Methode ist die Zwei-Photon-Laser induzierte Fluoreszenz-Technik (TP-LIF) [Pitts and Pitts, 2000].

Die Messmethode für  $\mathrm{NO}_y$  beruht auf der katalytischen Reduzierung<sup>4</sup> zu NO und dessen Messung mit der vorher beschriebenen Chemilumineszenzmethode. Direkt kann  $\mathrm{HNO}_3$  z. B. durch FTIR (fourier transform infrared spectroscopy), TDLS (tuneable diode laser spectroscopy), IC (ion chromatography) oder die DOAS-Methode (s. Kap. 2.2.5) gemessen werden. Sowohl die FTIR als auch die TDLS-Methode bestimmen die Absorption stoffspezifischer Wellenlängen im Infrarotbereich. TDLS benutzt hierbei einen abstimmbaren Laser mit einer sehr engen Linienbreite [Pitts and Pitts, 2000]. Die Nachweisgrenze für FTIR liegt im ppb-Bereich. Mit TDLS kann durch eine Integrationszeit von 3–5 min eine Nachweisgrenze von 0.1 ppb erreicht werden. Mittels IC können Nachweisgrenzen unter 4 ppt erreicht werden. Wegen des dazu nötigen hohen Flusses und langer Integrationszeit ist diese Methode für eine flugzeuggetragene Messung ungeeignet.

Eine weitere Methode zur Messung von  $HNO_3$  ist die von der Gruppe Atmosphärische Spurengase des MPI-K entwickelten CIMS-Methode, diese wird im **Kap. 4.1** besprochen.

 $<sup>^4</sup>$ Goldoberfläche bei 573 K oder MoO bei 673 K

#### 2.4 Methansäure (HCOOH)

Die häufigsten organischen Säuren der Troposphäre in der Gas- und Flüssigphase sind die Methansäure (HCOOH, auch Ameisensäure genannt) und die Ethansäure (CH<sub>3</sub>COOH). Nachgewiesen wurden diese Säuren sowohl im Wasser von Nebel, Wolken, Regen, Eis und Schnee als auch in der Gasphase und in Aerosolpartikeln [Chebbi and Carlier, 1996].

Methansäure ist die einfachste Carbonsäure mit einer Masse von 46 amu und wegen der hohen Polarität in Wasser gut löslich ( $k_H^0 = \sim 5000 \text{ mol/kg·bar}$ , 298.15 K) [NIST, 2007]. Hierbei ist sie in fast jedem Verhältnis mischbar, besitzt mit 374 K einen Siedepunkt ähnlich dem des Wassers und zerfällt unter Hitzeeinfluss und Anwesenheit eines Katalysators in CO<sub>2</sub> und Wasserstoff. Bei Dehydratisierung spaltet HCOOH in CO und Wasser auf oder reagiert unter Sauerstoffeinfluss zu CO<sub>2</sub> und Wasser.

HCOOH-Molfraktionen in verschmutzten Luftmassen von Städten reichen von einigen ppb bis zu 50 ppt in maritimer Reinluft, wobei die Molfraktionen zum Teil starken tages- und jahreszeitlich bedingten Schwankungen unterworfen sein können. Während der Trockenzeit (1.6 ppb) liegen die mittleren HCOOH-Molfraktionen im Amazonas 4-mal höher als zur Regenzeit (0.4 ppb) [Chebbi and Carlier, 1996].

In der freien Troposphäre um 5 km sind Molfraktionen von 500 bis 600 ppt gemessen worden, abnehmend mit steigender Höhe bis unter 100 ppt und 160 bis 210 ppt in der freien Troposphäre der Arktis [Reiner et al., 1999; Chebbi and Carlier, 1996]. In der troposphärischen Flüssigphase treten vor allem Carbonsäuren wie HCOOH in hohen Konzentrationen auf [Chebbi and Carlier, 1996]. Weltweite Analysen von Aerosolen in gemäßigten und tropischen Breiten ergaben HCOOH–Molfraktionen von 15 bis 24 ppt. Messung in Alaska (März–April) HCOOH-Molfraktionen um 110 ppt [Chebbi and Carlier, 1996].

Als Quellen von HCOOH kommen in erster Linie anthropogene und natürliche Emissionen, aber auch die Erzeugung in der Gas-, Teilchen- und Flüssigphase durch Vorläufergase infrage. Hierbei existieren viele Quellen, die nur eine untergeordnete Rolle spielen, während Biomassenverbrennung und Abgase von Verbrennungsmotoren die effektivsten anthropogenen Quellen darstellen. Als natürliche Quellen werden der Stoffwechsel von Bakterien, einigen Insektenarten wie auch die Emission vom Boden und der Vegetation genannt, wobei nur die Letztgenannte eine dominierende und saisonbedingte Quelle darstellt [Wayne, 2000; Chebbi and Carlier, 1996; K. Kawamura, 1995; R. Talbot, 1988].

Quellen von Carbonsäuren in der Gasphase sind im Allgemeinen die Oxidation von organischen Substanzen. Für HCOOH ist die Oxidation von Alkenen mit Ozon zu nennen [Pitts and Pitts, 2000], weswegen HCOOH mit Ozon korrelieren sollten [E. D. Baboukas, 2000]. Eine weitere potenzielle Quelle ist die Reaktion von HCOH (Formaldehyd) mit  $HO_2$ . In der Flüssigphase wird HCOOH über die Reaktion von HCOH (Formaldehyd) mit OH–Radialen erzeugt. Je nach pH–Wert des Wassers wird HCOOH hierbei aufgenommen oder abgegeben. Bei einem pH–Wert von über 5 verbleibt das meiste HCOOH als HCOO— im Wasser [Chebbi and Carlier, 1996].

Die Verweildauer von HCOOH bezüglich der Reaktion mit OH· beträgt etwa 20 Tage [Kuhlmann, 2001; Chebbi and Carlier, 1996]. Hierdurch besteht die Möglichkeit, dass Luftmassen in der oberen Troposphäre für einen Ferntransport von HCOOH infrage kommen. Der hauptsächliche Abbau wird durch die trockene und feuchte Deposition bestimmt, wobei die Verweildauer von mehreren Stunden bis hin zu mehr als einer Woche sehr unterschiedlich angegeben wird. Während im Amazonasgebiet während der Regenzeit eine Verweildauer von 24 Stunden für die feuchte Deposition als dominante Senke angegeben wird, stellt in der Trockenzeit die trockene Deposition mit einer höheren Verweildauer die Hauptsenke dar. Weitere Quellen sprechen von einer Verweildauer von 2.5 Tagen für trockene und feuchte Deposition in der Regenzeit in tropischen Breiten und von Verweildauern von 5–10 Tagen während der Trockenzeit, wobei die feuchte Deposition in dieser Situation keine Rolle spielt [Chebbi and Carlier, 1996; W. R. Hartmann et al., 1991].

Die stark unterschiedlichen Molfraktionen von HCOOH und die großen tages- und saisonbedingten Schwankungen der Methan- und Ethansäure zeigen den erheblichen Einfluss auf die Umwelt. Ihre Aufnahme aus der Gasphase durch Aerosole und vor allem Wasser werden durch die kurzen Verweildauern von Stunden bis zu ein paar Tagen bestätigt.

Ein Nachweis von HCOOH kann wie auch bei  $\mathrm{SO}_2$  und  $\mathrm{HNO}_3$  mit FTIR, TDSL, IC oder CIMS durchgeführt werden.

## Kapitel 3

# Aerosolpartikel

Aerosolpartikel sind feste und flüssige Schwebeteilchen, die vom atmosphärischen Gas getragen werden. Ihre Durchmesser reichen von 1–2 nm (Molekülcluster) bis hin zu Teilchen wie Rußpartikeln im größeren  $\mu$ m-Bereich. Eine Übersicht der Aerosolquellen zeigt **Abb. 3.1**. Je nach Höhe in der Atmosphäre haben Aerosole unterschiedliche Auswirkungen auf das Erdklima. Der Einfluss von Kondensationskeimen (Aerosole) auf den Bewölkungszustand der Erdatmosphäre, welcher je nach Höhe und Tageszeit zu einer Abkühlung oder Erwärmung der Atmosphäre beiträgt, zeigt, wie Aerosole in den Klimahaushalt der Erde eingreifen können [Pitts and Pitts, 2000; Roedel, 2000].

Aerosol Sources	$Total~Emissions \ D < 25~\mu\mathrm{m}$	$Emissions \\ D < 1~\mu\mathrm{m}$
Manmade		,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,
Primary: Industrial dust Soot Biomass burning Windblown dust	40-130 10-30 50-190 820	20-65 10-30 50-190 140
Gas-Particle Conversion of: SO <sub>2</sub> : Smelters/power plants NO <sub>x</sub> : Autos/power plants Anthropogenic VOCs Total Manmade Sources	120-180 20-50 5-25 1065-1325	120-180 5-10 5-25 565-640
Natural		
Primary: Windblown dust Forest fires Sea salt Volcanoes Organics	1000-3000 3-150 1000-10000 4-10000 26-50	265 2-75 20-100 0.4-100
Gas-Particle Conversion of: DMS, H <sub>2</sub> S Volcanic SO <sub>2</sub> Biogenic NO <sub>x</sub> Biogenic VOCs NH <sub>3</sub> to NH <sub>4</sub> <sup>+</sup> salts Total Natural Sources	60-110 10-30 10-40 40-200 80-270 1363-3550	60-110 10-30 10-40 40-200 80-270 397-1390

Abbildung 3.1: Globale Aerosolquellen in Mt/Jahr [Brasseur et al., 1999].

#### 3.1 Aerosolentstehung

Verschiedene Mechanismen für die Erzeugung von Aerosolen sind die homogene und heterogene Nukleation von z.B. Schwefelsäure- und Wasserdampf, Dispergierung und Aufwirbelung von z.B. Mineralstaub und Seesalz, sowie das Gebiet der Aerosolentstehung durch Ionen wie z.B. der Aerosolbildung durch die hochenergetische galaktische Hintergrundstrahlung [Eichkorn S. et al., 2002].

Bei der homogenen Nukleation kondensiert ein übersättigtes Gasgemisch direkt aus der Gasphase heraus. Hierbei werden durch die Übersättigung aus der Gasphase heraus Teilchen aufgebaut. Homomolekulare Nukleation erfordert eine Übersättigung, die in der Atmosphäre nur sehr selten vorkommt, wobei bimolekulare Nukleation wie z. B. zwischen Wasser und Schwefelsäure in der Gasphase nur bei sehr tiefen Temperaturen von Bedeutung ist.

Die Kondensation von gasförmigen Spurengasen auf festen oder flüssigen Kondensationskeimen wird heterogene Nukleation genannt und fördert das Wachstum präexistierender Aerosole. Diese kommt vorwiegend innerhalb der Grenzschicht zum Tragen, ist aber auch in der übrigen Troposphäre nicht ausgeschlossen [Roedel, 2000].

Die Stabilität neu erzeugter Molekülcluster hängt stark von ihrem Dampfdruck, ihrer Größe und der Übersättigung des umgebenden Spurengases ab. Unter welchen Bedingungen sich diese als stabile Molekülcluster zur Bildung von Aerosolen halten können, hängt von Faktoren wie Temperatur und Konzentration nukleierbarer Gase ab (weitergehende Rechnungen s. [J. Bradshaw et al., 2000; Roedel, 2000]).

Aufwirbelung und Dispergierung sind Möglichkeiten, um Aerosole in die Atmosphäre einzutragen. Die Aufwirbelung kleinerer Mineralstaubpartikel [Umann, 2004; Umann et al., 2005] ist durch die Adhäsionskraft zu größeren Teilchen, welche das Schwerefeld der Erde z. B. durch Wind nicht überbrücken können, nur bedingt möglich. Der maximale Partikeldurchmesser ist durch die Sedimentation begrenzt, so dass der größte Teil der Masse der Dispersionsaerosole im Größenbereich von 1  $\mu$ m bis 10  $\mu$ m liegt [Roedel, 2000].

Ein weiterer Dispergierungsprozess ist die Erzeugung von Seesalz-Aerosolen, die sich auf der Meeresoberfläche durch Zerplatzen von kleinsten Gasblasen auf der Oberfläche der Meere hauptsächlich bei stärkerem Seegang bilden. Die so entstehenden Aerosole dampfen einen Teil ihres Wassers ab und werden vom Wind weggetragen. Die Konzentration der Teilchen liegt bei 100 cm<sup>-3</sup> in den unteren Luftschichten und nimmt mit steigender Höhe schnell ab. Oberhalb der maritimen Grenzschicht ist die Konzentration der Seesalzpartikel vernachlässigbar.

Hauptquellen von Aerosolen wie Seesalz (ca. 1000–10000 Mt/a), Mineralstaub (1000–3000 Mt/a) und organische Materialien sind natürlichen Ursprungs. Aerosole aus Gasreaktionen haben vorwiegend ihren Ursprung im Sulfat, Nitrat und Ammonium. Die größten anthropogenen Quellen bzgl. Aerosolmasse für Aerosole sind Ruß und Biomassenverbrennung. Aerosole, entstanden über anthropogene Spurengase, bestehen hauptsächlich aus Sulfat, dessen Vorläufer vorwiegend das SO<sub>2</sub> darstellt (s. Abb. 3.1).

Ein Eintrag von Aerosolen und deren Vorläufer in die Stratosphäre ist z. B. die Injektion von vulkanischen Aerosolen und SO<sub>2</sub>, wobei der Aerosolvorläufer SO<sub>2</sub> durch Gasphasenreaktion mit OH–Radikalen Schwefelsäure erzeugt, aus der weitere stratosphärische Aerosole entstehen können. Dies generiert eine quasi stationäre stratosphärische Aerosolschicht, die durch Vulkanausbrüche kurzzeitig in der Konzentration um bis zu zwei Größenordnungen ansteigen kann.

#### 3.2 Aerosolabbau

Die Art des Aerosolabbaus ist abhängig von der Größe der Teilchen. Im unteren Bereich bis etwa  $0.1~\mu\mathrm{m}$  ist die thermische Koagulation ausschlaggebend, deren Effektivität mit steigender Anzahl unterschiedlich großer Partikeldurchmesser stark zunimmt (s. Abb. 3.2). Die feuchte Deposition erreicht ihre maximale Effizienz im Bereich der Aerosoldurchmesser von  $0.1\text{--}10~\mu\mathrm{m}$  und beschränkt somit die maximale Lebensdauer aller Aerosolgrößen auf etwa 5 Tage (s. Abb. 3.3) in der Troposphäre. Bei großen Aerosolen über  $10~\mu\mathrm{m}$  bleibt sie weiterhin aktiv, wird aber von der Sedimentation als Hauptursache des Abbaus abgelöst.

Stratosphärische Aerosole haben wegen der fehlenden feuchten Deposition eine wesentlich längere Lebensdauer, deren Abbau und Wachstum durch Koagulation und später durch Sedimentation bestimmt wird. Die Lebensdauer bis hin zu einigen Monaten wirkt sich auch bestimmend auf den Strahlungshaushalt der Erde aus. Gerade eruptive Vulkanausbrüche beeinflussen durch den Eintrag von SO<sub>2</sub> und Aerosolen in die Stratosphäre den Strahlungshaushalt der Erde. Hierbei könnte eine Erwärmung der unteren Stratosphäre durch die Absorption von solarer und terrestrischer Infrarotstrahlung entstehen [Roedel, 2000].

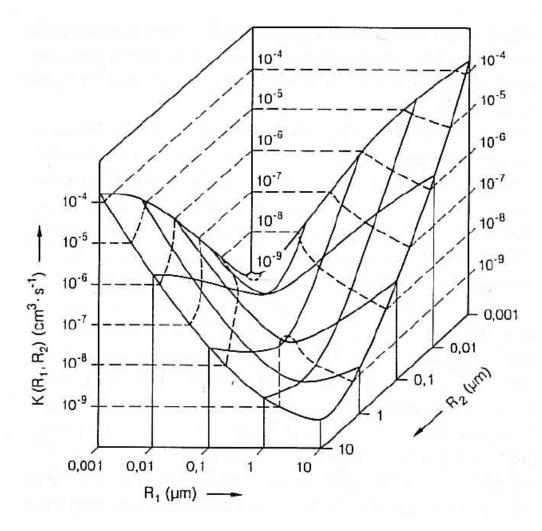


Abbildung 3.2: Koagulationsfunktion  $K(R_1,R_2)$  mit Radien  $R_1$  und  $R_2$  der beteiligten Partikel [Roedel, 2000]. Der Wertebereich mit der Dimension eines Ratenkoeffizienten verdeutlicht die höhere Effizienz der Koagulation zwischen kleinen und großen Teilchen gegenüber gleich großen.

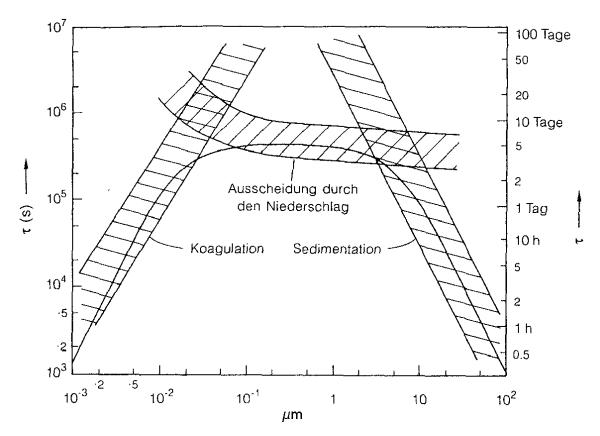


Abbildung 3.3: Mittlere Lebensdauer von Aerosolen in Abhängigkeit von ihrer Größe. Die Ausscheidung durch den Niederschlag ist die Hauptsenke für mittlere Aerosole in der Troposphäre und beschränkt die maximale Lebensdauer aller Aerosole auf ungefähr 5 Tage [Roedel, 2000]. Koagulation und Sedimentation haben auf sehr kleine bzw. sehr große Aerosolpartikel starken Einfluss.

Weiter wäre die verstärkte Rückstreuung von Strahlung in den Weltraum und die daraus resultierende Verringerung der einfallenden UV-Strahlung zu nennen. Die Verringerung des durch UV-Strahlung gebildeten atomaren Sauerstoffs aus troposphärischem Ozon bewirkt ein Abnehmen der Konzentration von OH-Radikalen. Ebenso entsteht bei Absorption und Streuung von solarer und terrestrischer Strahlung eine Änderung der Erdalbedo [Roedel, 2000]. Troposphärische Aerosole tragen zusätzlich noch ab 30 nm als Kondensationskeime zur Wolkenbildung bei. Die Konzentration von Kondensationskeimen bestimmt die Konzentration der kleineren Tröpfehen, wodurch eine Wolke optisch dichter werden kann und mehr Strahlung reflektiert.

Diese Aerosoleinträge und die dadurch erzeugten Einflüsse auf den Strahlungshaushalt regenerieren sich in einem Zeitraum von einigen Jahren, können aber nachhaltig einen Einfluss auf das Erdklima besitzen. Nach heutigem Wissensstand wird von einer abkühlenden Wirkung bodennaher Schichten durch Rückstreuung von Aerosolpartikeln in der Stratosphäre ausgegangen [Roedel, 2000].

### 3.3 Gesundheitsgefährdung durch Aerosole

Die Feinstaubdebatten, die im Jahr 2007 mit der Verschärfung der Feinstaubrichtlinie ihren Höhepunkt erreicht hat, zeigt die Problematik der Auswirkung bodennaher Aerosole auf den Menschen. Zum Beispiel der Dieselkraftstoff, in den meisten Ländern steuerlich begünstigt, hat durch den verwendeten Motoraufbau eine hohe Partikelemission von ultrafeinen Partikeln (< 100 nm) im unteren nm-Bereich bis zu Rußpartikel im  $\mu$ m-Bereich (Primäraerosole). Um schwefelhaltige Komponenten wie das Aerosolvorläufergas  $SO_2$  und damit die Neubildung von Aerosolen weiter zu unterbinden, wurde der in der EU ab 2005 geltende Richtwert von 50 mg Schwefel pro kg Kraftstoff nochmals für 2009 auf 10 mg pro kg Kraftstoff begrenzt. Trotz dieser Absenkung wird durch den Ausstoß von Schwefeldioxid und Schwefelsäure das Wachstum oder die Neubildung von Aerosolen (Sekundäraerosole) begünstigt. Krebserregende Stoffe, die

sich an die Partikel anlagern, dringen größenabhängig weit in die Lunge vor [MacNee and Donaldson, 2003]. Oxidationskatalysatoren in den Partikelfiltern, die dem Feinstaub entgegenwirken, oxidieren den im Kraftstoff vorhanden Schwefel weitgehend zu 95~% und tragen hierdurch zu einem stärkeren Ausstoß von Schwefelsäure bei [Schuck, 2006].

### Kapitel 4

# CIMS-Methode

#### 4.1 CIMS

Verschiedene Messmethoden für Spurengase wurden im Kapitel **2.2.5** und **2.3.5** vorgestellt. Nachteil einiger dieser Methoden sind die langen Sammelzeiten für eine niedrige Nachweisgrenze, die essenziell sind für flugzeuggetragene Messungen. Hierzu wurde am Max-Planck-Institut für Kernphysik die CIMS (Chemical Ionization Masspectrometry) Methode mit  ${\rm CO_3^-}$ -Ionen entwickelt [Knop and Arnold, 1985; Arnold and Hauck, 1985; Reiner et al., 1999]. Diese CIMS–Methode, auch ACIMS (Aktiv CIMS) genannt, beruht auf dem großen Wirkungsquerschnitt der IMR von  ${\rm CO_3^-}$ -Ionen mit bestimmten Spurengasen, insbesondere solcher mit großen Dipolmomenten. Zur CIMS–Messung können verschiedene Massenspektrometertypen wie zum Beispiel ein Linear-Quadrupol-Massenspektrometer oder ein Ionenfallen-Massenspektrometer (s. Kap. 5.1.1) eingesetzt werden.

#### 4.2 ACIMS

#### 4.2.1 ACIMS-Theorie

Betrachtet wird ein Spurengas B mit der Konzentration [B] (Teilchen/cm<sup>3</sup>), welchem eine Eduktionen-konzentration  $A^{\pm}$  zugegeben wird. Hierbei reagiert ein Teil der Eduktionen  $A^{\pm}$  mit dem Spurengas B zu dem Produktion  $C^{\pm}$  und einem Neutralteilchen D.

$$A^{\pm} + B \xrightarrow{k,t} C^{\pm} + D \tag{4.1}$$

Gl. 4.1 gibt diese Ionen-Molekül-Reaktion (IMR) wieder. Hierbei ist k<br/> der für diese IMR charakteristische Ratenkoeffizient mit der Einheit <br/>cm $^3$ /s und der Größenordnung  $10^{-9}$ . Die Zeit, die den Ionen und dem Spurengas für eine Reaktion zur Verfügung steht, ist die Ionenverweildauer t.

Angenommen wird eine Reaktion pseudoerster Ordnung, wobei die Konzentration des Spurengases B als konstant betrachtet wird ( $[B] >> A^{\pm}$  d.h.  $[B](t) \sim [B]_0$ ) und die Konzentration der Produktionen kleiner sein muss als die der Eduktionen. Im anderen Fall käme es möglicherweise zu Rückreaktionen, die bei der durchgeführten Berechnung nicht berücksichtigt wären.

Aus diesen Annahmen folgen die Gleichungen:

$$[\dot{A}^{\pm}] = -k[B][A^{\pm}]$$
 (4.2)

$$[\dot{C}^{\pm}] = k[B][A^{\pm}]$$
 (4.3)

Unter der Berücksichtigung von  $A_0^{\pm} = A^{\pm}(t) + C^{\pm}(t)$  erhält man als Lösung der Differentialgleichungen **4.2** und **4.3** die Gleichungen **4.4** und **4.5**.

$$A_t^{\pm} = A_0^{\pm}(e^{tk[B]}) \tag{4.4}$$

$$C_t^{\pm} = A_0^{\pm} (1 - e^{tk[B]}) \tag{4.5}$$

Die ACIMS-Formel ergibt sich aus der Division der Gleichungen 4.4 und 4.5 zu:

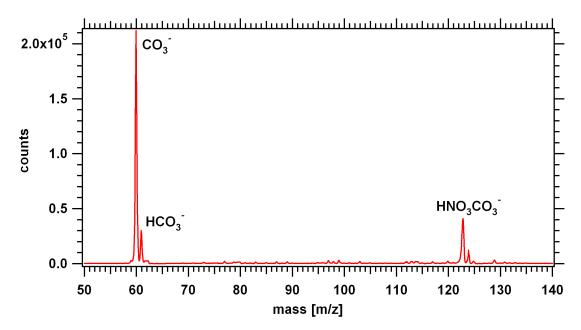


Abbildung 4.1: Beispiel für ein Spektrum einer typischen ACIMS-Messung des Spurengases HNO<sub>3</sub>. Zählrate in a. u.

$$[B] = \frac{1}{t \cdot k} \ln \left( 1 + \frac{C_t^{\pm}}{A_t^{\pm}} \right) \qquad (ACIMS - Formel)$$
(4.6)

Ist der Quotient der Ionenzählraten  $\frac{C_t^{\pm}}{A_x^{\pm}} << 1$  gilt:

$$[B] \approx \frac{1}{t_{SR} \cdot k} \frac{C_t^{\pm}}{A_t^{\pm}} \tag{4.7}$$

Bei einem Versuchsaufbau, bei dem die Ionenverweildauer t und der effektive Ratenkoeffizient k konstant bleibt, würde die Spurengaskonzentration nur vom Verhältnis des Produktions zum Eduktion abhängen. Hiermit wäre es möglich, je nach Aufbau und Typ des eingesetzten Massenspektrometers, kleinste Spurengaskonzentrationen im unteren ppt-Bereich mit einer Zeitauflösung von weniger als 1 s zu bestimmen.

Ein Beispielspektrum für eine  $HNO_3$ –Spurengasmessung, bei der mit der ACIMS–Formel die Molfraktion des  $HNO_3$ –Spurengases berechnet wurde, ist in **Abb. 4.1** wiedergegeben. Die Eduktionen  $CO_3^-$  (60 amu) und  $HCO_3^-$  (61 amu) reagieren hierbei mit  $HNO_3$  zu  $CO_3^ HNO_3$  (123 amu) und  $HCO_3^ HNO_3$  (124 amu).

$$CO_3^- + HNO_3 \xrightarrow{k_1, t} CO_3^- HNO_3$$
 (4.8)

$$HCO_3^- + HNO_3 \xrightarrow{k_2, t} HCO_3^- HNO_3$$
 (4.9)

Die gleichzeitig stattfindenden Reaktionen 4.8 und 4.9 besitzen unterschiedliche Eduktionen, weswegen in diesem Fall die ACIMS-Formel für beide Eduktionen zur Berechnung der  $\mathrm{HNO_3}$ -Molfraktion unabhängig voneinander herangezogen werden kann. Sollten dagegen im Luftstrom mehrere Spurengase mit denselben Eduktionen reagieren, ist die ACIMS-Formel so nicht anwendbar.

#### 4.2.2 Parallel-ACIMS

Bei einer parallelen Reaktion verschiedener Spurengase mit einem Eduktion

$$A^{\pm} + B \xrightarrow{k_1, t} C^{\pm} + D \tag{4.10}$$

$$A^{\pm} + E \xrightarrow{k_2, t} F^{\pm} + G \tag{4.11}$$

4.2. ACIMS 25

wie in Gl. 4.10 und 4.11 dargestellt, berechnen sich die Änderungen der Konzentration zu:

$$[\dot{A}^{\pm}(t)] = k_1 \cdot [A^{\pm}(t)] \cdot [B] + k_2 \cdot [A^{\pm}(t)] \cdot [E]$$
 (4.12)

$$[\dot{C}^{\pm}(t)] = k_1 \cdot [A^{\pm}(t)] \cdot [B]$$
 (4.13)

$$[\dot{F}^{\pm}(t)] = k_2 \cdot [A^{\pm}(t)] \cdot [E]$$
 (4.14)

$$[\dot{A}^{\pm}(t)] = [\dot{C}^{\pm}(t)] + [\dot{F}^{\pm}(t)]$$
 (4.15)

Mit  $[A^{\pm}(t=0)]=A_0$  ergibt sich die Lösung der Differentialgleichung **4.12** zu:

$$[\dot{A}^{\pm}(t)] = A_0^{\pm} \cdot \exp(-(k_1 \cdot [B] + k_2 \cdot [E]) \cdot t) \tag{4.16}$$

Das Einsetzten und Integrieren dieser Gleichung mit den Bedingungen  $[C^{\pm}(t=0)]=[F^{\pm}(t=0)]=0$  in **4.15** ergibt:

$$[C^{\pm}(t)] + [F^{\pm}(t)] = [A_0^{\pm}] \cdot (1 - \exp(-(k_1 \cdot [B] + k_2 \cdot [E]) \cdot t)) \tag{4.17}$$

Gleichung 4.17 durch 4.16 teilen und nach [B] auflösen ergibt:

$$[B] = \frac{1}{k_1 \cdot t} \ln \left( \frac{[C^{\pm}(t)] + [F^{\pm}(t)]}{[A^{\pm}(t)]} + 1 \right) - \frac{k_2}{k_1} \cdot [E]$$
 (4.18)

Unter der Voraussetzung, dass die Ratenkoeffizienten  $k_1$  und  $k_2$  sowie die Konzentration des zweiten Spurengases bekannt sind, kann hierdurch die Konzentration des Spurengases B berechnet werden. Da der effektive Ratenkoeffizient nicht immer zu jedem Zeitpunkt genau bestimmbar ist, vergrößert sich der Fehler der Berechnung hierdurch. Eine Formel mit weniger freien Variablen wird durch das Integrieren von 4.13 und 4.14 sowie nachfolgendem Dividieren erreicht.

$$\frac{[C^{\pm}(t)]}{[F^{\pm}(t)]} = \frac{k_1 \cdot [B]}{k_2 \cdot [E]} \tag{4.19}$$

Einsetzten von 4.19 in 4.18 ergibt die Parallel-ACIMS-Formel:

$$[B] = \frac{1}{k_1 \cdot t} \ln \left( \frac{[C^{\pm}(t)] + [F^{\pm}(t)]}{[A^{\pm}(t)]} + 1 \right) \cdot \frac{[C^{\pm}(t)]}{[C^{\pm}(t)] + [F^{\pm}(t)]}$$
(4.20)

Für kleine Ionenverhältnisse gilt wie auch bei der ACIMS-Formel die  $\mathbf{Gl.}$  4.7. Ein Beispiel für ein Spektrum, bei dem die Parallel-ACIMS-Formel für die Berechnung der Spurengaskonzentration eingesetzt wird, ist in  $\mathbf{Abb.}$  4.2 zu sehen. Für die Berechnung der Molfraktionen von  $\mathrm{HNO_3}$  und  $\mathrm{SO_2}$  nach  $\mathbf{Gl.}$  4.20 müssen hierbei alle Ionen berücksichtigt werden, die von dem Eduktion  $\mathrm{CO_3^-}$  abhängen. Eine weitere Möglichkeit die Molfraktionen zu berechnen, ist durch Umstellung der Gleichung 4.19 gegeben. Hierbei wird vorausgesetzt, dass die Konzentration eines der vorhandenen Spurengase (hier  $\mathrm{E}$ ) bekannt ist.

$$[B] = \frac{k_1 \cdot t}{k_2 \cdot t} \frac{[C^{\pm}(t)]}{[F^{\pm}(t)]} [E] \tag{4.21}$$

Unter der Annahme, dass die Spurengase B und F chemisch identisch sind, physikalisch aber unterschiedliche Massen aufweisen (Isotope), vereinfacht sich Gl. 4.21 zu Gl. 4.22 (s. Kap. 6.1.2).

$$[B] = \frac{[C^{\pm}(t)]}{[F^{\pm}(t)]}[E] \tag{4.22}$$

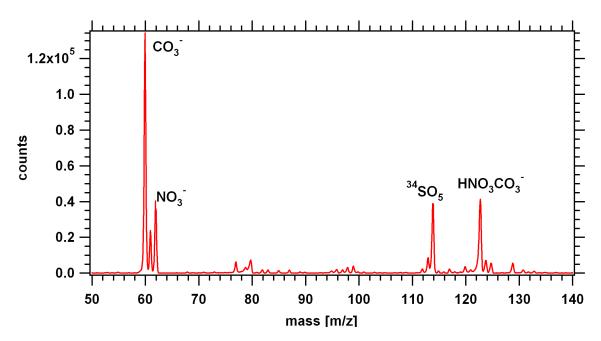


Abbildung 4.2: Beispiel eines CIMS–Spektrums, bei dem für die Messung der Spurengaskonzentration von HNO3 und SO2 die Parallel–ACIMS Formel verwendet werden muss. Die  $^{34}$ SO $_5^-$ –Ionen auf 114 m/z hängen genauso wie die CO $_3^-$ HNO3–Ionen auf 123 m/z von der Eduktlinie CO $_3^-$  auf 60 m/z ab.

#### 4.2.3 Folge-Reaktionen

Ein weiterer Fall ist eine Ionen-Molekül-Reaktion, bei der ein Spurengas über mehrere Stufen mit Ionen reagiert (s. Gl. 4.23, 4.24).

$$A^{\pm} + B \xrightarrow{k_1, t} C^{\pm} + D \tag{4.23}$$

$$C^{\pm} + E \xrightarrow{k_2, t} F^{\pm} + G \tag{4.24}$$

Aus den Ansätzen für die Zeitabhängigkeit der Ionenkonzentrationen nach Knop [1989] erhält man:

$$[F^{\pm}] = A_0^{\pm} \left( 1 - \exp(-k_1[B]t) - \frac{k_1[B]}{k_2[E] - k_1[B]} (\exp(-k_1[B]t) - \exp(-k_2[E]t)) \right)$$
(4.25)

Unter der Annahme, dass  $k_2 \cdot [E] >> k_1 \cdot [B]$ , vereinfacht sich Gl. 4.25 zur ACIMS-Formel Gl. 4.6. Dies erklärt, warum bei der IMR von  $SO_2$  nach  $SO_5^-$  in Umgebungsluft (s. Gl. 4.26, 4.27) die ratenbestimmende Reaktion 4.26 ist. Hierbei wird der um drei Größenordnungen kleinere Ratenkoeffizient der Reaktion 4.27 durch den Überschuss an Sauerstoff (s. Gl. 4.28) kompensiert und die Reaktion 4.27 läuft instantan ab. Bestätigt werden kann dies durch eine  $SO_2$ -Messung mit Stickstoff als Trägergas. Wegen der niedrigeren Sauerstoffkonzentration<sup>1</sup> in der Probenluft reagiert  $SO_3^-$  (80 m/z) langsamer nach Gl. 4.27 und bleibt zum Teil erhalten (s. Abb. 4.3).

$$SO_2 + CO_3^- \xrightarrow{k_1 \sim 1e - 9} SO_3^- + CO_2$$
 (4.26)

$$O_2 + SO_3^- \xrightarrow{k_2 \sim 1e - 12} SO_5^-$$
 (4.27)

$$\frac{k_2 \cdot [O_2]}{k_1 \cdot [SO_2]} > 1000 \tag{4.28}$$

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Der Sauerstoff in der Probenluft stammte hierbei aus dem für die SIQ (0.3 slpm) verwendeten Sauerstoff 5.0.

4.2. ACIMS 27

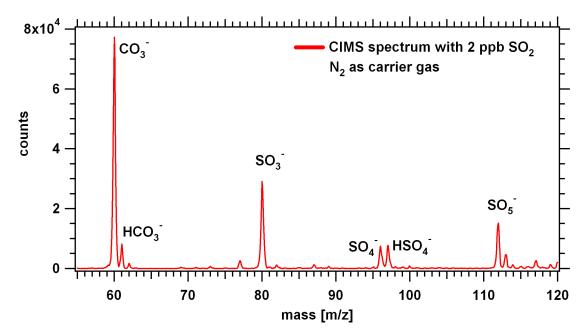


Abbildung 4.3: Massenspektrum eines 2 ppb  $SO_2$  enthaltenden Stickstoffträgergases. Die **Reaktion 4.27** ist wegen der niedrigen  $O_2$ –Konzentration nicht vollständig, weswegen auf Massenlinie 80 m/z  $SO_3^-$  vermehrt auftritt. Daneben sind noch  $SO_4^-$  und  $HSO_4^-$  auf Massenlinie 96 und 97 m/z und auf 112 m/z  $SO_5^-$  zu erkennen.

# Kapitel 5

# Aufbau der Messapparatur

# 5.1 Das Massenspektrometer

# 5.1.1 Aufbau und Funktion des Massenspektrometers

Das verwendete Massenspektrometer der Firma Thermo Finnigan (Finnigan Company USA) ist für MSund  $MS^n$ -Untersuchungen an Proteinen oder Molekülclustern konzipiert.

Die für das Massenspektrometer vorgesehene Elektrospray-Quelle (ESI) dient sowohl als Ionisierungsquelle der drei möglichen Massenbereiche, 15–200 amu (low–range), 50–1000 amu (normal–range) und 200–4000 amu (high–range), die je nach Ladung der nachzuweisenden Ionen in der negativen oder positiven Mode betrieben werden als auch zur Kalibrierung von internen Einstellungen (s. Kap. 5.1.3).

Das Massenspektrometer wurde am Max-Planck-Institut für Kernphysik in Heidelberg für flugzeuggetragene Messungen in ein Flugzeugrack um- und eingebaut. Da die ESI-Einheit für den Einsatz zur Ionisation von Proteinen konzipiert ist, wurde diese durch ein KF-40 Rohrsystem (Edelstahl mit 40 mm Innendurchmesser) und der Übergang in die Manifold¹ durch eine kritische Düse mit einem Durchmesser von 0.15 mm ersetzt (s. Abb. 5.1). Der Durchmesser dieser kritischen Düse gibt den Fluss in Abhängigkeit vom Vorraumdruck und damit den Druck in der Manifold vor. Hinter der kritischen Düse sitzt ein Oktopol-Linsensystem, bestehend aus zwei Oktopolen und einer Linse, welches ankommende Ionen durch Fokussierung in die darauf folgende Ionen-Falle einbringt.

Die an der Falle anliegenden Spannungen bewirken, dass die Ionen auf stabilen Bahnen gehalten und gesammelt werden. Zum Auslesen der Falle wird die Spannung auf der gegenüberliegenden Seite zum Eintritt gesenkt und eine RF-Spannung von einen vorhanden Grundwert bis zu einem Maximalwert durchgefahren, der der maximalen Masse des eingestellten Massenbereichs entspricht. Durch diese Störspannung werden die Ionen aus der Falle auf eine Konversionsdynode gelenkt. Ein Elektronenmultiplier verstärkt die von der Konversionsdynode ausgehenden Sekundärteilchen [Kindler, 1999; Aufmhoff, 2004; Speidel, 2005] und bestimmt über die Ausleseelektronik und der mitgelieferten Software aus dem Signal eine Zählrate. Nach Auskunft von Thermo Finnigan [Lörwald, 2004] ist der Verstärkungsfaktor mit einem Wert ~ 1000 nur eine Schätzung, weswegen die Zählrate nicht der Anzahl der gemessenen Ionen entspricht. Da bei der ACIMS-Formel (s. Kap. 4.1) oder über eine parallele Onlineeichung die Zählraten miteinander ins Verhältnis gesetzt werden, sind hierfür keine Kenntnisse über die absoluten Zählraten notwendig.

Eine voreingestellte RF-Spannung dient dazu, kleinste Massenbereiche im Voraus aus dem Fallenraum zu entfernen. Je nach Messbereich betrifft dies in der Regel die Massen bis 30 amu. Diese Entfernung kleinerer Ionen bewirkt, dass die begrenzte Kapazität der Falle mit den im Trägergas schwereren Ionen gefüllt wird, was der Konzeption der Proteinuntersuchungen im Massenbereich von über 500 amu entspricht. Für die Untersuchung mit gasförmigen, natürlichen Ionen im unteren Massenbereich bereitet diese Einschränkung aber Probleme.

Das Massenspektrometer wird in der Regel im AGC-Mode betrieben (Automatic Gain Control), welcher durch Variation der Injektionszeit (IT), die aus einem vorgezogenen Durchlauf (Prescan) gewonnen wurde, die Anzahl der Ionen in der Falle konstant hält. Die Zeit für einen einzelnen Mikroscan (MS) setzt sich zusammen aus der Injektionszeit (IT), der Prescanzeit (PST) für das AGC und der Auslesezeit (ST,

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Hauptbestandteil des Massenspektrometers, welches die Linsen, Oktopole, Falle, Multiplier und Konversionsdynode beinhaltet.

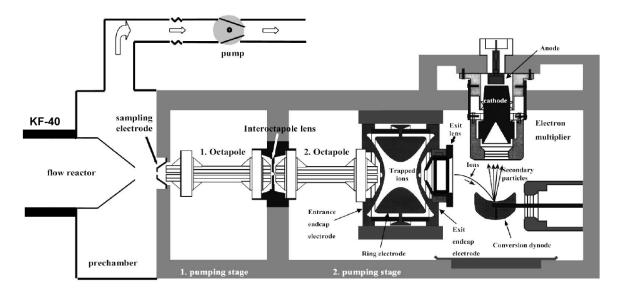


Abbildung 5.1: Aufbau des verwendeten Massenspektrometers mit dem Umbau auf einen KF-40 Anschluss [Hanke, 1999; Speidel, 2005].

Scantime) der Falle. Die Gesamtzeit für einen Scan ergibt sich dann aus der Anzahl der Mikroscans und kann auf einen für die Messung sinnvollen Bereich zwischen 0.8–1.3 s angepasst werden (s. Gl. 5.1). Die eingestellte Injektionszeit ist eine Maximalzeit, die, sobald die Falle gefüllt ist, vorher beendet wird, wodurch sich während einer Messung durch ändernde Ionenströme unterschiedliche Injektionszeiten ergeben. Gerade in verschmutzten atmosphärischen Schichten wie der Grenzschicht wird der Ionenstrom in die Falle zusätzlich durch das höhere Angebot von verschiedenen Spurengasen, die Ionen im höheren Massenbereich erzeugen und dadurch weniger diskriminiert werden, durch den AGC früher geschlossen.

Ein weiteres Problem dieses Massenspektrometertyps ist die Unterbrechung der Analyse während der Auslesezeit. Diese kann je nach Tunefile<sup>2</sup> (s. Kap. 5.1.3) über 50 % der Messzeit eines Scans ausmachen. Ein Scan von einer Sekunde mit n Microscans zu je 80 ms IT hat somit nur Messwerte aus weniger als 50 % der Scanzeit aufgenommen und gemittelt. Bei Fluggeschwindigkeiten von 200 m/s und extrem hohen Molfraktionen mit niedriger horizontaler Ausdehnung<sup>3</sup> von unter 100 Metern könnten hierdurch die Spitzen der Molfraktion einer Luftmasse unberücksichtigt bleiben.

$$t = [(IT) + (PST) + (ST)] \cdot MS \tag{5.1}$$

Helium (1 Liter Flasche, Firma Air Liquide, 12 bar Alu Charge inkl. Druckminderer fest eingestellt auf 2.5 bar Enddruck), welches mit einem Fluss von 1 ml/min über eine Fused-Silica-Leitung in die Falle eingeleitet wird, bremst die Ionen durch Stöße und steigert dadurch die Effizienz der Falle. Hierdurch werden an Ionen angelagerte Wassermoleküle in der Regel wieder abgetrennt, so dass eine Hydratisierungslinie eines negativen Ions im Spektrum nur für sehr wenig Linien vorhanden ist<sup>4</sup>. Bei instabilen Clusterionen kann es durch Stöße mit Heliumatomen in der Ionenfalle zu Zerfällen kommen, wodurch teilweise ihre Fragmente dargestellt werden. Sollten diese Fragmente unter dem eingestellten Massenbereich liegen, wird das Clusterion nicht erkannt oder nur vermindert registriert. Eine Verringerung der Ionenverweildauer in der Falle kann diesen Effekt zwar mindern, aber nicht komplett beseitigen. Ein Vorteil stellt der Abbau von hydratisierten Linien dar, die nicht wie bei einem Linear-Quadrupol-Massenspektrometer das Spektrum unübersichtlich werden lassen und mögliche, zu untersuchende Massenlinien durch Hydrate anderer Spurengase überlagern. Nachteil ist die Hydratisierung nicht aus dem Massenspektrum ablesen zu können.

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>Systemdatenfile, das die Kalibrierspannungen wie z. B. des Linsensystem enthält und zur Benutzung des MS eingelesen werden muss (s. Kap. 5.1.3).

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup>z.B. Schiffsemissionen

 $<sup>^4</sup>$ Als Ausnahme ist hier die Eduktlinie 60 m/z zu erwähnen, die wegen ihrer hohen Zählrate zusätzlich im hydratisiertem Zustand auf Massenlinie 78 m/z ( $\mathrm{CO_3^-H_2O}$ ) vorkommt.

Zusätzlich zu der Strömungsrohrpumpe wird die Manifold im Vorraum sowie im Hauptteil (Fallenraum, und Vorkammer) durch eine Membranvorpumpe MZ D4 Vakuum (Umbau auf 28 Volt) und eine Turbo-Molekular-Pumpe (TMP) von Balzers Pfeifer THM 260/130 abgepumpt. Fallenraum und Vorkammer werden mit 200 l/s bzw. 130 l/s abgepumpt, wodurch sich ein Druck in der Vorkammer von  $\sim 10^{-3}$  mbar und in der Umgebung der Falle von  $\sim 10^{-5}$  mbar einstellt. In der Falle selbst liegt der Druck durch das eingelassene Helium bei  $\sim 10^{-3}$  mbar [March, 1997].

# 5.1.2 Fragmentierungsstudien mit dem Massenspektrometer

Für die  $MS^n$ -Mode wird eine ausgewählte Ionenmasse in der Falle isoliert und beschleunigt. Dabei zerfallen die Ionen durch Stöße mit dem Helium in ihre möglichen Fragmente, welche im MS/MS Mode bis 20 amu dargestellt werden können. Bei Massenlinien mit niedriger Massendifferenz kann es vorkommen, dass ein Separieren einer einzelnen Linie nicht durchführbar ist. Die für diesen Fall notwendige Vergrößerung der zu isolierende Linienbreite beinhaltet mehrere Massenlinien, deren Fragmente möglicherweise ebenfalls im MS/MS Spektrum dargestellt werden können. Eine Aussage über so ein erhaltenes Fragmentierungsspektrum ist in diesen Fällen nicht immer eindeutig (s. Kap. 6.2).

### 5.1.3 Kalibrierung des Massenspektrometers

Kalibriert wird das Massenspektrometer mit einer Lösung, bestehend aus Ultramark, (922 amu), Koffein (194 amu) und einem Peptide mit verschiedenen Aminosäuren (524 amu bis 1300 amu). Die Breite der Massenlinie wird optimiert und die Linien werden durch Abgleich der internen Kalibrierspannungen an die dazugehörigen Massen angepasst, wobei 1 amu in 15 Kanälen aufgelöst wird.

Das Tuning des Massenspektrometers stellt die Spannungen des Oktopol–Linsen–System auf die höchstmögliche Nachweiseffizienz für eine oder mehrere Massen ein. Dabei wird eine zu tunende konstante Massenlinie erzeugt, die manuell, halbautomatisch oder vollautomatisch durch das mitgelieferte Programm verarbeitet werden kann. Hierdurch werden unterschiedliche Nachweisempfindlichkeiten der Massenlinien verschiedenen Tunefiles zugeordnet.

Eine Modifikation der Tunefiles bewirkt unter Umständen eine relative Änderung der Zählrate zweier Massenlinien im Spektrum zueinander. Diese Änderungen fallen umso höher aus, je weiter die Linien auseinanderliegen. Linien mit einer Massendifferenz von wenigen amu (< 3) zeigten hiervon kaum Einfluss. Da das Verhältnis der Peakhöhen in die ACIMS-Formel (s. Gl. 4.6) direkt eingeht, muss für jedes Tunefile mit einer bekannten Molfraktion des zu messenden Spurengases eine Eichung durchgeführt werden.

Wegen der Instabilität der Ionenbahn in der Falle bei niedrigen Massen [Wong and Cooks, 2000; Aufmhoff, 2004] besitzt das Massenspektrometer am Anfang des Massenbereichs eine Massendiskriminierung, wodurch das Verhältnis von Eduktlinie und Produktlinie verfälscht wird. Eine Berechnung einer IMR im unteren Massenbereich durch ACIMS kann somit nur durch eine Korrektur der diskriminierten Massen erfolgen.

Ein Tunefile für Massen im Bereich von 40 bis 180 amu wurde sowohl durch mehrfaches automatisches Tuning als auch durch nachträgliche manuelle Abstimmung für die erwarteten Ionen (HCOOH<sup>-</sup>, CO<sub>3</sub><sup>-</sup>HNO<sub>3</sub>, SO<sub>5</sub>) der nachzuweisenden Spurengase (HCOOH, HNO<sub>3</sub>, SO<sub>2</sub>) erstellt.

# 5.2 Messaufbau im Flugzeug

# 5.2.1 Peripherie des Massenspektrometers

Der Aufbau der CIMS-Apparatur wurde am MPI-K während der ITOP-Kampagne 2004 entwickelt und weiterentwickelt [Speidel, 2005; Nau, 2004]. **Abb. 5.2** zeigt schematisch den während den Kampagnen INTEX-B, ASTAR 2007 und während verschiedenen Testflügen benutzten Aufbau.

Das Forschungsflugzeug des Deutschen Zentrum für Luft- und Raumfahrt (DLR) in Oberpfaffenhofen ist der Umbau einer Falcon vom Typ Dassault 20-E5. Möglichkeiten für Abgas und Einlasssysteme bestehen an der Decke und am Boden. Der Einlass ist ein Stahlrohr mit 15 mm Durchmesser und 90 Grad gegen die Flugrichtung gebogen. Eine Heizmanschette hält diesen Einlass auf 293 K. Der Einlass wurde mit einem Swagelok 1/2-Zoll PFA—Schlauch ausgekleidet. Auf der Innenseite des Flugzeugs endete der Einlass in einem PFA 1/2-Zoll Pargrip T—Stück mit 1/4-Zoll Zugang (Parker Hannifin Corporation).

Über diesen Zugang wurde ein Eichfluss von 10.3 ( $\pm$  0.4) smlpm, eines isotopisch markierten SO<sub>2</sub>–Standards (Westfahlen AG, isotopisch markiertes  $^{34}$ SO<sub>2</sub>, 440 ppb  $\pm$  10% Rest N<sub>2</sub> 2L Alu Charge Lufxer

Größe	Wert		Fehler
Gesamtfluss	$7.45 \mathrm{\ sl}$	士	$0.23 \mathrm{\ sl}$
Druck	$70 \; \mathrm{mbar}$	土	$2.00~\mathrm{mbar}$
Temperatur		土	$2.00~\mathrm{K}$
Reaktionsstrecke	30  cm	土	$2.00~\mathrm{cm}$
Ionenverweildauer	$0.18 \mathrm{\ s}$	土	$0.01 \mathrm{\ s}$

Tabelle 5.1: Die an der CIMS-Apparatur während einer Messung auftretenden Größen und Fehler.

P2871G) über einen MFC (Bronkhorst, Niederlande, 20 sml) über 6 mm PFA Rohrleitungen eingelassen. Der Abgang des PFA T-Stücks war mit einem 70 cm 1/2 Zoll PFA-Schlauch verbunden, umgeben von einer Heizmanschette (Firma Horst GmbH, Lorsch). Diese Heizmanschette wurde über einen Temperaturfühler auf konstant 50 Grad Celsius gehalten und an eine 1/2-Zoll Swagelok-Edelstahlverschraubung angeschlossen, einer Kombination von Magnetventil und Drucksensor (Bronkhorst, Niederlande, EL-Press). Über eine Feedbackschleife mit dem Drucksensor regelt das Magnetventil den Druck im nachfolgenden KF-40 Rohr auf 70 mbar. Dieses ist über ein am MPI-K gefertigten 90 Grad Winkel aus einem 1/2-Zoll Edelstahlrohr mit dem KF-40 Endstück<sup>5</sup> (Edelstahl 40 mm Innendurchmesser) der Regelkombination verbunden. Das folgende KF-40 Rohr mit einer Länge von 6 cm besitzt einen Temperaturfühler und einen Drucksensor. Eingebaut in dieses Rohrstück wurde eine PFA-Implementierung<sup>6</sup>, die 2 Permeationsröhrchen aufnehmen konnte. Temperatur und Druck der Implementierung wurden aufgezeichnet. Das nachfolgende Strömungsrohr mit einer effektiven Länge von 30 cm besaß am Anfang eine Ionen-Quelle (SIQ), aus der für die CIMS-Reaktion notwendigen Eduktionen durch eine Spannungsentladung an den Gasfluss abgegeben wurden (s. Kap. 5.2.3). Ein MFC (Bronkhorst, Niederlande, max 1 sl) leitete konstant  $0.3\pm0.02$  sl<br/>pm  $O_2$  in die SIQ ein, die mit dem Strömungsrohr über eine 5 cm Edelstahlleitung mit einem Durchmesser von 4 mm verbunden war.

Die Schläuche von der Sauerstoffflasche (O<sub>2</sub>, Reinheit 5.0, Linde Gase AG, Flaschentyp Luxfer P2871G) zum MFC und zur Ionenquelle sind PFA-Leitungen der Firma Swagelok (Swagelok Corporate, USA). Das Strömungsrohr endet vor der kritischen Düse der Manifold (s. Kap. 5.1.1). Bei einem Druck von 70 mbar wird ein Teil des Gasstroms in die Manifold (p = 10<sup>-3</sup> mbar) des Massenspektrometers geleitet. Der größte Teil wird über die KF-40 Abgasverrohrung des Massenspektrometers abgepumpt und tritt an der Unterseite des Flugzeuges aus. Zur Aufnahme von weiteren Zustandsgrößen wurden an der Abgasverrohrung Temperatur, Druck und Feuchte des Gasstroms aufgenommen. Der kontinuierliche Fluss in der Sammelleitung wird durch eine Ölpumpe (Alcatel Drehschieber Vakuumpumpe, 28 Volt DC) erreicht, die mit einer Leistung von 25 m³/h über eine kritische Düse (3.8 mm im Durchmesser) im Abgas den Fluss bei einem Druck von 70 mbar auf 7.5 slpm einstellt (s. Kap. 5.2.2). Vom Einlasssystem bis zur kritischen Düse vor dem Massenspektrometer ist das KF-40 Rohrsystem innen mit einer PFA-Ummantelung ausgekleidet. Nur das Innere des Drucksensors, des Magnetventils und die kritische Düse (0.15 mm) vor der Manifold waren nicht mit PFA verkleidet. Sowohl die Temperatur des Aufbaus von 293 K als auch die Temperatur des Drucksensors und des Magnetventils von 303 K wurden gehalten.

In einem zweitem Rack waren die Sauerstoff- und die Schwefeldioxidgasflasche mit dem isotopischen Standard, die elektronische Ansteuerung<sup>7</sup> für Temperatur, Druck und SIQ sowie der Computer (PC104plus Tiny886ULP, Advanced Micro Peripherals Ltd, England) für die Datenaufnahme und Kommunikation mit dem Massenspektrometer untergebracht. Das Auslesen der Daten erfolgte über eine Analogkarte der Firma Eagle Technologie (PC104PLUS-30C, 16-mal 14-bit analog Eingang), welche mit Labview 6.0 angesteuert wurde. Die Ansteuerung des Massenspektrometers erfolgte über die Originalsoftware von Thermo Finnigan.

Die an der CIMS-Apparatur während einer Messung auftretenden Größen und Fehler sind in **Tab. 5.1** aufgelistet.

<sup>&</sup>lt;sup>5</sup>Aus Platzgründen im Flugzeug konnte nicht immer der physikalisch sinnvollste Aufbau verwendet werden. Durch die Auskleidung des Winkels mit PFA konnten die Wandverluste minimiert werden.

<sup>&</sup>lt;sup>6</sup>Ein zusätzlicher Permeationsofen und eine weitere Gasflasche für dessen Versorgung waren aus Platz- und Gewichtsgründen unmöglich.

<sup>&</sup>lt;sup>7</sup>Diese Ansteuerungen wurden von den Elektronikern des MPI–K gefertigt.

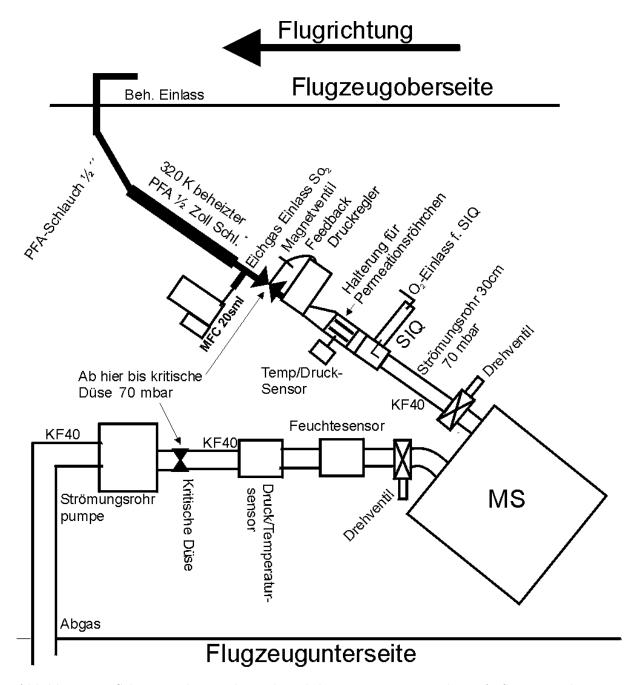


Abbildung 5.2: Schemazeichnung des während der Messung verwendeten Aufbaus im Flugzeug.

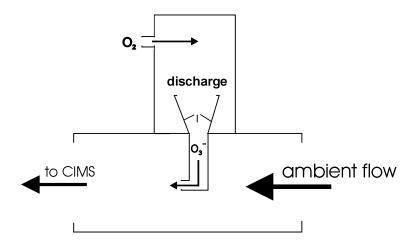


Abbildung 5.3: Schematischer Aufbau der verwendeten Ionenquelle (SIQ).

# 5.2.2 Kritische Düsen

Durch die Eigenschaft der kritischen Düsen, nur vom Vordruck und nicht von Hinterdruck abhängig zu sein, wird ein konstanter Massenfluss erreicht [Wutz, 1986]. Der konstante Druck im Strömungsrohr von 70 mbar ermöglicht somit sowohl einen festen Fluss in das Massenspektrometer als auch innerhalb des Strömungsrohrs, wodurch die Verweildauer t der Spurengase für die IMR auf der Reaktionstrecke von 30 cm konstant gehalten wird. Kritische Düsen weisen eine geringe Temperaturabhängigkeit auf (s. Gl. 5.2) [Wutz, 1986], wobei der in den Kampagnen herrschende Temperaturbereich bei Nichtbeachtung einen Fehler von nur 3 % geliefert hätte. Der Einschnürfaktor s besitzt in der Regel einen Wert nahe 1 und ergibt sich aus der Geometrie der Düse.

$$\sigma_{\rm sl} = 0.98 \ s \ d^2 \ p_0 \ \sqrt{\frac{1}{293 \ {\rm K} \ T}} \cdot T_0$$
 (5.2)

# 5.2.3 Reaktor und Ionenquelle

Die für die Reaktion benötigten Ionen werden durch eine Hochspannungsentladung in einer Sauerstoffumgebung (Linde Gas, Reinheit 5.0,  $H_2O < 3$  ppm) erzeugt. Primär produziert werden unter anderem  $O^3P$  und  $O^1D$  sowie durch Elektroneneinfang  $O^-$ ,  $O^-_2$  und  $O^-_3$ . Ozon bildet sich durch die Reaktion **5.3**. Da die Elektronenaffinität von  $O_3$  mit 2.1 eV [NIST, 2007] höher als die von  $O_2$  (0.45 eV) und O (1.46 eV) liegt, werden  $O^-_3$ -Ionen entweder durch Reaktion **5.4 und 5.5** oder durch Elektroneneinfang erzeugt.

$$O + O_2 + M \longrightarrow O_3 + M$$
 (5.3)

$$O^- + O_3 \longrightarrow O_3^- + O \tag{5.4}$$

$$O_2^- + O_3 \longrightarrow O_3^- + O_2$$
 (5.5)

In dem Strömungsrohr reagiert u. a. das erzeugte Primärion  $O_3^-$  (s. Abb. 5.3) mit vorhandenen Spurengasen wie  $CO_2$ ,  $NO_2$ ,  $SO_2$ ,  $H_2O$  und organischen Verbindungen (s. Abb. 5.4).  $CO_2$  hat mit 0.6 eV die niedrigste Elektronenaffinität der oben genannten Verbindungen ( $NO_2$  die höchste mit +2.3 eV). Die Bildungsenthalpien der Verbindungen liegen zwischen -393 kJ/mol für  $CO_2$  und 33 kJ/mol für  $NO_2$ . Aus der Bildungsenthalpie von -61 kJ/mol des  $O_3^-$  und ca. -450 kJ/mol der Produkte  $CO_3^-$  und  $NO_3^-$  [NIST, 2007] kann geschlossen werden, dass die **Reaktion 5.6** gegenüber **5.7** stark bevorzugt wird. Wegen der in der Regel niedrigen  $NO_2$ –Molfraktionen von wenigen ppb im Verhältnis zu der hohen Molfraktion von 375 ppm  $CO_2$  in der Atmosphäre ist die tatsächlich stattfindende **Reaktion 5.7** (vgl. Kap. 4.2.3). In  $NO_2$ –verschmutzten Luftmassen wird  $O_3^-$  verstärkt nach **Gl. 5.6** reagieren und  $NO_3^-$ –Ionen bilden (s. **Abb. 6.21**).

$$NO_2 + O_3^- \longrightarrow NO_3^- + O_2$$
 (5.6)

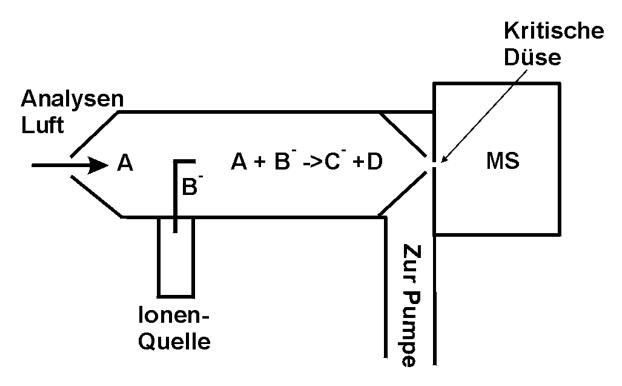


Abbildung 5.4: Schemazeichnung des CIMS-Aufbaus mit Ionenquelle [SIQ (s. Kap. 5.2.3)], Strömungsrohr (STR) und Massenspektrometer (MS). Durch die Pumpe angesaugte Analysenluft mit Spurengas A reagiert mit Ionen B<sup>-</sup> aus der Ionenquelle (SIQ) zu den Produktion C<sup>-</sup> und einem Neutralteilchen.

$$CO_2 + O_3^- \longrightarrow CO_3^- + O_2$$
 (5.7)

Im Luftstrom enthaltender Wasserdampf reagiert nach Gl. 5.8 und bildet OH·.

$$O(^{1}D) + H_{2}O \longrightarrow 2OH$$
 (5.8)

Diese reagieren durch Elektronene<br/>infang teilweise zu OH^--Ionen oder reagieren nach Gl. 5.9 mit vorhandenen  $\mathcal{O}_x^-$  zu OH^-.

$$O_x^- + OH \longrightarrow O_x + OH^-$$
 (5.9)

 $HO_2^-$ -Ionen entstehen über **Gl. 5.10**.

$$O_3^- + OH \longrightarrow HO_2^- + O_2$$
 (5.10)

Diese  $O_xH^-$ -Ionen und  $OH\cdot$ , reagieren zum Teil mit im Spurengas enthaltenen Stoffen weiter. Dabei entstehen neben den natürlichen zu messenden Spurengaskonzentrationen auch Signaturen durch Reaktionen mit  $OH^-$  und  $OH\cdot$ , die als Untergrund auf den Linien sichtbar werden (s. Gl. 5.11).

$$NO_2 + OH + M \longrightarrow HNO_3 + M$$
 (5.11)

# Kapitel 6

# Konzentrationsbestimmung von $SO_2$ , $HNO_3$ und HCOOH

# 6.1 Nachweis von SO<sub>2</sub>

Ein geeignetes Ion zum Nachweis von gasförmigem Schwefeldioxid mittels CIMS ist  $SO_5^-$ , das in diesem Zusammenhang zum ersten Mal am MPI–K in der Gruppe Atmosphärische Spurengase für die flugzeuggetragene  $SO_2$ –Messung eingesetzt [Möhler and Arnold, 1992; Uecker, 2002; Umann, 2004] und über die **Reaktionen 6.1 und 6.2** gebildet wurde.

$$CO_3^-(H_2O)_m + SO_2 \xrightarrow{k_m} CO_2 + SO_3^-(H_2O)_n + (m-n)H_2O$$
 (6.1)

$$SO_3^-(H_2O)_n + O_2 \xrightarrow{k_n} SO_5^-(H_2O)_m + (n-m)H_2O$$
 (6.2)

Für die Bestimmung einer unbekannten  $SO_2$ –Molfraktion über dieses Produktion ( $SO_5^-$ ) kann zum einen die Onlineeichung mit isotopisch markiertem Eichgas, bei der die Berechnung der Molfraktionen durch den Vergleich der Zählraten der Produktionen durchgeführt wird oder über das Verhältnis von Produktlinie zu Eduktlinie mittels der ACIMS–Formel, eingesetzt werden. Da diese für die  $SO_2$ –Eichung nicht benutzt wurde, wird sie nur kurz angesprochen.

#### 6.1.1 SO<sub>2</sub>-Berechnung mittels ACIMS

Bei der Herleitung der ACIMS-Formel (s. Kap. 4.1) wurde das Problem der Messung des effektiven Ratenkoeffizienten angesprochen.

Gleichung 6.1 setzt sich aus verschiedenen Reaktionen zusammen, die alle unterschiedliche Hydratisierungen und Ratenkoeffizienten aufweisen. Werden die Hydratisierungen (m) der Reaktionen 6.1 nicht einzeln betrachtet, sondern nur die effektiv im Strömungsrohr vorherrschende Luftfeuchtigkeit, so ist nach Gl. 6.3 der von der Feuchte abhängende effektive Ratenkoeffizient zu verwenden [Seeley et al., 1997; Aufmhoff, 2004; Nau, 2004].

$$k_{eff} = \sum_{0}^{\infty} k_m \frac{[\text{CO}_3^-(\text{H}_2\text{O})_m]}{[\text{CO}_3^-]_{tot}}$$
 (6.3)

Die Berechnung durch die ACIMS-Formel ist von der Ionenverweildauer im Strömungsrohr abhängig, wobei Fehler entstehen, basierend auf unzureichend bekannten Größen wie Flüsse, Geschwindigkeit und Temperatur. Diese Ionenverweildauer kann aus der Geometrie des Aufbaus und dem vorhanden Fluss im Strömungsrohr berechnet werden oder durch Laufzeiten mit Ionen direkt bestimmt werden. Ein weiteres Problem ist die Kalibrierung während eines Fluges, die eine Unterbrechung der Messung zur Folge hat.

Aus diesem Grund wurde die Berechnung der Molfraktion über die ACIMS–Formel verworfen und durch eine isotopische Onlineeichung ersetzt.

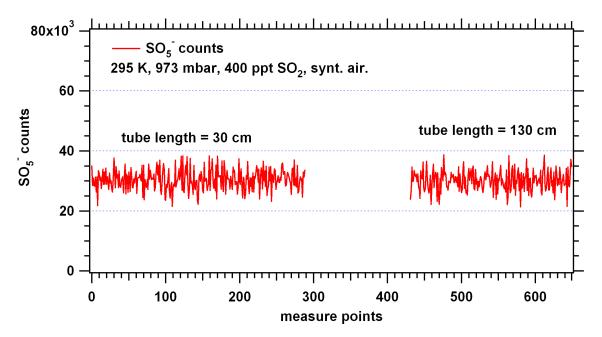


Abbildung 6.1: Vergleich von  $SO_2$ –Wandverlusten über die  $SO_5^-$ –Zählraten zwischen 2 verschiedenen Schlauchlängen unter identischen Bedingungen. Die durchschnittlichen Zählraten von 30400 für den 30 cm Schlauch und 30100 für den 130 cm Schlauch liegen innerhalb der Standardabweichung von 3300 counts (a. u.).

# 6.1.2 SO<sub>2</sub>-Berechnung mittels isotopischer Onlineeichung

Die isotopische Online<br/>eichung beruht auf der gleichzeitigen Messung zweier Zählraten verschiedener Massenlinien von Produktionen. Eine dieser Linien wird durch eine Ionen-Molekül-Reaktion geeigneter Reagenzionen mit den zu bestimmenden Spurengas erzeugt. Ein zu dem Gasstrom mit bekannter Molfraktion zugegebenes Isotopomer des Spurengases erzeugt Ionen des chemisch identischen Spurengases auf einer weiteren Massenlinie ( $^{32,34}$ SO $_5^-$  liegen auf 112 und 114 m/z).

Da natürlicher Schwefel einen Anteil von  $4.21~\%~^{34}S$  enthält, liegt es nahe, hierfür  $^{34}SO_2$  zu verwenden. Die chemischen Eigenschaften für eine IMR mit den Isotopen  $^{34}SO_2$  und  $^{32}SO_2$  wurden schon früher untersucht [Bandy A., 1993] und ergaben wie auch eigene Versuche keine messbaren Unterschiede der Reaktion von  $SO_2$  nach  $SO_5^-$  zwischen einem isotopischen Standard und einem natürlichen  $SO_2$ –Gemisch. Die Art der Eichung hat den Vorteil, dass zusätzlich zu den fehlerbehafteten Größen k und t auftretende Fehlerquellen wie Wandverluste und Folge–IMR mit weiteren Spurengasen im Strömungsrohr durch die identische Chemie des Standards und des nachzuweisenden Gases vernachlässigt werden können.

Zur Bestimmung der natürlichen  $SO_2$ -Molfraktion wurden 703 ppt isotopisch markiertes  $SO_2$  der analysierenden Umgebungsluft 30 cm nach dem Einlass hinzugegeben (s. Kap. 5.2.1). Dies gewährleistet, dass das in der Umgebungsluft enthaltene  $SO_2$  bis auf den 30 cm PFA 1/2 Zoll Schlauch den identischen Weg durch den Aufbau durchläuft, wie das des eingelassenen isotopischen  $SO_2$  und somit mögliche Wandverluste für den Standard die gleichen sind wie für das natürliche  $SO_2$ . Zur Ermittlung von  $SO_2$ -Verlusten durch eine 1/2 Zoll PFA-Leitung wurde ein Vergleich der  $SO_5$ -Zählraten einer  $SO_2$ -Molfraktion von 400 ppt durch einen 130 cm PFA-Schlauch und einen 30 cm PFA-Schlauch unter gleichen Bedingungen (Druck 973 mbar, Temperatur 295 K, trockene synthetische Luft Westfalen AG) durch den Messaufbau untersucht. Dabei ergab sich innerhalb der statistischen Schwankung keine signifikante Abweichung (s. Abb. 6.1) und eine Vernachlässigbarkeit der  $SO_2$ -Wandverluste im Messaufbau.

Durch die natürlichen Isotopenverhältnisse von Schwefel und Sauerstoff, die in **Tabelle 6.1** angegeben sind, weicht das Isotopenverhältnis der Isotope $S^xO_2^y$  von dem des Schwefel ab. SO<sub>2</sub> mit Masse 66 amu kann sowohl durch  $^{34}SO_2^{16}$  als auch durch  $^{32}S^{18}O^{16}O$  dargestellt werden. In der Natur kommen die SO<sub>2</sub>–Isotope  $^{32}S^{16}O^{16}O$  (94.6 %) ,  $^{32}S^{18}O^{16}O$  (0.19 % ) und  $^{34}S^{16}O^{16}O$  (4.19 %) am häufigsten vor.

Das isotopisch markierte  $SO_2$ –Eichgas wird in Zentrifugen hergestellt. Nach der Anreicherung wird das Isotopenverhältnis bestimmt. Hierbei kann nicht ausgeschlossen werden, dass der im  $SO_2$  gebundene Sauerstoff ebenfalls eine Anreicherung erfährt. Das isotopische Schwefeldioxidverhältnis des Standards wurde sowohl von Westfalen Gas AG (3.6 %  $^{32}S$ , 3.0 %  $^{33}S$  und 92.4 %  $^{34}S$ ) als auch durch CIMS–

Messungen am MPI–K Heidelberg bestimmt (s. Kap. 6.1.2). Die Isotopenverteilung des Standards ist in Abb. 6.2 dargestellt. Ein komplettes Spektrum des isotopischen Standards, vermessen durch den CIMS–Aufbau, zeigt Abb. 6.3.

Das Verhältnis der  $^{32,34}$ SO $_5^-$ –Zählraten ist direkt proportional zu deren SO $_2$ –Molfraktion im Strömungsrohr (s. **Kap. 4.2.2**). Eine Formel zur Berechnung einer atmosphärischen SO $_2$ –Molfraktion unter Berücksichtigung des Isotopenverhältnisses durch eine bekannte Molfraktion eines isotopisch markierten SO $_2$ –Standards wurde in [Bandy A., 1993] hergeleitet und ist in **Gl. 6.4** wiedergeben. Hierbei stellen N<sub>112,114</sub> die Zählraten der  $^x$ SO $_5^-$ –Massenlinien und K $_{nm}$  die gemessenen isotopischen Verhältnisse $^1$  dar (s. **Tab. 6.2**).

$$[SO_2]_{ambient} = [SO_2]_{standard} \frac{K_{ss} \cdot N_{112} - K_{as} \cdot N_{114}}{K_{aa} \cdot N_{114} - K_{sa} \cdot N_{112}}$$

$$(6.4)$$

# Isotopisches Verhältnis des SO<sub>2</sub>-Standards

Die relativen Anteile des isotopischen Standards ( $K_{ss}$ ,  $K_{as}$ ) sind über die Zählrate der Massenlinien 112, 113 und 114 m/z berechenbar. Hierbei wurde das in dem Standard enthaltene <sup>36</sup>S vernachlässigt und die Messung um den Untergrund korrigiert (s. Abb. 6.2). Die Massenlinie 113 m/z wird durch ein unbekanntes Spurengas, das vermutlich dem PFA-Schlauch entweicht, zeitlich variabel beeinflusst. Daher wurde für die isotopische Bestimmung des Eichgases ein Datensatz mit zeitlich kurzen Messungen von Standard und Untergrund aufgenommen (s. Abb. 6.4).

Eine weitere Möglichkeit, eine unbekannte isotopische Verteilung zu bestimmen, ist über die Steigung der Ausgleichsgeraden in einem Scatterplot, bei dem auf X- und Y-Achse jeweils die Zählrate der zu bestimmenden Isotope aufgetragen sind (s. Abb. 6.5).

Der Quotient  $K_{aa}/K_{sa}$  von natürlich auftretenden  $SO_2$ -Vorkommen besitzt einen Wert von 18.41, welcher durch das natürliche Isotopenverhältnis von Schwefel berechnet werden kann [Speidel, 2005; Bandy A., 1993]. Somit ist es möglich, durch die experimentelle Bestimmung der Steigung  $m_{xy} = K_y/K_x$  der  $SO_5^-$ -Zählraten von den Massenlinien 112, 113 und 114 m/z des Standards die isotopischen Konstanten  $K_{ss}$  und  $K_{as}$  zu bestimmen.

$$K_{(112),as} + K_{(113),s} + K_{(114),ss} = Z$$
 (6.5)

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Hierbei ist zu beachten, dass Ionen auf einer Massenlinie ununterscheidbar sind.

Isotop	Rel. Häufigkeit
$^{32}S$	95.02 %
$^{33}S$	0.75~%
$^{34}S$	4.21 %
$^{36}S$	0.02 %
<sup>16</sup> O	99.762~%
<sup>17</sup> O	0.038~%
<sup>18</sup> O	0.2~%

Tabelle 6.1: Häufigkeit der natürlichen stabilen Isotope von Schwefel und Sauerstoff.

Γ.	$\overline{K_{aa}}$	0.9389	Natürlicher Anteil im STR auf Masse 112
.	$K_{sa}$	0.0510	Natürlicher Anteil im STR auf Masse 114
.	$K_{as}$	$(0.0327 \pm 0.0034)$	Eichgasanteil im STR auf Masse 112
-	$K_{ss}$	$(0.9248 \pm 0.0092)$	Eichgasanteil im STR auf Masse 114

Tabelle 6.2: Natürlicher Anteil der  $SO_5^-$ -Ionen  $K_{aa}$  und  $K_{sa}$  sowie die experimentell bestimmten Anteile  $K_{as}$  und  $K_{ss}$  des isotopischen Standards.

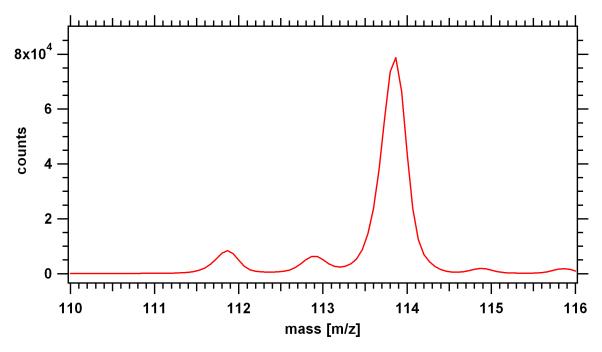


Abbildung 6.2: Die Massenlinien des isotopischen SO<sub>2</sub>–Standards auf Masse 112 ( $^{32}\mathrm{SO}_5^-$ ), 113 ( $^{33}\mathrm{SO}_5^-$ ) und 114 m/z ( $^{34}\mathrm{SO}_5^-$ ).

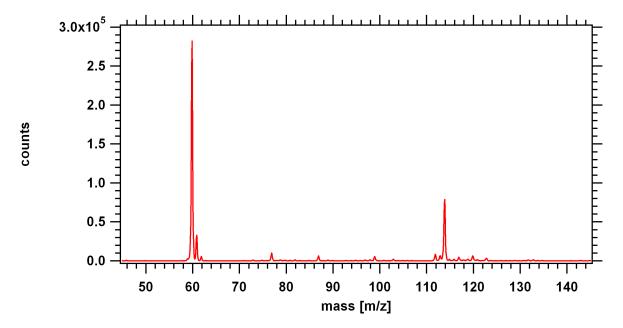


Abbildung 6.3: Komplettes Spektrum einer CIMS–Messung mit der  $\mathrm{CO_3^-}$ –Edukt-Massenlinie bei 60 m/z sowie der  $^{34}\mathrm{SO_5^-}$ –Massenlinie bei 114 m/z, gemessen bei einer  $\mathrm{SO_2-}$ Molfraktion von 700 ppt des isotopischen Standards trockener synthetischer Luft und 70 mbar im Strömungsrohr. Ebenso erkennbar ist die Massenlinie 99 m/z ( $\mathrm{H^{34}SO_4^-}$ ) und 112 m/z ( $^{32}\mathrm{SO_5^-}$ )

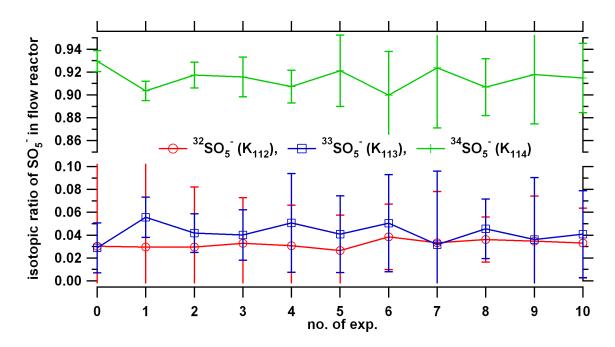


Abbildung 6.4: Die Bestimmung der Isotopenverhältnisse wurde sowohl über eine Berechnung der Zählraten (Versuchsnummer 0 bis 5) als auch über die Steigungen der Ausgleichgeraden von  $N_{112,113,114}$  (s. Abb. 6.5) (Versuchsnummer 6 bis 10) durchgeführt.

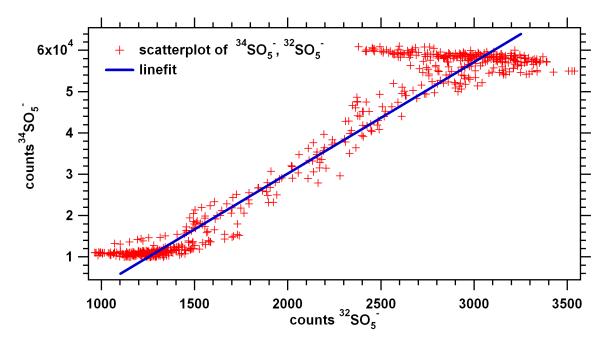


Abbildung 6.5: Ein Scatterplot der Zählraten der Massenlinien  $^{32}SO_5^-$  und  $^{34}SO_5^-$  des isotopischen Standards zur Berechnung der Steigung und Bestimmung von  $K_y/K_x$ .

Größe	Wert		Fehler
Gesamtfluss	$7.45 \mathrm{\ slpm}$	士	$0.23 \mathrm{\ slpm}$
SO <sub>2</sub> –Fluss	10.56  smlpm	$\pm$	0.40  smlpm
SO <sub>2</sub> -Flasche	496 ppb	土	30  ppb
$SO_2$ -STR	703  ppt	士	54  ppt

Tabelle 6.3: Die während der Messung eingesetzten Flüsse und die daraus resultierenden Molfraktionen des SO<sub>2</sub>-Standards im Strömungsrohr.

$$m_{112,114} = \frac{K_{(112),as}}{K_{(114),ss}}$$

$$m_{113,112} = \frac{K_{(113),s}}{K_{(112),as}}$$

$$m_{113,114} = \frac{K_{(113),s}}{K_{(114),ss}}$$
(6.6)

Die Annahmen Gl. 6.5 und Gl. 6.6 liefern Gl. 6.7, wobei  $m_{114,112}$  die durch einen Linearfit gewonnene Steigung aus  $\frac{112 \ m/z}{114 \ m/z}$  (s. Abb. 6.5) darstellt ( $m_{x,y}$  entsprechend).

Da bei diesem Verfahren nicht der atomare Schwefel, sondern die isotopische Zusammensetzung von  $\mathrm{SO}_5^-$  im Strömungsrohr betrachtet wird, ist durch Vernachlässigung der  $\mathrm{SO}_5^-$ -Ionen mit einer Masse über 114 amu das zu betrachtende Gesamtverhältnis der  $\mathrm{SO}_5^-$ -Ionen mit Massen von 112, 113 und 114 amu zu allen  $\mathrm{SO}_5^-$ -Ionen der Massen 112 bis 124 amu ( $^{34}\mathrm{S}^{18}\mathrm{O}_5^-$ ) kleiner als 1. Dieses Gesamtverhältnis Z beginnt bei 0.9882 für einen ( $^{33}\mathrm{S} + ^{34}\mathrm{S}$ ) Standard von 100 % und reicht mit steigendem  $^{32}\mathrm{S}$ -Gehalt bis 0.99993 für eine isotopische Zusammensetzung mit 100 %  $^{32}\mathrm{S}$ . Je nachdem, wie die Isotopomere  $^{32}\mathrm{S}$ ,  $^{33}\mathrm{S}$  und  $^{34}\mathrm{S}$  im Gasgemisch verteilt sind, variiert Z somit zwischen 0.9882 und 0.99993. Da laut Lieferant (des Herstellers) in dem verwendeten Standard der Schwefel–34 gegenüber dem totalen Schwefelgehalt mehr als 90 % beträgt, liegt Z für einen  $^{32}\mathrm{S}$ -Anteil von 10 % im Bereich von 0.9893 und fällt für einen  $^{32}\mathrm{S}$ -Anteil von 0 % auf 0.9882, wobei der hierbei entstandene Fehler kleiner 0.2 % vernachlässigt wurde.

$$K_{114,ss} = \frac{Z}{m_{112,114} + m_{113,114} + 1}$$

$$K_{113,s} = \frac{Z}{\frac{1}{m_{113,112}} + \frac{1}{m_{113,114}} + 1}$$

$$K_{112,as} = \frac{Z}{m_{113,112} + \frac{1}{m_{112,114}} + 1}$$
(6.7)

Bei einer Annahme von Z = 0.9887 ergibt die Messreihe den über **Gl. 6.7** berechneten Mittelwert von (92.48  $\pm$  2.5) % für K<sub>(114),ss</sub>, (4.25  $\pm$  3.4) % für K<sub>(113),s</sub> und (3.27  $\pm$  4.0) % für K<sub>(112),as</sub>. Eine nachträgliche Eichung durch den Hersteller des Standards lag bei 92.4 % für K<sub>(114),ss</sub>, 3.0 % für K<sub>(113),s</sub> und 3.6 % K<sub>(112),as</sub>. Die starke Schwankung von K<sub>(113),s</sub> wird vermutlich durch das unbekannte, aus dem PFA–Schlauch austretende Spurengas hervorgerufen.

#### 6.1.3 SO<sub>2</sub>-Kalibrierung

Eine Übersicht über die zur  $SO_2$ -Kalibrierung verwendeten Molfraktionen und Flüsse zeigt **Tab. 6.3**. Zur Eichung der Flüsse wurde ein Bubble-Flow-Meter (Gilibrator) der Firma Gilian eingesetzt, welcher die benötigte Zeit einer sich ausdehnenden Seifenblase unter Umgebungsbedingungen bestimmt. Zur weiteren Charakterisierung des Versuchsaufbaus wurde der lineare Zusammenhang der  $SO_5^-$ -Zählrate und der im Strömungsrohr vorhanden  $SO_2$ -Molfraktion überprüft (s. Abb. 6.6). Obwohl die Molfraktion des

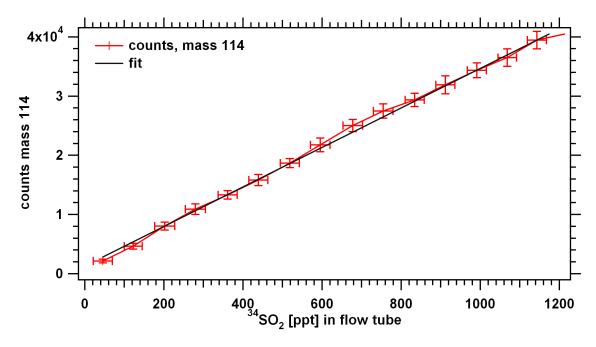


Abbildung 6.6: Überprüfung der Linearität zwischen der Zählrate von SO<sub>5</sub> und der SO<sub>2</sub>-Molfraktion.

Standards im Strömungsrohr während allen Messungen bis auf eine Ausnahme konstant gehalten wurde, sollte auch eine Änderung der Molfraktion die Berechnung nicht beeinflussen. Zur Kontrolle wurde eine konstant gehaltene Molfraktion von 371 ppt <sup>32</sup>SO<sub>2</sub> mit einer variierenden Molfraktion des <sup>34</sup>SO<sub>2</sub>–Standard verglichen (s. Abb. 6.7). Hierdurch wurde gezeigt, dass die Molfraktionen, berechnet durch Gl. 6.4, innerhalb des Fehlers der CIMS–Messung liegen und unterschiedliche Eichgasmolfraktionen das Ergebnis nicht verfälschen. Wegen der erwarteten hohen SO<sub>2</sub>–Molfraktionen während einer Schiffsabgasvermessung und den erwartet niedrigen SO<sub>2</sub>–Werten in der freien Troposphäre wurde die Eichgasmolfraktion für Messflüge der SHIPS–Kampagne<sup>2</sup> auf 1.13 ppb hochgesetzt, da die Schiffsabgase das Eichsignal sonst zu stark überdeckt hätten.

#### 6.1.4 Untergrundmessungen

Der Untergrund auf den Massenlinien des Massenspektrometers wird durch unterschiedliche Einflüsse hervorgerufen: Elektronisches Rauschen,  $^{32}\mathrm{SO}_2$  im Eichgas, einen  $\mathrm{SO}_2$ -Memoryeffekt und andere Spurengase, die ebenfalls Ionen auf Massenlinie  $112~\mathrm{m/z}$  bilden. Zusätzlich entweicht bei entsprechend hohen Ozonmolfraktionen Schwefel in Form von  $\mathrm{SO}_2$  von metallischen Oberflächen (s. Kap. 6.1.6). Durch Fragmentierungsstudien der Linien mit Masse  $112~\mathrm{und}~114~\mathrm{m/z}$  konnte ausgeschlossen werden, dass andere Spurengase als  $\mathrm{SO}_2$  zu dieser Linie signifikant beitragen. Durch den Aufbau und die gering ausgeprägte Eigenschaft von  $\mathrm{SO}_2$  an Wänden adsorbiert zu werden (im Vergleich zu Stoffen wie HNO<sub>3</sub>), sollte ein Memoryeffekt vernachlässigt werden können.

Abb. 6.8 zeigt den Durchflug durch eine Flugzeugabgasfahne während der SCOUT-O3-Kampagne (s. Kap. 8.6) auf dem Rückflug von Hyderrabad nach Dubai. Hierbei ist gut zu erkennen, dass die Flanken der entsprechenden  $SO_2$ -Massenlinie extrem schnell auf- und wieder abgebaut werden und das ursprüngliche Niveau innerhalb von 10 s erreicht wird, wodurch die  $SO_2$ -Molfraktion der Umgebung störungsfrei weiter vermessen werden kann und ein Memory-Effekt ausgeschlossen werden kann.

Wegen überraschender Ergebnisse während stratosphärischer Flüge wurden  $SO_2$ -Wandeffekte in **Kap. 6.1.6** noch einmal näher untersucht. Somit verbleiben als Quellen des Untergrunds elektronisches Rauschen und die Verunreinigung von  $^{32}SO_2$  im Standard. Die verwendete Formel zur Berechnung der  $SO_2$ -Molfraktion (s. **Gl. 6.4**) eliminiert durch die angegebene Isotopenverteilung  $K_{xy}$  genau diese isotopischen Verunreinigungen. Durch Berechnung der  $^{32}SO_2$ -Molfraktion in einer Umgebung mit reiner synthetischer Luft (Westfalen AG, Synt Air) unter Zugabe einer bekannten Molfraktion des Standards erhält man mittels **Gl. 6.4** im Idealfall das elektronische Rauschen (s. **Abb. 6.9**). Die Versuchsreihe,

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>Eine Teilkampagne innerhalb der INTEX-B Kampagne, die zur Sondierung von Schiffsabgasen diente.

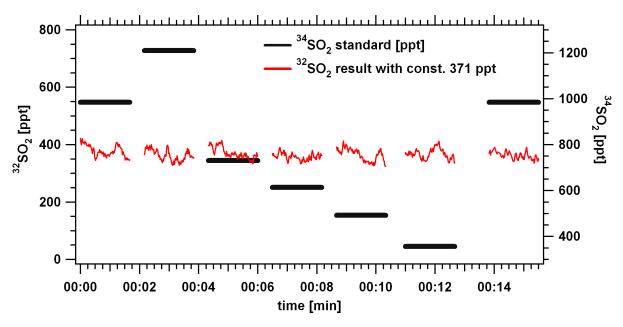


Abbildung 6.7: Berechnung einer konstant eingelassenen, aber unbekannten  $^{32}\text{SO}_2$ -Molfraktion (rot) mithilfe einer variablen Molfraktion (schwarz) eines bekannten  $^{34}\text{SO}_2$ -Standards. Die gemessene  $^{32}\text{SO}_2$ -Molfraktion (rot) wird hierbei mit allen verwendeten Molfraktionen des Standards (schwarz) zu 371 ( $\pm$  25) ppt bestimmt. Eine Variation des Standards (schwarz) besitzt somit keinen Einfluss auf das Messergebnis.

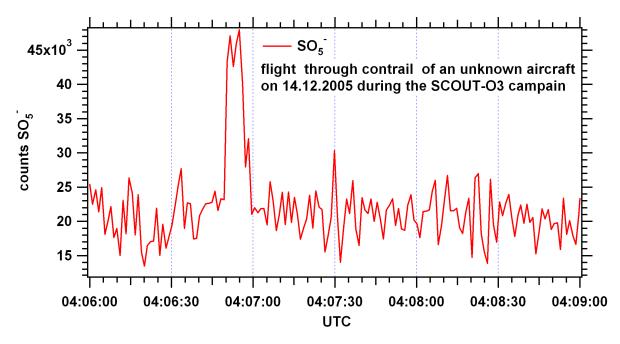


Abbildung 6.8: Flug durch eine gealterten Flugzeugabgasfahne in  $11~\rm km$  Höhe. Gut zu erkennen ist der schnelle An- und Abstieg des Messsignals.

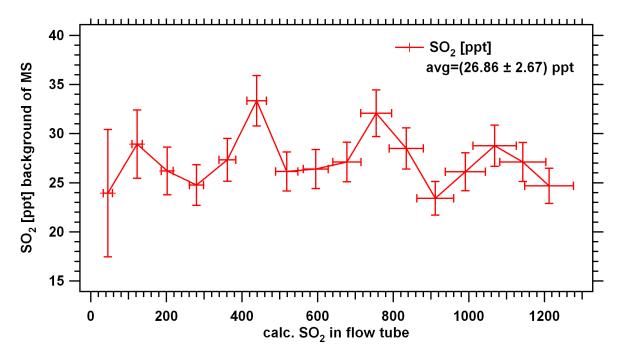


Abbildung 6.9: Labormessungen zur Bestimmung des SO<sub>2</sub>-Untergrunds des Messaufbaus für die INTEX-B Kampagne (70 mbar, 295 K, 7.45 sl Gesamtfluss).

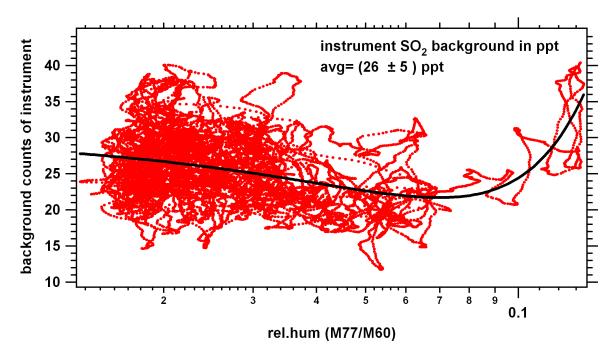


Abbildung 6.10: Labormessungen für den  $SO_2$ -Untergrund in Abhängigkeit von der absoluten Feuchte. Eine schwache Abhängigkeit lässt noch auf das Vorhandensein einer kleinen Menge  $SO_2$  im Strömungsrohr schließen, die den elektronischen Untergrund überlagert.

mit verschiedenen Molfraktionen des Standards durchgeführt, liefert im Mittel einen Gesamtuntergrund, der einer Molfraktion von  $26.9~(\pm~2.7)$  ppt entspricht.

Eine Variation in der Feuchte sollte keinen Einfluss auf einen elektronischen Untergrund besitzen. In  ${\bf Abb.~6.10}$  ist ein von der Feuchte leicht abhängiger schwacher Untergrund zu erkennen, was möglicherweise noch auf einen kleinen Anteil  ${\rm SO}_2$  in der synthetischen Luft schließen lässt, der den elektronischen Untergrund überlagert.

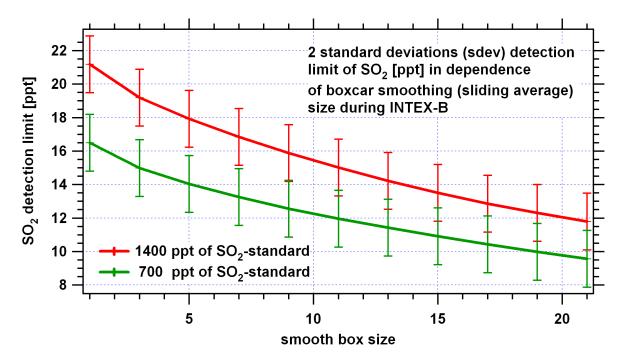


Abbildung 6.11: Nachweisgrenze der CIMS-Apparatur von 2 Standardabweichungen in Abhängigkeit der Anzahl der Messpunkte (1 Messpunkt entspricht einer Messzeit von 1 Sekunde, n Messpunkten für n Sekunden) vom laufenden Mittel (sliding average) für die gemessenen SO<sub>2</sub>-Molfraktionen während INTEX-B (s. Kap. 7). Eine Einzelmessung besteht aus 5 Microscans. Eine niedrigere isotopische Molfraktionen von 700 ppt des Standards ergab eine niedriger Nachweisgrenze (16.5 ppt, Einzelmessung) gegenüber einer Eichmolfraktion von 1400 ppt (21 ppt, Einzelmessung). Mit dem Zusammenfassen der Messwerte durch ein laufendes Mittel sinken die Nachweisgrenzen auf 10 ppt (21 Messwerte entsprechen 21 s, 700 ppt Eichgasmolfraktion) bzw. 12 ppt (21 Messwerte, 1400 ppt Eichgasmolfraktion), wobei gleichzeitig die Zeitauflösung geringer wird. Die Anzahl der Messpunkte im laufenden Mittel ist gleichzeitig auch die mittlere Zeitauflösung in Sekunden (n Messpunkte benötigen n Sekunden).

# 6.1.5 Fehlerbetrachtung der SO<sub>2</sub>-Messung

Der Fehler der Messung hängt von verschieden Faktoren ab. Größte Fehlerquellen sind die Molfraktion des Standards im Strömungsrohr sowie das statistische Schwanken der Zählraten. Da der Fehler durch die statistische Variation für alle Massenlinien vorhanden ist, geht dieser bei der Berechnung der Molfraktion mittels  ${\bf Gl.~6.4}$  jeweils für die Masse 112 und 114 m/z ein.  ${\bf Abb.~6.12}$  zeigt diese Abhängigkeit der Massenlinien 112 und 114 m/z von der gemessenen Molfraktion.

Ein weiterer Fehler der gemessen SO<sub>2</sub>-Molfraktion von 7.6 % ergibt sich durch die in **Tab. 6.3** und 6.2 dargestellten Unsicherheiten der verwendeten Größen. Zusammen mit der statistischen Schwankung der Massenlinien 112 und 114 m/z ergibt sich der in Abb. 6.13 dargestellte relative Fehler. Ab einer Molfraktion von 400 ppt hängt der Gesamtfehler nur noch schwach von der statistischen Schwankung und liegt um ± 8 %. Die Nachweisgrenze der Messmethode ist abhängig von der Mittelung der Messwerte und von der eingelassenen Molfraktion des isotopischen Standards. Ein laufendes Mittel ergibt für einen 1400 ppt isotopischen Standard im Strömungsrohr über 5 Messwerte (5 s Intervall) eine Nachweisgrenze von 18 ppt (2 Standardabweichungen), über 11 Messwerte (11 s Intervall) 15 ppt (2 Standardabweichungen) gen) und für eine Einzelmessung von 1 Sekunde 21 ppt (2 Standardabweichungen) (s. Abb. 6.11). Die Nachweisgrenze für einen 700 ppt Standard sinkt für eine Einzelmessung auf 16.5 ppt und für eine Mittelung über 5 Messwerte auf 14 ppt. Die Nachweisgrenze berechnete sich aus den Standardabweichungen  $(2 \sigma)$  der über Gl. 6.4 ermittelten Molfraktionen. Die Laborversuche wurden bei 70 mbar und 296 K im Strömungsrohrsystem und mit synthetischer Luft (7.45 slm) als Trägergas durchgeführt. Die Eichgasmolfraktion im Strömungsrohr lag bei 700 bzw. 1400 ppt. Die Zeitauflösung der Messpunkte lag bei  $\sim 1$  s, wodurch die Anzahl der Messpunkte im laufenden Mittel ein Maß für die mittlere Zeitauflösung darstellt (n Messpunkte benötigen n Sekunden).

Das Einlassen des Standards über einen MFC (max. 20 smlpm) mit seinen sehr feinen Leitungen (teilweise < 0.1 mm) hat einen starken Anlaufeffekt. Dieser macht sich zu Beginn der Messung durch eine

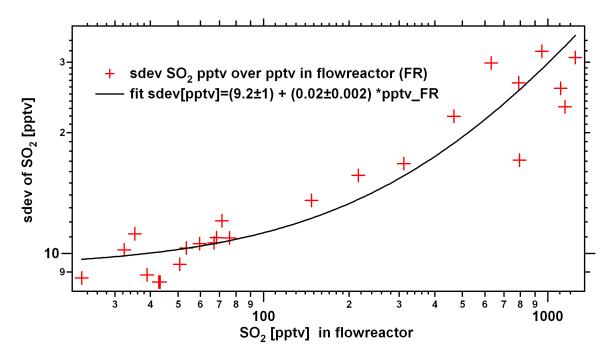


Abbildung 6.12: Standardabweichung des statistischen Mittels in Abhängigkeit der gemessenen SO<sub>2</sub>–Molfraktion in trockener, synthetischer Luft (7.45 slpm) bei einem Druck von 70 mbar im Strömungsrohr.

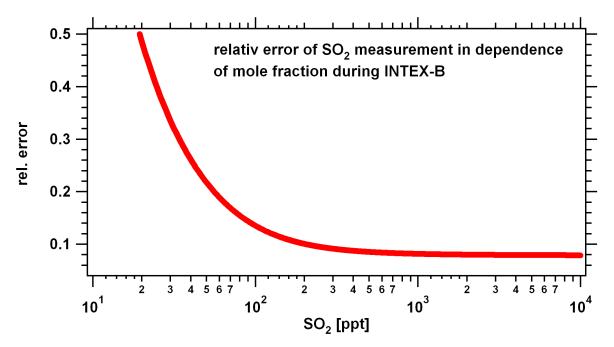


Abbildung 6.13: Relativer Fehler der  $SO_2$ -Messung während INTEX-B (s. Kap. 7) in Abhängigkeit der Molfraktion.

geringere Zählrate der Eichmassenlinie  $114~\rm m/z$  bemerkbar, erzeugt vermutlich durch Adsorption von  $SO_2$  auf dem Weg von der Gasflasche zum Einlass. Dieser kann nur durch eine Vorlaufzeit im Minutenbereich vermieden werden kann. Eine Verkleinerung des PFA–Schlauchvolumens durch einen 1/8 Zoll Schlauch vom Druckminderer der Gasflasche des Standards zum MFC bringt ebenfalls eine Besserung mit sich. Eine Vernachlässigung dieser Anlaufeffekte würde zu Beginn der Messung zu hohe Molfraktionen liefern. Vermieden wurde dies durch eine Vorlaufzeit des Messaufbaus von 30 bis 60 Minuten vor jedem Messflug.

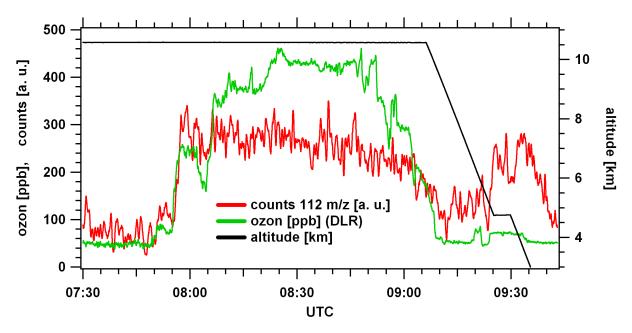


Abbildung 6.14: Erhöhung der  $112~\mathrm{m/z}$  Zählrate beim Durchflug durch stratosphärische Luft (Stratosphärenfalte) in  $10.6~\mathrm{km}$  Höhe am 24.03.2006 während eines Fluges von München nach Südspanien.

# 6.1.6 SO<sub>2</sub>-Produktion durch Einwirken von Ozon auf Edelstahl

Auf der INTEX-B Kampagne (s. Kap. 7) traten während der Messflüge signifikante Erhöhungen der Massenlinie 112 innerhalb der Stratosphäre auf (s. Abb. 6.14). Da SO<sub>2</sub>-Erhöhungen in der Stratosphäre nicht zu erwarten waren, wurde dieses Phänomen auf Querempfindlichkeiten zu Ozon und HNO<sub>3</sub>, den gemessenen Spurengasen mit den prozentual größten Zunahmen in der Stratosphäre, untersucht. Während HNO<sub>3</sub> als Störfaktor schnell ausgeschlossen werden konnte, wurde bei einem Laborversuch eine starke Ozonabhängigkeit der Massenlinie 112 m/z gefunden, obwohl die SIQ Ozon um die 50 ppm erzeugte (gemessen mit Ozon 49C Analysator, Thermo Instrument). Hierzu wurde der Messaufbau aus Abb. 5.2 um eine mit Sauerstoff (Westfalen AG, O<sub>2</sub> 5.0) versorgte SIQ (SIQ-B, mit 3 bar Überdruck) erweitert und über einen MFC (Bronkhorst, max. 1 slpm) an den Einlass des Messaufbaus angeschlossen. Durch SIQ-B erzeugtes Ozon wurde im Messaufbau mit synthetischer Luft (Westfalen AG) gemischt und die effektive Ozonmolfraktion im Einlasssystem mit einem 49C Ozon Analysator bestimmt. Zur Bestimmung von <sup>32</sup>SO<sub>2</sub> wurde eine Molfraktion von 1300 ppt des SO<sub>2</sub>-Standards im Strömungsrohr erzeugt und verschiedenen Ozonmolfraktionen aus SIQ-B ausgesetzt und die <sup>32</sup>SO<sub>2</sub>-Molfraktion des Standards über Gl. 6.4 berechnet (s. Abb. 6.15).

Für den Fall, dass Ozon keinen Einfluss auf die Messung aufweist, sollte sich eine aus dem Standard ergebende konstante  $^{32}SO_2$ –Molfraktion von 40 ppt einstellen.

**Abb. 6.15** gibt den zusätzlichen Anstieg der erwarteten 40 ppt der  $^{32}SO_2$ -Molfraktion mit zunehmenden Ozongehalt des Analysengemisches wieder, wodurch diese Messung der  $SO_2$ -Molfraktion ab Ozonmolfraktionen von über 100-200 ppb eindeutig beeinflusst wurde.

Die Materialabhängigkeit dieses Phänomens wurde mit einem Edelstahlrohr (KF40) mit 50 cm Länge sowie einem PFA-Schlauch (Swagelok 3/4 Zoll) mit 1 Meter Länge untersucht, wobei abwechselnd mithilfe von Dreiwegeventilen eine Ozonmolfraktion von 1300 ppb in den PFA-Schlauch bzw. KF40 Edelstahlrohr eingeleitet und 2, 4 und 8 Minuten im System stehen gelassen (s. Abb. 6.16). Um Nebeneffekte durch SIQ-B auszuschließen, wurde bei diesen Versuchen Ozon durch einen UV-Ozon Calibrator (Thermo Elektron 49C), betrieben mit Sauerstoff (Westfalen AG O<sub>2</sub> 5.0), erzeugt. Das Ergebnis der beiden Leitungen in Abb. 6.17 zeigt eindeutig ein Signal der Massenlinie 112 m/z beim Edelstahlrohr, wohingegen beim PFA-Schlauch keine Signalerhöhung auftrat. Gut zu erkennen sind die generell erhöhten Zählraten<sup>3</sup> auf der Massenlinie 112 m/z bei Zugabe von 1300 ppb Ozon (oben). Diese wurden vermutlich aus Edelstahlkomponenten, die im Gesamtsystem vorlagen, erzeugt. Ein Ansteigen der Zählrate der Massenlinie 112 m/z beim Öffnen des Ventils ist deutlich erkennbar (4., 12. und 28. Minute, oben). Schwach zu erkennen

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup>ca. 2500 counts mit Ozon (oben) und 1400 counts ohne Ozon (unten)

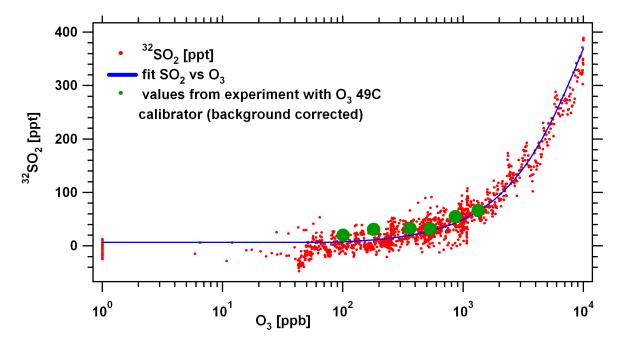


Abbildung 6.15: Bestimmung der <sup>32</sup>SO<sub>2</sub>–Molfraktion eines konstanten, isotopischen Standards mit Variation der Ozonmolfraktion bis 10 ppm durch. Hierbei wurde eine Abhängigkeit der <sup>32</sup>SO<sub>2</sub>–Molfraktion von Ozon ermittelt. Zur besseren Darstellung des Problems wurde die <sup>32</sup>SO<sub>2</sub>–Molfraktion um den Untergrund korrigiert, so dass die Messwerte nur der Zunahme der gemessen SO<sub>2</sub>–Molfraktion entsprechen. Eine spätere wiederholte Messung mit einem UV–Ozongenerator brachte vergleichbare Ergebnisse (grün).

sind im oberen Teilbild die unterschiedlichen Zählraten des Untergrunds nach dem Wechsel von KF40 auf PFA oder umgekehrt, wie zu sehen in der 4. Minute, bei der durch das Umschalten auf das KF40-Rohr der Untergrund von Massenlinie 112 m/z ansteigt. Im unteren Diagramm wurde der Versuch ohne eine Zugabe von Ozon wiederholt. Hierbei sind neben dem niedrigeren Untergrund die die Peaks in der Zählrate zum Umschaltpunkt auf das KF40-Rohr kleiner als mit einer Ozonzugabe. Dass dieses Signal von SO<sub>2</sub> gebildet wird, ist durch eine Fragmentierungstudie<sup>4</sup> der Massenlinie 112, so wie der koexistierenden Massenlinie 97 ( $HSO_4^-$ ) sehr wahrscheinlich. Ein weiteres Indiz wäre die isotopische Massenlinie 114 mit dem natürlichen Isotopenanteil von 5.43 % (# 114 m/z / # 112 m/z), welche vermutlich wegen zu niedriger Zählraten im Hintergrund untergegangen ist. Edelstahlrohre mit unterschiedlichen Oberflächen und Längen wurden mit dem identischen Aufbau untersucht, wobei Rohre mit einer sandgestrahlten Oberfläche im Gegensatz zur polierten vermutlich wegen der stark vergrößerten Oberfläche die höchsten Zählraten erzeugten. Hierbei ist sowohl Massenlinie 112 m/z wie auch 114 m/z deutlich zu erkennen (s. Abb. 6.18). Bei diesem Versuch wurde von der 3. bis zur 4. Minute eine Ozonmolfraktionen von über 1500 ppb durch das 1 Meter lange sandstrahlpolierte Edelstahlrohr geleitet. Das Sinken der Zählraten auf den Massenlinien 112 und 114 m/z ab der 3. Minuten deutet auf eine Erschöpfung des  $SO_2$ -Reservoirs in der Oberfläche des Edelstahls durch Ozon hin. Die weiteren 4 Peaks zwischen der 6. und 17. Minute wurden durch verschiedene Verweildauern des Ozons im KF40-Rohr erzeugt, wobei der gemessene prozentuale Anteil der Massenlinie 114 m/z in Mittel 5.3 ( $\pm$  1) % beträgt und das erwartete natürliche Verhältnis bei 5.43 % (# 114 m/z / # 112 m/z) liegt.

Um Störungen im Versuch aus  $\mathbf{Abb.}$  6.15 durch die Ionenquelle (SIQ–B) auf Massenlinie 112 m/z auszuschließen, wurde diese durch eine UV–Ozonquelle ausgetauscht und der Versuch erneut durchgeführt. Das Ergebnis der Mischung verschiedenen Ozonmolfraktionen (0–1400 ppb) mit einem isotopischen  $^{34}\mathrm{SO}_2$ –Standard (1300 ppt, Rest synt. Luft) zeigt  $\mathbf{Abb.}$  6.19. Beide Versuche führen mit unterschiedlichen Ozonquellen zu einem identischen Ergebnis. Die gewonnenen Werte sind zur Verdeutlichung nach  $\mathbf{Abzug}$  des Untergrundes in das Diagramm  $\mathbf{Abb.}$  6.15 eingefügt (grüne Punkte) worden.

Die Versuche zeigen eindeutig, dass von Edelstahlwänden im Beisein von Ozon SO<sub>2</sub> desorbiert bzw. gebildet werden kann und an die Umgebung freisetzt wird. Hierbei spielt die Oberfläche des Stahls eine

<sup>&</sup>lt;sup>4</sup>Die Massenlinie 112 m/z wurde fragmentiert zu Masse 80.  $(SO_5^-)^* \longrightarrow SO_3^- + O_2$ 

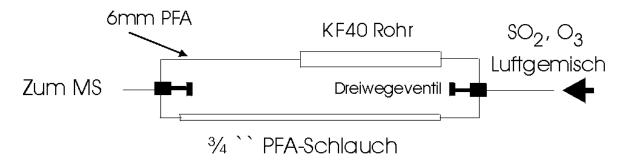


Abbildung 6.16: Versuchsaufbau zur Überprüfung des Einflusses von Ozon und der verwendeten Materialien auf die Bestimmung von der  $\mathrm{SO}_2$ –Molfraktionen mittels der CIMS–Apparatur.

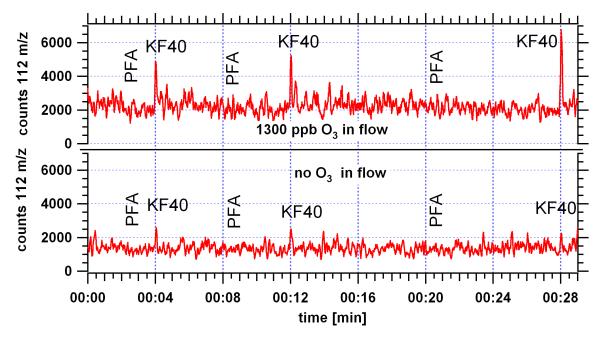


Abbildung 6.17: Auswirkung der Verweildauer mit (oberes Diagramm) und ohne (unteres Diagramm) Ozon enthaltender Luft in einem PFA–Schlauch und einem Edelstahlrohr (KF40). Hierbei wurde die Ozon beinhaltende Luftmasse in einem der Rohre stehen gelassen, während das andere mit der gleichen Luftmasse durchspült wurde. Nach 2, 4 und 8 Minuten wurden die Rohre durch betätigen der Ventile gewechselt. Gut zu erkennen sind die mit der Verweildauer erhöhten Zählraten (mit Ozon 1300 ppb) des Luftgemisches im KF40–Rohr (oben) gegenüber denen ohne Ozon (unten). Die Erhöhungen der Zählraten im KF40–Rohr mit Ozon enthaltender Luft (oben) sind hier nur Kurzzeitstörungen, hervorgerufen durch die lange Aufenthaltszeit des Ozons im KF40–Rohr. Trotzdem ist ein erhöhter  $SO_2$ –Untergrund im Fall von angereichertem Ozon zu erkennen. Im Fall des PFA–Rohrs sind keine kurzzeitigen Erhöhungen über dem Untergrund festzustellen gewesen.

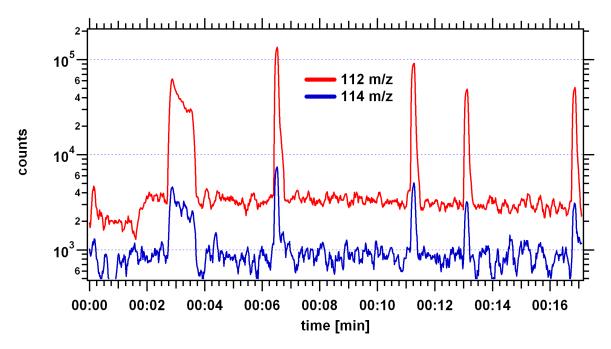


Abbildung 6.18: Zählraten der Massenlinien 112 und 114 m/z teilweise mit Ozon versetzter (1300 ppb) synthetischer Luft innerhalb eines sandgestrahlten Edelstahlrohres. Ab der 3. Minute wird durch die Zugabe von Ozon ein Anstieg der Zählraten der Massenlinie 112 und 114 m/z deutlich erkennbar. Hierbei zeigt sich deutlich eine Abnahme des SO<sub>2</sub>–Reservoirs des Edelstahlrohres bis zur 4. Minute, wenn die Zugabe von Ozon endet. Die weiteren Peaks zwischen der 6. und 18. Minute wurden durch verschiedene Verweildauern des Ozons im KF40–Rohr erzeugt, wobei die Verhältnisse der Massenlinie 114 zu 112 m/z in Mittel 0.053  $\pm$  0.01 ergeben und das erwartete natürliche Verhältnis für diesen Fall bei 0.0543 (# 114 m/z / # 112 m/z) liegt.

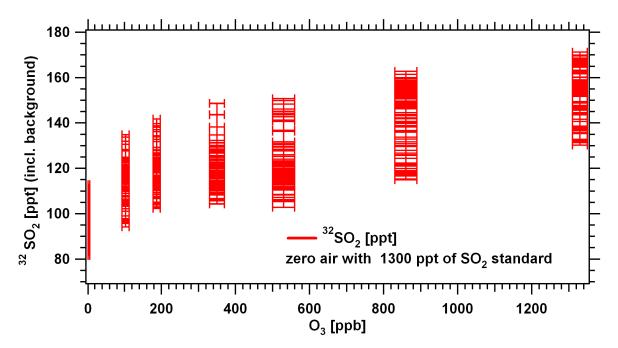


Abbildung 6.19: Messung des Anstiegs der <sup>32</sup>SO<sub>2</sub>-Molfraktion in einem isotopischen Standard (1300 ppt SO<sub>2</sub> in synt. Luft) mittels Zugabe von Ozon, erzeugt mit einen UV-Ozon-Calibrator. Diese gewonnenen Mittelwerte der 7 Messpunkte sind nach Abzug des Untergrunds in **Abb. 6.15** eingefügt (grüne Punkte).

entscheidende Rolle. Große Oberflächen wie bei sandstrahlpolierten oder glasperlpolierten<sup>5</sup> Rohren geben hierbei scheinbar eine größere Menge an  $SO_2$  ab als einfach polierte Oberflächen.

Als Edelstahl werden Stahlsorten bezeichnet, deren Schwefel- und Phosphorgehalt 0.035~% (wt.) nicht übersteigt. Diese Größe ist im Verhältnis zu den in der Atmosphäre gemessenen  $SO_2$ -Molfraktionen des Hintergrunds im oberen ppt-Bereich (30–100 ppt) sehr hoch (Faktor  $\sim 100000$ ), weswegen von der Entstehung von  $SO_2$  aus dem im Stahl gebundenen Schwefel — gegenüber der Desorption von  $SO_2$  — ausgegangen wird. Ein weiterer Hinweis ist die starke Verringerung der  $SO_2$ -Abgabe während des Durchflusses von Ozon die keiner Regeneration unterliegt. Ein Edelstahlrohr mit einem abgeklungenem  $SO_2$ -Reservoir zeigte nach einer Einwirkzeit von 1 Stunde mit einer 1 ppb  $SO_2$ -Molfraktion bei 3 bar keine signifikanten Unterschiede zur vorherigen  $SO_2$ -Abgabe. Eine mögliche Reaktion von Schwefel nach  $SO_2$  gibt Gl. 6.8 wieder. Mögliche Folgereaktionen von  $SO_2$  sind in Gl. 6.9 bis 6.11 wiedergegeben.

$$S + O_3 \xrightarrow{k_1} O_2 + SO$$
 (6.8)

$$SO + O_3 \xrightarrow{k_2} O_2 + SO_2 \tag{6.9}$$

$$SO + O_2 \xrightarrow{k_3} O \cdot + SO_2 \tag{6.10}$$

$$SO + O \cdot + M \xrightarrow{k_4} M + SO_2$$
 (6.11)

Durch den hohen Ratenkoeffizienten  $k_1$  mit  $1.2 \cdot 10^{-11}$  cm<sup>3</sup>/s [NIST, 2007] ist eine Reaktionen von Ozon mit Schwefel zu SO in nachweisbarer Menge vorstellbar.

Die Folgereaktion 6.9 mit dem zirka 2 Größenordnungen kleineren Ratenkoeffizienten  $k_2$  ist durch die Ozonmolfraktion im 50 ppm-Bereich, erzeugt durch die SIQ, ebenfalls zu erwarten. Das Gleiche gilt für Reaktion 6.10, welche mit einem  $k_3$  von ca.  $10^{-16}$  cm<sup>3</sup>/s und einem Sauerstoffanteil von 21 % nicht ausgeschlossen ist. Reaktion 6.11 ist wegen der Produktion von O· durch die SIQ ebenfalls nicht auszuschließen. Da das durch diese Reaktionen erzeugte SO<sub>2</sub> nicht quantifizierbar ist und ein schneller Abbau dieses Schwefel nicht gewährleistet war, ist eine nachträgliche Korrektur der stratosphärischen SO<sub>2</sub>-Molfraktionen nicht möglich.

Dieses Phänomen betrifft möglicherweise alle Schwefel enthaltenden Metallteile, die in Kontakt zu unterschiedlichen Ozonmolfraktionen treten wie z. B. beim Wechsel troposphärischer auf stratosphärische Luftmassen. Durch das luftdichte Auskleiden der Metallteile mit PFA kann dieser Effekt unterbunden werden. Da aber während der Kampagne die PFA-Verkleidungen nur aus PFA-Rohreinschüben bestanden, war ein Kontakt der Umgebungsluft mit der Metallwand an einigen Stellen nicht ausgeschlossen. Eine durchgeführte Passivierung durch Ozoneinleitung verringerte den Effekt, eine vollständige Beseitigung (Konditionierung des Leitungssystems) war nicht zu erreichen.

# 6.2 Nachweis von HNO<sub>3</sub>

Geeignete Eduktionen zum Nachweis von gasförmigem  $HNO_3$  mittels CIMS sind sowohl  $NO_3^-$  als auch  $CO_3^-$ , die am MPI–K Heidelberg in der Gruppe Atmosphärische Spurengase für die  $HNO_3$ –Messung eingesetzt wurden [Knop and Arnold, 1985; Möhler and Arnold, 1991]. Da zeitgleich andere Spurengase über das  $CO_3^-$ –Eduktion detektiert werden, sind notwendigerweise  $CO_3^-$ –Ionen verwendet worden.

Diese können über ein Reinstgas oder Gasgemisch, das durch eine Hochspannungsquelle (SIQ) oder eine radioaktive Quelle geleitet wird, hergestellt werden [Arnold and Hauck, 1985; Knop and Arnold, 1985; Möhler and Arnold, 1991]. Nachteile der radioaktiven Quelle sind die notwendig hohe Strahlungsleistung für eine niedrige Zeitauflösung eines flugzeuggetragenen Massenspektrometers und die dazu nötige Zulassung durch das Luftfahrtbundesamt. Eine im Labor eingesetzte radioaktive Po-210 Quelle mit einer Aktivität von 100 MBq ergab bei einer Mittelung von 10 Microscans und einer Integrationszeit von 2 Sekunden ein Verhältnis des Untergrund zur  $\mathrm{CO}_3^-$ –Zählrate von 1:10, während die SIQ ein Verhältnis von 1:100 erzeugte.

Zusätzlich zu den  $\mathrm{HNO_3-Messungen}$  sind gleichzeitige Messung anderer Spurengase vorgesehen, weswegen auf die schon erprobte Methode der Hochspannungsentladung durch eine SIQ mit Sauerstoff zurückgegriffen wurde [Möhler and Arnold, 1992]. Hierbei werden über die Hochspannungsentladung

<sup>&</sup>lt;sup>5</sup>Nach Auskunft von Firmen mit Spezialisierung auf Hochvakuumtechnik wird das Glasperlpolieren eingesetzt, um die Oberfläche zu verdichten und einen "Hammereffekt" zu erzielen [Firma Pink GmbH Vakuumtechnik, 2007]

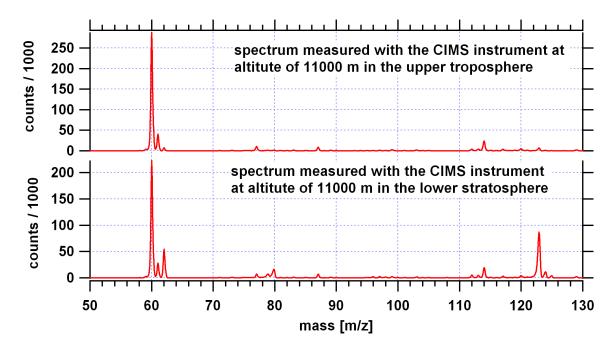


Abbildung 6.20: Spektren während eines Messfluges am 24.03.2006 von Santiago de Compostela (Spanien) nach München kurz vor (oben) und in (unten) der Stratosphäre in 11 km. Deutlich zu erkennen ist die HNO<sub>3</sub>-Signatur auf Massenlinie 123 m/z, die beim Eintritt in die Stratosphäre deutlich anwächst und durch Stöße mit Fremdteilchen in die Massen 62, 79 und 80 m/z zerfällt. Weitere Masse in diesen Spektren sind 112 ( $^{32}SO_2$ ), 114 ( $^{34}SO_2$ ) und 77 m/z ( $CO_3^-OH$ ).

Ionen erzeugt (s. Kap. 5.2.3), die letztendlich zu  $\mathrm{CO_3^-}$ -Eduktionen reagieren. Die anschließende Ionenmolekülreaktion im Strömungsrohr zwischen den Eduktionen und HNO<sub>3</sub> lässt CO<sub>3</sub>-HNO<sub>3</sub> entstehen (s. Gl. 6.12). Das entstandene Ion ist in der Regel in einem energetisch angeregten Zustand. Dieses kann ohne weitere Einwirkung oder durch einen weiteren Stoß seine Energie verlieren, wodurch verschiedene Reaktionskanäle geöffnet werden (s. Gl. 6.13–6.16).

Ein Beispielspektrum für eine HNO<sub>3</sub>-Messung während eines Fluges zeigt Abb. 6.20, aufgenommen kurz vor und in der Stratosphäre. Hierbei wird ein Anstieg der Massenlinien 62, 79, 80, 123 und 124 m/zdurch stratosphärisches HNO<sub>3</sub> hervorgerufen.

$$\text{HNO}_3 + \text{CO}_3^-(\text{H}_2\text{O})_n \qquad \xrightarrow{k_{n1}} \left( (\text{HNO}_3\text{CO}_3^-) (\text{H}_2\text{O})_n \right)^* + (n-m)\text{H}_2\text{O}$$
 (6.12)

$$\left( (\text{HNO}_3 \text{CO}_3^-) (\text{H}_2 \text{O})_n \right)^* \xrightarrow{k_{n2}} \text{CO}_3^- (\text{H}_2 \text{O})_m + (n-m) \text{H}_2 \text{O} + \text{HNO}_3$$
 (6.13)

$$\left( (\mathrm{HNO_3CO_3^-}) \ (\mathrm{H_2O})_n \right)^* \qquad \xrightarrow{k_{n3}} \ \mathrm{CO_2} + \mathrm{HONO_3^-}(\mathrm{H_2O})_m + (n-m)\mathrm{H_2O}$$
 (6.14)

$$\left( (\text{HNO}_3\text{CO}_3^-) (\text{H}_2\text{O})_n \right)^* \qquad \xrightarrow{k_{n4}} \quad \text{CO}_2 + \text{OH} \cdot + \text{NO}_3^-(\text{H}_2\text{O})_m + (n-m)\text{H}_2\text{O}$$
 (6.15)

$$\left( (\text{HNO}_3 \text{CO}_3^-) (\text{H}_2 \text{O})_n \right)^* \xrightarrow{k_{n4}} \text{CO}_2 + \text{OH} \cdot + \text{NO}_3^- (\text{H}_2 \text{O})_m + (n - m) \text{H}_2 \text{O}$$

$$\left( (\text{HNO}_3 \text{CO}_3^-) (\text{H}_2 \text{O})_n \right)^* + M \xrightarrow{k_{n5}} (\text{HNO}_3 \text{CO}_3^-) (\text{H}_2 \text{O})_m + (n - m) \text{H}_2 \text{O} + M$$
(6.15)

Die Reaktionskanäle 6.13–6.16 tragen unterschiedlich zur Zählrate der Massenlinien im Spektrum bei. Hierbei werden Massenlinien vor allem bei 62, 79 und 123 m/z sichtbar. Inwieweit diese Reaktionskanäle die Zählraten der Massenlinien bestimmen und diese zum Nachweis für HNO3 geeignet sind, wird im Folgenden untersucht.

Reaktionskanal 6.13 besitzt mit den Zerfallsprodukten CO<sub>3</sub> und HNO<sub>3</sub> kein für den Nachweis relevantes Ion. Der Kanal 6.14 (s. [Reiner, T. and O. Möhler and F. Arnold, 1998]) mit der Massenlinie 79 m/z ist nur schwach ausgeprägt und wird bei hohen Luftfeuchten von Produktionen anderer Spurengasen überlagert (s. Abb. 6.23), wodurch diese Massenlinie zum Nachweis von HNO<sub>3</sub> unbrauchbar wird.

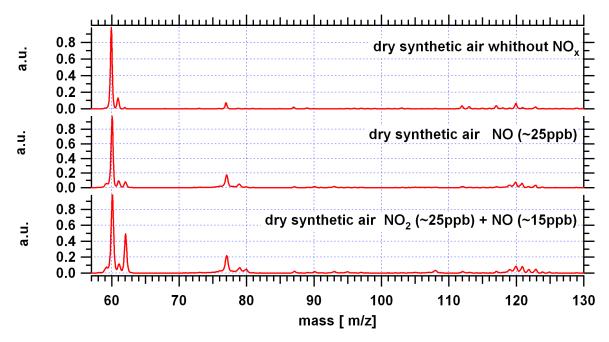


Abbildung 6.21: Spektrum eines CIMS–Versuchs von synthetischer Luft, der  $NO_x$  zugegeben wurde. Sowohl  $NO_2$  als auch NO reagieren zu  $NO_3^-$ , wobei NO für die  $NO_3^-$ –Produktion eine untergeordnete Rolle spielt.  $HNO_3$ , repräsentiert von Massenlinie 123 m/z, entsteht in geringen Mengen durch Reaktion von  $NO_2$  mit  $OH\cdot$  aus der SIQ.

Die Massenlinie 80 m/z ist ein Sonderfall, sie entsteht über **Gl. 6.21** und wird überlagert durch die Parallelmessung von  $SO_2$  ( $SO_3^-$  mit Masse 80 s. **Kap. 6.1**).

Reaktionskanal 6.15 erzeugt  $NO_3^-$  Ionen mit Masse 62 m/z. Abb. 6.21 zeigt eine CIMS-Messung mit synthetischer Luft, die ein 40 ppb  $NO_x$ -Gemisch enthält. Die Reaktion von NO und  $NO_2$  nach  $NO_3^-$  läuft über Gl. 6.17, wodurch mit  $NO_x$  belastete Luftmassen  $NO_3^-$  erzeugen, die den Reaktionskanal 6.15 überlagern. Hierdurch sind ohne Kenntnis der  $NO_x$ -Molfraktionen  $HNO_3$ -Messungen über die Massenlinie 62 m/z nur in nicht mit  $NO_x$  belasteten Luftmassen möglich. Laborversuche ergaben eine Obergrenze für diese Querempfindlichkeit ab Molfraktion von 0.3 ppb für  $NO_2$  und 2 ppb für  $NO_2$ 

Masse 123 m/z, erzeugt durch Reaktionskanal **6.16**, ist die einzige  $HNO_3$ –Massenlinie, die nicht überlagert wird. Problematisch ist, dass zusammen mit dieser einer weitere Massenlinie 124 m/z ( $HNO_3HCO_3$ ) durch die Anlagerung von  $HNO_3$  an  $HCO_3^-$  entsteht (s. Gl. 6.18, 6.19). Diese ist in feuchter Umgebung stärker ausgeprägt als in trockener Luft (s. Abb. 6.22), wodurch das Verhältnis von 123 zu 124 m/z feuchteabhängig wird. Ein isotopischer Standard von  $H^{15}NO_3$ , der zur Onlineeichung eingebracht werden soll, wird hierdurch von  $(HNO_3HCO_3)^-$  überlagert. Zur weiteren Charakterisierung der Massenlinien 123 und 124 m/z wurden Fragmentierungsstudien durchgeführt.

$$\text{HNO}_3 + \text{HCO}_3^-(\text{H}_2\text{O})_n \xrightarrow{k_{na}} (\text{HNO}_3\text{HCO}_3^-)^* (\text{H}_2\text{O})_m + (n-m)\text{H}_2\text{O}$$
 (6.18)

$$\text{HNO}_3 + \text{CO}_3^-(\text{H}_2\text{O})_n \xrightarrow{k_{nb}} (\text{HNO}_3\text{HCO}_3^-)^* (\text{H}_2\text{O})_m + \text{OH} \cdot + (n-m-1)\text{H}_2\text{O}$$
 (6.19)

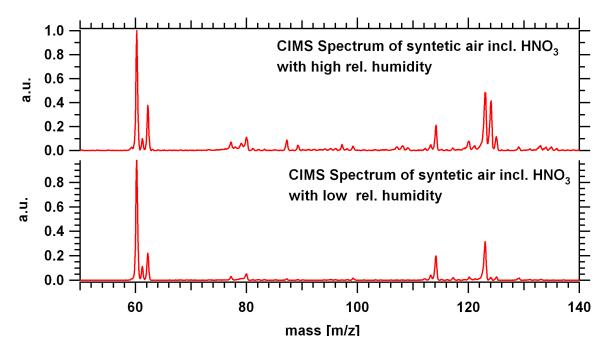


Abbildung 6.22: Zwei CIMS-Spektren mit synthetischer Luft und Spuren von HNO<sub>3</sub> in sehr feuchter ( $\rm H_2O > 10000~ppm$ ) und trockener Luft ( $\rm H_2O < 100~ppm$ ). Deutlich zu erkennen ist die erhöhte Zählrate der Massenlinie 124 m/z innerhalb einer feuchten Umgebungsluft, wodurch ein isotopischer Standard auf dieser Masse überlagert wird.

Die Fragmentierung wurde sowohl an den Massenlinien 123 und 124 m/z des  $\mathrm{H}^{14}\mathrm{NO}_3$  als auch an den isotopisch schweren Linien des  $\mathrm{H}^{15}\mathrm{NO}_3$  durchgeführt. Das Ergebnis wird in **Abb. 6.24** und **Abb. 6.25** dargestellt. Die Ionen  $\mathrm{H}^{14}\mathrm{NO}_3\mathrm{CO}_3^-$  und  $\mathrm{H}^{15}\mathrm{NO}_3\mathrm{CO}_3^-$  geben die erwartenden Fragmente mit den Massen 60, 62 und 79 bzw. 60, 63 und 80 wieder.

Die Fragmente der Massen 62 und 80 m/z sowie 63 und 81 m/z von  $HCO_3^-H^{14}NO_3$  und  $HCO_3^-H^{15}NO_3$  entstehen über **Gl. 6.20** und **Gl. 6.21**. Bemerkenswert ist, dass sowohl Masse 60 als auch 61 bei der Fragmentierung von  $(HCO_3HNO_3)^-$  nicht vorkommt, woraus geschlossen werden kann, dass Reaktionskanal **6.23** nicht existiert.

$$(HNO_3HCO_3^-)^* (H_2O)_n \xrightarrow{k_{n6}} CO_2 + NO_3^- (H_2O)_m + OH \cdot + (n-m+1)H_2O$$
 (6.20)

$$(\text{HNO}_3\text{HCO}_3^-)^* (\text{H}_2\text{O})_n \xrightarrow{k_{n7}} \text{CO}_2 + (\text{HOHNO}_3)^- (\text{H}_2\text{O})_m + (n-m)\text{H}_2\text{O}$$
 (6.21)

$$(HNO_3HCO_3^-)^* (H_2O)_n + M \xrightarrow{k_{n8}} (HNO_3HCO_3^-)(H_2O)_m + (n-m)H_2O + M$$
 (6.22)

$$(HNO_3HCO_3^-)^* (H_2O)_n \implies HCO_3^- (H_2O)_m + HNO_3 + (n-m)H_2O$$
 (6.23)

Die Fragmentierung der Massenlinien 124 und 125 m/z, entstanden durch das 1 amu schwerere Isotop  $\rm H^{15}NO_3$ , belegt, dass die entstehenden Massenlinien 80 und 81 m/z (aus  $\rm H^{15}NO_3$ ) bzw. 79 und 80 (aus  $\rm H^{14}NO_3$ ) das Stickstoffatom enthalten müssen. Daraus ergeben sich für ( $\rm HNO_3HCO_3$ )<sup>-</sup> die möglichen **Reaktionskanäle 6.25**.

$$\left( (HNO_3HCO_3)^- \right)^* \Rightarrow NO_2^-H_2O_2 
\left( (HNO_3HCO_3)^- \right)^* \Rightarrow HO_2^-HNO_2$$
(6.25)

Der Reaktionskanal zu Masse 80 m/z mit der Restmasse 43 amu (123–80 amu) aus der Fragmentierung von  $(H^{14}NO_3CO_3)^-$  (123 amu) kann ohne ein Stickstoffatom im Ion (Masse 80 m/z) nicht erklärt werden.

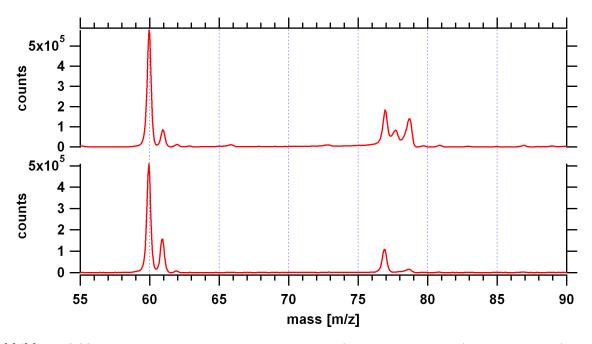


Abbildung 6.23: Spektrum synthetischer Luft mit hoher (> 10000 ppm, oben) und niedriger (< 100 ppm, unten) Luftfeuchtigkeit bei 70 mbar. Hierbei entsteht eine Massenlinie 79 m/z, welche den **Reaktionskanal 6.14)** bei hohen Feuchten überlagert.

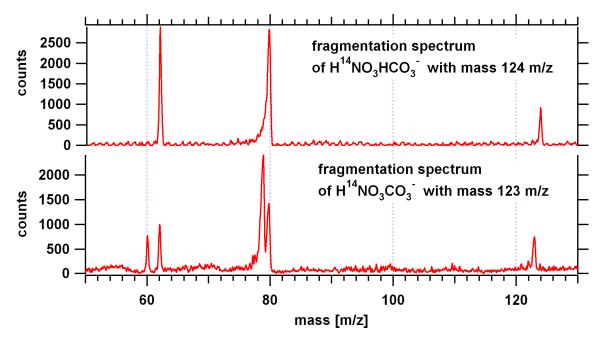


Abbildung 6.24: Laborversuch zur Fragmentation der Massen 123 (unten) und 124 m/z (oben), entstanden aus  $\mathrm{H^{14}NO_3}$ . Fragmente der Masse 124 m/z sind die Linien 62 und 80 m/z. Masse 123 m/z fragmentiert zu Masse 60, 62 und 79 m/z (s. Gl. 6.13–6.16, 6.20–6.22)

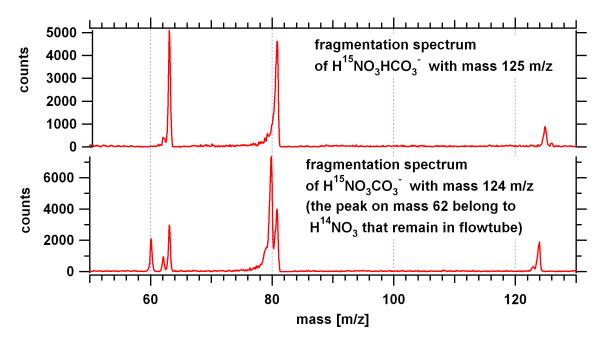


Abbildung 6.25: Laborversuch zur Fragmentation der Masse 124 m/z (unten) und 125 m/z (oben) entstanden aus  $\mathrm{H^{15}NO_3}$ . Fragmente der Masse 125 m/z sind die Linien 63 und 81 m/z. Masse 124 m/z fragmentiert zu Masse 60, 63 und 80 m/z (s. Gl. 6.13–6.16, 6.20–6.22)

Möglicherweise ist, wie in Kap. 5.1.2 dargestellt, durch die für die Fragmentierung von Masse 123 m/z benötigte Linienbreite von 2.5 amu auch eine Fragmentierung der nächst höheren Massenlinie eingetreten.

#### 6.2.1 Möglichkeiten der Bestimmung von HNO<sub>3</sub>-Molfraktionen

Die Berechnung der HNO<sub>3</sub>–Molfraktion kann durch die (Parallel)-ACIMS-Formel oder über die Onlineeichung mit einem bekannten isotopischen HNO<sub>3</sub>–Standard, der dem Gasfluss zugegeben wurde, durchgeführt werden. Die HNO<sub>3</sub>–Molfraktion wird mittels des isotopischen Standards durch den Vergleich der simultan gemessen Zählraten der Produktionen berechnet, hervorgerufen durch den Standard und HNO<sub>3</sub> in der Probenluft. Für die Berechnung über die ACIMS–Formel wird das Verhältnis von Produktionen zu Eduktionen nach einer gewissen Laufzeit der Ionen verwendet (s. Kap. 4.1).

## HNO<sub>3</sub>-Berechnung durch isotopische Messung

Stickstoff hat zwei stabile Isotope  $^{14}$ N und  $^{15}$ N mit dem natürlichen Verhältnis von 996:4. Wie bei der Messung der Molfraktionen von SO<sub>2</sub> mit einem isotopischen Standard, kann Salpetersäure durch eine im Strömungsrohr konstant gehaltene Molfraktion von  $\mathrm{H}^{15}\mathrm{NO}_3$  permanent geeicht werden. Das um 1 amu schwerere isotopisch markierte  $\mathrm{H}^{15}\mathrm{NO}_3$  (Sigma Aldrich GmbH Lot No. 22917PI, Produkt No. 299235-1ML, 40~% wt. $^6$ ,  $^{15}\mathrm{N}$  98:2) wurde von 3 Gramm auf 1 Gramm bei 295 K abgedampft, um eine Lösung nahe des azeotropen Verhältnisses von 68 % wt. zu erhalten. Diese Lösung wurde in ein High-Emmission-Permeationsröhrchen (HE) der Firma MCZ–Umwelttechnik mit einer aktiven Länge von 3 cm abgefüllt und die Permeationsrate des Röhrchens mit einem  $\mathrm{NO}_y$ –Detektor des DLR bei 313.15  $\pm$  3 K zu 780 ppt  $\pm$  180 ppt bestimmt.

Während eines Erprobungsfluges (s. Kap. 7.5) im Dezember 2006 ist dieser Standard im Forschungsflugzeug des DLR mit einem identischen CIMS-Aufbau<sup>7</sup> (s. Kap. 5.1.1) eingesetzt worden. Die isotopische Zusammensetzung des Permeationsröhrchens wurde nachträglich wie in Kap. 6.1.2 bestimmt zu  $K_{ss} = 0.92$  und  $K_{sa} = 0.08$ , wobei  $K_{ss}$  für den Anteil von  $H^{15}NO_3$  und  $K_{sa}$  für  $H^{14}NO_3$  im Standard steht.

<sup>&</sup>lt;sup>6</sup>Gewichtsprozent

<sup>&</sup>lt;sup>7</sup>Dieser Testflug diente zur Zulassung eines zweiten, baugleichen Massenspektrometers des MPI–K, welches für dieses Messung eingesetzt wurde.

Bei diesem ersten Test sollte die HNO<sub>3</sub>–Molfraktion mittels isotopischer Onlineeichung durch die Zerfallsprodukte von Reaktionskanal **6.15** und **6.16** errechnet werden. Da  $\mathrm{CO_3^-H^{15}NO_3}$  auf Massenlinie 124 m/z von  $\mathrm{HCO_3^-H^{14}NO_3}$  überlagert wird, müssen die Zählraten der Massenlinien um die zusätzlichen Zählraten, entstandenen aus  $\mathrm{HCO_3^-}$ , korrigiert werden. Bei der Berechnung durch **Reaktionskanal 6.15** muss auf die Querempfindlichkeit zu  $\mathrm{NO_x}$  geachtet werden.

Die effektiv gemessenen Zählraten (D123, D124) der Massenlinien 123 und 124 m/z ergeben sich durch **G1. 6.27** und **G1. 6.28**, wobei die Konstante c ein Proportionalitätsfaktor ist, der die Zählrate mit der Molfraktion verknüpft und beim Dividieren von D123 und D124 herausfällt.  $C_a$  ist in Anlehnung an Bandy A. [1993] die zu berechnende, natürlich vorhandene HNO<sub>3</sub>-Molfraktion in der Atmosphäre und  $C_s$  die vorliegende HNO<sub>3</sub>-Molfraktion des Standards. Aufgelöst nach  $C_a$ , ergibt sich **G1. 6.29**, wobei R das gemessene Verhältnis der Zählraten von Masse 123 (D123) und 124 m/z (D124) darstellt.

Die Funktion (1 - V(x)) gibt in Abhängigkeit von der absoluten Feuchte x den natürlichen prozentualen Anteil der Zählrate von Massenlinie 124 m/z zur Summe der Zählraten von 123 und 124 m/z wieder, die nach **Reaktionen 6.18** entstanden sind, wogegen V(x) (s. Gl. 6.26) den natürlichen prozentualen Anteil der Zählrate von Massenlinie 123 m/z, entstanden durch **Reaktion 6.12**, wiedergibt.

$$V(x) = \frac{m123(x)}{m123(x) + m124(x)}$$
(6.26)

$$D123 = c\left(K_{sa} \cdot C_s \cdot V(x) + C_a \cdot V(x)\right) \tag{6.27}$$

$$D124 = c \left( K_{ss} \cdot C_s + C_a \cdot (1 - V(x)) + K_{sa} \cdot C_s \cdot (1 - V(x)) \right)$$
(6.28)

$$C_a = C_s \frac{R - K_{sa}(R+1) \cdot V(x)}{V(x) \cdot (1+R) - R}$$
(6.29)

Wegen der in der Natur gering vorkommenden Menge an  $^{15}$ N (<1 %) wurde das natürliche Isotopenverhältnis unberücksichtigt gelassen. Für die Laborbestimmung der gerätespezifischen Funktion V(x) wurden die Zählraten von Massenlinie 123 und 124 m/z über eine mit 1000 ppt HNO<sub>3</sub> versetzte synthetische Probenluft unterschiedlicher Feuchte aufgenommen und das prozentuale Verhältnis der Zählrate der Massenlinie 124 m/z zu #123m/z + #124 m/z über die Feuchte<sup>8</sup> aufgetragen (s. Abb. 6.26). Zusätzlich hierzu sind die prozentualen Verhältnisse aus den Messflügen der INTEX-B Kampagne, in denen der isotopische Standard nicht eingesetzt wurde, dargestellt (s. Kap. 7).

Erste Berechnungen der HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen, die während eines Testfluges mit einem isotopischen Standard gewonnen wurden, zeigt **Abb. 6.27**. Zur Veranschaulichung der möglichen Fehlerquellen sind die HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen, berechnet über Massenlinie 62 und 63 m/z (blau) sowie über Massenlinie 123 und 124 m/z (rot), dargestellt. Die Zeitreihe (grün, unten) gibt das korrigierte Verhältnis der Zählraten nach **Gl. 6.30** wieder und sollte im Normalfall für Luftmassen mit einem (vernachlässigbaren) Anteil unter 0.3 ppb für NO<sub>2</sub> und unter 2 ppb für NO einen Wert von 1 liefern. Bei Überschreitung der NO<sub>x</sub>-Molfraktionen fällt dieses Verhältnis wegen der zusätzlichen Formierung von NO<sub>3</sub>–Ionen auf unter 1 ab. Ein Verhältnis von 1 gibt die Verwertbarkeit der HNO<sub>3</sub>–Messung über die Massenlinien 62 und 63 m/z wieder. Ein Verhältnis über 1 weisen Messwerte auf, bei denen ein Problem mit zu hoher Feuchte auftrat, die das Messergebnis verfälschten.

$$\frac{\begin{tabular}{ccccc} $\frac{\# \ 63 \ m/z}{\# \ 124 \ m/z} \\ \hline $\frac{\# \ 62 \ m/z}{\# \ 123 \ m/z} \end{tabular}}$$
(6.30)

Die Gerade (grau, unten) gibt die Messungen mit Verhältnissen nahe 1 wieder, berechnet durch **Gl. 6.30**. Diese werden weder durch zu hohe Feuchten noch durch eine erhöhte  $NO_x$ -Molfraktion verfälscht.

Ein Beispiel für eine durch  $NO_x$  belastetete Luftmasse zeigt **Abb. 6.27**. Hierbei sind gegen 12:40 und 14:00 UTC fälschlicher Weise über das Verhältnis von 62 m/z zu 63 m/z, wegen der erhöhten  $NO_x$ –Molfraktion innerhalb der Grenzschicht, erhöhte  $HNO_3$ –Molfraktionen berechnet worden. Das Verhältnis von **Gl. 6.30** (grüne Zeitreihe) sinkt an diesen Stellen signifikant unter 1. Die Werte über 1 gegen 12:30 UTC und ab 13:45 bis 14:00 UTC geben ein Problem der Messung durch zu hohe Feuchte wieder.

 $<sup>^{8}</sup>$ Hierbei ist das Verhältnis der Zählraten von Massenlinien 77 zu 60 m/z als ein Indikator für die absolute Feuchte zu verstehen, wobei die Berechnung der absoluten Feuchte einer komplizierten Funktion unterliegt [Speidel, 2005]

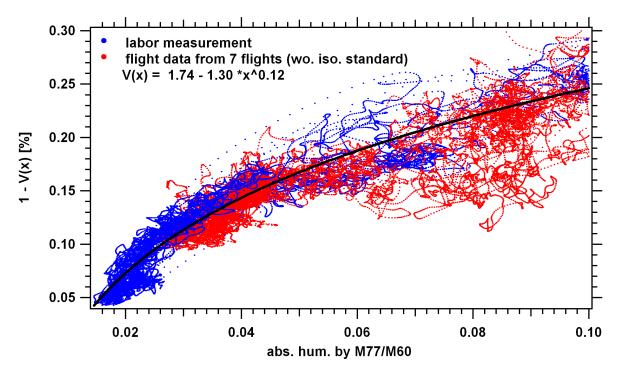


Abbildung 6.26: Prozentualer Anteil der Zählrate von Massenlinie 124 m/z [#124 m/z /(#123 m/z + #124 m/z)] in Abhängigkeit von der absoluten Feuchte (x) (1 - V(x)). Da der Taupunktspiegel des DLR-Forschungsflugzeugs Falcon eine unterer Grenze besitzt, die je nach geografischer Breite um 8000 m hoch liegt, wird als Indikator für die absolute Feuchte das Verhältnis der Zählraten von Massenlinie 77/60 m/z verwendet [Speidel, 2005].

Werden sowohl die HNO<sub>3</sub>-Messungen mit einem Verhältnis aus **Gl. 6.30** deutlich über und unter 1 wie auch die HNO<sub>3</sub>-Molfraktionen, berechnet über die Zählraten der Massenlinien 62, 63, 123 und 124 m/z, die nicht innerhalb des absoluten Fehlers übereinstimmen, verworfen, ergeben sich die verwertbaren HNO<sub>3</sub>-Molfraktionen. Einen weiteren Testflug von München nach Südfinnland am 5.12.2006, bei dem die Stratosphäre erreicht wurde, zeigt **Abb. 6.28**.

#### HNO<sub>3</sub>-Berechnung über ACIMS-Formel

Für die Bestimmung der HNO<sub>3</sub>–Molfraktion mittels der ACIMS–Formel muss die Feuchteabhängigkeit des effektiven Ratenkoeffizienten  $k_{eff}=f(k_0,k_1,...k_n)$  (s. Gl. 6.12) berücksichtigt werden. Diese Bestimmung wurde mittels Vermessung einer im Strömungsrohr bekannten Molfraktion von HNO<sub>3</sub> durchgeführt, erzeugt durch ein HNO<sub>3</sub>–Permeationsröhrchen (MCZ Umwelttechnik) mit einer Emmisionsrate von 80 ng/min  $\pm$  15% HNO<sub>3</sub> bei 293 K (high emission). Ein PFA–Schlauch (Firma Swagelok PFA 6 mm 1.5 m) transportierte die im Permeationsofen (Hersteller MCZ Umwelttechnik GmbH) aus dem Permeationsröhrchen austretende HNO<sub>3</sub>–Molfraktion zum Einlasssystem. Die tatsächlich emittierte HNO<sub>3</sub>–Molfraktion wurde mit einem NO/NO<sub>y</sub>–Detektor der Abt. Physik der Atmosphäre des DLR (Deutsches Zentrum für Luft- und Raumfahrt, Oberpfaffenhofen) zu 21 ng/min bei 293 K bestimmt. Diese Rate ergibt bei einem Gesamtfluss von 7.45 slpm eine Molfraktion von 1006  $\pm$  110 ppt. Während der Messungen lag die Temperatur des CIMS–Aufbaus bei über 298 K.

Die Feuchte im Strömungsrohr wurde durch destilliertes Wasser variiert und die Werte  $\ln(R+1)$ , wobei R für das Verhältnis von Masse 123 zu 60 m/z steht, zusammen mit der Feuchte aufgenommen. Das Ergebnis des Versuchs gibt **Abb. 6.29** wieder.

Wird mit demselben Messaufbau das Verhältnis  $\ln(R+1)$  einer weiteren Messung mit unbekannter  $\mathrm{HNO_3-Molfraktion}$  bestimmt, kann durch Vergleich der beiden Verhältnisse  $\ln(R+1)$  auf die Molfraktion der neuen Messung geschlossenen werden, wenn die Feuchte und die Ionenverweildauer in beiden Fällen identisch sind. Für die Ionenverweildauer wird dies durch den identischen Aufbau erreicht. Das zur Feuchte passende Verhältnis  $\ln(R+1)$  kann durch die vorhergehende Eichung bestimmt werden. Hieraus ergibt sich für die Berechnung einer unbekannten (C)  $\mathrm{HNO_3-Molfraktion}$  aus den Labormessungen (L)  $\mathrm{Gl.}$ 

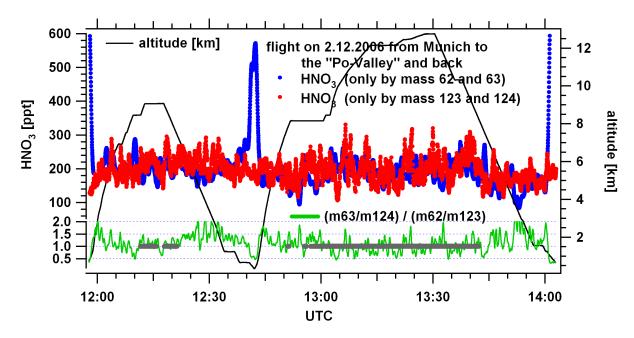


Abbildung 6.27: Messflug von München in die Po-Ebene und zurück. Die  $HNO_3$ -Molfraktionen (rot, oben) geben die Berechnung über die Massenlinien 123 und 124 m/z wieder, die  $HNO_3$ -Molfraktion (blau, oben) die Berechnungen über das Verhältnis von 62 und 63 m/z. Die Zeitreihe (grün, unten) gibt das Verhältnis der Massen aus Gl. 6.30 wieder. Die Verhältnisse unter 1 geben Messungen wieder, in denen die  $NO_x$ -Molfraktionen nicht zu vernachlässigen waren. Werte über 1 geben Einflüsse der Feuchte auf die Messung wieder. Die Gerade (grau, unten) gibt die Messungen mit Verhältnissen nahe 1 wieder, berechnet durch Gl. 6.30. Diese werden weder durch zu hohe Feuchten noch durch eine erhöhte  $NO_x$ -Molfraktion verfälscht. Die  $HNO_3$ -Molfraktionen (blau) um 12:40 UTC sind ein Beispiel für den Einfluss von  $NO_x$  belasteten Luftmassen auf die  $HNO_3$ -Messung. Durch die zusätzliche Formierung von  $NO_3$ -Ionen auf Massenlinie 62 m/z fällt das Verhältnis nach Gl. 6.30 unter 1 ab.

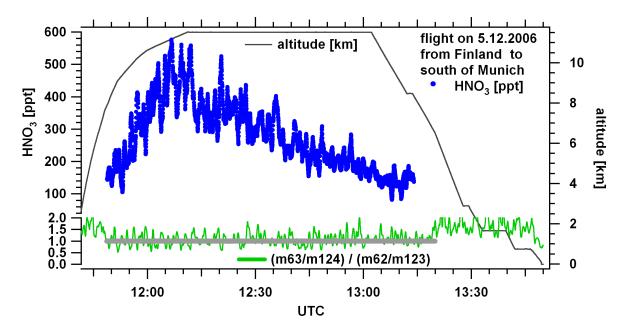


Abbildung 6.28: Messflug vom 5.12.2006 von Südfinnland nach München. Dargestellt sind die gemessenen, verwertbaren HNO<sub>3</sub>-Molfraktionen. Diese Werte liefern für **Gl. 6.30** ein Verhältnis (grün, unten) nahe 1 und die berechneten Molfraktionen über Massenlinien 62, 63, 123 und 124 m/z liegen innerhalb des absoluten Fehlers auf gleichem Niveau. Diese sinken während des Rückfluges nach München durch die Höhenänderung der Stratosphäre mit fallendem Breitengrad langsam ab.

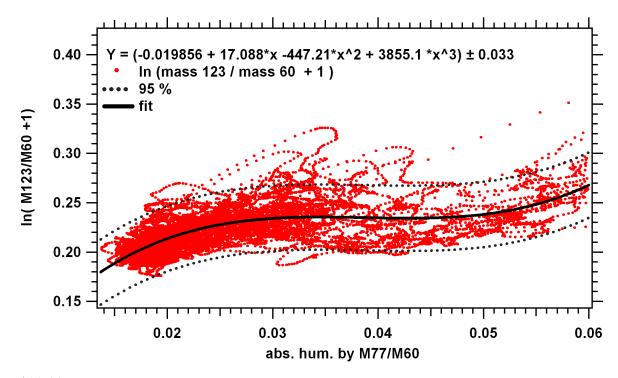


Abbildung 6.29: Abhängigkeit des Verhältnisses  $\ln(R+1)$  von der absoluten Feuchte, dargestellt durch den Indikator des Verhältnisses von Masse 77/60 m/z, einer konstant gehaltenen 1006 ppt  $\text{HNO}_3$ –Molfraktion im Strömungsrohr. Erkennbar ist die Variation des Verhältnisses  $\ln(R+1)$  aufgrund der Änderung des Ratenkoeffizienten mit der absoluten Feuchte.

**6.31**, wobei x die Abhängigkeit des Terms  $\ln(R+1)$  von der Feuchte darstellt.

$$[HNO_3]_C = \frac{\ln\left(\frac{M_{123,C}}{M_{60,C}} + 1\right)(x)}{\ln\left(\frac{M_{123,L}}{M_{60,L}} + 1\right)(x)} \cdot [HNO_3]_L$$
(6.31)

Wegen der ungenauen Wasserdampfmessung im unteren ppm-Bereich durch den in der Falcon eingesetzten Taupunktspiegel wurde die absolute Feuchte über das Verhältnis der Zählraten von Massenlinie 77 zu 60 m/z bestimmt, wodurch zusätzliche Fehlerquellen durch externe Messungen ausgeschlossen wurden. Bei Feuchten über einem Verhältnis von 0.06 war die Reproduzierbarkeit der HNO3–Signaturen nicht mehr gegeben. Dies kommt möglicherweise durch die Aufnahme von im Einlass angelagertem HNO3 zu Stande, welches durch die im Luftstrom enthaltenen sehr feinen Wassertropfen gelöst und mitgetragen wird. Im Strömungsrohr verdampft dieses bei 70 mbar möglicherweise schlagartig unter Abgabe von HNO3. Aus diesem Grund wurden nur HNO3–Signaturen mit einem Verhältnis der Zählraten von Massenlinie 77 zu 60 m/z unter 0.06 zur Berechnung herangezogen.

$$[\text{HNO}_3]_{\text{Umgebung}} = \frac{\ln(\frac{M_{123}}{M_{60}}) + 1}{\ln(R_{Eichung} + 1)} \cdot [\text{HNO}_3]_{\text{Eichung}}$$
(6.32)

Die HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen der INTEX–B Kampagne wurden durch die Fitfunktion der feuchteabhängigen Eichung aus **Abb. 6.29** und **Gl. 6.32** bestimmt. Hierbei vergleicht man die Verhältnisse  $\ln(R+1)$  über den Indikator für die absolute Feuchte aus dem Verhältnis der Zählraten von Massenlinie 77/60 m/z, wobei [HNO<sub>3</sub>]<sub>Eichung</sub> mit 1006 ppt eingeht. Der Fehler der Eichung durch diese Rechnung steigt mit fallendem R und liegt für HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen von 1 ppb um  $\pm$  20 %. Die Temperatur lag während der Eichung im Bereich von 298  $\pm$  2 K. Die Temperaturen während der Messflüge lagen auf ähnlichem Niveau im Bereich von 302 bis 315 K, weswegen keine weitere Messung auf Temperaturabhängigkeit des Ratenkoeffizienten durchgeführt wurde. Ergebnisse der HNO<sub>3</sub>–Messungen während der Flugzeugkampagne sind in **Kap. 7** wiedergegeben.

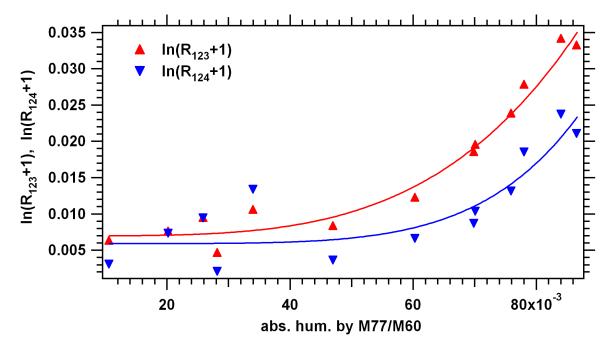


Abbildung 6.30: Abhängigkeit des Geräteuntergrunds von der absoluten Feuchte. Hierbei wurde der Untergrund von synthetischer, unterschiedlich angefeuerter Luft, berechnet durch  $\ln(R_x+1)$  für die Massenlinien 123 und 124 m/z, über die absolute Feuchte aufgetragen, wobei  $R_x$  das Verhältnis der Zählrate von Massenlinie 123 und 124 m/z zur Zählrate von Massenlinie 60 ist. Dieser Untergrund setzt sich zusammen aus dem Rauschen, weiteren Spurengasen aus der Umgebungsluft die Ionen auf Massenlinie 123 m/z bilden und durch Ionen erzeugt durch die Gasentladung der SIQ. Für die Berechnung über die ACIMS–Formel werden die über **Abb. 6.29** ermittelten Werte um  $\ln(R_{123}+1)$  korrigiert.  $\ln(R_{124}+1)$  wird nur für die Korrektur des Untergrundes bei der isotopischen Berechnung verwendet.

## 6.2.2 Adsorption von HNO<sub>3</sub> an Wänden

Wie in [J. A. Neumann, 1999] beschrieben, gehören PFA und Teflon zu den einzigen im Versuch erprobten Materialien, die eine geringe Adsorption von  $\rm HNO_3$  aufweisen. Nach Neuman liegt die Adsorptionsrate eines PFA-Schlauchs mit einer Temperatur über 293 K unter 5 %. Nur eine hohe Luftfeuchtigkeit vergrößert die Adsorption wieder. Aus diesem Grund wurden während der Messung und der Kampagnen die Temperaturen über 293 K gehalten. Der im Flugzeug verwendete Einlass wurde auf über 293 K aufgeheizt. Oberflächen waren mit Teflon oder PFA ausgekleidet, Schläuche und Schlauchverbinder bestanden aus PFA (6 mm Swagelock System).

#### 6.2.3 Untergrundmessungen und Fehler

Für die Untergrundmessung der Berechnung durch die ACIMS-Formel wurde trockene, synthetische Luft (Westfalen Gase AG) angefeuchtet (destilliertes Wasser) und jeweils das Verhältnis der Zählrate von Massenlinie 123 und 124 m/z zur Zählrate von Massenlinie 60 m/z über die Feuchte aufgetragen (Abb. 6.30). Für jede Messung wurde der so bestimmte, feuchteabhängige Untergrund vor der eigentlichen Berechnung der HNO<sub>3</sub>-Molfraktion abgezogen.

Fehlerquelle		Wert
Eichgasmolfraktion	1006 ±	110 ppt
$R_{Eichung}$	土	12% (1  ppb)
$R_{Messung}$	土	12% (1  ppb)

Tabelle 6.4: Fehlerquellen der Bestimmung von  $HNO_3$  über die ACIMS-Formel. Höhere  $HNO_3$ -Molfraktionen über 1 ppb, die in der Stratosphäre erwartet werden können, besitzen einen durchschnittlich niedrigeren Fehler des Verhältnisses R unter 12 % im Gegensatz zu Molfraktionen unter 1 ppb.

Die Fehlerquellen der Berechnung über die ACIMS-Formel, dargestellt in **Tab. 6.4**, liegen für stratosphärische Messwerte um 1 ppb inkl. aller Unsicherheiten durch den Messaufbau bei  $\pm$  25 %. Berechnungen der HNO<sub>3</sub>-Molfraktionen der freien Troposphäre mit Molfraktionen unter 1 ppb weisen einen Fehler über  $\pm$  40 % auf.

Die Fehlerquellen, die während der Messung mit isotopischer Onlineeichung in den Testflügen im Dezember 2006 auftraten, sind in **Tab. 6.5** dargestellt und liefern einen von der Zählrate der Massenlinien abhängigen Fehler von 38–52 % (siehe dazu **Kap. 6.2.4**). Bei der Berechnung der HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen

Fehlerquelle		Wert
Eichgasmolfraktion	土	23~%
stat. Fehler 123 m/z (Stratosphäre)	±	20~%
stat. Fehler 123 m/z (Troposphäre.)	±	40 %
stat. Fehler $124 \text{ m/z}$		20 %
Funktion $V(x)$		10~%
Messaufbau (Fluss, Druck,)	±	5%

Tabelle 6.5: Fehlerquellen der isotopischen  $HNO_3$ –Eichung. Der statistische Fehler der Zählraten von Massenlinie 123 m/z ist stark abhängig vom  $HNO_3$ –Aufkommen, wodurch troposphärische Messungen einen höheren Fehler aufweisen. Viele der dargestellten Fehler sind einfach zu reduzieren, wodurch die Onlineeichung bevorzugt eingesetzt werden sollte, wie in **Kap. 6.2.4** beschrieben.

durch die ACIMS-Formel in INTEX-B wie auch für die spätere mit isotopischer Onlineeichung wurde jeweils keine Korrektur der zu Beginn der Messungen zeitlich variablen HNO<sub>3</sub>-Transmission des Magnetventils (Passivierung) durchgeführt. Die Nachweisgrenze der HNO<sub>3</sub>-Molfraktion mit einer Zeitauflösung von 1 s ergibt sich vor allem durch die statistischen Schwankungen der Massenlinien. Unter Vernachlässigung der Absorption von HNO<sub>3</sub> im Magnetventil liegt die theoretische Nachweisgrenze für die ACIMS-Formel und für die isotopische Messung um 170 ppt.

## 6.2.4 Weiterführende Messungen und Verbesserungen

Das isotopische  $\rm HNO_3$ –Permeationsröhrchen, das durch Abdampfen eines 40 % wt.  $\rm HNO_3$ –Gemisches (3 Gramm auf 1 Gramm) erstellt wurde, besaß nur eine geringe  $\rm HNO_3$ –Emission, was auf einen hohen Wasseranteil im Standard und auf eine ineffektive Methode der Anreicherung auf 68 % schließen lässt. Eine andere Methode wäre, die 40 % wt. Lösung mit Schwefelsäure zu mischen, um das Wasser stärker zu binden. Positive Versuche hierzu wurden später durchgeführt, konnten aber nicht mehr in die Arbeit mit aufgenommen werden.

Probleme gab es zusätzlich mit der Reinheit des isotopischen  $HNO_3$ -Standards. Dieses sollte laut Hersteller mindestens 98 % betragen. Am MPI-K durchgeführte Versuche konnten dieses Verhältnis nicht bestätigten, was auf eine Verunreinigung des Standards während der Präparierung schließen lässt.

Durch Zugabe des isotopischen Standards in den Ansaugstutzen würden sowohl das HNO $_3$  aus der Probenluft als auch der Standard die identische Wegstrecke zurücklegen. Hierdurch würde der große Unsicherheitsfaktor bezüglich der HNO $_3$ -Wandverluste komplett aufgehoben. Allerdings hätte bei den Messflügen in verschiedener Höhe das Permeationsröhrchen auf dem Niveau des Flugzeugumgebungsdrucks gelegen. Wegen einer im Labor festgestellten Abhängigkeit der Permeationsrate vom Umgebungsdruck $^9$  konnte der Standard nicht in den Einlass vor dem Magnetventil zugegeben werden, so dass nur die Möglichkeit blieb, dieses den konstanten Druckverhältnissen des Strömungsrohrs von 70 mbar auszusetzen. Die verursachten HNO $_3$ -Wandverluste durch das Einlasssystem und das Magnetventils konnten so nicht berücksichtigt werden, weswegen die Messwerte als Untergrenze anzusehen sind. Durch die langsam stattfindende Passivierung des Magnetventils und des Einlasssystems in stratosphärischen Höhen ist zu Beginn der Stratosphäre ein niedrigeres Verhältnis der gleichzeitig gemessenen Molfraktionen von HNO $_3$  und NO $_y$  (DLR) im Gegensatz zum Ende der Messung festzustellen (s. Kap. 7).

<sup>&</sup>lt;sup>9</sup>Nach der Theorie sollte eine äußere Druckänderung den Permeationsfluss wegen der reinen Abhängigkeit des Flusses von der Partialdruckdifferenz des Spurengases nicht beeinträchtigen. Ein Unterschied der Permeationsrate zwischen 800 und 200 mbar Außendruck konnte im Laborversuch dennoch festgestellt werden, welcher im Konsens zu [Jost, 2004] steht.

Trotz all dieser Fehler sollte die isotopische Eichung bevorzugt werden. Ein isotopisch reines HNO<sub>3</sub>-Permeationsröhrchen, das auf konstantem Druckniveau im Ansaugstutzen des Flugzeuges angebracht wird und eine höhere Emissionsrate von 3 ppb aufweist, könnte sowohl das Problem der Passivierung als auch den Fehler des feuchteabhängigen Verhältnisses von 123 m/z und 124 m/z verringern. Der hierzu benötige Aufbau ist nur wegen der zeitaufwändigen Zulassung sowie aus Platz- und Gewichtsgründen nicht implementiert worden. Während der Kampagne konnte durch ein gezieltes Heizen des Strömungsrohrs die Umgebungstemperatur des Permeationsröhrchens bei Außentemperaturen von 223.15 bis 283.15 K auf  $313.15 \pm 2.5$  K gehalten werden. Eine weitere Stabilisierung der Temperatur würde den Fehler der Permeationsrate weiter verkleinern. Ein Umbau des Magnetventilsystems auf edelstahllose Komponenten wäre wünschenswert. Ein höherer Fluss von über 10 slpm würde die Wandverluste weiter verringern.

#### 6.3 Nachweis von Methansäure

Methansäure wurde vom MPI-K bereits früher mit einem Linear-Quadrupol-Massenspektrometer mittels CO<sub>3</sub>-Ionen in der oberen Troposphäre und unteren Stratosphäre untersucht [Reiner et al., 1999]. Eine Erweiterung dieser Messtechnik mit einem isotopischen Standard zur Onlineeichung würde mögliche Fehlerquellen wie Wandverluste und Feuchteabhängigkeit ausschließen (s. Kap. 6.1). Deshalb wurden im Rahmen der vorliegenden Arbeit weitere Versuche durchgeführt, die eine gleichzeitige Onlineeichung von SO<sub>2</sub> (s. Kap. 6.1), HNO<sub>3</sub> (s. Kap. 6.2) und HCOOH mit einem isotopischen Standard ermöglichen.

#### 6.3.1 Konzentrationsbestimmung von Methansäure

Wie auch beim HNO<sub>3</sub> und SO<sub>2</sub> wurden hierzu der identische Aufbau und notwendigerweise dasselbe Eduktion CO<sub>3</sub> für diese Versuche verwendet. Gl. 6.33 gibt die Reaktion von HCOOH zu dem Produktion CO<sub>3</sub> HCOOH wieder [Reiner et al., 1999]. Hierbei bildet sich ein angeregten Stoßkomplex (CO<sub>3</sub> HCOOH)\* mit Masse 106 amu, der über die Reaktionskanäle 6.34, 6.35 und 6.36 zerfallen könnte. Da nur bestimmte Ionen dieser Reaktionskanäle für einen Nachweis von HCOOH verwendbar sind, werden diese näher betrachtet.

Reaktionskanal 6.35 ist nur in einer Fragmentierungsstudie beobachtbar und somit für den Nachweis ungeeignet.

$$\text{HCOOH} + \text{CO}_3^-(\text{H}_2\text{O})_n \longrightarrow \left(\text{CO}_3^-\text{HCOOH}(\text{H}_2\text{O})_m\right)^* + (\text{H}_2\text{O})_{(\text{n-m})}$$
 (6.33)

$$\left(\operatorname{CO_3^-HCOOH}(\operatorname{H_2O})_m\right)^* \longrightarrow \operatorname{HCOO^-}(\operatorname{H_2O})_n + \operatorname{OH} + \operatorname{CO_2} + (\operatorname{H_2O})_{(m-n)} \qquad (6.34)$$

$$\left(\operatorname{CO_3^-HCOOH}(\operatorname{H_2O})_m\right)^* \longrightarrow \operatorname{HCOOH}(\operatorname{H_2O})_n + \operatorname{CO_3^-} + (\operatorname{H_2O})_{(m-n)} \qquad (6.35)$$

$$\left(\mathrm{CO_3^-HCOOH}(\mathrm{H_2O})_m\right)^* \longrightarrow \mathrm{HCOOH}(\mathrm{H_2O})_n + \mathrm{CO_3^-} + (\mathrm{H_2O})_{(\mathrm{m-n})}$$
 (6.35)

$$\left(\mathrm{CO_3^-HCOOH}(\mathrm{H_2O})_m\right)^* \longrightarrow \mathrm{CO_3^-HCOOH}(\mathrm{H_2O})_n + (\mathrm{H_2O})_{(\mathrm{m-n})}$$

$$\tag{6.36}$$

Reaktion 6.34 und 6.36 würden nachweisbare Ionen mit Masse 45 bzw. 106 m/z ergeben. Da in Laborversuchen die Massenlinie 106 m/z nur in sehr geringen Zählraten im Vergleich zur Massenlinie 45 m/z nachgewiesen werden konnte, ist Reaktionskanal 6.36 für den Nachweis von HCOOH nicht verwendbar, was im Einklang mit Messungen von Reiner et al. [1999] steht, bei welchen die Masse 106 m/z nicht festgestellt wurde. Anscheinend ist der Stoßkomplex sehr instabil und zerfällt fast vollständig über die Reaktionskanäle 6.34 und 6.35. Statt einer erhöhten Zählrate auf Massenlinie 106 m/z wurde Masse 107 m/z in Laborversuchen nachgewiesen, welche möglicherweise über die Reaktion 6.37 gebildet wurde.

$$\mathrm{HCO_3^-} + \mathrm{HCOOH} \longrightarrow \mathrm{HCO_3^-}\mathrm{HCOOH}$$
  
 $\mathrm{CO_3^-}(\mathrm{H_2O}) + \mathrm{HCOOH} \longrightarrow \mathrm{HCO_3^-}\mathrm{HCOOH} + \mathrm{OH} \cdot$  (6.37)

Hierbei scheint eine ähnliche Problematik wie beim HNO<sub>3</sub> (s. Kap. 6.2) vorzuliegen. Methansäure reagiert sowohl mit HCO<sub>3</sub> als auch mit dem Haupteduktion CO<sub>3</sub>. Im Gegensatz zum Fall von HNO<sub>3</sub>

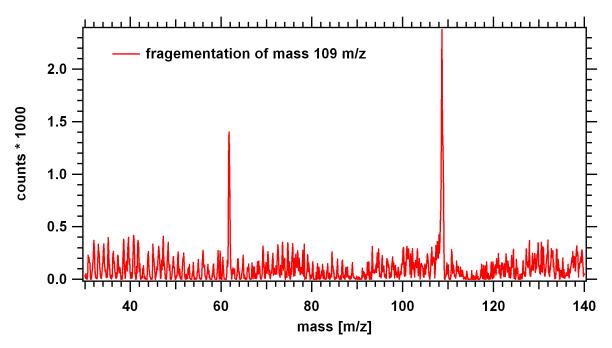


Abbildung 6.31: Fragmentierungsstudie der Masse 109 m/z bei einer mit  $\mathrm{H}^{13}\mathrm{COOH}$  versetzten Probenluft. Hierbei fragmentiert Masse 109 m/z zu  $\mathrm{NO}_3^-$ .

war hier die 1 amu niedrigere Masse aus der Reaktion mit  $\mathrm{CO_3^-}$ -Ionen sehr gering und vernachlässigbar, was vermutlich an dem erwähnten instabilen Zustand des  $\mathrm{CO_3^-}$ HCOOH Komplexes liegt.

Somit könnte auch **Reaktion 6.37** für den Nachweis von HCOOH herangezogen werden. Ein Problem ist sowohl der erhöhte Hintergrund durch unbekannte Spurengase der Umgebungsluft in niedrigen Flughöhen auf Masse 108 m/z, die für eine isotopische Eichung mit  $\rm H^{13}COOH$  frei bleiben müsste als auch die kleine Zählrate der Masse 107 m/z im Vergleich zu 45 m/z. Bei Zugabe von  $\rm H^{13}COOH$  zur Probenluft wurde eine weitere Masse 109 m/z sichtbar, welche mittels Fragmentierung zu  $\rm NO_3^- H^{13}COOH$  bestimmt werden konnte (s. Abb. 6.31). Diese Reaktion würde eine isotopische Eichung von HCOOH in mit  $\rm NO_2$  belasteten Luftmassen durch eine Überlagerungen der Produktionen  $\rm NO_3^- H^{12}COOH$  und  $\rm HCO_3^- H^{13}COOH$  beeinflussen.

Aus diesem Grund wurde **Reaktionskanal 6.34** mit dem Produktion  $\mathrm{H}^{12}\mathrm{COO}^-$  auf Massenlinie 45 m/z für den Nachweis von HCOOH bevorzugt. Diese ist zwar wegen der starken Massendiskriminierung des CIMS–Gerätes unterdrückt, zeigt dafür aber keine Überlagerung mit anderen Spezies.

Das Isotopomer  $\mathrm{H^{13}COO^{-}}$  mit Masse 46 m/z ist wegen der Nähe zu  $\mathrm{H^{12}COO^{-}}$  auf Masse 45 m/z von 1 amu in ähnlich gleichem Verhältnis von der Massendiskriminierung betroffen. Des Weiteren ist durch die niedrige Masse von 45 bzw. 46 amu die Möglichkeit einer Überlagerung einer anderen Ionen–Spezies gering. Einzig für Masse 46 m/z kommt  $\mathrm{NO_{2}^{-}}$  infrage. Da Messungen innerhalb der durchmischten Grenzschicht wahrscheinlich den höchsten Einfluss auf die Zählraten vieler Massenlinien des Massenspektrums und damit auch auf Masse 46 m/z durch Überlagerung anderer Spezies aufweisen, wurde die Massenlinie 46 m/z verschiedener Flugzeugmessungen innerhalb der kontinentalen und maritimen Grenzschicht und der freien Troposphäre mit und ohne isotopischem Standard ausgewertet. Das Ergebnis in **Abb. 6.33** zeigt trotz der hohen  $\mathrm{NO}_y$ -Molfraktionen<sup>10</sup> innerhalb der Grenzschicht nur einen geringen Anstieg der Massenlinie 46 m/z ab 20 ppb  $\mathrm{NO}_y$ . Der isotopische HCOOH–Standard lieferte in den Fällen während INTEX-B (s. Kap. 7) im Durchschnitt Zählraten, die 10-mal höher lagen als der Untergrund auf Masse 46 m/z.

Ein weiterer Versuch bei Zugabe von Wasserdampf zeigt  ${\bf Abb.~6.32}$ . Hierbei wurde ein kleiner Einfluss der Feuchte auf den Untergrund festgestellt, weswegen für den Untergrund eine Fitfunktion erstellt und vor der Berechnung der Molfraktion von den Massen 45 und 46 m/z abgezogen wurde.

Bei einem Laborversuch mit einer Molfraktion von zirka 10 ppb H<sup>13</sup>COOH wurden Methansäureclu-

 $<sup>^{-10}</sup>$  Die NO $_y$ –Molfraktionen über 2–4 ppb während der Schiffsvermessungen bestand zu einem großen Teil > 30 % aus NO $_x$ .

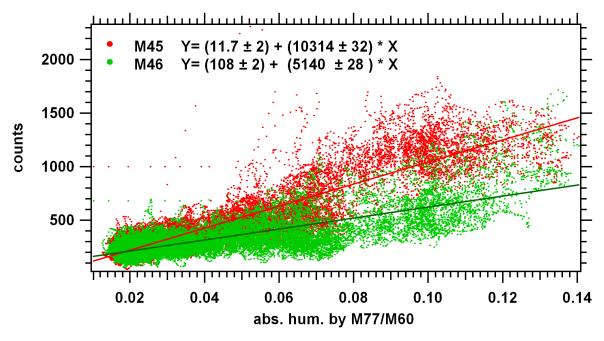


Abbildung 6.32: Feuchteabhängiger Untergrund der Zählraten von Massenlinie 45 und 46 m/z. Hierbei wurde synthetische Luft mit verschiedenen Feuchten gemischt.

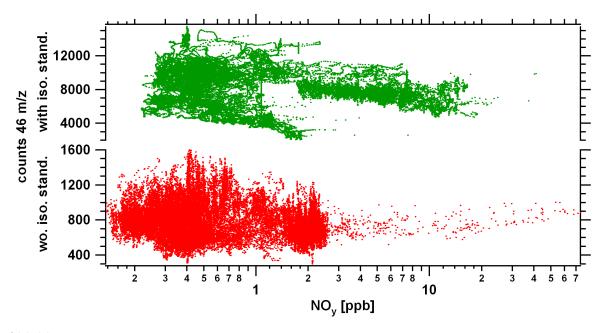


Abbildung 6.33: Massenlinie 46 m/z aufgetragen über die Molfraktionen verschiedener  $\mathrm{NO}_y$ –Messungen innerhalb der INTEX–B Kampagne. Die Messwerte stammten aus der freien Troposphäre sowie der marinen und kontinentalen Grenzschicht. Die Zählrate von Massenlinie 46 m/z ohne Standard (rot, unten) zeigt den Untergrund und lag im Mittel bei 800 counts. Erst ab  $\mathrm{NO}_y$ –Molfraktionen über 20 ppb erhöht sich der Untergrund auf Massenlinie 46 m/z. Die Zählraten der Massenlinie 46 m/z von Flügen während INTEX–B, bei denen der isotopische Standard (grün, oben) eingesetzt wurde, sind in der Regel 10-mal höher als die ohne isotopischen Standard (rot).

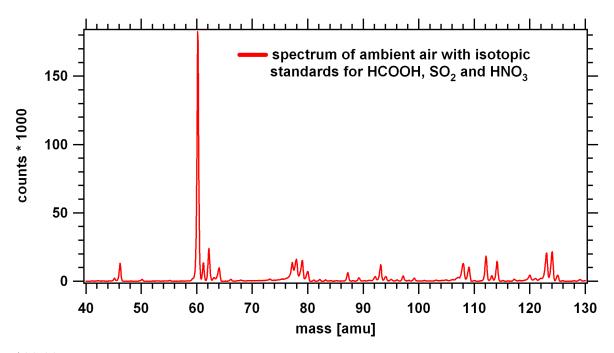


Abbildung 6.34: Beispiel einer Messung der Spurengase HCOOH, HNO $_3$  und SO $_2$  mit einem isotopischen Standard. Die Massenlinien des H $^x$ COOH sind auf 45 m/z und 46 m/z, HNO $_3$  wird durch 123 m/z und 124 m/z abgebildet und SO $_2$  wird durch Masse 112 m/z und 114 m/z dargestellt. Weitere Massenlinien von HCOOH sind zu erkennen auf 107 m/z (HCO $_3^-$ H $^{12}$ COOH), 108 m/z (HCO $_3^-$ H $^{13}$ COOH + NO $_3^-$ H $^{12}$ COOH), 109 m/z (NO $_3^-$ H $^{13}$ COOH) und 93 m/z H $^{13}$ COO $^-$ H $^{13}$ COOH

ster gefunden. Diese Cluster mit Massen 93 und 140 m/z ( $H^{13}COO^{-}(H^{13}COOH)_n$ ) zeigt **Abb. 6.35**. **Abb. 6.36** stellt die Ionen der Fragmentierung von Masse 93 m/z dar.

Die isotopische Methansäure im Verhältnis 99:1 für  $^{13}$ C (Lotnummer CL2173, Produkt 279404-1G), bezogen von Sigma Aldrich GmbH, wurde in ein Standard-Permeationsröhrchen der Firma MCZ–Umwelttechnik mit einer Emissionsrate von 9 ng/min bei 313.15 K und einer totalen Länge von 5 cm abgefüllt. Dies lieferte im Strömungsrohr eine theoretische Molfraktion des Standards von 584 ppt bei einem Fluss von 7.5 slpm. Während der Messflüge fl04 bis fl06 wurde das Röhrchen in das Strömungsrohr integriert (s. Kap. 5.2.1). Die Temperatur bei diesen Flügen im Strömungsrohr lag bei 308  $\pm$  3 K. In Abb. 6.34 ist eine gleichzeitige Messung der Spurengase HCOOH, HNO3 und SO2 durch einen isotopischen Standard dargestellt. Die Massenlinien des H $^x$ COOH (x = 12, 13) sind auf 45 und 46 m/z zu erkennen, HNO3 wird durch 123 und 124 m/z abgebildet. SO2–Massenlinien werden durch 112 und 114 m/z dargestellt. Die Berechnung der HCOOH–Molfraktion wurde nach Abzug des Untergrunds in Anlehnung an Gl. 6.4 berechnet und die isotopische Zusammensetzung des HCOOH–Permeationsröhrchens zu 97:3 (H $^{13}$ COOH:H $^{12}$ COOH) bestimmt.

## 6.3.2 Fehlerbetrachtung

Die in Kap. 6.2.4 für HNO $_3$  beschriebene Problematik der Wandverluste ist ebenfalls für HCOOH vorhanden, wobei die Wechselwirkungen mit der Wand von HNO $_3$  nicht im gleichen Maße auf HCOOH übertragbar sind. Hierdurch geben die flugzeuggetragenen CIMS-Messungen in Kap. 7 für HCOOH innerhalb der Unsicherheiten nur eine Untergrenze der Molfraktionen wieder. Bei niedrigen Molfraktionen von 100 bis 500 ppt ergibt sich durch die statistischen Schwankungen der geringen Zählraten der größte, nicht vermeidbare Fehler von ca.  $\pm$  25%. Die Temperaturschwankungen von  $\pm$  3 K im Strömungsrohr wurden zwar auf 1 K genau gemessen, da die Geschwindigkeit der Temperaturanpassung des Permeationsröhrchen aber unbekannt war, ergab die Temperaturschwankung einen absoluten Fehler von  $\pm$  100 ppt. Dieser und der vom Hersteller angegebenen Fehler der Permeationsrate von 9 ng/min von  $\pm$  50% sollten durch eine weitere Eichung genauer bestimmt werden. Hierzu wurde eine kommerzielle Eichung des Röhrchens bei 303 und 313 Kelvin veranlasst, die mit dessen Zerstörung endete. Daher konnte nur der vom Hersteller angegebene Permeationsfluss von 9 ng/min herangezogen werden. Eine weitere Feh-

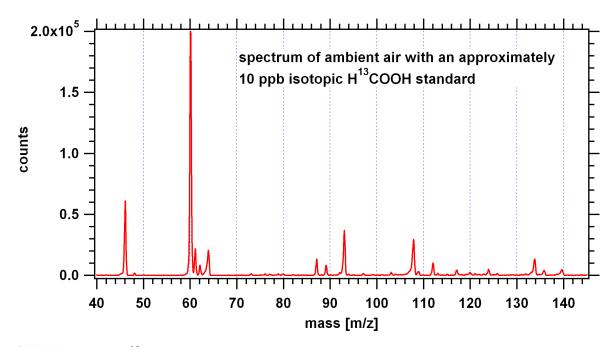


Abbildung 6.35:  $\mathrm{H^{13}COOH}$  Clusterbildung im Strömungsrohr bei 70 mbar in einer mit 10 ppb HCOOH versetzen Umgebungsluft. Die Cluster  $\mathrm{H^{13}COO^{-}}(\mathrm{H^{13}COOH})_{n=1,2}$  sind auf den Massenlinien 93 m/z und 140 m/z zu erkennen.

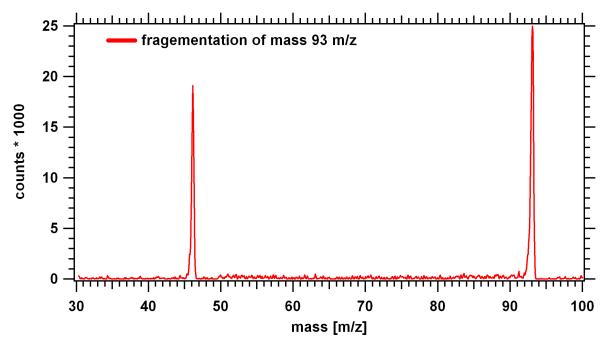


Abbildung 6.36: Die Fragmentierung des  $\rm H^{13}COOH$  Clusters  $\rm HCOO^{-}(HCOOH)$  93 m/z zeigt dessen Fragment  $\rm HCOO^{-}$  (46 m/z).

lerberechnung ist daher gegenwärtig nicht möglich. Die in dieser Arbeit angegebenen Molfraktionen des HCOOH sind somit nur als ungefähre Werte zu verstehen.

## Kapitel 7

## Flugzeugmessungen

## 7.1 Übersicht

INTEX-B (Intercontinental Chemical Transport Experiment B) ist eine von den USA durch das National Center for Atmospheric Research (NCAR) initiierte Kampagne zur Erforschung des interkontinentalen Transports von Spurengasen und Aerosolen. Verschmutzte Luftmassen können durch einen interkontinentalen Transport Einfluss auf die chemische Zusammensetzung der lokalen Atmosphäre in weit entfernten Zielgebieten nehmen und hierdurch das lokale und globale Klima beeinflussen. Ein Bereich dieser Kampagne beschäftigt sich mit der Untersuchung des Transports verschmutzter Luftmassen von Großstädten des amerikanischen Kontinents wie z.B. Mexiko City in Richtung Europa (Megacity Impacts of Regional and Global Environments – MIRAGE). Ein weiterer Bereich beschäftigt sich mit dem Longrange-Transport asiatischer Luftmassen nach Europa.

Die Transportzeit von nordamerikanischen und asiatischen Luftmassen nach Europa ist mit 3–8 bzw. 7–18 Tagen sehr unterschiedlich und kann auf ihrem Weg je nach Höhe und Position Emissionen von Biomass burning oder der Verbrennung fossiler Energieträger aufnehmen. Die Änderung der Zusammensetzung von Spurengasen wie CO,  $\mathrm{SO}_2$  und  $\mathrm{NO}_y$  tragen hierdurch in Europa unter Umständen zu Verschiebungen der Konzentrationen von Aerosolen und Treibhausgasen wie z. B. Ozon bei.

Ausgehend und koordiniert vom Deutschen Zentrum für Luft- und Raumfahrt (DLR) wurden zusätzlich zu INTEX-B Messflüge zur SHIPS-Kampagne angehängt [Speidel, 2005; Nau, 2004]. Das Ziel der SHIPS-Kampagne war die Erforschung des Einflusses von Schiffsabgasen auf die marine Grenzschicht. Der Ausstoß der Schiffsmotoren enthält unter anderem Wasser,  $CO_2$ , CO, CO,

Teilnehmende Nationen der vom DLR koordinierten INTEX-B Kampagne waren unter anderem die USA mit zwei Forschungsflugzeugen vom Typ DC-8 und C-130, das Norwegian Institute for Air Research (NILU), das Vorhersagen zum Luftmassentransport durch das Flexpartmodell anfertigte. Deutschland war vertreten durch das Max-Planck-Institut für Kernphysik in Heidelberg (MPI-K) und dem IPA (Institute Physik der Atmosphäre) des DLR (Deutschen Zentrum für Luft- und Raumfahrt) mit dem Forschungsflugzeug Falcon (Typ Dassault 20-E5), stationiert in Oberpfaffenhofen.

## 7.1.1 Instrumentierung und Teilnehmer auf der Falcon

Neben dem vom MPI-K/DLR auf der Falcon installierten CIMS-Instrument für die Messung von HCOOH, HNO<sub>3</sub> und SO<sub>2</sub> waren die in **Tab. 7.1** aufgezählten Messinstrumente während INTEX-B in dem Forschungsflugzeug eingebaut.

## 7.2 Messkampagne INTEX-B und SHIPS

Der Anflug des Zielgebietes wurde vom DLR-Flughafen Oberpfaffenhofen (bei München) aus durchgeführt. Es gab sowohl Einzelflüge als auch Mehrfachflüge<sup>1</sup>, insgesamt fanden 14 Flüge während der Kampagne statt (s. Tab. 7.2).

## 7.3 Messflug fl01b vom 24.03.2006

## 7.3.1 Asienplume des Fluges fl01b vom 24.03.2006

Die Flexpartvorhersage vom 24.03.2006 ergab für nordamerikanische und asiatische Luftmassen eine Möglichkeit zur Sondierung eines Longrange-Transports nach Europa. Die Herkunft der zu dem Messzeitpunkt über Europa ankommenden Luftmassen gibt **Abb. 7.1** wieder. Aufschluss über das Alter und den zeitlich variierenden Verlauf während des Transports nach Europa zeigt **Abb. 7.2**. Die gemessenen

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Bei Mehrfachflügen wurden i. d. R. je ein Transferflug für Hin- und Rückweg ausgeführt. Zwischen diesen Transferflügen wurde der eigentliche Messflug durchgeführt.

Institut	Spurengas	Art der Messung
DLR IPA	CO	CO-Analysator AL 5001 (Resonanzfluoreszenz)
DLR IPA	$CO_2$	CO <sub>2</sub> Licor 7000 (Infrarot-Absorption)
DLR IPA	NO	NO-O <sub>3</sub> -Chemilumineszenz
DLR IPA	$NO_y$	$NO-O_3$ -Chemilumineszenz + $NO_y$ -Au-Converter
DLR IPA	$O_3$	TE49 (UV–Absorption)
DLR IPA	Aerosole	DMPS
DLR Fl.Abt.	(RH, p, T, alt.,)	Falcon std. Instrumente
MPI-K/DLR	$SO_2$ , $HNO_3$ , $HCOOH$	CIMS

Tabelle 7.1: Instrumentierung und Teilnehmer von INTEX-B und SHIPS auf der Falcon. Die Messung von HCOOH begann erst ab Flug 04 (22.04.2006).

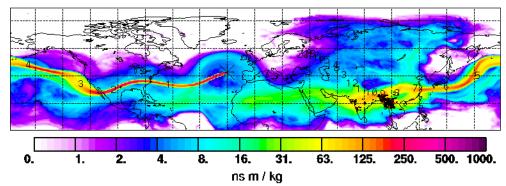
Flug (fl)	Datum	Ziel und Gebiet
01a	24.03.2006	Transfer nach Santiago de Compostela (Nordspanien)
01b	24.03.2006	Asien und Nordamerikaplume
01c	24.03.2006	Transfer nach Oberpfaffenhofen
02a	25.03.2006	Asienplume
03a	03.04.2006	Transfer nach Brest
03b	03.04.2006	Schiffsemissionen (SHIPS) max. Flughöhe 1 km
03c	03.04.2006	Transfer nach Oberpfaffenhofen
04a	22.04.2006	Transfer nach Brest
04b	22.04.2006	Schiffsemissionen (SHIPS) max. Flughöhe 1 km
04c	22.04.2006	Transfer nach Oberpfaffenhofen
05a	28.04.2006	Schiffsemissionen (SHIPS) + Asienplume
06a	03.05.2006	Transfer nach Brest
06b	03.05.2006	Nordamerikaplume + Asienplume
06c	03.05.2006	Transfer nach Oberpfaffenhofen

Tabelle 7.2: Zusammenfassung der Flüge von INTEX-B und SHIPS. Neben den 8 Transferflügen wurden auf den Flügen fl01b, fl02a, fl05a und fl06b Luftmassen mit asiatischen oder nordamerikanischen Einträgen vermessen. Auf den Flügen fl03b, fl04b und fl05a sind Messungen in der marinen Grenzschicht oder Schiffsverfolgungen durchgeführt worden. Die Flüge fl01b und fl06b werden in dieser Arbeit genauer untersucht.

Start time of sampling 20060324.125002 End time of sampling 20060324.125200

Lower release height 315 hPa

Meteorological data used are from ECMWF



Maximum value 0.535E+03 ns m / kg

Abbildung 7.1: Flexpartvorhersage der über die Höhe integrierten Herkunftswahrscheinlichkeit der Luftmassen zum Zeitpunkt 12:50 UTC 24.03.2006. Ein Großteil der Luftmasse kommt aus dem asiatischen Bereich um Indien, Myanmar, Thailand und China. Die Zahlen auf den Trajetorien geben die Transportzeit zum Messort (Stern vor Spanien) in Tagen wieder. Die schwarzen und roten Punkte (Myanmar) stellen Biomassenverbrennung dar (s. App. A.1)

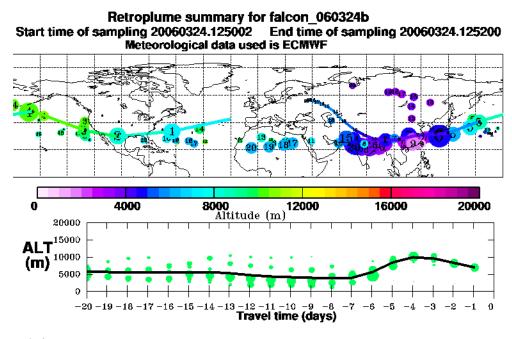


Abbildung 7.2: Der Retroplume von 24.03.2006 um 12:50 UTC zeigt zusätzlich zu den Quellregionen (Größe des Kreises), Höhe des stattgefundenen Eintrags (Farbe des Kreises) und Transportzeit in Tagen (Zahl in Kreis) auch das Höhenprofil (unteres Diagramm) an, welches Rückschlüsse auf den möglichen höhenabhängigen Eintrag wie Aufnahme von Biomassenverbrennung (BB) und die Verbrennung fossiler Brennstoffe (FFC) zulässt (s. App. A.1)

•

Luftmassen stammten nach Flexpart aus den Gebieten um Indien, Bangladesch, Thailand, Myanmar und China und benötigte für den Transport zwischen 7 und 11 Tagen in das Messgebiet. Zu diesem Zeitpunkt herrschten in Thailand und Myanmar starke Waldbrände, belegt durch die MODIS Messungen in Abb. 7.7. Gleichzeitig wurden für Indien, Bangladesch und Ostchina starke Emissionen durch Verbrennung fossiler Energieträger vorausgesagt. Das hierbei in die Luftmassen injizierte SO<sub>2</sub> stammte allerdings nach Flexpart hauptsächlich von ostchinesischen Gebieten, wobei die Transportzeit dieser SO<sub>2</sub>–Einträge ins Messgebiet nur 7 Tagen betrug. SO<sub>2</sub>–Quellen aus anderen Gebieten konnten nach Flexpart vernachlässigt werden (s. Abb. 7.8).

Die Vorhersage der Lage und Ausdehnung der asiatischen Luftmasse für 12:00 UTC vor Europa ist durch einer Flexpart-Simulation des CO-Tracers<sup>2</sup> in **Abb. 7.3** und **Abb. 7.4** dargestellt. Diese geben die CO-Säulendichte in mg CO/m<sup>2</sup> (oben) sowie das vertikale CO-Profil (unten) in ppb der asiatischen Luftmasse im CO-Tracer wieder. Zum Zeitpunkt 12:00 UTC lag der Plume ca. 2000 km vor der spanisch-portugiesischen Atlantikküste und besaß eine horizontale Ausdehnung von 20 Längengraden und 15 Breitengraden. Die vertikale Vorhersage des Plumes ist für den 42.7 Breitengrad wiedergegeben und sagt eine Höhe des Plumes zwischen 8 und 11 km voraus. Das Maximum, das wegen einer Flughöhenbeschränkung nicht erreicht werden konnte, lag bei 9.5 km. Nach Vorhersage hatten weder amerikanische (s. **Abb. 7.10**) noch europäische Luftmassen (s. **Abb. 7.5**) Einfluss auf den asiatischen Plume. Nach der gewählten Flugroute der Falcon sollte der asiatische Plume in der Höhe von 8800 m beim Längengrad -20° angeflogen werden (s. **Abb. 7.6**).

Abb. 7.1 und Abb. 7.8 des Flexpartmodells geben einen Überblick über die vorausgesagten Einträge durch Biomassenverbrennung (biomass burning, BB) und die Verbrennung anthropogener fossiler Energieträger (FFC), wobei das Eintragsgebiet von FFC in der Flexpartvorhersage bedeutend großflächiger dargestellt wird als das von BB. Während FFC–Einträge durch Emissionskataster annähernd bestimmbar sind, zeigen sich bei BB–Quellen große Unsicherheiten. Die aus diesen Gebieten gestarteten Luftmassen nahmen von Tag -13 bis -7 in 2000 bis 6000 m Höhe verschiedene Einträge aus biomass burning (BB) und durch Verbrennung fossiler Brennstoffe auf. Der Transport über dem Pazifik nach Europa begann mit einer 3 Tage anhaltenden Hebung der Luftmasse durch den WCB<sup>3</sup> auf 10000 m Höhe und dauerte insgesamt 7–9 Tage in das zirka 20000 km entfernte Zielgebiet.

## 7.3.2 Nordamerikaplume des Fluges fl01b vom 24.03.2006

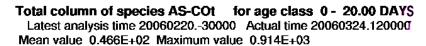
Die Vorhersage der geografischen Ausbreitung des nordamerikanischen Plumes geben die Flexpartvorhersagen in **Abb. 7.9** und **Abb. 7.10** wieder. Die vertikale Ausdehnung des Plumes erstreckt sich von 1000 bis zu 10000 m. Das vertikale Zentrum des amerikanischen Plumes ist nicht in dem Maße lokalisiert wie das des Asienplumes und besitzt mehrere lokale Maxima bei 13 Grad West. Ein Einfluss asiatischer und europäischer Luftmassen war nach Flexpart nicht gegeben (s. **Abb. 7.4, 7.5**). Der Plume wurde auf dem Hin- und Rückweg zur Sondierung der asiatischen Luftmasse (s. **Kap. 7.3.1**) in Höhen von 5500 und 7000–6000 m angeflogen.

Die nordamerikanischen Plumes dieses Fluges fl01b beinhalteten wie auch die asiatischen Einträge von BB und FFC, wobei die BB-Einträge nach den möglichen flächenmäßigen Einträgen laut Flexpart (nicht dargestellt) eine eher untergeordnete Rolle spielten. Die FFC-Einträge in den Plumes fanden vorwiegend an der Ostküste der USA statt (s. Abb. 7.13), BB-Einträge in die Luftmasse hingegen in den Gebieten um Florida und Kuba (s. Abb. 7.11). Die gemessenen NA-Luftmassen befanden sich während der BB-und FFC-Aufnahme in Höhen zwischen 1000 und 5000 Metern. Der Transport von Luftmassen aus den südlichen Gebieten wie Florida und Kuba ins Zielgebiet erfolgte tendenziell in tieferen Höhen als der von Luftmassen, ausgehend von der Ostküste (40 Grad Nord) der USA (vgl. Abb. 7.14 mit 7.12).

Die Aufenthaltszeit dieser Luftmassen über dem Eintragsgebiet lag zwischen 3 und 8 Tagen, die Transportzeit zum Messort lag zwischen 2 und 5 Tagen.

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>Die lange CO-Verweildauer in der Atmosphäre, angefangen von 1 Monat in den Tropen bis zu 4 Monaten im Winter der gemäßigten Breiten, ist ideal für das Lokalisieren von Luftmassen während eines interkontinentalen Transports. Zusätzlich sind die Quellstärken von CO aus Emissionskatastern bestimmbar.

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup>Der Warm Conveyor Belt ist eine aufsteigende, warme und feuchte Luftströmung, die bevorzugt von Südosten Luftmassen in nördliche Richtungen transportiert.



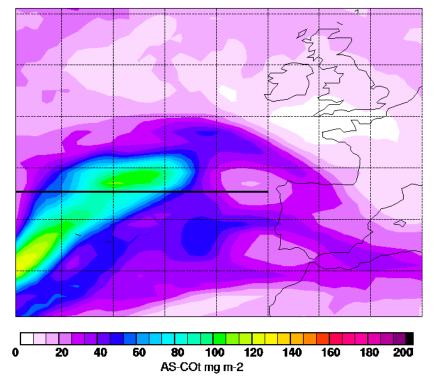


Abbildung 7.3: Vorhersage der CO–Säulendichte des asiatischen CO–Tracers. Ein horizontaler Schnitt auf 8800 m Höhe des Durchfluges markiert das vertikale Profil auf  $47.2^{\circ}$  nördlicher Breite, dargestellt in **Abb. 7.4**.

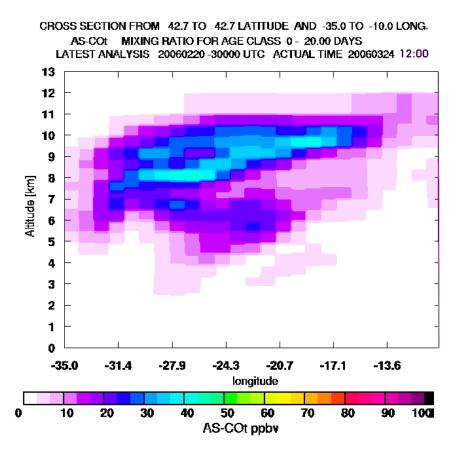


Abbildung 7.4: Flexpartvorhersage der asiatischen CO–Molfraktion als vertikaler Schnitt auf dem 42.7 Breitengrad.

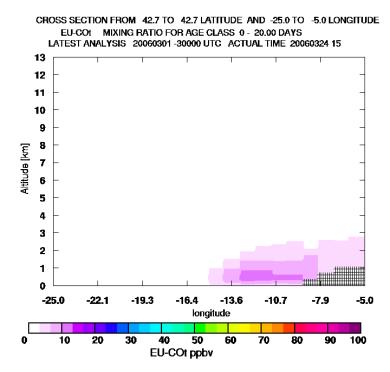


Abbildung 7.5: Vorhersage des europäischen CO–Tracers als Vertikalschnitt entlang des 42.7 Breitengrads. Ein Beitrag des europäischen CO zu amerikanischen oder asiatischen Plumes ist wegen der niedrigen Höhe unwahrscheinlich.

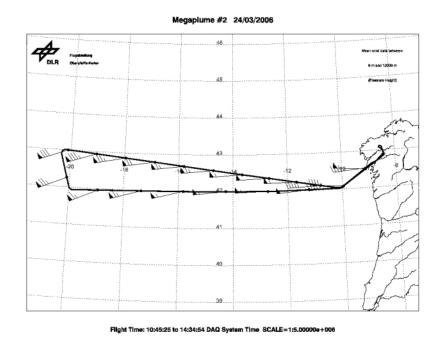


Abbildung 7.6: Flugroute vom 24.03.2006 mit Windrichtung und Geschwindigkeit bevorzugt aus Westen. Start und Landung war in Brest.

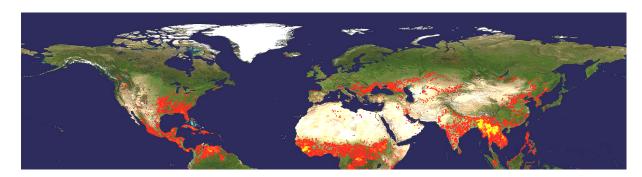


Abbildung 7.7: MODIS Firemap vom 22.03.2006 bis 31.03.2006. Die Quellregion der gemessenen Luftmassen lag über Indien und Myanmar, welche zu dieser Zeit deutlich Brandgebiete enthielten. Die roten und gelben Punkte geben thermisch anormale Orte wieder, die in der Regel Brandstellen verzeichnen. Die Anzahl der möglichen Brandstellen in einer Gitterzelle erhöht sich hierbei von rot nach gelb.

## 7.3.3 Ergebnisse des Messfluges fl01b vom 24.03.2006

Die Messungen des Fluges fl01b gibt **Abb. 7.18** wieder. CO,  $O_3$ ,  $NO_y$  und die relative Feuchte wurden vom  $DLR^4$  gemessen. **Abb. 7.15** und **7.16** zeigt die gemessenen  $SO_2$ – bzw. CO–Molfraktionen im Vergleich zu den von Flexpart erwarteten Molfraktionen.

## Ergebnis des asiatischen Plumes von Flug fl01b vom 24.03.2006

Sowohl das gemessene  $SO_2$  als auch die anderen Spurengase wie CO, Ozon und  $NO_y$  geben den von Flexpart vorausgesagten asiatischen Plume zeitlich wieder. Das von Flexpart vorhergesagte Maximum des Asienplumes wurde im Zeitintervall von 12:40 bis 12:55 UTC (s. Abb. 7.18) gefunden, wobei der gesamte Bereich von 12:00 bis 13:50 UTC (hellgrün, 4) von asiatischen Einträgen dominiert wurde.

Die Molfraktion des  $SO_2$ -Hintergrunds in diesem Bereich lag zwischen 20 und 30 ppt, wodurch sich die  $SO_2$ -Erhöhung durch den asiatischen Plume auf 60 ppt deutlich abhob. Die Vorhersage des  $SO_2$ -Tracers im Bereich von 12:40 bis 12:55 UTC (3) von 6 ppb lag im Vergleich zu der gemessenen Molfraktion von 60 ppt deutlich höher (s. Abb. 7.15), die beiden Zeitreihen sind im Verlauf annähernd identisch.

Ausschlaggebend für die gemessene  $SO_2$ –Molfraktion der Luftmasse ist der eingetragene Anteil und die Senken. Ausgehend hiervon wird durch die Hebung die Luftmasse zusätzlich durchmischt. Ein Abbau durch Gasphasenoxidation sowie feuchter und trockener Deposition wird die  $SO_2$ –Molfraktion weiter beeinflussen. Die Hebung der Luftmasse von Plume 3 war in diesem Fall sehr langsam und dauerte 3 bis 4 Tage, wobei die Luftmasse durch den WCB (Warm Conveyor Belt) von 5000 auf 10000 Metern angehoben wurde. Hierbei ist ein zusätzlicher Verlust von  $SO_2$  durch Deposition in Wolken zu erwarten.

Der alleinige Abbau durch Gasphasenoxidation kann durch eine einfache Beispielrechnung dargestellt werden. Unter der Annahme von  $[OH]=1\cdot10^6~\#~cm^{-3}$  im 24-Stundenmittel [Logan J. et al., 1999] in einer Höhe von 5000 m auf 30 Grad Nord während des Frühlings und einem Ratenkoeffizienten der Reaktion von  $SO_2$  mit  $OH\cdot$  von  $k=1.5\cdot10^{-12} cm^3 s^{-1}$  [W.B. DeMore, 1997] ergibt sich eine Abnahme einer Ausgangskonzentration innerhalb von 8 Tagen auf 35 %. Wie stark eine Änderung der  $OH\cdot$ –Konzentration bei diesem Abbau eine Rolle spielt, zeigt **Tab. 7.3**.

$$SO_2 + OH \cdot + M \xrightarrow{k=1.5 \cdot 10^{-12} cm^3/s} HSO_3 \cdot + M$$
 (7.1)

Im Bereich 3 (s. Abb. 7.18) stieg CO um 50 ppb, Ozon um 22 ppb,  $SO_2$  um 30 ppt und  $NO_y$  um 0.25 ppb. Hierbei befindet sich die gemessene CO-Erhöhung von 50 ppb mit den vorhergesagten 46 ppb auf ähnlichem Niveau. Die Verhältnisse der gemessenen Spurengaserhöhungen  $SO_2$ , Ozon und  $NO_y$  zu CO des asiatischen Plumes sind in **Tab. 7.4** dargestellt. Im asiatischen Einflussbereich von 12:00 bis 13:45 UTC (Bereich 4) wurden zusätzlich weitere CO-Peaks registriert (12:10, 13:30 UTC), die allerdings vom Modell unterschätzt wurden.

Ländliche Gegenden mit BB-Einträgen haben ein erwartetes Emissionsverhältnis  $\Delta NO_x/\Delta CO$  von ca. 0.03 [Wang T. et al., 2002], während in Gegenden mit hohem Anteil von FFC ein höheres  $\Delta NO_x/\Delta CO$ -Emissionsverhältnis von 0.14 bis 0.3 erwartet wird [Parrish et al., 1991]. Für einen FFC-Eintrag ist das

<sup>&</sup>lt;sup>4</sup>CO, O<sub>3</sub>, NO<sub>y</sub> DLR IPA; relative Feuchte DLR Flugabteilung

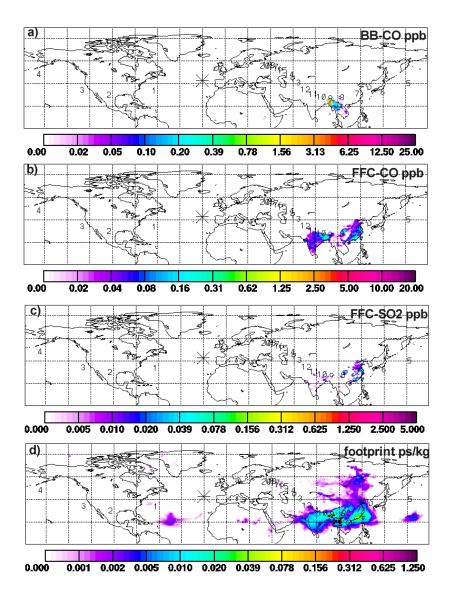


Abbildung 7.8: Übersicht der Flexpartvorhersage für die CO- und  $SO_2$ -Einträge und des Footprints des asiatischen Plumes. Aufnahmegebiete (a) aus der Gegend um Myanmar zeigen den möglichen BB-Anteil der Luftmasse. Die Aufnahme von CO durch Verbrennung fossiler Brennstoffe (b) reichen von Indien bis Ostchina. Die  $SO_2$ -Einträge aus FFC (c) sind fast gänzlich auf Ostchina beschränkt. Der Footprint (d) (s. App. A.2.5) gibt eine Übersicht über alle regional möglichen Einträge, die die gemessenen Luftmasse enthalten könnte

.

Total column of species NA-COt for age class 0 - 20.00 DAYS

Latest analysis time 20060322.180000 Actual time 20060324.150000

Mean value 0.384E+02 Maximum value 0.532E+03 Minimum value 0.226E-01

Distance of grid lines 5.0 deg

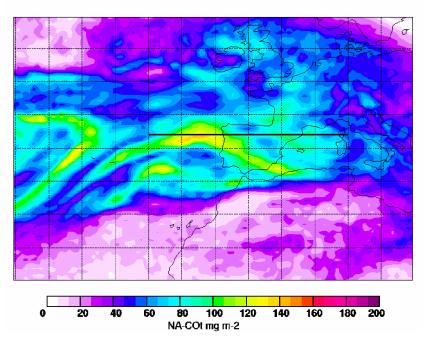


Abbildung 7.9: Vorhersage des nordamerikanischen CO-Tracers, berechnet durch Flexpart. Die integrierte CO-Säulendichte zeigt eine ausgeprägte Erhöhung. Der Ausgangspunkt dieses Plumes liegt im Golf von Mexiko. Der im Diagramm angegebene schwarze Strich zeigt den vertikalen Schnitt auf 42 Grad nördlicher Breite, dargestellt in **Abb. 7.10**.

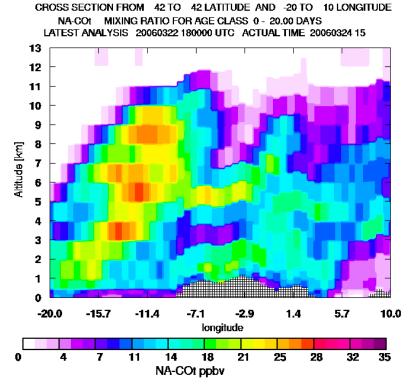
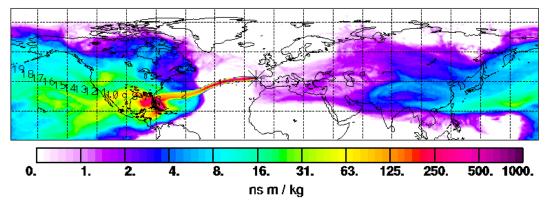


Abbildung 7.10: CO–Tracer-Vorhersage des nordamerikanischen Plumes als vertikaler Schnitt auf dem 42 Breitengrad, berechnet durch das Flexpartmodell. Dieser zeigt mehrere lokale Maxima auf Höhen zwischen 3 und 9 km.

Start time of sampling 20060324.112811 End time of sampling 20060324.112958

Lower release height 507 hPa

Meteorological data used are from ECMWF



Maximum value 0.567E+03 ns m / kg

Abbildung 7.11: Flexpartvorhersage der säulenintegrierten Herkunftswahrscheinlichkeit der um 11:28 UTC gemessenen Luftmasse. Der Transport über den Atlantik zum Messort dauerte 2 Tage, wobei der Großteil der gemessenen Luftmasse im Bereich des Golfs von Mexiko lokalisiert war.

#### 

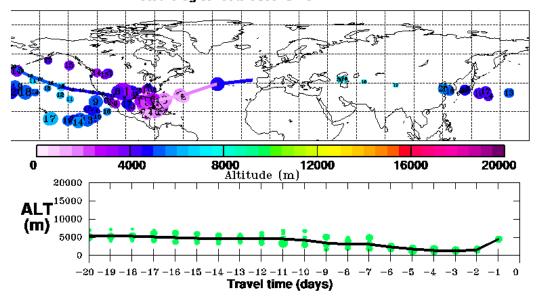


Abbildung 7.12: Der Retroplume gibt die zeitliche Änderung in der Höhe des Plumes wieder und gibt hierdurch Aufschluss über mögliche Einträge in den Plume. Die Aufnahme von Luftmassen vor 2–6 Tagen in Höhen unter 2000 m im Gebiet des Golfs von Mexiko und Florida hat vermutlich zu BB–Einträgen geführt, die innerhalb von nur 2 Tagen ins Messgebiet transportiert wurden.

Start time of sampling 20060324.105018 End time of sampling 20060324.105030

Lower release height 665 hPa

Meteorological data used are from ECMWF

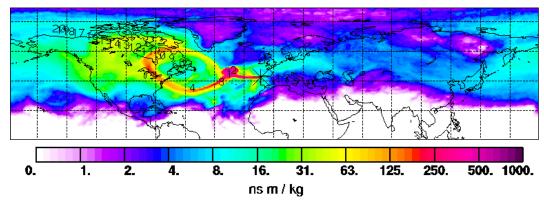
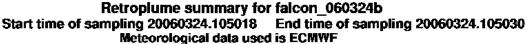


Abbildung 7.13: Flexpartvorhersage der säulenintegrierten Herkunftswahrscheinlichkeit der um 10:50 UTC gemessenen Luftmasse. Teile dieser Luftmasse stammten vor allem von der Ostküste der USA. Das Alter dieser Luftmassen beträgt um die 5 Tage. Der Transport über den Atlantik zum Messort dauerte 4 Tage (s. auch Abb. 7.14).



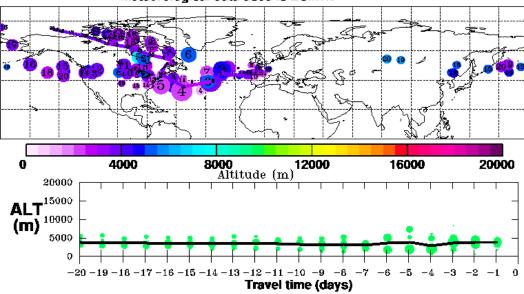


Abbildung 7.14: Die Flexpartvorhersage des Retroplumes der um 10:50 UTC gemessenen Luftmasse. In diese wurden 3–6 Tage vor der Messung im Bereich der Ostküste der USA durch FFC Einträge aus Höhen unter 2000 m injiziert.

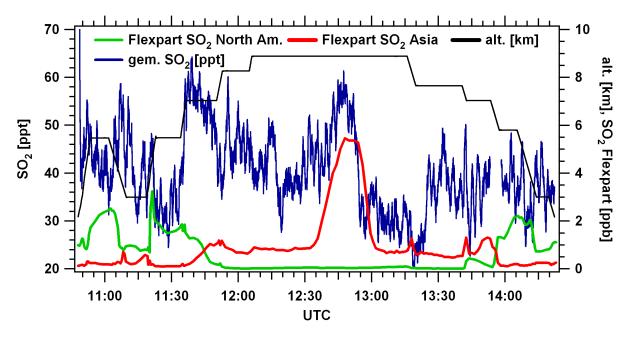


Abbildung 7.15: Flexpart-Vorhersage des asiatischen und amerikanischen  $SO_2$ -Tracergases für Flug fl01b im Vergleich mit gemessenem  $SO_2$ . Die asiatische Luftmasse um 12:45 UTC ist durch einen Anstieg sowohl in den Vorhersagen als auch in den Messungen deutlich zu erkennen. Die Luftmasse benötigte 8 bis 10 Tage für den Transport zum Messort, wobei der in dieser Zeit stattfindende  $SO_2$ -Abbau deutliche Unterschiede in den Molfraktionen von Vorhersage und Messung erzeugte. Die Vorhersagen des Flexpartmodells nordamerikanischer  $SO_2$ -Tracer um 11:00 und 11:30 UTC sind durch die Messungen nicht bestätigt worden.

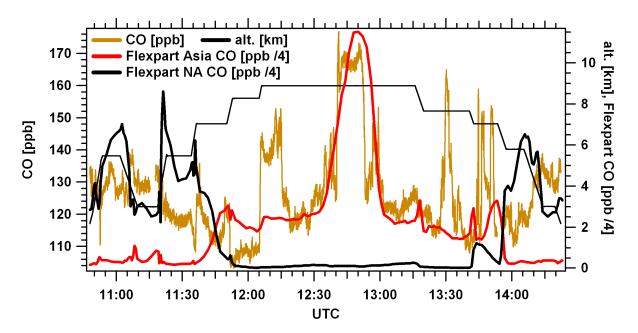


Abbildung 7.16: Flexpart-Vorhersage des asiatischen und amerikanischen CO im Vergleich mit gemessenem CO. Wie beim SO<sub>2</sub> (s. Abb. 7.15) ist die asiatische Luftmasse um 12:45 UTC durch einen Anstieg sowohl in den Vorhersagen als auch in den Messungen deutlich zu erkennen. Weitere gemessene CO–Erhöhungen um 12:15 und 13:30 UTC werden vom Modell unterschätzt bzw. nicht vorhergesagt.

$\overline{\text{Tage}} \longrightarrow$	1	2	4	8	12	16
$OH \cdot [10^6 / cm^3]$						
0.2	0.97	0.95	0.90	0.81	0.73	0.66
0.5	0.93	0.88	0.77	0.60	0.46	0.35
0.7	0.91	0.83	0.69	0.48	0.34	0.23
1.0	0.87	0.77	0.60	0.35	0.21	0.13
1.2	0.86	0.73	0.53	0.29	0.155	0.083
1.5	0.82	0.67	0.46	0.21	0.097	0.045
2.0	0.77	0.60	0.35	0.13	0.045	0.016
3.0	0.67	0.46	0.21	0.045	0.009	0.002
4.0	0.60	0.35	0.13	0.016	0.002	0.0003
5.0	0.52	0.27	0.075	0.0056	0.00042	0.00003
6.0	0.46	0.21	0.045	0.002	0.0001	-
7.0	0.40	0.16	0.027	0.0007	0.00002	-

Tabelle 7.3: Berechnung des Abbaus einer anfänglichen  $SO_2$ -Molfraktion nach **Reaktion 7.1** mit  $k = 1.5 \cdot 10^{-12} \text{cm}^3 \text{s}^{-1}$  [W.B. DeMore, 1997] (s. App. B.3) bei einem Druck von 500 mbar und variierender Zeit und OH.-Konzentration.

X	$\Delta x[ppb]/\Delta CO[ppb]$
$SO_2$	$\sim 0.0006$
$NO_y$	0.005
Ozon	0.44

Tabelle 7.4: Verhältnisse der gemessenen Spurengaserhöhungen von  $SO_2$ ,  $NO_y$  und Ozon zu CO des asiatischen Plumes von 12:40 bis 12:55 UTC (Bereich 3) beim Flug fl01b.

gemessene  $\Delta \mathrm{NO}_y/\Delta \mathrm{CO}$ -Verhältnis<sup>5</sup> des Plumes um einen Faktor 50 zu niedrig, für einen BB-Plume um einen Faktor 6. Dies lässt den Schluss zu, dass ein Großteil des  $\mathrm{NO}_x$  bzw. des daraus entstandenen  $\mathrm{NO}_y$  schon vor der Messung entfernt wurden. Hierbei spielt die Reaktion von  $\mathrm{NO}_x$  nach  $\mathrm{HNO}_3$  und die darauf folgende Aufnahme durch Wasser und Aerosole eine wichtige Rolle [Takegawa et al., 2003, 2004]. Somit lassen sich bei Luftmassen mit einem Alter von mehr als 2 Tagen über  $\mathrm{NO}_y$  nur schwer Rückschlüsse auf ihre Herkunft erzielen.

Ein anderes Bild ergibt sich für Ozon. Für ältere nordamerikanische FFC–Plumes werden  $\Delta O_3/\Delta CO$ –Verhältnisse von 0.25–0.4 angegeben [Price et al., 2004], asiatische zeigen Verhältnisse von 0.2–0.5 [Price et al., 2004]. Ältere BB–Plumes weisen nach [Wotawa and Trainer, 2000] normalerweise niedrigere Verhältnisse von 0.05–0.11 auf. Das im asiatischen Plume gemessene  $\Delta O_3/\Delta CO$ –Verhältnis von 0.42 liegt sowohl im Bereich nordamerikanischer Plumes als auch asiatischer, jedoch deutlich über denen von BB–Einträgen.

Das  $\Delta SO_2/\Delta CO$ –Verhältnis für einen FFC–Plume sollte um 0.2 liegen, während ein BB–Plume ein Verhältnis von unter 1 % aufweisen müsste [Wang T. et al., 2002; Pitts and Pitts, 2000]. Das Verhältnis von 0.0006 würde somit für einen BB–Plume sprechen.

Unter der Einbeziehung von Gasphasenoxidation sowie feuchter und trockener Deposition in den  $SO_2$ -Abbau soll eine vereinfachte Rechnung Rückschlüsse auf das  $SO_2/CO$ -Verhältnis zum Eintragszeitpunkt vor durchschnittlich 7 Tagen liefern. Der Abbau von CO durch Gasphasenoxidation einer OH-Konzentration von  $1\cdot10^6/\text{cm}^3$  mit  $k=1.5\cdot10^{-13}\text{cm}^3/\text{s}$  ergibt eine Abnahme der CO-Molfraktion innerhalb von 7 Tagen um 9 %. Bei der Berechnung der  $SO_2$ -Molfraktion ergibt sich nach 7 Tagen für ein 24-Stundenmittel einer OH-Konzentration von  $1\cdot10^6/\text{cm}^3$  mit  $k=1.5\cdot10^{-12}\text{cm}^3/\text{s}$  die Abnahme einer  $SO_2$ -Molfraktion auf nur 40 %. In Rodhe [1978] wird die Abnahme von  $SO_2$  auf 1/e der Molfraktion gegenüber Gasphasenoxidation, feuchter und trockener Deposition ( $80_{GPO}$  h,  $100_{FD}$  h,  $60_{TD}$  h) abgeschätzt. Hieraus ergibt sich eine effektive mittlere Verweildauer  $\tau_0$  von 25.5 Stunden in troposphärischen Luftmassen der mittleren Breiten (European conditions). Durch Saison bedingte Variationen in dem Abbau von  $SO_2$  ist dieser Mittelwert sehr großen Fehlern unterworfen.

Für ein  $\tau_0$  von 25.5 Stunden, einer Transportzeit von 7 Tagen und der in Europa gemessenen atmosphärischen Molfraktionserhöhung von 30 ppt ergibt sich hierdurch eine (mit einem sehr großen Fehler behaftete) Ausgangsmolfraktion von 21.8 ppb. Diese und die durch Gasphasenoxidation korrigierte CO–Molfraktion ( $\sim 9\%$ , 7 Tage,  $1.5\cdot 10^{-13} {\rm cm}^3/{\rm s}$ ) mit 55 ppb zum Eintragszeitpunkt ergeben ein SO<sub>2</sub>/CO–Ausgangsverhältnis von 0.40, das deutlich auf einen FFC–Plume hindeutet. Denise L. Mauzerall et al. [1998] geben für den CO–Abbau in einer Höhe bis 6 km innerhalb von 7 Tage sogar 30 % an, wodurch sich ein SO<sub>2</sub>/CO–Ausgangsverhältnis von 0.31 einstellen würde.

Abgesehen vom  $\Delta \mathrm{NO}_y/\Delta \mathrm{CO}$ –Verhältnis, das nicht aussagekräftig ist, liegt das  $\Delta \mathrm{O}_3/\Delta \mathrm{CO}$ –Verhältnis mit 0.42 im Bereich der Erwartungswerte eines FFC–Plumes. Die von Flexpart vorhergesagten Einträge bestanden sowohl aus FFC als auch aus BB, wobei die Gebiete mit möglichen FFC–Einträgen flächenmäßig am größten ausfielen. Voraussichtlich wegen der großen Unsicherheit bezüglich der BB–Einträge ist der Spurengasanteil von diesen durch das Modell überschätzt worden [Stohl, 2007c].

Zusammenfassend weisen die besprochenen Spurengasverhältnisse hauptsächlich auf Einträge aus FFC-Quellen hin, weswegen im Weiteren dieser Plume als asiatischer FFC-Plume bezeichnet wird.

### Ergebnis des nordamerikanischen Plumes von Flug fl01b vom 24.03.2006

Auf dem ersten Durchflug durch den nordamerikanischen Plume im Zeitintervall 10:50 bis 12:00 UTC wurden Erhöhungen im SO<sub>2</sub> gemessen (s. Abb. 7.18 [1a,2a]). Der Ursprung dieser Luftmassen lag an der Ostküste der USA (1,1a) und im Gebiet von Florida bis Kuba (2,2a). Laut Flexpartvorhersage Abb. 7.15 waren die höchsten nordamerikanischen Einträge in Höhen von 5500 m um 11:00 und 11:30 UTC (Bereich 1 und 2) zu finden. Die SO<sub>2</sub>-Molfraktionen in diesen Bereichen lagen mit 40 und 30 ppt aber auf niedrigem Niveau, die CO-Molfraktionen (s. Abb. 7.16) zeigen mit 140 und 130 ppb nur eine geringe Varianz und Erhöhung gegenüber der mittleren Molfraktion von 120 ppb in gemäßigten nördlichen Breiten [Seinfeld and Pandis, 1998].

Die Retroplumes **7.12 und 7.14** und die integrierte Herkunftswahrscheinlichkeit **7.11 und 7.13** geben den nordamerikanischen Einfluss der gemessenen Luftmassen von 10:50 bis 11:50 UTC in **Abb. 7.18** wieder (Bereich 1, 2, 1a, 2a). CO- und SO<sub>2</sub>-Tracer Zeitreihen zeigen **Abb. 7.15** und **Abb. 7.16**.

 $<sup>^5</sup>$ Da NO $_x$  unter Umständen innerhalb von Stunden in NO $_y$  umgewandelt wird, werden Verhältnisse älterer Plumes durch NO $_y$  zu CO bestimmt.

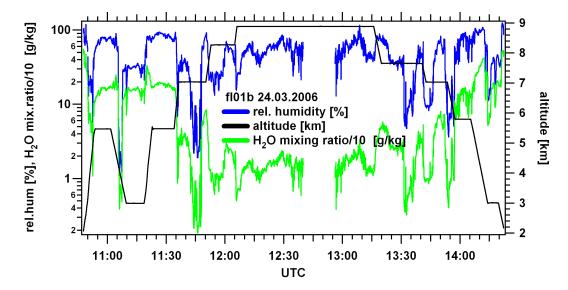


Abbildung 7.17: Relative Feuchte und H<sub>2</sub>O-Mischungsverhältnis des Fluges fl01b.

Die Vorhersage der Einträge in die gemessene Luftmasse um 11:00 und 11:30 UTC (Bereich 1 und 2), in der sich die Falcon befand, geht von nordamerikanischem FFC und BB aus.

Gemessen werden  $SO_2$ –Erhöhungen um 11:15 und 11:40 UTC (Bereich 1a und 2a), die nach Änderung der Flughöhe auf 3 und 6 km festgestellt wurden. In den Zeitreihen der CO– und  $SO_2$ –Tracer sind hierzu nur teilweise Entsprechungen zu finden. Die gemessene  $SO_2$ -Erhöhung bei 11:15 UTC (1a) auf 55 ppt wird vom Flexpartmodell durch FFC–Einträge von der Ostküste der USA erklärt. Die Erhöhung auf 60 ppt bei 11:40 UTC (2a) kann dagegen auf BB– und FFC–Einträge um Florida und Kuba zurückgeführt werden.

Die gemessenen Erhöhungen der CO–Molfraktionen von 28 (2a) und 15 ppb (1a) in diesen Bereichen sind mit den  $SO_2$ –Messungen im Verlauf nur zu Beginn der Erhöhung vergleichbar. Anders sieht es bei Ozon und  $NO_y$  aus. Beide zeigen in diesen Zeiträumen (1a und 2a) deutliche, dem  $SO_2$  folgende Verläufe. Die in beiden Fällen um 250 ppt erhöhte  $NO_y$ –Molfraktion spricht genauso wie das  $\Delta O_3/\Delta CO$ –Verhältnis von 1.6 um 11:37 UTC für einen FFC–Plume [Wotawa and Trainer, 2000]. Die jeweilige Änderung der relativen und absoluten Luftfeuchte (s. Abb. 7.17) vor und nach den Bereichen um 11:15 und 11:40 UTC (1a und 2a) lassen auf einen Wechsel der Luftmassen schließen.

Der zweite Durchflug durch den nordamerikanischen Plume ist in **Abb. 7.18** von 13:55 bis 14:15 UTC dargestellt (nicht markiert) und zeigt mit SO<sub>2</sub>–Molfraktionen um 40 ppt keine signifikanten Variationen, wie sie vom Modell vorhergesagt werden.

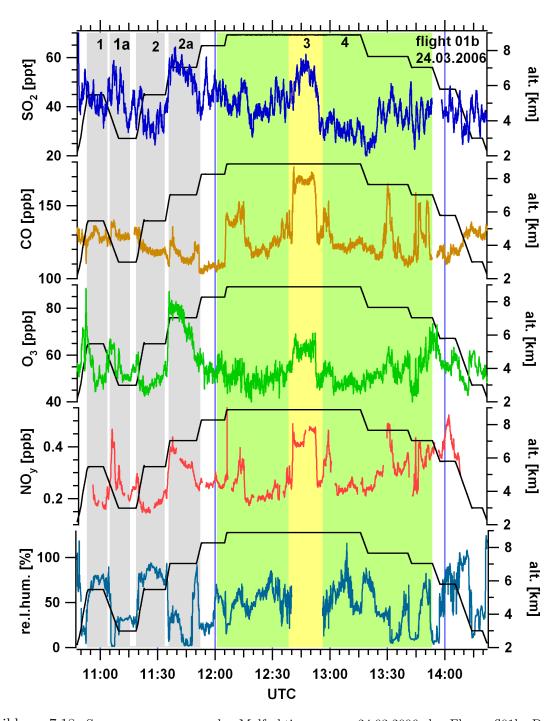


Abbildung 7.18: Spurengasmessungen der Molfraktionen vom 24.03.2006 des Fluges fl01b. Der von Flexpart vorhergesagte amerikanische Plume (grau, 1–2a) wird in den Messungen nicht so gut wiedergegeben wie der asiatische (gelb, 3). Im gesamten Zeitraum des Einflusses asiatischer Luftmassen (grün, 4) sind weitere signifikante Erhöhungen, vor allem im CO, gemessen worden, die von Flexpart unterschätzt wurden.

## 7.4 Messflug fl06b vom 03.05.2006

Für die Vermessung nordamerikanischer und asiatischer Luftmassen mit einem Alter von 3–6 bzw. 8–10 Tagen wurde ein Messflug (fl06b) am 03.05.2006 von Brest bis vor die Westküste Irlands durchgeführt. Repräsentative Flexpartvorhersagen der Luftmassen für diesen Flug zeigt  $\bf Abb.~7.19$ . Die Flugroute gibt  $\bf Abb.~7.23$  wieder. Hierbei wurden u. a. die Molfraktionen von  $\bf SO_2$ , HCOOH, NO, NO $_y$ , Ozon und CO bestimmt. Die Anflughöhe auf die zu messende Luftmasse lag bei 5 km. Weiterhin wurden Flugprofile zwischen 3 und 7 km Höhe durchflogen. Nur zu Beginn und am Ende des Fluges wurden europäische Luftmassen innerhalb der Grenzschicht durchflogen. Die nordamerikanischen Plumes (grau, A–D) und der Plume<sup>6</sup> (gelb, E) in  $\bf Abb.~7.20$  und  $\bf Abb.~7.21$  zeigen große Unterschiede in den Molfraktionen von  $\bf SO_2$  und HCOOH. Während die Erhöhungen der Molfraktionen von HCOOH nach Flexpart Plumes

 $<sup>^6\</sup>mathrm{Die}$  Herkunft dieses Plumes wird in einem späteren Abschnitt erörtert.

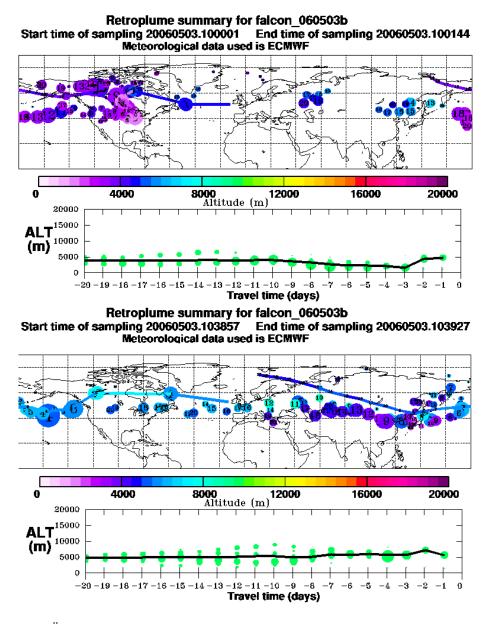


Abbildung 7.19: Übersicht über die Flexpartvorhersage der Herkunft der gemessenen Luftmassen während des Fluges flo6b. Ziel des Fluges war die Vermessung nordamerikanischer (oben) und asiatischer (unten) Luftmassen. Die Bilder geben nach Flexpart die Säulen integrierte Herkunftswahrscheinlichkeit der gemessenen Luftmasse im Zielgebiet wieder (s. App. A.1).

nordamerikanischer Herkunft zuzuordnen sind Abb. 7.19 (oben) gibt Flexpart für den SO<sub>2</sub>-Plume E keine eindeutige Herkunft wieder (s. Abb. 7.19, unten).

## 7.4.1 Nordamerikaplume von Flug fl06b vom 03.05.2006

Die Flexpartvorhersagen<sup>7</sup> des Messfluges flo6b von 03.05.2006 im Vergleich zu den gemessenen Molfraktionen von  $SO_2$  und HCOOH zeigt **Abb. 7.22** 

Während des Fluges fl06b lagen die Molfraktionen des HCOOH–Hintergrunds zwischen 50 und 100 ppt. In bestimmten Zeiträumen (A–D, grau) (s. Abb. 7.20 und Abb. 7.21) wurden Erhöhungen<sup>8</sup> der HCOOH–Molfraktion um teilweise über 100 ppt festgestellt. Diese Luftmassen (A–D, grau) fallen mit Flexpartvorhersagen nordamerikanischer FFC– und BB–Einträge sowie mit Änderungen der Molfraktionen in den gemessenen Spurengasen  $SO_2$ , NO,  $NO_y$ , Ozon, gasförmigem Wasser und CO zusammen und werden im Folgenden untersucht. Die Transportzeit dieser nordamerikanischen Luftmassen zum Messort in einer durchschnittlichen Höhe von 3000 bis 5000 m betrug 3–5 Tage ab Eintragsort. Die Aufenthaltszeit der Luftmassen im Eintragsgebiet lag zwischen 2 und 5 Tagen. Die vorausgesagten Einträge bodennaher Spurengase in diese Luftmasse stammten vorwiegend aus Höhen um 1000 bis 2000 m, wobei aber auch Einträge aus Höhen unter 500 m auftraten. Die Höhe des durch Flexpart vorhergesagten Eintrags in die Luftmasse kann an dem Retroplume der Vorhersage abgelesen werden (s. z.B. Abb. 7.24, unten).

Innerhalb des Bereichs A wurden auf der Höhe von 5000 m zwei HCOOH–Peaks mit einer Molfraktion von 200 (1. Peak) und 180 (2. Peak)<sup>9</sup> ppt gemessen. Eine repräsentative Flexpartvorhersage für diesen Zeitraum (09:51 bis 10:05 UTC) zeigt **Abb. 7.24**. Spurengase wie  $SO_2$ , CO, Ozon und  $NO_y^{10}$  weisen in diesem Zeitraum ebenfalls Variationen auf.  $SO_2$  steigt um 30 ppt, CO um 22 ppb (2. Peak) und Ozon um 25 ppb (2. Peak).  $NO_y$  erhöht sich ansatzweise (2. Peak) um 0.13 ppb. Der schnelle Wechsel der Luftmasse ab 10:05 UTC wird sowohl von Flexpart (s. **Abb. 7.25**) als auch durch die Änderung der gemessenen Molfraktionen von HCOOH,  $SO_2$  und der relativen und absoluten Feuchte wiedergegeben (s. **Abb. B.3**).

Die HCOOH–Erhöhung um 130 ppt im Zeitraum B wurde während eines Steigfluges auf 4600 m Höhe festgestellt. Dieser Zeitraum weist im  $SO_2$  nur geringe Variationen auf. Ozon erhöht sich von 50 auf 60 ppb, wobei diese Erhöhung schon 10 Minuten vor dem eigentlichen HCOOH–Anstieg startete. Der Anstieg von  $NO_y$  um 0.4 ppb ist deutlich vom Hintergrund unterscheidbar. CO fällt zum Ende hin stark ab, wodurch sich ein  $\Delta CO$  von 15 ppb ergibt.

Die höchsten HCOOH–Molfraktionen von über 300 ppt wurden im Zeitraum C nach 11:30 UTC in 3000 m Höhe gemessen. Die zugehörigen Flexpartvorhersagen der Herkunftswahrscheinlichkeit und des Retroplumes geben **Abb. 7.26** wieder. Nach einer Verweildauer von 2–3 Tagen im Eintragsgebiet wird die Luftmasse innerhalb von 3–4 Tagen zum Messort transportiert. Die Messungen geben eine Erhöhung von  $NO_y$  um 0.20 ppb<sup>11</sup>,  $SO_2$  um 30 ppt und CO um 20 ppb wieder. Während Ozon am Anfang deutlich von 55 auf 70 ppb steigt, fällt es 5 Minuten vor dem eigentlichem Maximum der Spurengase HCOOH, CO und  $NO_y$  wieder auf unter 50 ppb ab. Das schnelle Absinken der HCOOH–Molfraktion ab 11:50 UTC steht mit der Flexpartvorhersage um 11:51 UTC (s. **Abb. 7.27**) im Einklang. Hierbei stammten die gemessenen Luftmassen aus asiatischen Gebieten, wodurch die HCOOH-Molfraktion durch die längere Verweildauer in der Atmosphäre einem stärkerem Abbau unterworfen war. Ebenso betroffen waren die Molfraktionen von  $NO_y$ , CO und der relativen Luftfeuchtigkeit.

Kurz vor 11:00 UTC in 3000 m Höhe wurde eine weitere Erhöhung um 50 ppt im HCOOH gemessen (Plume D). Diese fiel zeitlich zusammen mit einem  $SO_2$ -Anstieg um 25 ppt, im  $NO_y$  um 0.1 ppb, im CO um 5 ppb und der Änderung der relativen und absoluten Feuchte (s. Abb. B.3). Ozon fiel auf 50 ppb ab und stellte in diesem Plume eine der niedrigsten Ozonmolfraktionen des Fluges fl06b dar.

 $<sup>^7</sup>$ Da für diesen Fall die Flexpartvorhersagen für  $\mathrm{NO}_2$  und  $\mathrm{CO}$  mit denen von  $\mathrm{SO}_2$  zeitlich vergleichbar sind, wurden diese nicht dargestellt.

<sup>&</sup>lt;sup>8</sup>Wegen des hohen Fehlers der Kalibrierung des Permeationsröhrchens sind die angegeben Molfraktionen nur ungefähre Werte (s. Kap. 6.3).

<sup>&</sup>lt;sup>9</sup>Die gemessenen Spurengase waren im Zeitraum des 2. Peaks gegenüber dem Zeitraum von Peak Nr. 1 stärker ausgeprägt, weswegen die Molfraktionen der Spurengase im Zeitraum des 2. Peak bestimmt und zur weiteren Analyse herangezogen wurden.

 $<sup>^{10}\</sup>mathrm{NO}_y$  wurde alle 15 Minuten kalibriert, wodurch während einer Kalibrationsdauer von 1 Minute keine Messwerte zur Verfügung standen.

 $<sup>^{11}\</sup>mathrm{Da}~\mathrm{NO}_y$ im erwarteten Maximum kalibriert wurde, kann die maximale Molfraktion höher ausfallen als angegeben.

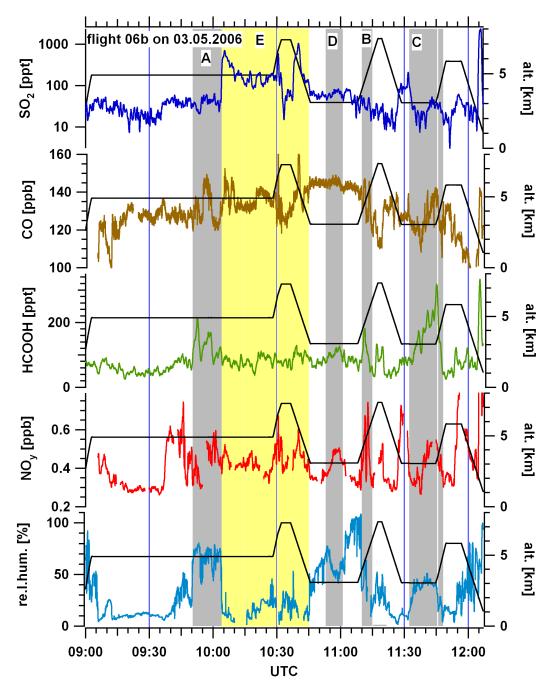


Abbildung 7.20: Gemessene Molfraktionen des Messfluges fl06b vom 03.05.2006, gestartet in Brest vor der Westküste von Irland (s. Abb. 7.23). Die hierbei gefundenen nordamerikanischen (A–D, grau unterlegt) Plumes und Plume E (gelb unterlegt) zeigen z. T. starke Unterschiede in den gemessenen Spurengasen wie SO<sub>2</sub> und HCOOH. Während Plume E von ca. 10:05 bis 10:45 UTC hohe SO<sub>2</sub>–Molfraktionen um 1 ppb aufwies, zeigten die nordamerikanischen Plumes (A–D) weniger SO<sub>2</sub>, dafür aber erhöhte HCOOH–Molfraktionen.

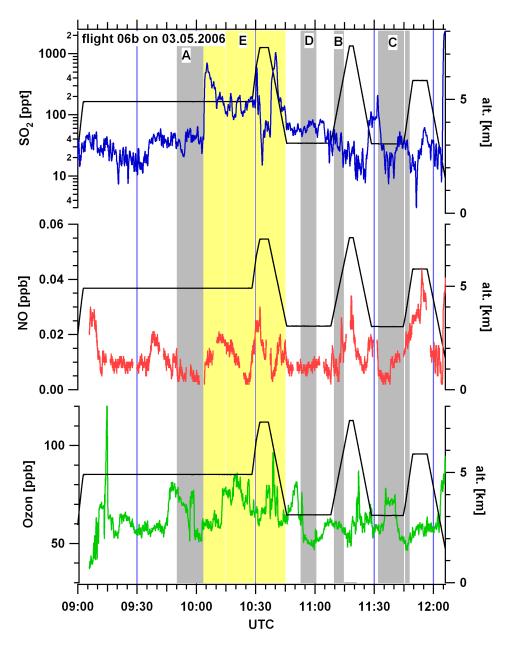


Abbildung 7.21: Wie **Abb. 7.20** aber zusätzliche Spurengase NO und Ozon (beide DLR) im Vergleich zu  $\mathrm{SO}_2.$ 

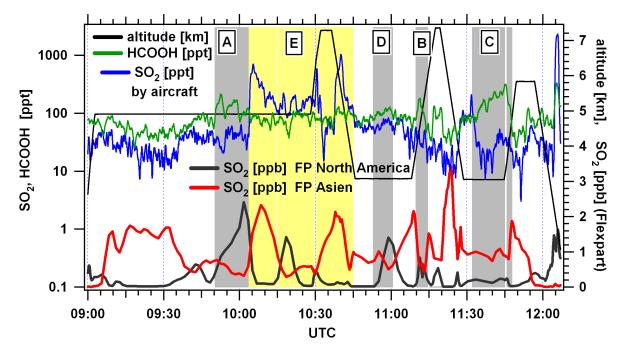
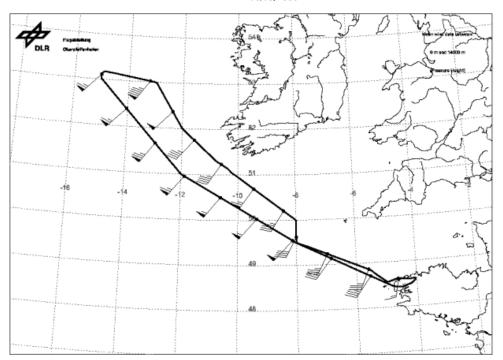


Abbildung 7.22: Flexpartvorhersage des asiatischen und amerikanischen  $SO_2$ -Tracergases im Vergleich zu den gemessenen  $SO_2$ - und HCOOH-Molfraktionen des Fluges fl06b vom 03.05.2006. Die Variationen der HCOOH-Molfraktionen in den Zeiträumen A-D weisen ähnliche Verläufe wie die der nordamerikanischer  $SO_2$ -Tracer (graue Kurve) auf. (s. Abb. 7.24 und Abb. 7.26). Die vorhergesagten  $SO_2$ -Erhöhungen im Bereich um 1 ppb liegen deutlich über den gemessenen von maximal 35 ppt. Im Bereich gemessener  $SO_2$ -Einträge (gelb, E) um 1 ppb gibt die asiatische  $SO_2$ -Vorhersage (rote Kurve) zu den Zeiten 10:07 und 10:37 UTC einen ähnlichen Verlauf wieder. Die Vorhersage des amerikanischen  $SO_2$ -Tracer hingegen weist weniger hohe  $SO_2$ -Molfraktionen auf. Europäische Luftmassen hatten bis zum Eintritt in die Grenzschicht bei ca. 2000 m um 12:07 UTC keinen Einfluss auf die Messungen.

### INTEX-B 03/05/2006



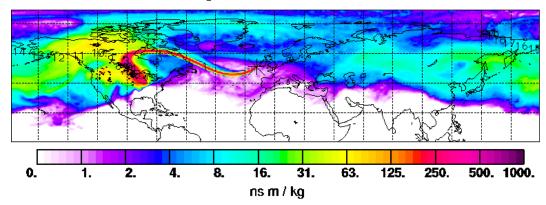
Flight Time: 08:57:05 to 12:20:16 DAQ System Time SCALE=1:5.00000e+006

Abbildung 7.23: Flugroute vom 03.05.2006 mit eingetragenen Windrichtungen, bevorzugt aus Westen. Start und Landung war in Brest, Ziel war die Vermessung von Ferntransporten nordamerikanischer und asiatischer Luftmassen vor der Westküste Irlands.

Start time of sampling 20060503.100001 End time of sampling 20060503.100144

Lower release height 550 hPa

Meteorological data used are from ECMWF



# Retroplume summary for falcon\_060503b Start time of sampling 20060503.100001 End time of sampling 20060503.100144 Meteorological data used is ECMWF

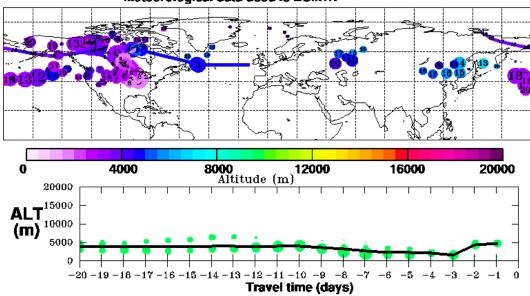
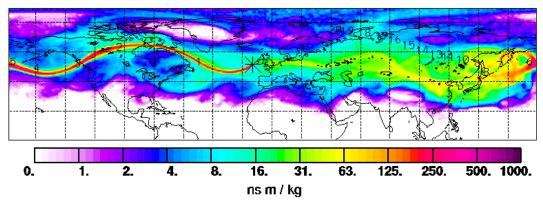


Abbildung 7.24: Repräsentative Herkunftswahrscheinlichkeit und Retroplume der gemessenen Luftmasse um 10:00 UTC für Plume A, berechnet durch das Flexpartmodell. Ein Großteil der gemessenen Luftmasse war 4 bis 8 Tage vor der Messung dem Grenzgebiet und dem Gebiet der Großen Seen zwischen Kanada und den USA ausgesetzt. Der Retroplume gibt das Absinken der Luftmasse auf unter 2000 m und die Aufnahme bodennaher Anteile ab Tag -8 bis -3 wieder. Mögliche Einträge durch BB in die gemessene Luftmasse belegen die MODIS–Messungen in **Abb. 7.28**. Ebenso sind FFC–Einträge aus den Industriegebieten Detroit, Chicago und Minneapolis (Große Seen) wahrscheinlich. Während des Transports über den Atlantik zum Messort innerhalb von 3–4 Tagen stieg die Luftmasse auf 5000 m an.

Start time of sampling 20060503.100508 End time of sampling 20060503.100650

Lower release height 550 hPa

Meteorological data used are from ECMWF



Maximum value 0.508E+03 ns m / kg

# Retroplume summary for falcon\_060503b Start time of sampling 20060503.100508 End time of sampling 20060503.100650 Meteorological data used is ECMWF

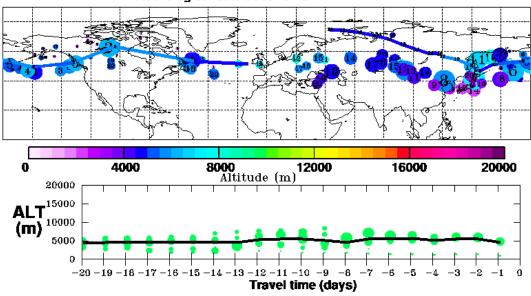
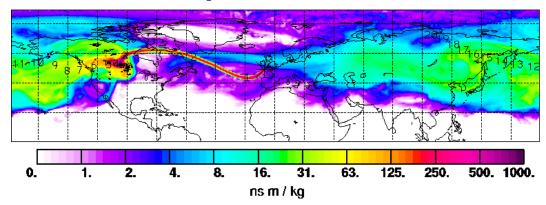


Abbildung 7.25: Flexpartmodellrechnung der Luftmasse um 10:05. Die Herkunftswahrscheinlichkeit dieser Luftmasse kurz nach dem Plume A zeigt Einträge aus Ost- und Mittelasien sowie aus Nordamerika und dem pazifischen Ozean. Der Retroplume (unten) gibt die durchschnittlich konstante Höhe von 5000 m der Luftmasse während des Transports wieder. Diese Luftmasse ist der Beginn eines Plumes mit  $SO_2$ –Molfraktionen um 1 ppb, der in **Kap. 7.4.2** besprochen wird.

Start time of sampling 20060503.114528 End time of sampling 20060503.114550

Lower release height 667 hPa

Meteorological data used are from ECMWF



Maximum value 0.117E+04 ns m / kg

## Retroplume summary for falcon\_060503b Start time of sampling 20060503.114528 End time of sampling 20060503.114550 Meteorological data used is ECMWF

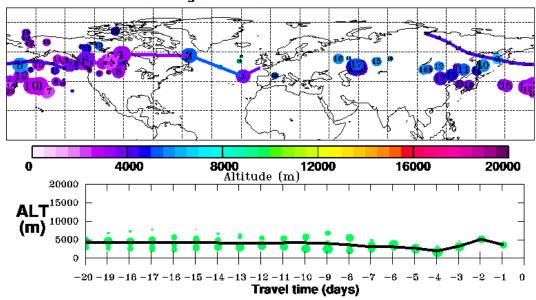
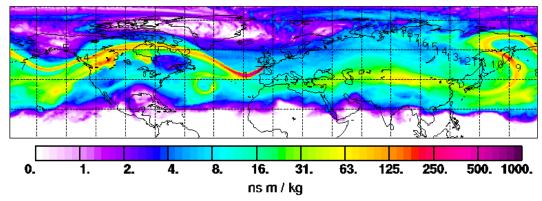


Abbildung 7.26: Herkunftswahrscheinlichkeit und Retroplume der gemessenen Luftmasse um 11:45 UTC (Teil von Plume C), berechnet durch das Flexpartmodell. Ein Großteil der gemessenen Luftmasse war 2 Tage vor dem Transport zum Messort dem Bereich des Grenzgebiets zwischen Kanada und den USA ausgesetzt. Der Retroplume zeigt, wie die Luftmasse zwischen dem Tag -6 und -4 auf unter 2000 m abstieg und sich mit bodennahen Luftmassen vermischte. Da in diesem Gebiet Waldbrände herrschten, ist ein Eintrag durch BB wahrscheinlich (s. Abb. 7.28). Der Transport über den Atlantik zum Messort dauerte 3–4 Tage.

Start time of sampling 20060503.115148 End time of sampling 20060503.115306

Lower release height 487 hPa Upper release height 486 hPa

Meteorological data used are from ECMWF



Maximum value 0.113E+04 ns m / kg

# Retroplume summary for falcon\_060503b Start time of sampling 20060503.115148 End time of sampling 20060503.115306 Meteorological data used is ECMWF

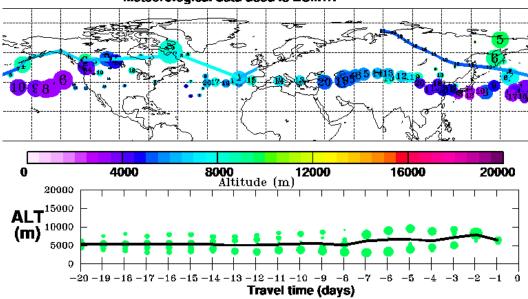


Abbildung 7.27: Flexpartmodellrechnung der Luftmasse um 11:51 UTC. Die Herkunftswahrscheinlichkeit der Luftmasse kurz nach Plume C zeigt Einträge aus Nordamerika, dem pazifischen Ozean und Teile von Ostasien. Der Retroplume (unten) gibt die durchschnittlich konstante Höhe von 5000 m der Luftmasse während des Transports wieder. Mögliche Einträge aus niedrigeren Höhen unter 3000 m sind hierbei nur an den Tagen -13, -12 sowie -7 und -6 aus maritimen pazifischen Gegenden möglich und erklären den starken Abfallen der Molfraktionen von HCOOH, CO und NO $_y$  nach 11:45 UTC (s. Abb. 7.20).

Zeitraum	$\Delta SO_2/\Delta CO$	$\Delta \text{HCOOH}/\Delta \text{CO}$	$\Delta \text{Ozon}/\Delta \text{CO}$	$\Delta NO_y/\Delta CO$
A	0.0013	0.004	2.5	$\sim 0.006$
В	< 0.001	0.0086	0.66	0.04
$\mathbf{C}$	0.0015	0.012	-	$\sim 0.01$
D	0.005	0.01	<0	0.02
Zeitraum	Tz. FFC [Tagen]	Tz. BB [Tagen]	Quelle n. FP	
A	4	3	FFC + (BB)	
В	5	3.5	FFC + (BB)	
$\mathbf{C}$	4	3.5	BB + (FFC)	
D	5	-	FFC	

Tabelle 7.5: Die Tabelle gibt die Verhältnisse der gemessenen Erhöhungen der Molfraktionen von  $SO_2$ , HCOOH, Ozon und  $NO_y$  in den Plumes A–D zu  $\Delta CO$  wieder (s. Abb. 7.20 und 7.21). Weiter sind die wahrscheinlichsten von Flexpart vorhergesagten Quellen der Einträge aufgezählt. Die Klammern um einzelne Quellen (FFC, BB) weisen nach Flexpart auf einen flächenmäßig kleineres Eintragsgebiet hin. Die Transportzeiten (Tz.) in Tagen der BB– und FFC–Einträge wurden von den Flexpartvorhersagen übernommen, wobei die FFC–Einträge wegen ihrer geografischen Lage eine tendenziell längere Transportzeit zum Messort benötigten.

NO ist in allen Bereichen (A–D) mit Werten zwischen 10 und 30 ppt nur wenig aussagekräftig. Eine erwartete Korrelation zwischen HCOOH und Ozon, wie in **Kap. 2.4** beschrieben, liegt in keinem der Zeiträume (A–D) vor. **Tab. 7.5** gibt eine Übersicht von den Verhältnissen der gemessenen Erhöhungen der Molfraktionen  $SO_2$ , HCOOH, Ozon und  $NO_y$  zu CO wieder. Weiterhin sind die Transportzeiten (Tz.) möglicher BB– und FFC–Einträge zum Messort in Tagen sowie die wahrscheinlichsten Quellen der CO–Tracer nach Flexpart dargestellt.

Das Verhältnis  $\Delta SO_2/\Delta CO$  in allen Zeiträumen (A–D) liegt zwischen 0.1 und 0.5 %. Für eine Transportzeit von 3–5 Tagen muss der  $SO_2$ –Abbau berücksichtigt werden. Wird für den Abbau eine Verweildauer mit einem  $\tau_0=25.5$  h (Abfall auf 1/e) (s. Kap. 7.3.3) verwendet, ergeben sich geschätzte  $\Delta SO_2/\Delta CO$ –Verhältnisse am Eintragsort für Plume A (3.5 Tage Tz.) und C (3.5 Tage Tz.) von 4 %, wobei für BB eine molare Emissionsrate  $\Delta SO_2/\Delta CO$  von etwa 1–2 % erwartet wird [Andreae and Merlet, 2001]. Die  $\Delta SO_2/\Delta CO$ –Verhältnisse von Plume B und D sind durch die niedrigen Molfraktionen der Spurengase sehr unsicher und ergeben für Plume B ein geschätztes  $\Delta SO_2/\Delta CO$  am Eintragsort von 11 % (ausgehend von 5 Tagen und  $\Delta SO_2/\Delta CO = 0.1$  %) und für Plume D ein geschätztes  $\Delta SO_2/\Delta CO$  von 56 % (5 Tage Tz.). Ein Abbau von CO wurde in diesen Abschätzungen nicht berücksichtigt.

Die gemessenen  $\Delta \text{HCOOH}/\Delta \text{CO-Verhältnisse}$  der Plumes (A–D) liegen zwischen 0.4 % bis 1 %, die der gemessenen  $\Delta \text{NO}_y/\Delta \text{CO-Verhältnisse}$  zwischen 0.6 % bis 4 % (4–8 % bei Andreae and Merlet [2001]). Das  $\Delta \text{Ozon}/\Delta \text{CO-Verhältnis}$  0.6 (Plume B) für Plume B deutet als einziges auf einen FFC-Plume hin. Das Verhältnis von 2.5 (Plume A) ist nicht sehr aussagekräftig und die Verhältnisse der Plumes C und D sind nicht ermittelbar bzw. es traten negative Werte bei der Berechnung auf.

Das Flexpartmodell gibt für Plume A und C als Quelle des CO–Tracers sowohl FFC– als auch BB–Einträge wieder, wobei Plume A nach Flexpart großflächiger von FFC–Einträgen beeinflusst wurde als von BB–Einträgen (s. Abb. 7.29). Plume C hingegen wird nach Flexpart von BB–Einträgen dominiert (s. Abb. 7.30). Die CO–Verhältnisse aus Tab. 7.5 von  $\Delta SO_2/\Delta CO$  und  $\Delta NO_y/\Delta CO$  liegen sowohl in Plume A als auch in Plume C auf ähnlich niedrigem Niveau. Die geschätzten  $\Delta SO_2/\Delta CO$ –Verhältnisse um 4 % am Eintragsort weisen auf eine Vermischung von FFC– und BB–Einträgen hin.

Das  $\Delta \mathrm{NO}_y/\Delta \mathrm{CO}$ -Verhältnis liegt in den beiden Plumes A und C mit 0.6 und 1 % ähnlich niedrig und deutet auf BB hin. Aus dem  $\Delta \mathrm{Ozon}/\Delta \mathrm{CO}$ -Verhältnis der Plumes A, C und D konnten keine Informationen gewonnen werden, weswegen diese im Weiteren unberücksichtigt bleiben.

Die gemessenen  $\Delta HCOOH/\Delta CO$ -Verhältnisse der Bereiche (A–D) reichen von 0.004 für Plume A bis 0.012 für Plume C. Die Verhältnisse der Plumes B und D mit einem vorausgesagten höheren FFC-Anteil in der Luftmasse weisen vergleichbare  $\Delta HCOOH/\Delta CO$ -Verhältnisse auf.

Die Verhältnisse für Plume B aus **Tab. 7.5** von 0.04 für  $\Delta NO_y/\Delta CO$  und 0.66 für  $\Delta Ozon/\Delta CO$ 

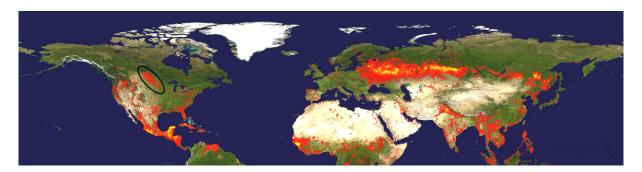
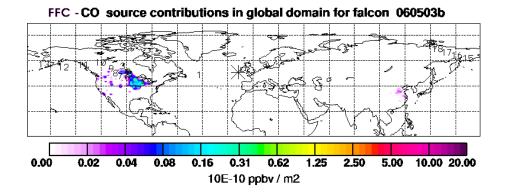


Abbildung 7.28: MODIS Firemap [MODIS, 2007] vom 01.05.2006 bis 10.05.2006. Die Einträge der Plumes A und C (s. Abb. 7.22) stammten hauptsächlich aus Gebieten in der Mitte Nordamerikas (schwarz umrandet), wodurch die Einträge in diese Luftmassen zum großen Teil von Waldbränden bestimmt wurden. Die Einträge der Plumes B und D stammten vorzugsweise aus den Industriegebieten unterhalb der Großen Seen.



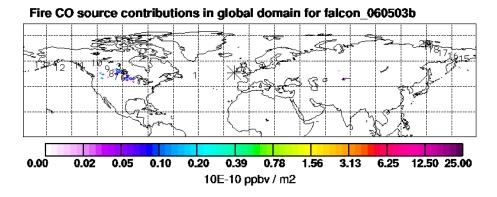
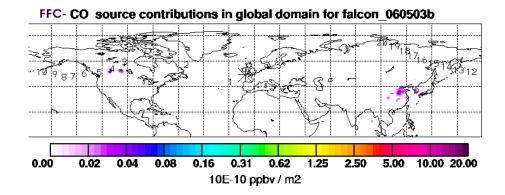


Abbildung 7.29: Die durch Flexpart berechneten Einträge des CO-Tracers in die Luftmasse für einen repräsentativen Zeitpunkt des Plumes A zeigen sowohl FFC- (oben) als auch BB-Quellregionen (unten). Die FFC-Quellregionen (oben) sind hierbei flächenmäßig eindeutig größer als die der BB-Regionen (unten).



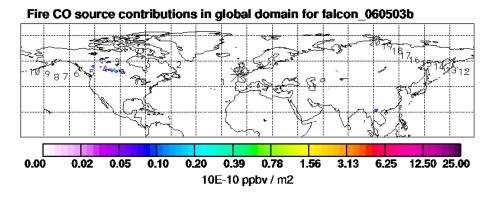


Abbildung 7.30: Das Flexpartmodell des CO–Tracers für einen repräsentativen Zeitpunkt des Plumes C zeigt sowohl FFC– (oben) als auch BB–Quellregionen (unten). Die BB–Quellregionen (oben) sind in diesem Fall großflächiger als in Plume A.

weisen auf einen FFC–Plume hin. Die Transportzeit von 5 Tagen ergibt für Plume B und D ein mit hohen Unsicherheiten behaftetes  $\Delta SO_2/\Delta CO$ –Verhältnis am Eintragsort von 0.11 bis 0.56, wobei 0.11 für Plume B den oberen Grenzwert darstellt und Plume D mit 0.56 ungewöhnlich hoch liegt. Diese Verhältnisse weisen im Gegensatz zu den  $\Delta SO_2/\Delta CO$ –Verhältnissen von Plume A und C (0.04) auf einen dominierenden FFC–Eintrag in die Luftmasse hin.

Abb. 7.31 zeigt einen Scatterplot der Molfraktionen von HCOOH und CO. Die Plumes A–D, farblich markiert, zeigen Unterschiede sowohl in der Korrelation als auch in den Streuungen der Molfraktionen zueinander. Während die Molfraktionen von HCOOH und CO der Plumes A und C, die wahrscheinlich einen größeren Anteil von BB–Einträge beinhalten, deutlich korreliert sind, weisen die Molfraktionen von Plume B (FFC dominiert) keine so gute Korrelation auf und streuen stark. Die Molfraktionen von Plume D streuen wenig, sind aber wegen der niedrigen CO–Erhöhung nur schlecht korreliert und im Mittel mit den Molfraktionen von Plume B vergleichbar.

Abb. 7.32 zeigt HCOOH-Höhenprofile aller mit Onlineeichung durchgeführten Flüge während der INTEX-B- (grün) und SHIPS-Kampagne (blau). Die hohen HCOOH-Molfraktionen von über 400 ppt sind vorzugsweise bei Eintritt in die Grenzschicht erreicht worden. Die Messungen während SHIPS (blau) über 400 ppt in Höhen unter 1 km geben Molfraktionen im Schiffskanal wieder. HCOOH-Molfraktionen zwischen 100 und 200 ppt in Höhen von 4000 bis 7000 m wurden in Plumes<sup>12</sup> der freien Troposphäre gemessen. Flughöhen oberhalb von 8000 m wurden nur während einiger Transferflüge erreicht und geben einen Hintergrundwert der freien Troposphäre von 30 bis 60 ppt wieder. Flugzeuggetragene Messungen im Jahr 1991 mit einem Linear-Quadrupol-Massenspektrometer der Gruppe Atmosphärische Spurengase des MPI-K [Reiner et al., 1999] geben für Flughöhen ab 7 km HCOOH-Molfraktionen von 215 ppt bis zu 59 ppt in 11.5 km wieder.

Da HCOOH sowohl durch FFC als auch BB gebildet wird, kann alleine aus den gemessenen HCOOH–Molfraktion nicht auf den Quelltyp geschlossen werden. Die Transportzeiten nordamerikanischer Plumes vom Entstehungsort über den Atlantik zum Messort in 3–5 Tagen lagen hierbei innerhalb der in **Kap. 2.4** angegebenen HCOOH–Verweildauer für feuchte und trockene Deposition von wenigen Tagen.

Die von Flexpart vorausgesagten, vorwiegenden FFC-Einträge in die Plumes D und B konnten durch die Messungen bestätigt werden. Plume C besaß nach Flexpart einen stärkeren BB-Anteil, was durch die Messungen ebenfalls belegt werden konnte. Während Plume A nach Flexpart von FFC-Einträgen dominiert wurde, ergaben die Messungen einen nicht zu vernachlässigen BB-Anteil. Da ein BB-Tracer wie Acetonitril [Brioude et al., 2007] während INTEX-B nicht gemessen wurde, können keine näheren Aussagen über die Quellen der Plumes (A-D) gemacht werden.

#### 7.4.2 $SO_2$ -Plume von Flug fl06b vom 03.05.2006

Während des Fluges flo6b am 03.05.2006 wurde in der Höhe von 5 bis 6.5 km SO<sub>2</sub>-Molfraktionen (s. Abb. 7.36) im Zeitraum von 10:05–10:45 UTC bis zu 1 ppb gemessenen (s. Abb. 7.21), wobei diese Schicht durch scharfe Übergänge in den gemessenen Spurengasmolfraktionen von SO<sub>2</sub> und der Feuchte sehr ausgeprägt war. Die von Flexpart vorhergesagten Einträge (s. Abb. 7.22) in die gemessene Luftmasse innerhalb des Zeitraums maximaler SO<sub>2</sub>-Molfraktionen reichen von Nordkanada bis in Gebiete chinesischer Großindustrie (Nordostchina) und der westsibirischen Taiga (s. Abb. 7.33 und Abb. 7.34), die zu diesem Zeitpunkt durch starke Brandherde, vermutlich Biomass burning, auffiel (s. Abb. 7.28). Die Transportzeit zum Messort betrug nach Flexpart 13–17 Tagen von der sibirischen Taiga, 8–10 Tage von Ostchina und 2–5 Tage von Nordamerika. Abb. 7.35 zeigt den Footprint (s. Kap. A.2.5) für den möglichen Eintrag nordamerikanischer Luftmassen in den gemessenen Plume E. Da in diesem Gebiet das von Flexpart verwendete Kataster keine SO<sub>2</sub>-Quellen beinhaltet, ist ein Beitrag zum vorhergesagtem SO<sub>2</sub>-Tracer<sup>13</sup> (s. Abb. 7.22) aus diesem Gebiet nicht zu erwarten.

Ebenso sind Einträge aus Gebieten vulkanischer Aktivität in Alaska möglich, die von Flexpart nicht berücksichtigt werden. Die  $NO_y$ -Messung weist wegen der feuchte Deposition [Takegawa et al., 2003, 2004] innerhalb des Plumes nur geringe Molfraktionen von unter 0.6 ppb auf, dennoch ist eine Korrelation von

 $<sup>^{12}</sup>$ Hierbei sind zu dem beschrieben Flug fl<br/>06b auch Ergebnisse weiterer Messflüge in dem Graphen aufgenommen worden.

<sup>&</sup>lt;sup>13</sup>Das Gleiche gilt für den nicht dargestellten CO-Tracer.

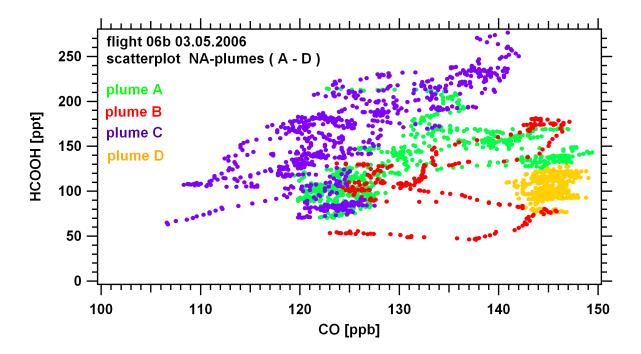


Abbildung 7.31: Scatterplot der HCOOH–Molfraktionen der Plumes A–D über CO des Fluges fl06b vom 03.05.2006. Die Plumes sind farblich markiert und weisen unterschiedliche Korrelationen und Streuungen auf. Während die Molfraktionen von Plume A und C mit möglichen BB–Einträgen besser korreliert sind, weist Plume B mit FFC–Einträgen eine schlechtere Korrelation und stärkere Streuung auf. Die Molfraktionen von Plume D mit dominierenden FFC–Einträgen sind nicht sehr aussagekräftig, aber in den Messwerten mit denen von Plume B vergleichbar.

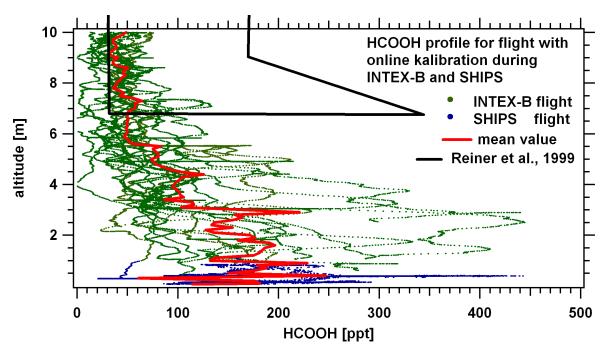


Abbildung 7.32: Höhenprofil der Molfraktion von HCOOH der mit Onlineeichung durchgeführten Flüge. Hierbei wurden HCOOH-Molfraktionen von 100 bis 200 ppt in Höhen von 4000 bis 7000 m gemessen. Molfraktionen über 400 ppt gehen auf den Eintritt in die Grenzschicht oder in den Schiffskorridor während eines SHIPS-Fluges zurück. Teilweise sind SHIPS-Flüge und INTEX-B-Flüge kombiniert durchgeführt worden. Die Umrandung (schwarz) gibt die HCOOH-Molfraktionen der Messung aus Reiner et al. [1999] wieder.

 $NO_y$  und  $SO_2$  erkennbar (s. Abb. 7.37), weswegen ein vulkanischer Einfluss ausgeschlossen werden kann

Auch als Quelle ausgeschlossen ist die Biomassenverbrennung, bei welcher die  $SO_2$ –Emissionen bei 1-2~% vom CO liegen [Andreae and Merlet, 2001]. Die maximale CO–Erhöhung liegt bei 25 ppb (nicht abgebildet), wodurch das  $SO_2$ /CO–Verhältnis von ca. 0.04 für einen BB–Eintrag zu hoch liegt. Somit kommt für diesen Plume mit 1 ppb  $SO_2$  nur eine Verbrennung schwefelhaltiger fossiler Brennstoffe in Frage.

Die Herkunft dieser Luftmassen, gemessen in Plume E, ist schwer einzugrenzen. Die hohen  $SO_2$ -Molfraktionen und nicht so ausgeprägte Korrelation mit Ozon (s. u.) weisen auf jüngere amerikanische Luftmassen hin. Die niedrigen  $NO_y$ -Molfraktionen, vermutlich bedingt durch Deposition, geben einen Hinweis auf das Alter der Luftmassen von über 2 Tagen [Takegawa et al., 2004], was sowohl für amerikanische als für asiatische Plumes zutrifft. Einträge in den Plume werden von Flexpart sowohl aus dem asiatischen als auch aus dem amerikanischen Kontinent vorhergesagt (s. Abb. 7.34). Die von Flexpart vorausgesagte CO-Erhöhung von 16 ppb der nordamerikanischen Einträge und 20 ppb für asiatische werden durch den CO-Anstieg während der Messungen von 25 ppb noch übertroffen.

Mit der Annahme, dass der nordamerikanische CO–Tracer vom Flexpartmodell fast immer überschätzt und der asiatische unterschätzt wird [Stohl, 2007a], gibt dies sowohl einen Hinweis auf Quellregionen in Asien als auch auf eine mögliche zusätzliche Überlagerung durch weitere Quellgebiete. Um diesen Plume genauer zu charakterisieren, wird im Folgenden ein Vergleich zwischen dem oben erwähnten Plume E, dem asiatischen Plume (3) von Flug fl01b und einem einige Stunden alten FFC–Plume, der während der ITOP–Kampagne (Intercontinental Transport of Ozone and Precursors) im Juli 2004 [Speidel, 2005; Nau, 2004] gemessenen wurde, durchgeführt.

## 7.4.3 Vergleich von $O_3$ – und $SO_2$ –Erhöhungen aus den Flügen fl01b, fl06b und ITOP

Die Transportzeit des hauptsächlich an der Ostküste Chinas eingetragenen SO<sub>2</sub> des asiatischen FFC-Plumes 3 von Flug fl01b betrug nach Flexpart 7 Tage. Während des Transports wurde die Luftmasse durch den WCB von 5000 auf 10000 m angehoben (s. Abb. 7.2), die Luftmasse von Flug fl06b verblieb während des Transports auf annähernd 5 km und benötigte im Fall nordamerikanischer Herkunft 2 bis 4 Tage zum Messort.

Der im Folgenden benannte London-Plume wurde während der ITOP–Kampagne im Ersteinsatz der CIMS–Messapparatur mit isotopischer  $SO_2$ –Onlineeichung des MPI–K/DLR gemessen. Die Messwerte von Ozon, NO, NO $_y$  und CO wurden vom IPA des DLR erhoben. Die Messapparatur für relative und absolute Luftfeuchte sind Bestandteile der Falcon-Standardmessinstrumente und werden vom Flugbetrieb des DLR unterhalten. **Abb. 7.38** zeigt den Ausschnitt der während des London-Plumes gemessenen Molfraktionen. Das Fluggebiet lag im Ärmelkanal an der Grenze zu Frankreich. Die herrschende Windrichtung war Nordwest. Der Großraumbereich um London wurde in [Speidel, 2005] als Quelle des Plumes eruiert. Das Verhältnis der gemessenen NO zu  $NO_y$ –Molfraktionen von 2 zu 8 ppb in 2 km Höhe belegt nach [J. Bradshaw et al., 2000] das junge Alter der Luftmasse von weniger als 6 Stunden. **Abb. 7.39** gibt die annähernd konstante relative und absolute Feuchte während der Messung wieder.

Um weitere Rückschlüsse auf die Herkunft von Plume E aus Flug fl06b stellen zu können, sollen die Verhältnisse der Erhöhungen von Ozon und  $SO_2$  zu CO dieser Luftmassen verglichen werden. Das Verhältnis von  $NO_y$  zu CO der beiden INTEX-Plumes ist wegen des Alters der Transportzeit von mehr als 2 Tagen nicht aussagekräftig und wird nicht weiter berücksichtigt [Takegawa et al., 2004].

#### Vergleich der Ozon/CO-Verhältnisse

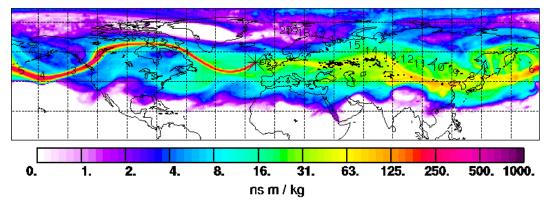
Ozon selber wird weder in BB noch in FFC direkt gebildet. Vielmehr entsteht es durch Reaktion der im Plume vorhandenen Spurengase. Die Erzeugung von troposphärischem Ozon, teilweise in **Kap. 2.3** beschrieben, geht einher mit dem Abbau von CO, wodurch das Verhältnis  $\Delta O_3/\Delta CO$  stärker steigen könnte als würde CO als konstant betrachtet. Eine weitere Unsicherheit der  $\Delta X/\Delta CO$ -Verhältnisse tritt durch die Reaktion von CO mit OH· auf [Denise L. Mauzerall et al., 1998]. Der druckabhängige Ratenkoeffizient ist hierbei von der Größenordnung  $1\cdot 10^{-13}$  cm<sup>3</sup>/s

#### Column-integrated emission sensitivity in global domain for falcon\_060503b

Start time of sampling 20060503.103826 End time of sampling 20060503.103857

Lower release height 462 hPa Upper release height 447 hPa

Meteorological data used are from ECMWF



Maximum value 0.464E+03 ns m / kg

Abbildung 7.33: Die mögliche Herkunft der Luftmassen im Bereich von 10:05 bis 10:45 UTC (s. Abb. 7.20) dargestellt, durch eine Flexpartberechnung von 10:38 UTC. Der Hauptteil der gemessenen Luftmasse mit bodennahem Einfluss kommt aus Sibirien und Ostchina. Die Transportzeit zum Messort lag bei 8–10 Tagen für FFC–Einträge aus Ostchina und über 13 Tage für BB–Einträge aus der sibirischen Taiga.

# Retroplume summary for falcon\_060503b Start time of sampling 20060503.103857 End time of sampling 20060503.103927 Meteorological data used is ECMWF

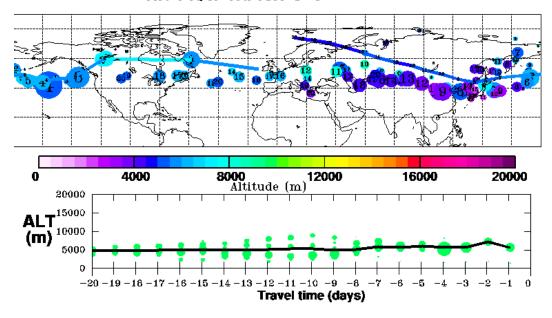


Abbildung 7.34: Die Modellrechnung des Retroplumes für den Zeitpunkt 10:38 UTC gibt eine konstante Höhe von 5000 m der Luftmasse während des Transports zum Messort wieder. Einträge bodennaher Spurengase in die Luftmasse sind im Zeitraum von Tag -9 bis -15 in Höhen zwischen 2000 und 3000 m und von Tag -4 bis -2 im Höhen um 2000 m möglich gewesen. Diese liegen vorzugsweise in Ostchina, der sibirischen Taiga und Nordkanada. Die durchschnittliche Höhe der Luftmasse lag während des gesamten Zeitraums von Plume E um 5000 m.

#### Footprint emission sensitivity in global domain for falcon\_060503b

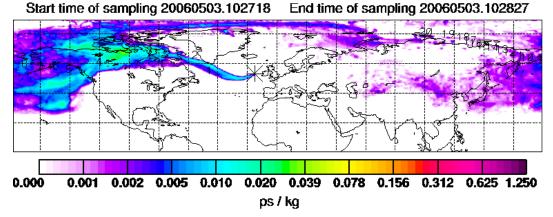


Abbildung 7.35: Mögliche bodennahe Einträge (Footprint, s. App. A.2.5) der gemessenen Luftmasse für Plume E zeigt die Flexpartvorhersage um 10:27 UTC. Diese gibt als Einzugsgebiete den Bereich um Nordkanada wieder. Nach Flexpart und dem verwendeten Emissionskataster liefern diese Gebiete keine Erhöhungen in den Tracergasen CO und  $SO_2$ .

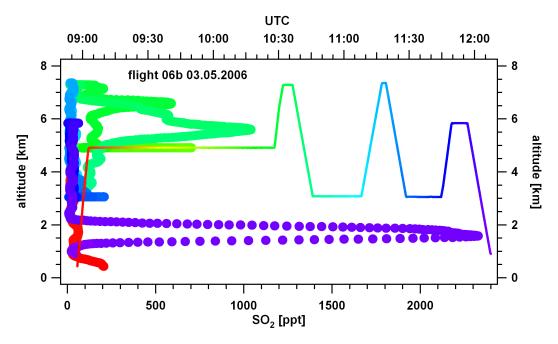


Abbildung 7.36: Höhenprofil der Molfraktion von  $SO_2$  des Fluges fl<br/>06b. Die UT–Zeit (oben) gilt für das Höhenprofil des Fluges. Durch den farblichen Vergleich des Höhenprofils und der  $SO_2$ –Molfraktionen kann auf den Zeitpunkt der Messwerte geschlossen werden. Plume E mit 1 ppb  $SO_2$  liegt in einer Höhe von 5000 bis 6500 m. Die Molfraktionen oberhalb (7000 m) und unterhalb (3000 m) der Schicht liegen zwischen 20 ppt und 200 ppt. Die Herkunftswahrscheinlichkeit der von Flexpart vorhergesagten Luftmassen der  $SO_2$ –Erhöhung in 6000 m zeigt **Abb. 7.33** und **7.35**.

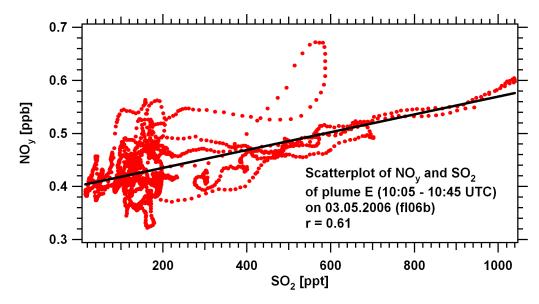


Abbildung 7.37: Scatterplot der Molfraktionen von  $NO_y$  und  $SO_2$  des Plumes (E) in der Zeit von 10:05 bis 10:45 UTC des Fluges fl06b vom 03.05.2006. Die  $NO_y$ – und  $SO_2$ –Molfraktionen weisen eine Korrelation auf.

Die Produktion von Ozon innerhalb eines Plumes sollte in einem Zeitrahmen von 10 bis 48 Stunden, abhängig von den Molfraktionen der Spurengase durch den Abbau des  $NO_x$ -Reservoir beendet werden. [Denise L. Mauzerall et al., 1998; T. B. Ryerson et al., 2001].

Ein Vergleich der  $\Delta O_3/\Delta CO$ -Verhältnisse zwischen den 3 gemessenen Plumes zeigt **Abb. 7.40**. Der London-Plume mit einem Alter unter 6 Stunden weist keine ausgeprägte Korrelation zwischen Ozon und CO auf, wobei das Ozon mit maximal 54 ppb sowohl gegenüber den niedrigsten Molfraktionen von 45 ppb, gemessen während des Fluges, als auch gegenüber normalen troposphärischen Molfraktionen nur leicht erhöht ist.

Die  $\Delta O_3/\Delta CO$ -Verhältnisse des Asien-Plumes 3 aus Flug fl01b hingegen (s. Abb. 7.40, unten) geben eine eindeutige Abhängigkeit von Ozon zu CO wieder. Die Ozonmolfraktion steigt von 50 auf ca. 70 ppb an, wobei das Verhältnis  $\Delta O_3/\Delta CO$  von 0.42 des eines gealterten FFC-Plumes ähnelt (s. Kap. 7.3).

Die Verhältnisse von  $\Delta O_3/\Delta CO$  des Plumes E aus Flug fl06b weisen dagegen keine Korrelation auf. Die teilweise hohen gemessenen Ozonmolfraktionen von 60 bis 90 ppb (s. Abb. 7.40, Mitte) treten unabhängig von der CO–Molfraktion auf. Die Ozonbildung sollte, wie oben erwähnt, nach spätestens 48 Stunden abgeschlossen sein, wodurch ersichtlich wird, dass der Plume nicht das gleiche Alter haben kann, wie der asiatische Plume aus Flug fl01b.

#### Vergleich der SO<sub>2</sub>/CO-Verhältnisse

Das Verhältnis  $\Delta SO_2/\Delta CO$  eines FFC–Plumes hängt von verschieden Parametern ab. Hierbei wäre an erster Stelle der Schwefelgehalt des Brennstoffs zu nennen, welcher vom Herstellungsprozess abhängt. Der maximale Schwefelgehalt ist in vielen Ländern gesetzlich verankert, aber nicht einheitlich. Der zur elektrischen oder mechanischen Energiegewinnung verwendete Aufbau (Motor, Generator) wird Unterschiede sowohl im CO– als auch im  $SO_2$ –Ausstoß hervorrufen (unterschiedliche Verbrennungseffizienz). Der Abbau von  $SO_2$  über Gasphasenoxidation mit OH· und feuchter Deposition ist im Vergleich zu CO mit einem Ratenkoeffizient von k (CO + OH·) =  $\sim 1.5 \cdot 10^{-13}$  cm³/s und der Henry Konstante k $_H^0$ =  $\sim 0.00095$  mol/kg·bar [NIST, 2007] effektiver. Durch eine Hebung oder Senkung mit  $SO_2$  belasteter Luftmasse kann ein zusätzlicher  $SO_2$ –Abbau durch Deposition in Wolken eintreten. Ebenfalls wird die Abbaurate von  $SO_2$  in verschiedenen Höhen durch eine Änderung der Aerosolkonzentrationen und Feuchte beeinflusst.

Ein Vergleich der  $\Delta SO_2/\Delta CO$ -Verhältnisse unterschiedlicher Plumes ist hierdurch problematisch und mit Vorsicht zu behandeln. **Abb. 7.42** zeigt die gemessenen  $\Delta SO_2/\Delta CO$ -Verhältnisse dieser unterschiedlich alten Plumes.

Das für den wenige Stunden alte ermittelte  $\Delta \mathrm{SO}_2/\Delta \mathrm{CO}$ -Verhältnis des London-Plumes von 0.28

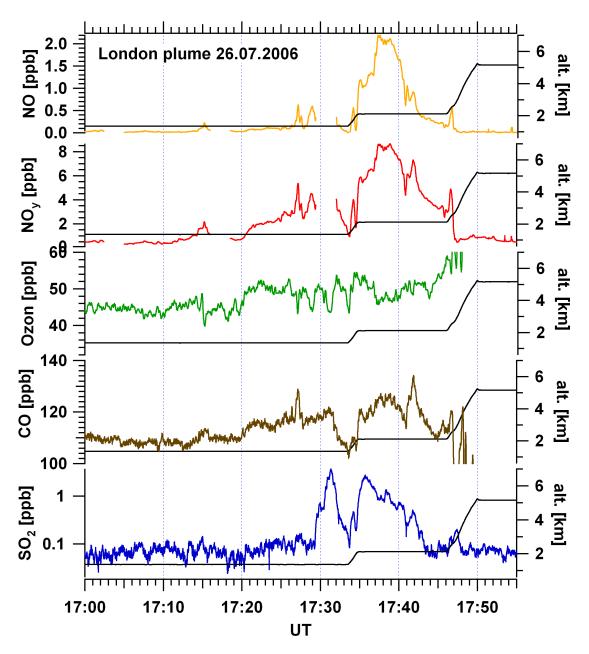


Abbildung 7.38: Spurengasmessung des London-Plumes während der ITOP–Kampagne vom 26.4.2004. Die hohen  ${\rm SO_2}$ –Molfraktionen von bis 3 ppb gehen einher mit Erhöhungen in  ${\rm NO_y}$  und  ${\rm NO}$ . Das  ${\rm NO/NO_y}$ –Verhältnis von 0.25 weist nach J. Bradshaw et al. [2000] auf ein Alter dieser Luftmasse von ungefähr 6 Stunden hin.

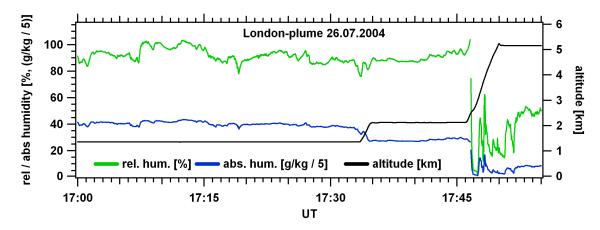


Abbildung 7.39: Relative und absolute Feuchte des London-Plumes vom 26.4.2004, gemessen während der ITOP-Kampagne. Diese geben bis 17:45 UTC für die Flughöhe zwischen 1 um 2.5 km keine Änderungen wieder, die auf einen Luftmassenwechsel schließen lassen könnten.

erscheint sehr hoch, liegt aber mit Wang T. et al. [2002], die Verhältnisse um 0.1 angeben und mit Pitts and Pitts [2000] sowie mit eigenen Messungen von Schiffsemissionen während INTEX-B im Bereich um 0.2, auf ähnlichem Niveau (s. Abb. 7.41). Wegen der geringen Korrelation von CO und  $SO_2$  (r = 0.46) mit  $SO_2$ -Molfraktionen über 1 ppb wurde unter Vernachlässigung dieser eine weitere Ausgleichgerade (blau) mit r = 0.63 eingefügt, wodurch das Verhältnis  $\Delta SO_2/\Delta CO$  auf 0.11 fällt.

Der asiatische FFC-Plume (3) von Flug fl01b zeigt deutlich eine Korrelation von  $SO_2$  zu CO (s. Abb. 7.42, unten). Das  $\Delta SO_2/\Delta CO$ -Verhältnis liegt mit 0.0006 wegen des  $SO_2$ -Abbaus innerhalb der Transportzeit von 7 Tagen erwartungsgemäß sehr niedrig.

Plume E in **Abb. 7.42** (Mitte) liegt mit einem  $\Delta SO_2/\Delta CO$ -Verhältnis von 0.04 im mittleren Bereich zwischen dem London-Plume und dem asiatischen FFC-Plume (3). Die geringe Streuung der Verhältnisse und die hohen  $SO_2$ -Molfraktionen von bis zu 1 ppb im Vergleich zu dem asiatischen Plume deuten auf ein jüngeres Alter der Luftmasse im Vergleich zu den Transportzeiten von 7 Tagen des asiatische Plumes hin.

Ein weiterer Vergleich der unterschiedlichen Transportzeiten und der daraus resultierenden Änderung der  $SO_2/CO$ -Verhältnisse der Plumes soll weiter Aufschluss über das Alter von Plume E geben und das mögliche Entstehungsgebiet eingrenzen. Bei einer Annahme eines  $\Delta SO_2/\Delta CO$ -Verhältnisses von 0.2 einer wenige Stunden alten Luftmasse ergibt sich ein Verhältnis von 0.2 : 0.04 : 0.0006 oder mit einem Faktor 500 multipliziert, 100 : 20 : 0.3. Wird als Abbaumethode während des Transports nur die Gasphasenoxidation von  $SO_2$  mit OH· berücksichtigt und CO als konstant betrachtet, kann die Molfraktion im Zielgebiet in Anlehnung an **Tab. 7.3** nach der Rechnung in **App. B.3** bestimmt werden.

Die Annahme einer mittleren konstanten OH·–Konzentration der Hintergrundatmosphäre von  $1\cdot10^6$  cm<sup>-3</sup> ergibt zum Startzeitpunkt sowie 2 (Annahme für Plume E) und 7 (Flexpartvorhersage für asiatischen Plume 3) Tage später ein Verhältnis von 100:77:44 (a). Für die unrealistische Annahme einer mittleren konstanten OH·–Konzentration der Hintergrundatmosphäre von  $6.5\cdot10^6$  cm<sup>-3</sup> ergibt sich ein Verhältnis von 100:18.5:0.27 (b), wobei diese Annahme einer OH·–Konzentration von  $6.5\cdot10^6$  cm<sup>-3</sup> innerhalb eines FFC-Plumes nicht unrealistisch ist [Stephen R. Springston et al., 2005]. Eine weitere Rechnung mit einem  $\tau_0=25.5$  h (Abfall auf 1/e) [Rodhe, 1978] für den Abbau der SO<sub>2</sub>–Molfraktion durch Gasphasenoxidation, feuchter und trockener Deposition berechnet, ergibt ein Verhältnis von 100:15:0.14 (c).

Diese Abschätzung macht deutlich, dass die Quelle von Plume E eher auf dem amerikanischen Kontinent zu suchen ist und eine Transportzeit zwischen 1–3 Tagen aufwies.

#### Herkunft des $SO_2$ -Plumes von Flug fl06b vom 03.05.2005

Um Einträge in die gemessene Luftmasse durch Konvektion besser lokalisieren zu können, wurde das Flexpartmodell für Flug fl06b (auch für fl01b) erneut berechnet, jedoch ohne Konvektionsschema. Die Differenzdiagramme mit und ohne Konvektionsschema von Flug fl06b geben einen Hinweis auf Einträge aus konvektiven Gebieten.

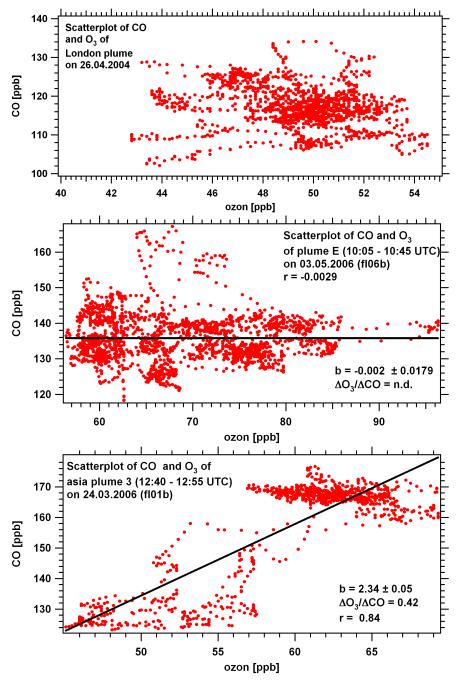


Abbildung 7.40: Scatterplot der Molfraktionen von CO und Ozon der 3 verschiedenen Plumes. Die Ozonmolfraktionen des London-Plumes (oben) geben keine systematische Variation zu CO wieder, während die Ozonmolfraktionen des Asien-Plumes (fl01b) eine Korrelation zu CO wiedergeben. Plume E von fl06b hingegen weist zwar erhöhte Ozonmolfraktionen auf, diese scheinen aber von der CO–Molfraktion unabhängig zu sein.

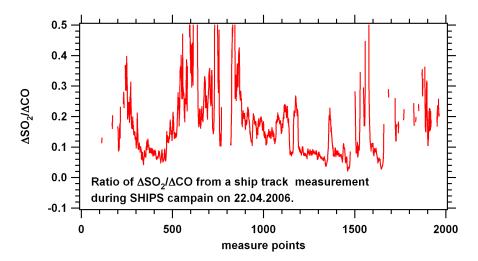


Abbildung 7.41:  $\Delta SO_2/\Delta CO$ -Verhältnis während eines Schiffsverfolgungsfluges am 22.4.2006. Die gemessenen Verhältnisse sind teilweise bei direktem Durchflug durch das Abgas des Schiffs gemessen und weisen in der Regel sehr junge Abgasfahnen auf.

Abb. 7.43 zeigt die Flexpartberechnung des Fluges flo6b um 10:42 mit (oben) und ohne Konvektionsschema (unten). Die Differenz dieser beiden Abbildungen weisen im Bereich um Nordkanada starke konvektive Gebiete auf, die Tracergase aus bodennahen Quellen in die Luftmasse hätten eintragen können. Der asiatischen Kontinent dagegen wies über den Transportzeitraum des gemessenen Plumes keine großflächige Konvektion auf. Zwar sind im Norden Kanadas verschiedene Smelter<sup>14</sup> vorhanden, die einen möglichen erhöhten  $SO_2$ -Ausstoß besitzen, doch sollten diese in dem von Flexpart verwendeten  $SO_2$ -Kataster inventarisiert sein.

 $<sup>^{14}\</sup>mathrm{Smelter}$ ist ein Hochofen für die Gewinnung von Reinstmetallen wie z.B. Kupfer und Eisen.

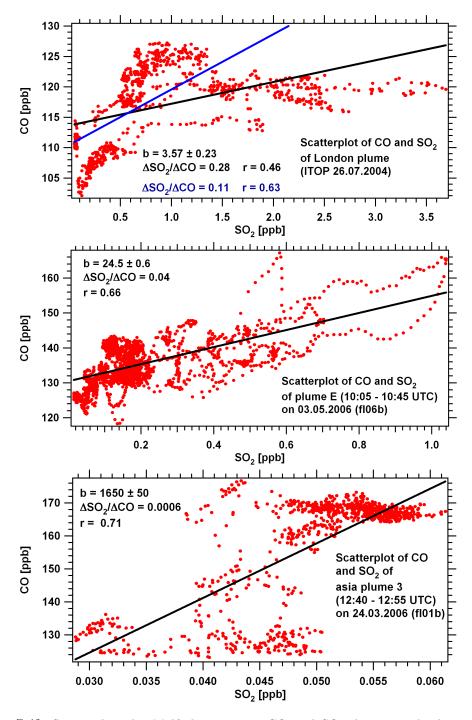
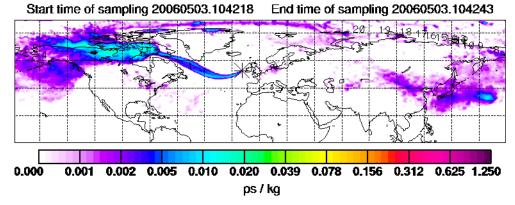


Abbildung 7.42: Scatterplots der Molfraktionen von CO und SO<sub>2</sub> der 3 verschiedenen Plumes. Der London-Plume mit einem Alter von wenigen Stunden zeigt ein  $\Delta \mathrm{SO}_2/\Delta \mathrm{CO}$ -Verhältnis von 0.28 an, während der Asienplume mit einem Alter von 7 Tagen ein Verhältnis von nur 0.0006 besitzt. Plume E auf Flug fl06b weist ein  $\Delta \mathrm{SO}_2/\Delta \mathrm{CO}$ -Verhältnis von 0.04 auf.

### Footprint emission sensitivity in global domain for falcon\_060503b



## Footprint emission sensitivity in global domain for falcon\_nc\_060503b Start time of sampling 20060503.104218 End time of sampling 20060503.104243

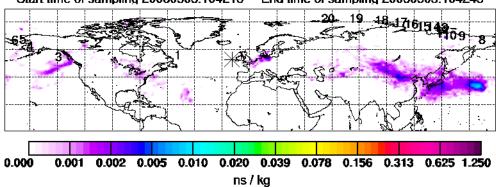


Abbildung 7.43: Das Flexpartmodell mit (oben) und ohne Konvektionsschema (unten) für fl06b um 10:42 UTC. Die Differenz dieser beiden Abbildungen gibt im Bereich um Nordkanada starke konvektive Gebiete wieder, die möglicherweise von bodennahen Quellen Spurengase in die Luftmasse hätten eintragen können. In diesem Zeitraum kann ein Eintrag durch Konvektion vom asiatischen Kontinent vernachlässigt werden.

#### 7.4.4 Vergleich der SO<sub>2</sub>-Höhenprofile von INTEX-B und ITOP

Ein Vergleich der SHIPS–SO $_2$ –Messungen in der freien Troposphäre und im Schiffskanal vor Brest während ITOP (07/2004) und INTEX–B (03-05/2006) soll einen Überblick über die gemessenen SO $_2$ –Molfraktionen des westlichen Europa geben.

Zum besseren Vergleich der Schiffsmessungen sind die Routen der Schiffsverfolgungsflüge während ITOP und INTEX-B in **Abb. 7.44** dargestellt. Das während ITOP vermessene Gebiet im Jahr 2004 wurde in INTEX-B durch 2 Flüge (fl04b und fl03b, rot) im Jahr 2006 vor der Küste von Brest abgedeckt (wobei das annähernd identische Gebiet vermessen wurde). Bei SHIPS 2004 und 2006 wurden sowohl Abgasfahnen von Schiffen gezielt vermessen als auch der Hintergrund des Schiffskorridors. Die Vermessung von durch Flexpart vorhergesagten Plumes in der freien Troposphäre umfassten in INTEX-B und ITOP ähnliche Regionen zwischen Irland und Nordspanien.

Die SO<sub>2</sub>-Höhenprofile der Kampagnen INTEX-B und ITOP sind in **Abb. 7.45** dargestellt. Die SHIPS-Flüge während der Kampagnen (blau) zeigen SO<sub>2</sub>-Spitzenwerte von über 10 ppb. Sie sind durch den direkten Durchflug der Abgasfahne von Schiffen zu Stande gekommen. Gegenüber INTEX-B (2006) lagen die in ITOP (2004) während einer Schiffsverfolgung gemessenen SO<sub>2</sub>-Molfraktionen im Allgemeinen auf höherem Niveau. Ebenso deutlich erkennbar ist während ITOP (2004) der erhöhte SO<sub>2</sub>-Hintergrund von  $\sim 1.6$  ppb im Schiffskanal gegenüber dem von  $\sim 0.6$  ppb in INTEX-B (2006). Die maritime Grenzschicht über dem Meer lag in beiden Fällen mit ca. 400 m auf ähnlichem Niveau.

Der  $SO_2$ -Hintergrund in der freien Troposphäre liegt in beiden Fällen zwischen 40 und 50 ppt, wobei die  $SO_2$ -Molfraktionen des Hintergrundes von INTEX-B (2006) tendenziell tiefere und weniger gestreute Werte aufweisen. Große Erhöhungen der  $SO_2$ -Molfraktionen in der freien Troposphäre durch interkontinentalen Ferntransport lagen während INTEX-B (2006) deutlich über denen von ITOP (2004).  $SO_2$ -Erhöhungen in Flughöhen über 3 km während ITOP (2004) befanden sich im Bereich von 200 bis 300 ppt, während bei den INTEX-B-Flügen (2006) Molfraktionen in dieser Höhe bis zu 1 ppb gemessen wurden. Generell zeigten sich bei INTEX-B (2006) höhere  $SO_2$ -Molfraktionen oberhalb von 3 km als bei ITOP (2004). Sowohl in ITOP als auch in INTEX-B sind Anstiege von  $SO_2$  im Bereich von 8 bis 9 km festgestellt worden.

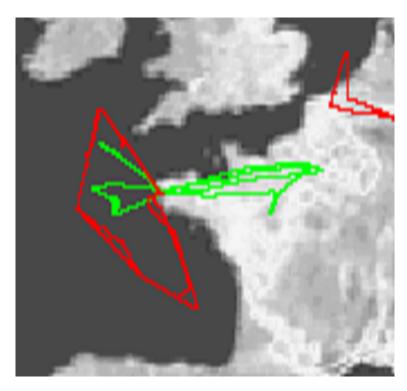


Abbildung 7.44: Die Flugrouten der Schiffsverfolgungsflüge während INTEX-B (rot) und ITOP (grün).

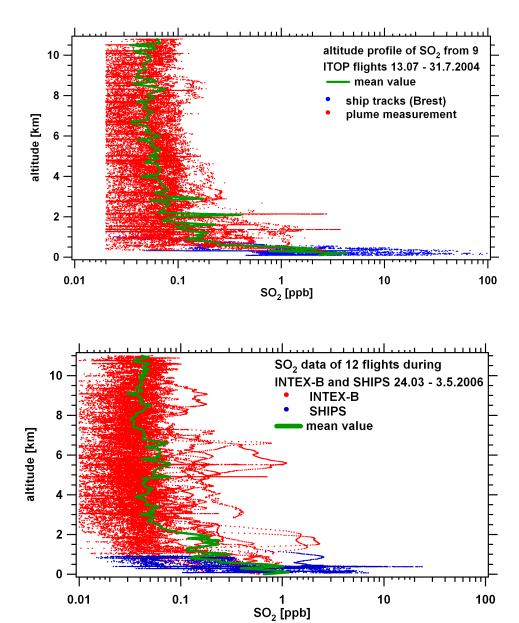


Abbildung 7.45: Das Höhenprofil der Molfraktion von  $SO_2$  der ITOP–Kampagne (oben) und INTEX–B (unten) (beide inkl. SHIPS–Flügen). Die SHIPS-Flüge (blau) erreichen im Durchflug durch die Abgasfahnen der Schiffe die höchsten  $SO_2$ –Molfraktionen von über 10 ppb in INTEX–B–SHIPS und über 30 ppb während ITOP–SHIPS. Der durchschnittliche Hintergrund in einer Flughöhe über 8 km von 40 ppt in INTEX–B liegt mit den 50 ppt in ITOP auf ähnlichen Niveau. Der gemessene Hintergrund der maritimen Grenzschicht in ITOP mit 1.6 ppb lag gegenüber INTEX–B mit 0.6 ppb durchschnittlich höher. Die gemessenen  $SO_2$ –Molfraktionen der freien Troposphäre in INTEX–B lagen deutlich über denen von ITOP.

#### 7.5 Vergleich der HNO<sub>3</sub>-Messungen

Die während der INTEX-B Kampagne gemessene HNO<sub>3</sub>-Molfraktionen in der oberen Troposphäre und unteren Stratosphäre wurden noch über die ACIMS-Formel berechnet. Nachteilig wirkte sich hierbei die teilweise hohe Feuchte in niedrigen Flughöhen auf das Ergebnis aus (s. Kap. 6.2).

Für die Erprobung verschiedener Aufbauten und eines weiteren, in einem Flugzeug einsatzfähigen Massenspektrometers wurden im Dezember 2006 Testflüge durchgeführt. Hierbei wurde der Einsatz von isotopisch markiertem HNO<sub>3</sub> zur Onlineeichung zum ersten Mal eingesetzt. H<sup>15</sup>NO<sub>3</sub>, eingebracht in das Strömungsrohr durch ein Permeationsröhrchen, sollte hierbei den Fehler von Wandverlusten und effektivem Ratenkoeffizienten innerhalb des Reaktors verringern (s. Kap. 6.2.1).

Der Fehler, hervorgerufen durch Wandverluste im Ansaugstutzen, konnte durch diesen für die Testflüge vorgesehenen Aufbau nicht beseitigt werden. Bei diesen Flügen wurde ein identisches Massenspektrometer mit dem isotopisch markierten H<sup>15</sup>NO<sub>3</sub>-Permeationsröhrchen bestückt und in die Haltevorrichtung
im Strömungsrohr integriert (s. Kap. 6.2.1). Der Außendruck auf das Permeationsröhrchen innerhalb
des Strömungsrohrs lag bei 70 mbar, die Temperatur wurde über Heizbänder zwischen 313 und 318 K
gehalten. Das DLR-Forschungsflugzeug startete um 8:00 UTC vom Flughafen in Oberpfaffenhofen mit
dem Ziel, Südfinnland gegen 11:00 UTC zu erreichen. Der Rückflug 30 Minuten später endete um 14:00
UTC. Die Tropopause sank an diesem Tag mit steigendem Breitengrad (48 Grad Nord nach 60 Grad
Nord) von 12 km auf bis zu 10 km Höhe ab, wodurch bei maximalen Flughöhen bis 12.5 km deutlich die
Stratosphäre erreicht werden sollte (s. Abb. 7.46 und 7.47).

Die Ozonmessung des DLR gibt Molfraktionen von 50 bis 250 ppb in Höhen über 10 km mit steigendem Breitengrad wieder. Hierbei ist eine eindeutige Korrelation (s. Abb. 7.48) mit den HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen zu erkennen. Die niedrigen Ozon- und HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen in der Höhe bis 12 km überraschten, da während der INTEX–B-Kampagne von März bis April 2006 HNO<sub>3</sub>–Werte bis 2.5 ppb gemessen wurden. Anscheinend reichte die Tropopause während des Fluges am 05.12.2006 (Spätherbst) nicht tief genug, um ähnlich hohe Ozon– und HNO3–Molfraktionen wie während INTEX-B zu erreichen (vgl. App. B.1).

Die gemessenen  $HNO_3$ –Molfraktionen in der unteren Stratosphäre und oberen Troposphäre lagen zwischen 100 und 600 ppt, wobei das Absinken der Stratosphäre mit steigendem Breitengrad auf konstantem Fluglevel deutlich zu erkennen war.

Ein Vergleich zwischen der HNO<sub>3</sub>–Berechnung mit isotopischer Onlinekalibrierung und der ACIMS–Formel geben **Abb. 7.48** und **Abb. 7.49** wieder. Sie zeigen Scatterplots der Molfraktionen von HNO<sub>3</sub> und Ozon der beiden Testflüge und von zwei INTEX–B-Transferflügen vom 22.04.2006. Die Scatterplots geben die Molfraktionen von Ozon und HNO<sub>3</sub> der oberen Troposphäre bis in die unteren Stratosphäre wieder. Beide Scatterplot weisen eine Korrelation zwischen Ozon und HNO<sub>3</sub> auf. Das Verhältnis von Ozon zu HNO<sub>3</sub> beider Scatterplots ist mit 0.35 und 0.51 ppb Ozon/ppt HNO<sub>3</sub> ähnlich. Der Vergleich zwischen den HNO<sub>3</sub>–Messungen von INTEX–B und den Testflügen zeigt **Abb. 7.50**. Hieraus wird deutlich, dass beide Varianten für die HNO<sub>3</sub>–Messung in der Stratosphäre geeignet sind, wobei die isotopische Eichung aufgrund der in **Kap. 6.2.4** beschriebenen Eigenschaften bevorzugt werden sollte.

Die Höhenprofile der Molfraktion von HNO $_3$  aller INTEX-B-Flüge zeigt **Abb. 7.51**. Hierbei ergeben sich in der Stratosphäre HNO $_3$ -Molfraktionen von  $\sim 1$  ppb in 8 km bis hin zu 2.5 ppb in 11 km Höhe. Die niedrigen Molfraktionen um 1 ppb in Höhen von 12 km sind durch das rasche Steigen der Stratosphäre von Ende März bis Anfang Mai entstanden. Signifikante HNO $_3$ -Erhöhungen unter 8 km wurden nicht gemessen. Die HNO $_3$ -Molfraktionen erreichen in diesen Höhen Werte um 300 ppt.

#### 7.5.1 Anmerkungen zu den Testflügen, Dezember 2006

Die Massenabgabe des isotopischen Permeationsröhrchen zur Onlineeichung fiel durch das Herstellungsverfahren niedriger aus als erwartet (s. Kap. 6.2.4). Die hohe statistische Schwankung der Eichmassenlinie weist je nach Zählrate einen Fehler von 20 bis 40~% auf und erklärt die starken Variationen in den Molfraktionen von 50~ bis 100~ ppt.

Die Kombination von Druckregler und Magnetventil, die sowohl bei den Testflügen als auch während INTEX-B zum Einsatz gekommen sind, konnten im Inneren nicht mit PFA ausgekleidet werden. Wegen des kleinen Querschnitts des Magnetventils war die Transmission von HNO3 verringert, solange dessen Oberfläche noch nicht passiviert war. Deshalb kam es am Anfang der Messung zu Unterschätzungen der HNO3-Molfraktionen. Zu erkennen ist dieser Effekt in den Testflügen durch Vergleich der Ozon- und HNO3-Molfraktionen während eines Steigfluges durch die Tropopause. Hier läuft die HNO3-Messung der Ozonmessung im Fall eines HNO3-Anstiegs um 5 bis 10 Minuten nach. Im Fall des Sinkfluges von der

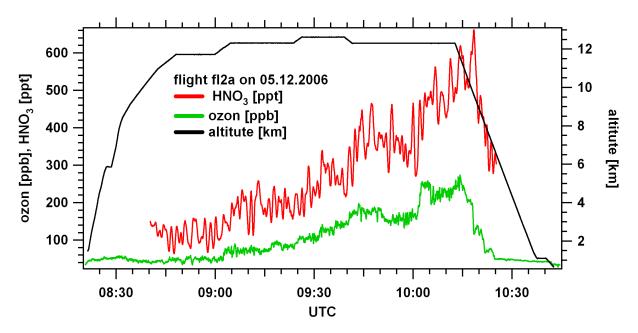


Abbildung 7.46: Messflug von 5.12.2006 von Oberpfaffenhofen nach Südfinnland. Mithilfe eines isotopisch markierten  $\mathrm{H^{15}NO_3}$ -Permeationsröhrchens wurde ein isotopischer Standard zur Onlineeichung von  $\mathrm{HNO_3}$  in der Stratosphäre verwendet. Durch die Flughöhe bis zu 12.5 km lag ein großer Teil der Strecke innerhalb der Stratosphäre. Die  $\mathrm{HNO_3}$ -Molfraktion stieg erwartungsgemäß auf identischem Fluglevel nach höheren Breiten an und korreliert mit der Ozonmessung des DLR (s. Abb. 7.48). Hierbei wurden  $\mathrm{HNO_3}$ -Molfraktionen von 100 ppt in der oberen Troposphäre bis hin zu 600 ppt in der unteren Stratosphäre gemessen.

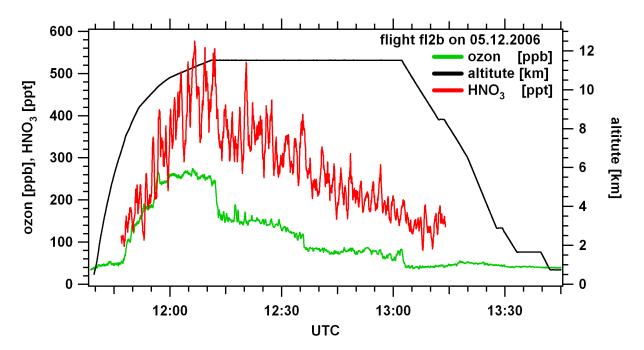


Abbildung 7.47: Der Rückflug von Südfinnland nach Oberpfaffenhofen zeigt in den Molfraktionen ein ähnliches Verhalten. In hohen Breiten wird auf 11 km in der unteren Stratosphäre eine Molfraktion von  $\sim$  500 ppt HNO3 gemessen. Mit fallendem Breitengrad (während des Fluges nach Süden) ist ein Absinken der HNO3–Molfraktion auf 150 ppt bei konstantem Fluglevel zu beobachten.

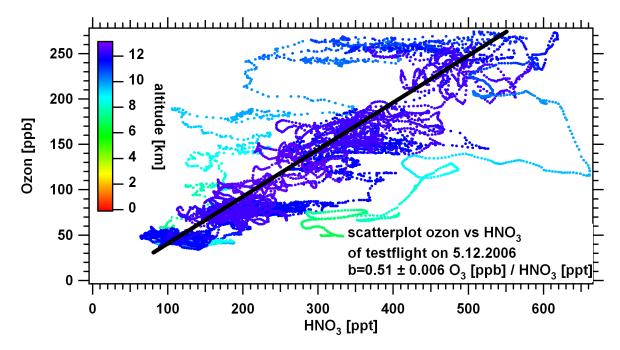


Abbildung 7.48: Scatterplot, der bei zwei Testflügen am 05.12.2006 gewonnene Molfraktionen von Ozon und HNO $_3$  in der oberen Troposphäre und unteren Stratosphäre zeigt.

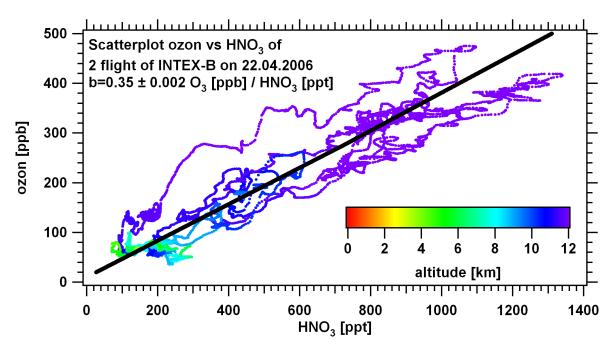


Abbildung 7.49: Scatterplot der Molfraktionen von Ozon und HNO $_3$  zweier ausgewählter Flüge (04a, 04c) gegen Ende der INTEX–B-Kampagne (22.4), bei welchen mit den Testflügen vergleichbare HNO $_3$ –Molfraktionen auftraten. Dargestellt sind nur die HNO $_3$ –Molfraktionen aus der oberen Troposphäre und der unteren Stratosphäre.

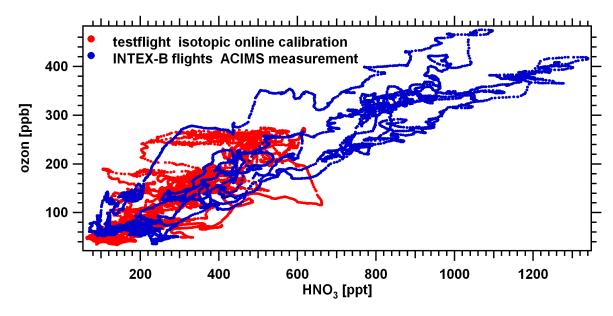


Abbildung 7.50: Vergleich der Scatterplots der Molfraktionen von Ozon zu  ${\rm HNO_3}$  von den Testflügen und 2 INTEX-B Flügen.

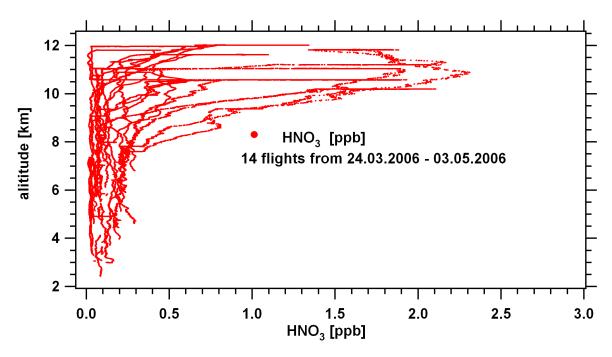


Abbildung 7.51: Höhenprofile der Molfraktionen von  $\mathrm{HNO_3}$  aller 14 INTEX-B-Flüge. Der Anstieg der Tropopause im Zeitraum von Ende März bis Anfang Mai ist verantwortlich für das in 11 km Höhe ausgeprägte Maximum der  $\mathrm{HNO_3-Molfraktionen}$ .

Stratosphäre in die Troposphäre verringert sich dieser Effekt auf unter 1–2 Minuten. Dieser Passivierungseffekt trat ebenso während der INTEX-B Kampagne auf.

#### 7.6 Zusammenfassung und Schlussfolgerungen

Im Rahmen der INTEX-B Kampagne, die als Ziel die Vermessung von interkontinental transportierten Luftmassen aus Asien und Nordamerika vorsah, wurde erstmalig eine CIMS-Apparatur für die gleichzeitige Messung von HNO<sub>3</sub>, HCOOH und SO<sub>2</sub> eingesetzt. Hierbei wurde die Eichung von SO<sub>2</sub> und HCOOH mittels eines schweren Isotopomers online durchgeführt. HNO<sub>3</sub> wurde über die ACIMS-Formel berechnet.

Während des Fluges fl01b vom 24.03.2006 wurde der von Flexpart vorausgesagte asiatische Plume angeflogen und vermessen. Es ergaben sich deutliche Signalerhöhungen der Spurengase CO,  $NO_y$ ,  $SO_2$  und Ozon. Das Alter dieses Plumes lag nach Flexpart zwischen 7 bis 10 Tagen und beinhaltete sowohl FFC als auch im geringen Maße BB-Einträge aus Gebieten von Indien bis China.

Während eines weiteren Messfluges flo6b vom 03.05.2006 wurde den Flexpartvorhersagen entsprechend Luftmassen amerikanischer und asiatischer Herkunft angeflogen und untersucht. Die hierbei eingesetzte isotopische Onlineeichung von HCOOH zeigte in den amerikanischen, 2–5 Tagen alten Plumes (Grenzgebiet USA–Kanada, Karibik) deutliche Signalerhöhungen, während SO<sub>2</sub>–Molfraktionen nur eine untergeordnete Rolle spielten. Die untersuchten Luftmassen konnten unterschiedlich starken BB– und FFC–Einflüssen zugeordnet werden. Ein weiterer Plume mit einer SO<sub>2</sub>–Molfraktion von bis zu 1 ppb, dessen Herkunft durch Flexpart nicht genau bestimmt werden konnte, wurde mit dem asiatischen FFC–Plume aus Flug fl01b und einem sehr jungen FFC–Plume der ITOP–Kampagne verglichen, wobei das Alter der Luftmasse auf 1–3 Tage geschätzt und die Herkunft dem amerikanischem Kontinent zugeordnet werden konnte.

Ein Ziel dieser Arbeit, die Messung von atmosphärischen Molfraktionen der Spurengasen  $SO_2$  und HCOOH während der INTEX-B, belegt den interkontinentalen Transport klimarelevanter Spurengase nach Europa. HCOOH wurde in nordamerikanischen, 2–5 Tage alten Luftmassen in Höhen von 3–5 km über Europa mit einer Erhöhung von bis zu 200 % nachgewiesen.  $SO_2$  konnte sowohl in nordamerikanischen Plumes mit bis zu 1 ppb als auch in asiatischen mit 60 ppt ermittelt werden.

Ein Vergleich der  $SO_2$ -Messergebnisse der Kampagnen ITOP und INTEX-B wurde sowohl für die Schiffsvermessungen als auch für interkontinentalen Transport von Luftmassen durchgeführt. Hierbei lagen die  $SO_2$ -Molfraktionen des Hintergrundes in beiden Kampagnen zwischen 40 und 50 ppt auf ähnlichem Niveau. Während bei INTEX (2004) eine höhere Verschmutzung der maritimen Grenzschicht beobachtet wurde, lagen die  $SO_2$ -Molfraktion, entstanden durch Ferntransport, in der freien Troposphäre bei INTEX-B auf höherem Niveau.

Die Testflüge für die Erprobung zur isotopischen Online<br/>eichung von  $HNO_3$  im Dezember 2006 waren erfolgreich. Sie belegen die Möglichkeit der  $HNO_3$ –Messung mittels der modifizierten CIMS–Apparatur, die gegenüber einer Bestimmung der Molfraktion nur über die ACIMS-Formel bevorzugt eingesetzt werden sollte.

### Kapitel 8

## Elektrische Entladungen

#### 8.1 Natürliche Blitze

Eine spezielle natürliche elektrische Entladung in der Atmosphäre, auch Blitz genannt, tritt in der Regel während eines Gewitters infolge einer Aufladung von Wolken auf. Erste Versuche hierzu wurden von Benjamin Franklin im 18. Jahrhundert durchgeführt. Nach heutigem Stand der Forschung ist die Aufladung von Wolken durch Reibung zwischen Eisteilchen, Regentropfen und Graupel innerhalb der Wolke für die Aufladung verantwortlich, wobei die Bewegung der Teilchen je nach Größe u. a. durch Sedimentation und Konvektion angetrieben werden kann. Die Initiierung des Blitzes durch die vorhandenen elektrischen Potenzialdifferenzen ist noch weitgehend ungeklärt. Einer Blitzentladung gehen Vorentladungen voraus, die den eigentlichen Blitzkanal erzeugen. Durch diesen laufen typischerweise 3-5 Hauptentladungen mit  $< \sim 1$  ms Länge und Pausen von 30–60 ms, wodurch sich das natürliche Flackern eines Blitzes und die Gesamtzeit von 200-300 ms ergeben. Spannungen um 50 MV sind üblich und Ströme von 30000 kA können erreicht werden, wobei der Kanal auf bis zu 30000 K erhitzt wird und die einsetzende Druckwelle als akustisches Signal wahrzunehmen ist: dem Donner [Vladimir A. Rakov, 2003]. Blitzentladungen werden nach verschiedenen visuellen Mustern unterschiedlich benannt. Hierbei wären u. a. der Linienblitz ohne Verzweigungen und der Flächenblitz mit vielen Verzweigungen zu nennen. Schätzungen gehen von täglich 4 bis 30 Millionen Blitzen aus, wobei die tropischen und subtropischen Breiten gegenüber den gemäßigten nördlichen Breiten deutlich mehr Blitze aufweisen (s. Abb. 8.1).

Wegen der Bildung von NO und NO<sub>2</sub> (s. u.) besitzen Gewitterentladungen einen bedeutenden Beitrag zum  $NO_x$ -Haushalt der Atmosphäre [D. Z. Stockwell, 1999; Kumar P. P. and S., 1995; C. Price and Prather, 1997; L. Labrador and Lawrence, 2004; Schumann and Huntrieser, 2007; H. Huntrieser et al., 2007]. Dieser globale Beitrag ist wegen der Unbestimmtheit der Zustandsgrößen der Blitze starken Schwankungen unterworfen und nur schwer bestimmbar [W.L. Chameides, 1977; Franzblau and Popp, 1989].

 $NO_x$  ist schwer wasserlöslich (NO  $k_H^0 = 0.0019$  mol/kg·bar, 298.15 K,  $NO_2$   $k_H^0 = \sim 0.01$ –0.04 mol/kg·bar, 298.15 K) [NIST, 2007] und trägt nicht direkt zum Wachstum von Aerosolen bei. Indirekt nimmt  $NO_x$  durch die Reaktion mit z. B. OH· zu löslichen Spurengasen wie HNO<sub>3</sub> und HONO ( $k_H^0 = 50$ ) Einfluss auf die Aerosole. Auch gehört  $NO_x$  nicht in die Gruppe der Treibhausgase, wirkt aber unter Umständen auf Bildung und Abbau des Treibhausgases Ozon ein (s. Kap. 2.3).

Die Bildung von  $HNO_x$  in Entladungen, wie bei einem Messflug während SCOUT-O3 (s. Kap. 8.6) gemessen, ist im Gegensatz zu  $NO_x$  weit weniger erforscht, was als Anlass für die Laborversuche (s. Kap. 8.7) an der TU-München am Lehrstuhl für Hochspannungs- und Anlagentechnik diente.

#### 8.2 NO-Produktion

Elektrische Entladungen können Luftmassen auf Temperaturen von mehreren 1000 K aufheizen, wobei die molekularen Bindungen der in der erhitzten Luft vorkommenden Gase wie Sauerstoff, Stickstoff und Wasserdampf aufbrechen. Hierdurch entsteht ein temperaturabhängiges Gleichgewicht zwischen atomaren und molekularen Spezies [Ya. B. Zeldovich, 1966]. Wegen der niedrigeren Bindungsenergie eines Sauerstoffmoleküls ( $\Delta_f \mathrm{H}^0 = 249 \text{ kJ/mol}$  für atomaren Sauerstoff,  $\Delta_f \mathrm{H}^0 = 472 \text{ kJ/mol}$  für atomaren Stickstoff) im Verhältnis zum Stickstoff nimmt die O<sub>2</sub>–Molfraktion schon bei Temperaturen von 4000 K deutlich ab und formt atomaren Sauerstoff (s. Tab. 8.1).

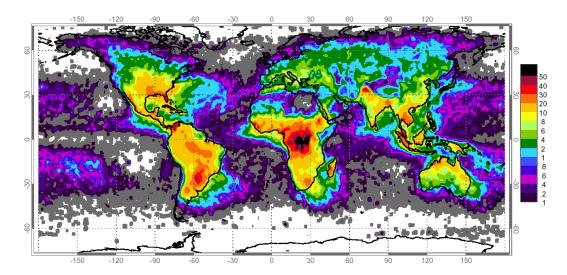


Abbildung 8.1: Blitzentladungen auf der Erde in Blitzen /km²/year [Nasa, 2007]. Während Europa nur eine geringe Anzahl an Blitzen pro Jahr und km aufweist, steigen die Blitzerscheinungen in Zentralafrika auf über 50 pro Jahr und km an.

Temp.[K]	$N_2$	N	$O_2$	О	NO
2000	0.788	_	0.205	_	0.007
4000	0.749	0.0004	0.100	0.134	0.084
6000	0.744	0.044	0.006	0.356	0.050
8000	0.571	0.416	0.007	0.393	0.024
10000	0.222	1.124	_	0.407	0.009
12000	0.050	1.458	_	0.411	0.003

Tabelle 8.1: Verhältnis der Hauptspezies erhitzter Luft bei verschiedenen Temperaturen und einer atmosphärischen Dichte von  $p_0=1.29$  g/l [Ya. B. Zeldovich, 1966]. Da Ionen erst ab 10000 K einen signifikanten Anteil bilden, wurden diese nicht mit aufgenommen.

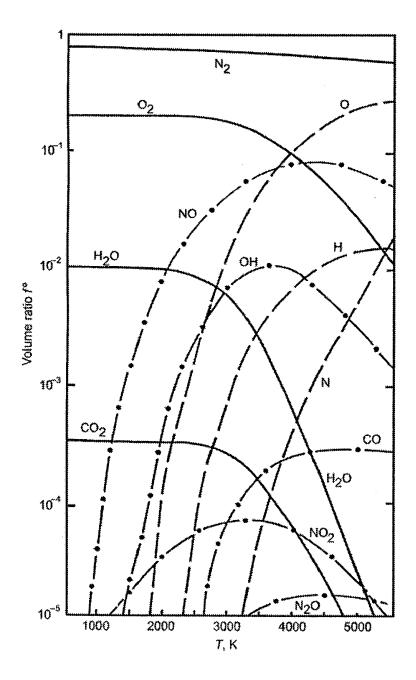


Abbildung 8.2: Temperaturabhängigkeit der Gleichgewicht–Molfraktion verschiedener Gase in einer erhitzten Luftmasse [Vladimir A. Rakov, 2003]. Die häufigsten Spezies sind temperaturbedingt NO und atomarer Sauerstoff, gefolgt von dem um eine Größenordnung niedrigeren OH·, atomaren Wasserstoff und Stickstoff. Das Maximum der NO–Molfraktion liegt bei einer Temperatur von ca. 4000 K und beträgt in etwa 10 %. Die kritische Temperatur, bei der das Gleichgewicht der NO–Molfraktion sich mit dem Abkühlen des Gases durch zu hohe Relaxationszeiten nicht mehr ändert, kann aus **Tab. 8.2** abgeschätzt werden und liegt vermutlich zwischen 2000 (1 s) und 2300 K ( $5\cdot10^{-3}$  s), wodurch sich eine theoretische NO–Molfraktion um 1 % einstellen könnte.

Dieser atomare Sauerstoff reagiert über Gl. 8.1 nach NO und ist verantwortlich für die Bildung der NO-Molfraktion.

O + N<sub>2</sub> 
$$\rightleftharpoons$$
 NO + N  $\Delta H_R^0 = +75.5 \text{ kcal/mol}$  (8.1)

$$O_2 + N \rightleftharpoons NO + O \qquad \Delta H_R^0 = -32.5 \text{ kcal/mol}$$
 (8.2)

Die Molfraktion des atomaren Stickstoffs steigt nur langsam an und erreicht erst ab 4000 K einen erwähnenswerten Beitrag. Gl. 8.2 ist exotherm, weswegen atomarer Stickstoff praktisch instantan mit molekularem Sauerstoff reagiert und dabei den zuvor benötigten atomaren Sauerstoff wieder freigibt [Ya. B. Zeldovich, 1966]. Das Maximum der NO-Molfraktion liegt bei einer Temperatur von ca. 4000 K und beträgt in etwa 10 %. Die kritische Temperatur, bei der sich die NO-Molfraktion im Gleichgewicht mit dem Abkühlen des Gases durch zu hohe Relaxationszeiten nicht mehr ändert, kann aus Tab. 8.2 abgeschätzt werden. Sie liegt vermutlich zwischen 2000 (1 s) und 2300 K ( $5\cdot10^{-3}$  s). Hierbei könnte sich eine theoretische NO-Molfraktion um 1 % einstellen (s. Abb. 8.2.

#### 8.3 NO<sub>2</sub>-Produktion

Die in Ya. B. Zeldovich [1966] beschriebene Reaktion zur Produktion von  $NO_2$  (s. Gl. 8.3) innerhalb einer erhitzten Luftmasse benötigt 2 NO Moleküle, wodurch sich die um bis zu drei Größenordnungen niedrigere  $NO_2$ –Molfraktion (im Vergleich zu NO) im Temperaturgleichgewicht zwischen 3000 und 4000 K erklärt.

$$2NO + O_2 \rightleftharpoons 2NO_2 \qquad \Delta H_R^0 = -25.6 \text{ kcal/mol}$$
 (8.3)

Die Zeit, die dieses Gleichgewicht zur Einstellung benötigt, gibt Tab. 8.2 wieder. Hierbei ist zu erken-

Temp.[K]	$NO_2 \tau_1$ [s] p=1 atm	$NO_2 \tau_5 [s]p=5 atm$	Temp.[K]	NO $\tau_1$ [s]p=1 atm
1600	$0.9 \cdot 10^{-1}$	$8.0 \cdot 10^{-3}$	1000	$2.2 \cdot 10^{12}$
1800	$0.4 \cdot 10^{-1}$	$3.5 \cdot 10^{-3}$	1700	140
2000	$2.2 \cdot 10^{-2}$	$1.95 \cdot 10^{-3}$	2000	1
2300	$4.5 \cdot 10^{-2}$	$4.0 \cdot 10^{-3}$	2300	$5.3 \cdot 10^{-3}$
2600	$1.5 \cdot 10^{-3}$	$1.35 \cdot 10^{-4}$	2600	$1.4 \cdot 10^{-3}$
3000	$5.5 \cdot 10^{-4}$	$4.75 \cdot 10^{-5}$	3000	$7.8 \cdot 10^{-5}$
4000	$1.05 \cdot 10^{-6}$	$7.5 \cdot 10^{-8}$	4000	$7.2 \cdot 10^{-7}$

Tabelle 8.2: Relaxationszeiten für das Einstellen des NO- und NO<sub>2</sub>-Gleichgewichts in Abhängigkeit von der Temperatur des Gasgemisches nach **Abb. 8.2**. [Ya. B. Zeldovich, 1966].

nen, dass eine Absenkung des Umgebungsdrucks gegenüber Normaldruck wegen der druckabhängigen Relaxationszeiten ( $NO_2$ -Molfraktion) einer erhitzten Luftmassen in Flughöhen über 10 km die effektive  $NO_2$ -Molfraktion verändert.

Bei der Reaktion von atomarem Sauerstoff mit NO innerhalb einer erhitzten Luftmasse entsteht durch die vorhandenen hohen Temperaturen N $\cdot$ , welcher wieder mit Sauerstoff zu NO reagiert, wodurch der atomare Sauerstoff innerhalb einer elektrischen Entladung (erhitzten Luftmasse) nicht zur Bildung von NO<sub>2</sub> beiträgt.

#### 8.4 OH-Radikal

Durch den vorhandenen Wasserdampf in der Luftmasse werden während einer Entladung unter anderem atomarer Wasserstoff und OH–Radikale gebildet. Die Molfraktion von OH· erreicht bei 3500 K mit 10000 ppm ein Maximum [Vladimir A. Rakov, 2003]. Fällt die Temperatur schneller als die Relaxationszeit des OH–Gleichgewichts, verbleiben wie beim NO die OH· zu einem großen Teil in der Atmosphäre. Der weitere Verlauf der OH·–Molfraktion wird nun durch die Reaktionen mit weiteren Spurengasen wie z.B. NO und NO<sub>2</sub> bestimmt. Durch die anfänglich hohen OH·–Molfraktionen (s. Abb. 8.3) und die Ratenkoeffizienten in Größenordnungen von  $10^{-11}$  cm³/s für OH·–Reaktionen bilden sich hieraus nach kurzer Zeit weitere Spurengase (z. B. OH· + HNO<sub>3</sub> + M  $\longrightarrow$  HNO<sub>3</sub> + M)

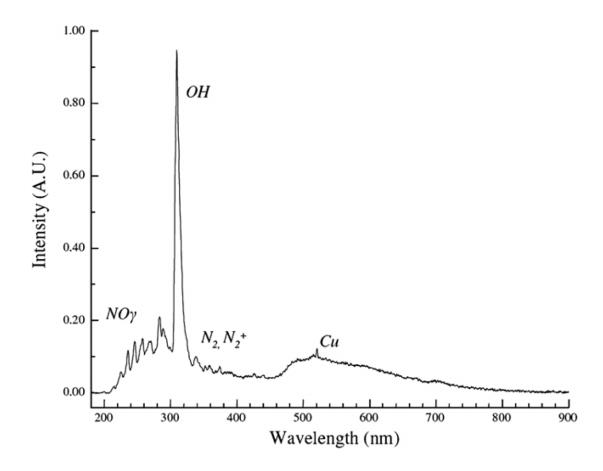


Abbildung 8.3: Optisches Spektrum einer Lichtbogenentladung mit I = 250 mA [A. Risacher, 2007]. Hierbei ist deutlich die erhöhte Intensität, hervorgerufen durch OH-Radikale, zu erkennen.

Das Gleiche gilt für atomaren Sauerstoff und Wasserstoff. Der atomare Sauerstoff reagiert mit gasförmigem Wasser weiter zu OH-Radikalen (nur O<sup>1</sup>D) (s. Gl. 8.4), Ozon (s. Gl. 8.5) oder rekombiniert zu O<sub>2</sub>. Atomarer Wasserstoff reagiert mit O<sub>2</sub> zu HO<sub>2</sub> oder mit Wasserdampf in einer erhitzten Luftmasse zu OH·

$$O(^{1}D) \cdot + H_{2}O \xrightarrow{k} 2 OH \cdot$$

$$O \cdot + O_{2} \longrightarrow O_{3}$$

$$(8.4)$$

$$O \cdot + O_2 \longrightarrow O_3$$
 (8.5)

#### 8.5 Entstehung von Stickstoffverbindungen im Blitz

Die von verschiedenen Gruppen geschätzte  $NO_x$ -Produktion durch Blitze weist große Unterschiede auf [Labrador, 2005; Vladimir A. Rakov, 2003; H. Huntrieser et al., 2007]. Eine gute Schätzung ist 5 Tg pro Jahr. (Stickstoffmasse) [H. Huntrieser et al., 2007]. Mit den geschätzten 50 Tg/a NO<sub>x</sub> (Stickstoffmasse) [H. Huntrieser et al., 2007] aus anthropogenen Quellen, Biomassenverbrennung und biologischem Abbau ergibt das Blitz- $NO_x$  ein Beitrag von ca. 10 % zum globalen  $NO_x$ -Haushalt. In Kombination mit Konvektion wird  $NO_x$  aus bodennahen Blitzen zusammen mit weiteren Spurengasen in die obere Troposphäre oder bisweilen auch untere Stratosphäre eingebracht [Huntrieser H. et al., 2002]. Um diesen  $NO_x$ -Transport von starken konvektiven Gebieten in den Bereich oberhalb der Troposphäre zu untersuchen, wurden Flugzeug-Messkampagnen in tropischen und subtropischen Breiten in Brasilien, Afrika und Australien durchgeführt.



Abbildung 8.4: Bild eines Hektorsystems über Nordaustralien während der SCOUT-O3-Kampagne.

#### 8.6 Messkampagne SCOUT-O3

Die von deutscher Seite aus vom Forschungszentrum Jülich koordinierte EU-Kampagne SCOUT-O3 besteht aus über 100 Teams aus 19 Ländern (Stratosphere-Climate Links with Emphasis on the Upper Troposphere and Lower Stratosphere). Eine der Aktivitäten ist hierbei das SCOUT-O3 Tropical-Thema. Hierbei werden Untersuchungen über den Eintrag klimarelevanter Gase durch Konvektion großflächiger und hochreichender Gewitterzonen durchgeführt. Diese konvektiven Gebiete erreichen teilweise Durchmesser von mehreren 100 km und Höhen bis an die tropische Stratosphäre. Die starken Aufwinde in diesen Gebieten transportieren verschiedenste bodennahe Spurengas und Aerosole aus der Grenzschicht in die oberen Troposphäre und untere Stratosphäre. Für die Sondierung der Luftmassen in Flughöhen bis 13 km während der SCOUT-O3-Kampagne war das DLR-Forschungsflugzeug ausgerüstet mit Messinstrumenten für Aerosolpartikel, Ozon, NO,  $NO_u$ ,  $CO_2$  (alle DLR), Wasserdampf (Forschungszentrum Jülich) und dem in Kap. 5.1.1 beschriebenen Massenspektrometeraufbau des MPI-K/DLR für SO<sub>2</sub>.

#### Messflug 25.11.2006 8.6.1

Während der Sondierung eines Hektors<sup>1</sup> am 25.11.2006 in einer Höhe von 11 bis 12 km kam es zu einer koronaähnlichen Entladung in den Nasenmast des DLR-Forschungsflugzeugs Falcon.

Abb. 8.5 stellt die zeitliche Anderung der gemessen Zählraten zwischen 55 und 145 amu dar, hervorgerufen durch die atmosphärische Entladung, dar. Durch den hohen Anteil an  $NO_x$  und der im Vergleich zum  $CO_2$  hohen Elektronenaffinität von  $NO_2$  reagieren die in der Ionenquelle erzeugten  $O_x^-$ -Ionen im Strömungsrohr nicht weiter zu  $CO_3^-$ , sondern zu  $NO_3^-$  (s. Gl. 8.6, 8.7).

$$O_2^-(H_2O) + NO \longrightarrow NO_3^- + H_2O$$
 (8.6)  
 $O_3^- + NO_2 \longrightarrow NO_3^- + O_2$  (8.7)

$$O_3^- + NO_2 \longrightarrow NO_3^- + O_2$$
 (8.7)

Das Eduktion  $NO_3^-$  mit Masse 62 m/z ist vermutlich der Vorläufer der charakteristischen Massenlinien 109, 125, (93<sup>2</sup>) und 141 m/z [Möhler and Arnold, 1991].

Auffällig ist die Massendifferenz von 16 amu zwischen den Massenlinien 93, 109, 125 und 141, welche stark auf Sauerstoff hindeuten. Die Massenlinie 125 m/z wurde schon in Möhler and Arnold [1991] als

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Hektor ist eine Bezeichnung für eine Gewitterzone mit teilweise starken Konvektionszellen (s. Abb. 8.4) und großer vertikalen (0-15 km) und horizontalen (teilweise mehrere 100 km) Ausdehnung, wie sie vorzugsweise nur in tropischen und subtropischen Breiten vorkommt.

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>Die Masse 93 stellt möglicherweise eine Ausnahme dar und wird in **Kap. 8.8.8** beschrieben.

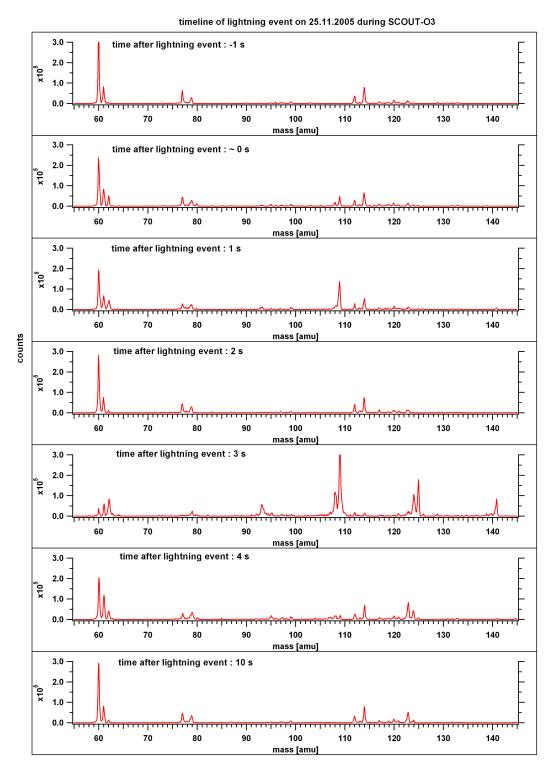


Abbildung 8.5: Zeitlich aufeinanderfolgende CIMS–Massenspektren einer koronaähnlichen Entladung während eines SCOUT–O3–Messfluges. Die Entladung in der Höhe von 11.7 km erzeugte deutliche Signaturen in den CIMS–Spektren. Die hohe  $NO_x$ –Molfraktion (s. Abb. 8.6) bildete im Strömungsrohr wegen der hohen Elektronenaffinität von  $NO_2$  das Eduktion  $NO_3^-$ , welches mit  $HNO_x$  für x=(1),2,3,4, die Massenlinien (93,) 109, 125 und 141 m/z bildet. Der Blitzeinschlag konnte zeitlich nicht genau rekonstruiert werden. Aus diesem Grund ist die erste durch den Blitz erzeugte signifikante Veränderung der Zählraten als Startpunkt der Zeitreihe verwendet worden.

 $\mathrm{HNO_3} ext{-}\mathrm{Signatur}$  identifiziert. Zusätzlich erzeugt ein Blitz große Mengen NO und  $\mathrm{NO_2}$ , wodurch der Schluss naheliegt, dass die gemessenen Massenlinien alle Komponenten des  $\mathrm{NO_y}$  darstellen. Nach Subtraktion der Eduktionenmasse (62 amu) von den gemessenen Produkten ergeben sich die in **Tab. 8.3** möglichen Spurengase.

Masse [amu]	Formel
31	HNO
47	$HNO_2$
63	$HNO_3$
79	$\mathrm{HNO}_4$
62	$NO_3$
46	$NO_2$
30	NO

Tabelle 8.3: Mögliche Spurengase, die während der koronaähnlichen Entladung in den Nasenmast des Forschungsflugzeugs erzeugt wurden. Für den Sonderfall HNO s. Kap. 8.8.8

Vorläufer der  $\text{HNO}_x$ -Spurengase ist Blitz- $\text{NO}_x$ . Dieses reagiert vorzugsweise mit  $\text{OH}\cdot$ ,  $\text{HO}_2$ , Ozon und  $\text{H}\cdot$  nach den in **Tab. 8.4** dargestellten Gleichungen. Ausnahmen hierbei sind die Massen 108 und 124 m/z, die kein Produktion von  $\text{HNO}_x$  darstellen können. Eine Möglichkeit für Masse 108 m/z ist eine Anlagerungsreaktion von  $\text{NO}_2$  an  $\text{NO}_3^-$  (s. Gl. 8.8).

$$NO_3^- + NO_2 \longrightarrow NO_3^- NO_2$$
 (8.8)

Hierdurch würde sich ebenfalls Masse 124 m/z erklären lassen, die möglicherweise eine Anlagerung von im Blitz entstandenem Nitrat ( $NO_3$ ·) darstellt. Mit einer Photolyserate (Sonne im Zenith, wolkenfrei) von  $0.17-0.19~\rm s^{-1}$  für **Reaktionen 8.16** ( $0.016-0.020~\rm s^{-1}$ , für **Reaktionen 8.17**) [Pitts and Pitts, 2000] was einem Zeitrahmen von  $\sim 6$  Sekunden entspricht, ist ein vollständiger Zerfall der erzeugten  $NO_3$ · bei einer Verweilzeit vom Ansaugstutzen (Flugzeug) bis zur Ionenfalle des Massenspektrometers von unter 1 Sekunde unwahrscheinlich (zusätzlich hinzu kommt noch das innerhalb des Gewitters die Lichtintensität stark vermindert war). Der Abbau durch thermischen Zerfall bei 1013 mbar und Raumtemperatur dauert mit 6 min (Ratenkonstante:  $3 \pm 2 \cdot 10^{-3} \rm s^{-1}$ ) bedeutend länger [Pitts and Pitts, 2000].

Diese Masse 124 m/z darf nicht mit Masse 124 m/z aus **Kap. 6.2** verwechselt werden, wobei HNO $_3$  mit dem Eduktion HCO $_3$  ebenfalls ein Ion mit Masse 124 m/z bildet. Die Zählrate der Eduktionen auf Massenlinie 61 m/z (HCO $_3$ ) während einer Entladung ist im Verhältnis zur Zählrate des Eduktions NO $_3$  (Masse 62 m/z) vernachlässigbar, weshalb eine Überlagerung dieser beiden Spezies nicht ausgeschlossen, aber unbedeutend ist.

Die gemessenen Spurengase könnten sowohl in der Atmosphäre als auch im Strömungsrohr des Messaufbaus gebildet worden sein. Ein Laborversuch, bei dem zur Validierung dieser Ergebnisse verschiedene

$HNO_x$	Reaktion				
HNO*	NO	+	$H \cdot + M$	$\longrightarrow$	HNO
$\overline{\mathrm{HNO}_{2}^{*}}$	NO	+	$OH \cdot + M$	$\longrightarrow$	$HNO_2$
$HNO_2$	H.	+	$HNO_3$	$\longrightarrow$	$HNO_2 + OH \cdot$
$\overline{\text{HNO}_3^*}$	$NO_2$	+	$OH \cdot + M$	$\longrightarrow$	$HNO_3$
$HNO_3$	$HNO_4$	+	$OH \cdot$	$\longrightarrow$	$HNO_3 + HO_2$
$HNO_3$	NO	+	$HO_2 + M$	$\longrightarrow$	$HNO_3$
$HNO_4^*$	$NO_2$	+	$HO_2 + M$	$\longrightarrow$	$HNO_4$
$NO_3^*$	$NO_2$	+	$O_3$	$\longrightarrow$	$NO_3$ · $+O_2$

Tabelle 8.4: Mögliche Reaktionswege zur Erzeugung von  $HNO_x$ , wobei die vermutlich bestimmenden Reaktionswege mit einem \* gekennzeichnet sind. Die Reaktion zu  $HNO_2$  und  $HNO_3$  wird durch das OH-dominiert. Für HNO (s. Kap. 8.8.8) und  $HNO_4$  kommen nur Reaktionen über H- bzw.  $HO_2$  infrage.

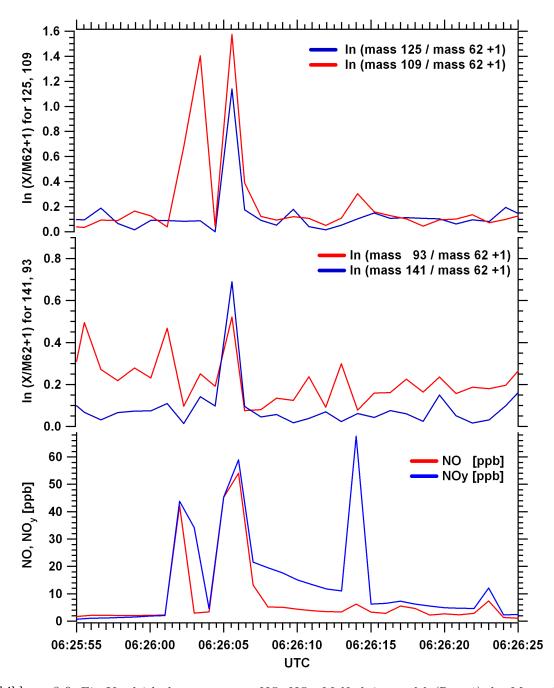


Abbildung 8.6: Ein Vergleich der gemessenen NO,  $NO_y$ -Molfraktion und ln(R+1) der Massenlinien 93, 109, 125 und 141 (HNO $_x$  für x=(1),2,3,4) gebildet durch die koronaähnliche Entladung während SCOUT-O3. Die NO-Molfraktion im Flug erreichte 40 (06:26:02 UTC) bis 50 ppb (06:26:06 UTC), wobei gleichzeitig Signaturen von HNO $_x$  festgestellt wurden. Die Signatur von HONO (Masse 109 m/z) stieg zeitgleich mit NO als Erstes an. 2 Sekunden später wurden die Massenlinien (93,) 125 und 141 erkennbar. Eine Erhöhung im Flug auf 60 ppb im  $NO_y$  gegen 06:26:14 UTC zeigte in den HNO $_x$ -Massenlinien keine signifikanten Ausschläge.

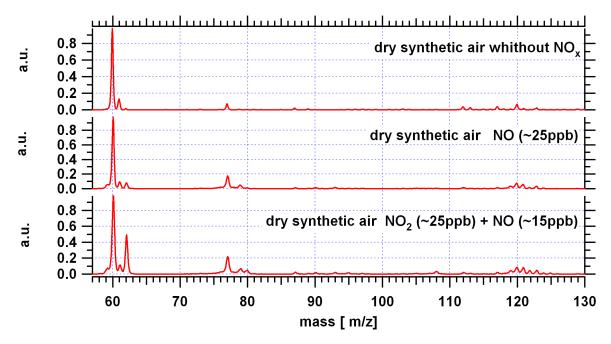


Abbildung 8.7: Spektrum der CIMS-Apparatur von trockener synthetischer Luft, versetzt mit verschiedenen  $NO_x$ -Molfraktionen. Der Laborversuch sollte klären, inwieweit die in **Abb. 8.6** dargestellten  $NO_3^-HNO_x$ -Ionen im Strömungssystem oder in der Atmosphäre erzeugt wurden. Sowohl eine Molfraktion von 25 ppb NO als auch ein NO (15 ppb)  $NO_2$  (25 ppb) Gemisch wurde hierzu in synthetischer Luft analysiert.  $NO_3^-HNO_x$ -Ionen lagen dabei im Vergleich zu reiner synthetischer Luft (ohne  $NO_x$ ) nur in sehr geringen Mengen von weniger als 10 % der Eduktlinie vor. Die Ionenverhältnisse bei der Entladung während der SCOUT-O3-Kampagne wiesen unter ähnlichen Bedingungen viel höhere Zählraten der  $HNO_x$  repräsentierenden Ionen auf, was auf eine Bildung von  $HNO_x$  in der Atmosphäre schließen lässt.

Molfraktionen von  $NO_x$  dem Messinstrument zugeführt wurden, zeigt  ${\bf Abb.~8.7}$ . Ein  $NO_x$ –Gemisch aus 25 ppb  $NO_2$  und 15 ppb NO in trockener synthetischer Luft ergab hierbei den größten Effekt auf das gemessene CIMS–Spektrum. Die Zählrate der Massenlinie  $62~{\rm m/z}$  stieg durch die Reaktion von  $NO_2$  mit  $O_x^-$  nach  $NO_3^-$  auf 50~% der Zählrate des Eduktion  $CO_3^-$  an. Bei einer Zugabe von 25 ppb NO erreichte die Zählrate der Massenlinie  $62~{\rm m/z}$  nur etwa 1/5 wie bei Zugabe des  $NO_x$ –Gemischs. Dennoch sind in beiden Versuchen mit NO bzw. NO und  $NO_2$  gegenüber reiner synthetischer Luft Erhöhungen auf der Massenlinie  $123~{\rm m/z}$  ( $CO_3^-$ H $NO_3$ ) zu erkennen, was auch auf die Bildung von H $NO_3$  im Strömungsrohr hindeutet. Das Verhältnis der Zählraten dieser Massenlinien zur Zählrate von Massenlinie  $60~{\rm m/z}$  ist im Vergleich zu den gemessenen H $NO_3$ –Signaturen während der koronaähnlichen Entladung in SCOUT–O3 (s.  ${\bf Abb.~8.6}$ ) um einen Faktor  $30~{\rm niedriger}$  und belegen die natürliche Bildung der Spurengase während der koronaähnlichen Entladung innerhalb der Atmosphäre. Die Ionen (SCOUT–O3-Entladung) ergaben sich somit aus der Anlagerung der Spurengasen (H $NO_3$ ) H $NO_3$ , H $NO_4$  und  $NO_3$  an das Eduktion  $NO_3^-$ .

### 8.7 Messungen im Labor der TU-München

Um weitere Informationen über die Erzeugung von Spurengase in der Atmosphäre zu gewinnen, wurden vom 11. bis 15. Dezember 2006 an der TU–München im Lehrstuhl für Hochspannungs- und Anlagentechnik Entladungs-Experimente durchgeführt. Das Ziel bestand in der quantitativen Bestimmung der durch Laborentladung erzeugten Stickstoffverbindungen wie  $\mathrm{HNO}_x$ ,  $\mathrm{NO}_x$  und  $\mathrm{NO}_3$ . Zusätzlich wurden quantitativ  $\mathrm{SO}_2$  und gasförmiger Schwefelsäure bestimmt. Die von den beteiligten Gruppen MPI–K,  $\mathrm{TU}$ –München und DLR untersuchten Spurengasen und Messgrößen gibt **Tab. 8.5** wieder.

#### 8.7.1 Messaufbau

Ein Messcontainer³ des MPI–K wurde in der Laborhalle der TU–München am Lehrstuhl für Hochspannungsund Anlagentechnik aufgebaut. Auf dem Containerdach befand sich ein Einlass mit einem Durchmesser von 35 cm. Ein eingebautes Gebläse mit einer Leistung von  $1000 \text{ m}^3/\text{h}$  transportierte über PVC–Rohre mit 2 m Länge das für die Messungen von  $\text{HNO}_x$ , Ozon,  $\text{SO}_2$ , NO und  $\text{NO}_y$  erstehende Gasgemisch zu den Messapparaturen (s. Abb. 8.8). Ein weiterer Einlass von 20 cm Durchmesser diente für die Messung von Schwefelsäure. Die Halle selbst war geschlossen. Ein Ansteigen des Hintergrunds der zu messenden Spurengasen während der Experimente in der Halle wurde zum einen durch die Lüftungsanlage zum anderen in den Pausen durch das Öffnen der Hallentore teilweise unterdrückt, aber nicht vollständig behoben. In der Halle gab es während der Versuche keine direkte Sonneneinstrahlung, wodurch auf natürliche Weise kein OH· über  $\text{O}(^1\text{D})$  gebildet werden konnte. Zusätzlich wurde während der Versuche die Beleuchtung im Laborraum abgeschaltet oder verringert.

Der Aufbau der CIMS-Apparatur ist ähnlich dem der Flugzeugmessung (s. Kap. 5.1.1). Durch den während der Kampagne annähernd konstanten Druck von 960 mbar (München) am Boden wurde die Kombination von Druckregler und Magnetventil überflüssig und durch einen 1/2 Zoll PFA-Schlauch ersetzt. Der Einlass besaß zu Beginn eine Düse mit 1 mm Durchmesser. Diese und die kritische Düse vor der Pumpe von 3.8 mm erzeugten in dem Strömungsrohr konstante Druckverhältnisse von  $80 \pm 2$  mbar. Das erzeugte einen Fluss von 8.5 slpm durch das Massenspektrometer. Der Sauerstoff und der isotopische Standard  $^{34}$ SO<sub>2</sub> wurden über einen MFC zugegeben. Der Sauerstofffluss in die Ionenquelle betrug 0.8 slpm. Bei einer Ansaugleistung des Gebläses von  $1000 \text{ m}^3/\text{h}$  ergaben sich Verweildauern von ca. 0.7 Sekunden der Probenluft bei Atmosphärendruck innerhalb des Ansaugrohrs und weiteren 0.2 Sekunden im Strömungsrohr (80 mbar, 8.5 slpm, 30 cm, 4 cm Durchmesser, Edelstahl KF-40).

#### 8.7.2 $SO_2$ -Messung

Um eine Überlagerung des Eichsignals infolge des in der Stadt zu erwartenden höheren atmosphärischen  $SO_2$ -Hintergrunds zu verhindern, wurde ein erhöhter Fluss von 17 smlpm des 497 ppb ( $\pm$  10 %)  $SO_2$ -Standards (Westfalen AG) eingelassen . Dies ergab mit einem Fluss von 8.5 slpm im Strömungsrohr einen konstanten  $SO_2$ -Standard mit einer Molfraktion von 1 ppb. Der Gesamtfehler, hervorgerufen durch die MFCs (Flüsse), den Druck und die kritischen Düsen, betrug  $\pm$  8 %. Mit dem Fehler der statistischen Schwankung der Massenlinie 112 und 114 m/z ergibt sich für einen Messpunkt im Bereich von 100 bis 400 ppt ein Gesamtfehler von  $\pm$  25 % und  $\pm$  20 % bei einer Mittelung der Messergebnisse über 11 Punkte. Ab Molfraktionen über 1000 ppt ergibt sich der Fehler fast ausschließlich aus der Toleranz des isotopischen  $SO_2$ -Standards von  $\pm$  10 % und den Fluss- und Druckvariationen zu  $\pm$  13 %. Die Nachweisgrenze (s.

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup>Der Messcontainer ist ein extra für Bodenkampagnen angepasster 20 Fuß-Seecontainer. Dieser wurde während der Kampagne geerdet und der Innenraum elektrisch abgeschirmt, wobei bis auf die Einlassöffnungen in alle Zugänge Stahlgitter eingesetzt wurden.

Spurengas	Messinstrument	Institut
$SO_2$	IT-CIMS	MPI-K/DLR
$H_2SO_4$	IT-CIMS	MPI–K/DLR
$HNO_3$	IT-CIMS	MPI–K/DLR
HONO*	IT-CIMS	MPI-K/DLR
$HNO_4^*$	IT-CIMS	MPI-K/DLR
NO	NO-O <sub>3</sub> -Chemilumineszenz	DLR
$NO_y$	$NO-O_3$ -Chemilumineszenz + $NO_y$ -Au-Konverter	DLR
$O_3$	TE49 (UV–Absorption)	DLR
Spannung/Strom		TUM
Zeitdauer		TUM

Tabelle 8.5: Die verschiedenen Spurengase und Messgrößen, gemessen während der Blitzkampagne an der TU-München, sowie die dazu verwendeten Messinstrumente (\* Die in der Arbeit angegebenen Molfraktionen dieser Spurengase sind als Tendenz zu verstehen.).

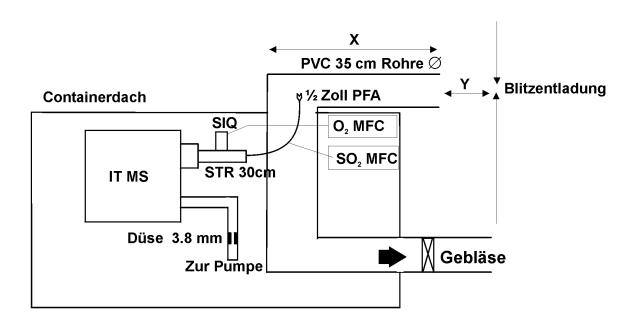


Abbildung 8.8: Schema des Messaufbaus der  $SO_2$ – und  $HNO_x$ –Messung während der Blitzkampagne an der TU–München. Die Rohrlänge (X) betrug 2 m. Die Entfernung (Y) zur Entladungsspitze betrug 0.8 m.

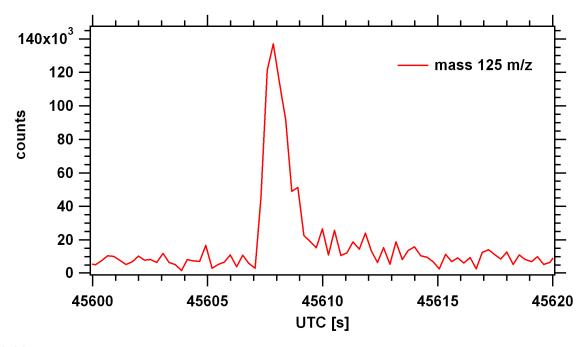


Abbildung 8.9: Typische Zeitreihe der Zählrate von Massenlinie 125 ( $NO_3^-HNO_3$ ) m/z, gebildet durch HNO<sub>3</sub> während einer Blitzstoßentladung. Ein Memoryeffekt wird durch den Aufbau des Einlasssystems aus PFA fast völlig vermieden. Die Zählrate erreicht nach nur ca. 5 Sekunden den Wert des Hintergrunds.

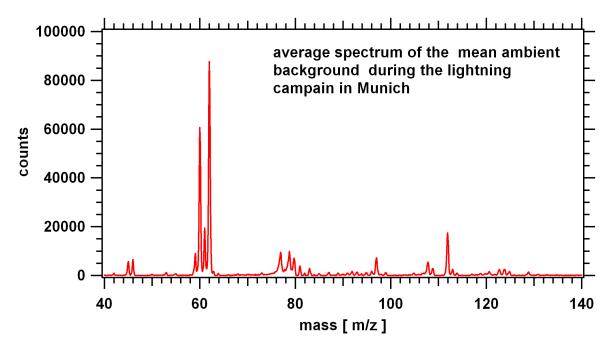


Abbildung 8.10: Beispiel eines typischen CIMS–Massenspektrums der Hallenluft während der Messungen an der TU–München. Die zur Zeit der Laborversuche stark variierende Hintergrundmolfraktion von  $NO_y$  im Bereich von 10 bis 100 ppb ist verantwortlich für die verringerte  $CO_3^-$ –Zählrate. Aus  $NO_x$  gebildetes  $NO_3^-$  dient als effektives Eduktion für die Bildung der Ionen mit den Massen 93, 109, 123 und 141 m/z.

Kap. 6.1.5) wurde mit den durchschnittlich gemessenen SO<sub>2</sub>-Molfraktionen von 200-700 ppt nicht erreicht.

#### 8.7.3 $HNO_3$ -Messung

Aufgrund der hohen Temperatur im Messcontainer von über 20 Grad und dem Aufbau des kompletten Einlasses aus PFA ohne Metallkomponenten konnten Wandverluste und Memoryeffekte der  $\mathrm{HNO_3}$ -Messung vernachlässigt werden [J. A. Neumann, 1999]. Dies macht der Verlauf der Zählrate von  $\mathrm{NO_3}^-\mathrm{HNO_3}$  auf Massenlinie 125 m/z deutlich, gemessen während der Kampagne. Die Zählrate erreicht in der Regel innerhalb von 5 Sekunden wieder den vor der Entladung herrschenden Hintergrund (s. Abb. 8.9). Die Berechnung der  $\mathrm{HNO_3}$ -Molfraktion aus den gemessenen Zählraten wurde — soweit möglich — mit der ACIMS-Formel durchgeführt. Eine Berechnung der Molfraktionen über den isotopischen Standard wie bei den Testflügen würde wegen dessen niedriger Molfraktion von nur 780 ppt in Kombination mit dem hohen Hintergrund der Umgebungsluft auf Massenlinie 62 m/z (s. Abb. 8.10) zu hohe Fehler liefern. Durch das verstärkte Auftreten von  $\mathrm{NO_2}$  und dem daraus gebildeten  $\mathrm{NO_3}^-$  reagierten die erzeugten Spurengase vorzugsweise mit  $\mathrm{NO_3}^-$ -Ionen, weshalb für die Berechnung der  $\mathrm{HNO_3}$ -Molfraktionen mit der ACIMS-Formel nicht ausschließlich die  $\mathrm{CO_3}^-$ -Eduktlinie herangezogen werden konnte. In einigen Fällen dominierte  $\mathrm{NO_3}^-$  derart, dass keine von  $\mathrm{CO_3}^-$  abhängenden Linien zu erkennen waren. Hierdurch ist eine Berechnung der Molfraktionen nur über das  $\mathrm{NO_3}^-$ -Ion durchführbar.

Wegen der niedrigen Temperaturunterschiede von 10 K (305–315 K) im Strömungsrohr und der relativen Feuchte von 22–25 % in der Halle<sup>4</sup> während der Labormessung wurden die effektiven Ratenkoeffizienten der Reaktionen von Spurengasen mit  $NO_3^-$  und  $CO_3^-$  als konstant angenommen.

Um den Ratenkoeffizienten für die Reaktion von HNO $_3$  mit CO $_3^-$  zu bestimmen, wurde ein Kalibriergas, bestehend aus synthetischer Luft, mit 1 ppb HNO $_3$  unterschiedlich befeuchtet und die Massenlinien über die Parallel–ACIMS–Formel ausgewertet. Für einen Taupunkt von 243 K bei 70 mbar im Strömungsrohr ergab sich für **Gl. 8.10** ein effektiver Ratenkoeffizient von 1.7 ( $\pm$  0.1)  $\cdot$ 10<sup>-9</sup> cm<sup>3</sup>/s.

Die Berechnung des Ratenkoeffizienten erfolgte durch die Produktionen mit Masse 123 und 62 m/z sowie den Massen 112, 114, 98 und 77 m/z, die ebenfalls von dem Eduktion auf Masse 60 m/z abhängen.

<sup>&</sup>lt;sup>4</sup>Dies entspricht einem Taupunkt von 241 bis 245 K im Strömungsrohr bei 80 mbar.

Der Fehler des Ratenkoeffizienten durch den Aufbau, die Schwankungen der Zählraten und durch den konstant gehaltenen Taupunkt von -243 K liegt bei  $\pm$  15 %.

$$NO_3^- + HNO_3 \xrightarrow{k_1} NO_3^- HNO_3$$
 (8.9)

$$CO_3^- + HNO_3 \xrightarrow{k_2} CO_3^- HNO_3$$
 (8.10)

Der effektive Ratenkoeffizient für die **Reaktion 8.9** mit  $NO_3^-$  wurde im Labor nicht bestimmt, weshalb Spektren der Laborversuche von einer AC-Koronaentladungen (s. Kap. 8.7.4) zur Bestimmung des effektiven Ratenkoeffizienten  $k_1$  (s. Gl. 8.9) herangezogen wurden. Da während dieser AC-Koronaentladung sowohl die Eduktionen  $CO_3^-$  als auch  $NO_3^-$  in ausreichendem Maß vorhanden waren (s. Abb. 8.13 und 8.14), kann von Gl. 8.10 auf den Ratenkoeffizienten der Gl. 8.9 geschlossen werden. Sämtliche Größen wie Druck, Temperatur und Feuchte waren während den Reaktionen 8.9 und 8.10 dieselben, weswegen der Ratenkoeffizient von Gl. 8.9 über Gl. 8.11 berechnet wurde, wobei  $R_{CO3,NO3}$  das Verhältnis der Zählraten von Produktlinie zu Eduktlinie  $(CO_3^-, NO_3^-)$ ,  $k_{CO3}$  den oben bestimmten Ratenkoeffizienten von Reaktion 8.10 und  $k_{NO3}$  den von Reaktion 8.9 darstellt.

$$k_{NO3} = k_{CO3} \cdot \frac{\ln(R_{NO3} + 1)}{\ln(R_{CO3} + 1)}$$
 (8.11)

Die Berechnung des Ratenkoeffizienten über die AC–Korona-Messung ergab  $0.45~(\pm~0.1)\cdot 10^{-9}~{\rm cm}^3/{\rm s}$  im Bereich von 307 bis 316 K bei einem Taupunkt von 240 bis 245 K im Strömungsrohr. Die Berechnung der HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen mittels dieses Ratenkoeffizienten wurde über Parallel–ACIMS durchgeführt. Als Produktionen wurde Masse 125 m/z verwendet und die Massen 93, 108, 109, 124, und 141 m/z abhängig von der Eduktlinie 62 m/z angenommen. Der Teil der Zählrate von Massenlinie 62 m/z, welcher durch den Zerfall von  ${\rm CO}_3^-{\rm HNO}_3$  in der Falle des Massenspektrometer entstand, wurde für einen Taupunkt von 243 K bestimmt und vor der Berechnung der HNO<sub>3</sub>–Molfraktion von der Zählrate des Eduktion  ${\rm NO}_3^-$  abgezogen (s. Abb. 8.11). Der Gesamtfehler der Berechnung der HNO<sub>3</sub>–Molfraktion betrug  $\pm~31~\%$ .

#### 8.7.4 Entladungstypen und Aufbauparameter

Während der Kampagne wurden verschiedene Entladungsarten vermessen. Da sowohl der Flammbogen als auch der Schaltstoß (s. u.) keine oder nur sehr geringe Auswirkungen auf die gemessenen Spurengase zeigten, fanden keine weiteren Untersuchungen dieser Arten der Entladung statt. Die Koronaentladung, der Lichtbogen und der Blitzstoß zeigten dagegen zum Teil starke Auswirkungen auf die Zählraten des gemessenen Spektrums. Die für die Erzeugung der elektrischen Entladungen verwendeten Aufbauten der TUM-München werden nur kurz angesprochen, weitergehende Informationen hierzu stehen in [Prinz, 1965].

#### Koronaentladung

Die Koronaentladung wurde mit einer Wechselspannungskaskade von 50 Hz über eine Einweggleichrichterschaltung erzeugt. Das anliegende elektrische Potenzial einer Koronaentladung baut ein teilweise ionisiertes Gas um mindestens eine der Elektroden auf, wobei ein permanenter Stromfluss aufrechterhalten werden kann, ohne dass es zu einem Überschlag auf die zweite Elektrode kommt. In der Regel ist eine der Elektroden eine Spitze, die andere eine Platte, um die Überschlagswahrscheinlichkeit zu verringern bzw. hohe Spannungen wie im Experiment zu erreichen. Im Bereich von Hochspannungsleitungen kommen Koronaerscheinungen häufig vor. Neben dem hierdurch entstehenden Energieverlust kann es weiter zu Funkstörungen und Geräuschbildung kommen.

In den durchgeführten Experimenten wurden Koronaentladungen bei Spannungen von 40 bis 260 kV untersucht. Die Elektroden, eine Spitze und eine Platte, hatten eine Schlagweite (Abstand) von 90 cm. Es wurden sowohl Wechselstrom- (AC-) als auch Gleichstrom- (DC-) Koronaentladungen mit identischem Versuchsaufbau untersucht. Zu Temperatur und Ausdehnung der blauschimmernden Raumladungswolke um die Spitze sind keine Angaben vorhanden.

#### Lichtbogen oder Wechselspannungsentladung

Der im Experiment untersuchte Lichtbogen (auch Bogenentladung) wurde wie auch die Korona über die 50 Hz Wechselspannungskaskade erzeugt und ist vergleichbar mit einem Schaltlichtbogen, bei dem nach Öffnen der Kontakte durch die anliegende Spannung ein Überschlag von bis zu mehreren Sekunden

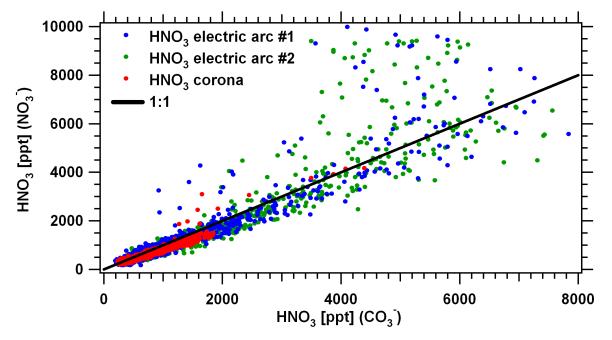


Abbildung 8.11: Vergleich der Berechnung von HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen mit verschiedenen Eduktionen erzeugt durch Lichtbogen– und Koronaentladungen. Verwendet wurden hierbei die Eduktionen  $CO_3^-$  (k = 1.7e-9 cm³/s) und  $NO_3^-$  (k = 0.45e-9 cm³/s). Die HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen, gemessen über die Eduktionen  $CO_3^-$  und  $NO_3^-$ , weisen große Schwankungen während der eigentlichen Entladung auf. Die Zählrate der  $CO_3^-$ –Eduktlinie (Masse 60 m/z) fällt hierbei auf Werte nahe dem Untergrund ab, wodurch das Verhältnis der Zählraten von Masse 123 zu 60 m/z nur noch von der Zählrate auf Massenlinie 123 m/z abhängt. Die statistische Schwankung des  $CO_3^-$ –Untergrunds erzeugt in diesem Fall die hohen Schwankungen der Molfraktionen (berechnet über  $CO_3^-$ ).

Dauer an den Elektroden stattfindet. Diese in der Regel unerwünschte Entladung entsteht an verschieden hochspannungsführenden Stellen auf Grund der geringen Durchschlagsfestigkeit von Luft. Der Lichtbogen im Experiment wurde zwischen zwei Elektrodenspitzen mit einer Schlagweite von 40 bis 90 cm und Spannungen von 120 bis 155 kV untersucht und konnte ca. 3 Sekunden lang gehalten werden, wobei ein Strom von 0.13 Ampere floss. Die Temperaturen im Inneren reichen von 6000 bis 12000 K und fallen nach außen exponentiell schnell ab [A. Risacher, 2007]. Wird die Spannung des Lichtbogens erhöht, kann es zu einem Flammbogen kommen, dessen Hauptkanal durch das Erhitzen der Luftmassen aufsteigt. Da die Variation der Schlagweite des Lichtbogens und der Flammbogen selber keinen messbaren Einfluss auf die Molfraktionen bzw. Zählraten des Spektrums zeigten, wird hierauf nicht weiter eingegangen.

#### Blitz- und Schaltstoß

Der Blitzstoß wird über eine Stoßentladung erzeugt. Diese, aufgebaut durch einen Stoßgenerator, wird von einem vorbestimmten Potenzial in einer extrem kurzen Zeit entladen. Hierbei wird durch die Variation der Entladewiderstände zwischen einem Schalt- und Blitzstoß unterschieden. Der vorliegende Stoßgenerator mit einer Gesamtkapazität (Reihenschaltung) von 11 nF wurde im Fall des Blitzstoßes mit einem Dämpfungswiderstand von 108  $\Omega$  und einem Entladewiderstand von 890  $\Omega$  versehen. Die hierbei angelegten Potenziale reichten von 50 bis 200 kV. Dabei floss ein Strom von bis zu 3000 Ampere. Die Zeit des Spannungsanstiegs bis zum Maximum lag bei 1.2  $\mu$ s. Die Gesamtzeit eines Blitzstoßes ist sehr kurz und lag während der Versuche mit ca. 20  $\mu$ s wesentlich niedriger als die eines durchschnittlichen Gewitterblitzes. Die Versuche wurden mit zwei Spitzen als Elektroden oder einer Spitze und einer Platte durchgeführt. Bei weiteren Versuchen wurde das Elektrodenmaterial und die Schlagweite geändert (Messing und Aluminium, 40 und 90 cm), worauf nicht weiter eingegangen wird, da kein Einfluss auf die Messungen festgestellt werden konnte.

#### 8.7.5 Vergleich mit real auftretenden Entladungen

Sowohl die Korona als auch der Lichtbogen sind in der Hochspannungstechnik alltäglich. Diese treten vor allem an Umspannwerken und Hochspannungsüberlandmasten in variierenden Zeiten und Spannungen auf, welche in den durchgeführten Versuchen vergleichbare Größen aufwiesen. Anders verhält es sich bei den Blitzstößen, die natürliche Blitze während eines Gewitters am ehesten wiedergeben. Hauptsächliche Unterschiede existieren in den verwendeten Spannungen und der Stromstärke, die bei natürlichen Blitzen eine Größenordnung höher liegen. Ein natürlicher Blitz besteht aus Vorentladungen und Hauptentladungen, die während eines einzelnen Blitzes mehrfach auftreten können, was sich optisch in einem länger anstehenden flackernden Lichtkanal bemerkbar macht und mit einer typischen Ausbreitung von einigen Kilometern üblicherweise auch Verzweigungen aufweist. Hierdurch ist ein Vergleich zwischen natürlichen erdnahen Gewitterblitzen und denen im Versuch erzeugten nicht unbedingt durchführbar. Einfacher ist der Vergleich zwischen Lichtbogen und Koronaentladungen an Isolatoren von Umspann- und Schaltwerken.

### 8.8 Messergebnisse der Laborversuche

Die Experimente im Labor der TU–München mit verschiedenen Entladungsformen wie Korona, Lichtbogen und Blitzstoß zeigen deutliche Einflüsse auf die Zählraten der gemessenen Spektren und weisen damit auf die Bildung von  $\mathrm{HNO}_3$  und anderer Spezies hin. Im folgenden Teil werden zuerst die gemessenen, durch Entladungen erzeugten Molfraktionen von  $\mathrm{HNO}_3$  mit NO und  $\mathrm{NO}_y$  verglichen. Weiterhin werden Vergleiche der gemessenen Molfraktionen von  $\mathrm{HNO}_x$  und  $\mathrm{NO}_3$  durchgeführt und verschiedene Nebeneffekte während den Messungen interpretiert.

#### 8.8.1 Korona

Die gemessenen Molfraktionen von HNO $_3$  während einer Koronaentladung zeigten Unterschiede zwischen Wechselstrom und Gleichstrom. Während AC-Koronaentladungen bei Spannungen von 260 kV HNO $_3$ - Molfraktionen von bis 1200 ppt erzeugten, zeigten DC-Entladungen nur ein von der Hintergrundatmosphäre ( $\sim 400$  ppt HNO $_3$ ) erhöhtes Signal von 50–100 ppt (s. Abb. 8.12). Dieser Unterschied in den erzeugten HNO $_3$ -Molfraktionen durch AC- und DC-Spannungen wurde zusätzlich gestützt von der H $_2$ SO $_4$ -Messung, bei der während der AC-Korona Entladung gegenüber der DC-Korona signifikant höhere Molfraktionen von Schwefelsäure gemessen wurden [Muschik, 2007], wobei die AC/DC-Unterschiede

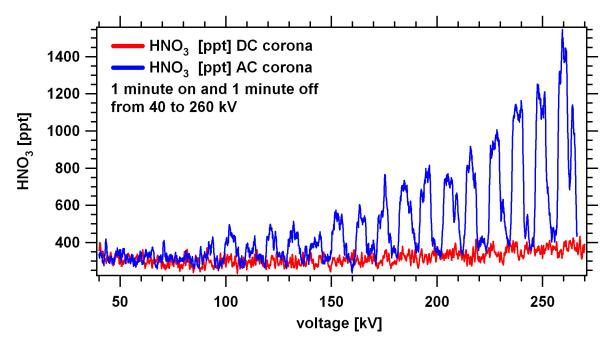


Abbildung 8.12: Vergleich der HNO $_3$ –Messung einer AC– und DC–Koronaentladung mit identischem Aufbau. Der Hintergrund lag bei 400 ppt. Ab Spannungen von 100 kV ergab die Koronaentladung signifikante Anstiege der HNO $_3$ –Molfraktion von bis zu 1200 ppt (260 kV). Die HNO $_3$ –Messwerte für eine AC–Koronaentladung liegen damit deutlich über der einer DC–Korona, die erstmals signifikante Anstiege der Molfraktionen ab Spannungen von 200 kV aufwies. Die Molfraktionen einer DC–Korona unterscheiden sich nicht zwischen Nulldurchgängen ohne Spannung und Durchgängen mit angelegter Spannung.

in den Molfraktionen von  $\rm H_2SO_4$  geringer ausfielen. **Abb. 8.13** zeigt das Massenspektrum einer AC-Korona bei einer angelegten Spannung von 260 kV, wobei im Vergleich zu **Abb. 8.14**, welche das Hintergrundspektrum während eines Nulldurchgangs der AC-Korona wiedergibt, eine deutliche Erhöhung der Massenlinien 123, 124, 125, 141 m/z zu erkennen ist.

NO und  $\mathrm{NO}_y$  während der Koronamessung sind dargestellt in **Abb. 8.15** und zeigen ein ähnliches Verhalten wie die  $\mathrm{HNO}_3$ –Molfraktionen. Während bei der DC–Korona ein  $\mathrm{NO}_y$ –Hintergrund aufgebaut wird und Zeiträume zwischen den Durchgängen ohne und mit Spannung nicht unterschieden werden können, fallen sowohl die  $\mathrm{NO}_y$ – als auch die NO–Molfraktionen der AC–Korona während den Nulldurchgängen auf Hintergrundniveau ab.

Die Erhöhung ( $\Delta NO_y$ ) der  $NO_y$ –Molfraktion ist sowohl während der AC–Korona (35 ppb) als auch während der DC–Korona (40 ppb) im Gegensatz zu  $\Delta HNO_3$  (100 ppt zu 1200 ppt) annähernd identisch, die NO–Molfraktion hingegen steigt während der DC–Korona ( $\Delta NO=50$  ppb, AC–Korona  $\Delta NO<10$  ppb) viel stärker. Das Verhältnis NO zu NO $_y$  (Untergrund korrigiert) bleibt bei der AC–Korona mit 0.3, wie auch das der DC–Korona mit 0.7 bei einer Zunahme der Spannung, nahezu konstant.

Der Unterschied in den gemessenen Molfraktionen von HNO<sub>3</sub>, NO und NO<sub>y</sub> zwischen der AC- und DC-Korona könnte durch die isolierende Wirkung der Ladungswolke um die Spitze der Koronaentladung hervorgerufen werden. Bei einer DC-Korona in positiver Richtung — wie im Aufbau verwendet — wird an der Stelle der höchsten Feldstärke (an der Spitze) eine stabile Raumladungswolke aus positiven Ionen erzeugt. Nachfolgende Ladungen werden hierdurch bei der DC-Korona in ihrer Wirkung behindert. Die AC-Korona besitzt somit ein größeres Volumen für die Bildung verschiedener Spurengase. Des Weiteren fällt die Spannung der DC-Koronaentladung während eines Nulldurchgangs sehr viel langsamer ab als bei einer AC-Koronaentladung, wodurch die DC-Korona<sup>5</sup> effektiv länger als eine AC-Korona anliegt. Dies würde die konstant steigenden NO- und NO<sub>y</sub>-Molfraktionen der DC-Korona erklären. Die niedrigen HNO<sub>3</sub>-Molfraktionen bei der DC-Korona stehen allerdings zu den hohen gemessenen NO/NO<sub>y</sub>-Molfraktionen einer DC-Korona im Widerspruch. Erklärbar würde dies durch den Unterschied zwischen den gebildeten NO-Molfraktionen während der AC- (< 10 ppb) und DC-Korona (50 ppb), welcher auf

<sup>&</sup>lt;sup>5</sup>Das Abfallen der Spannung einer DC–Korona kann bei sehr hohen Spannungen mehrere Minuten dauern und daher zeitlich gesehen die Pausen überdauern.

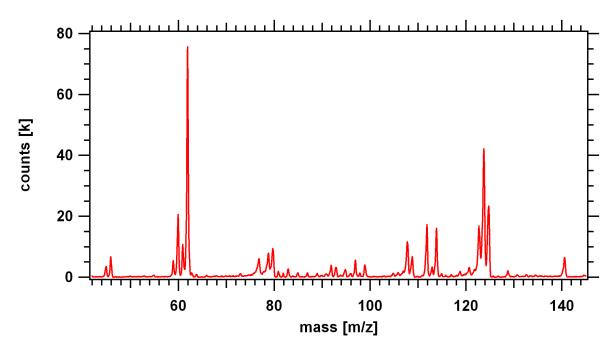


Abbildung 8.13: Typisches Massenspektrum einer AC–Koronaentladung bei 260 kV.

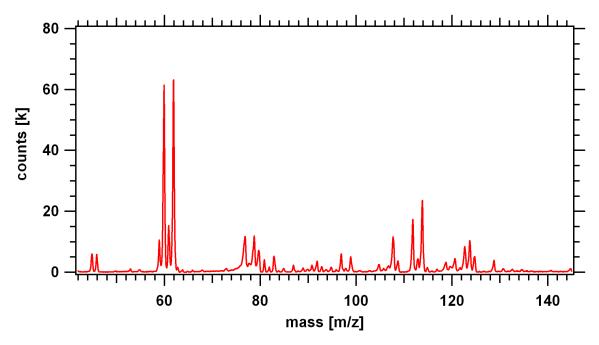


Abbildung 8.14: Zu der AC–Korona<br/>entladung (oben) gehörendes Massenspektrum der Hintergrundluft in der Halle.

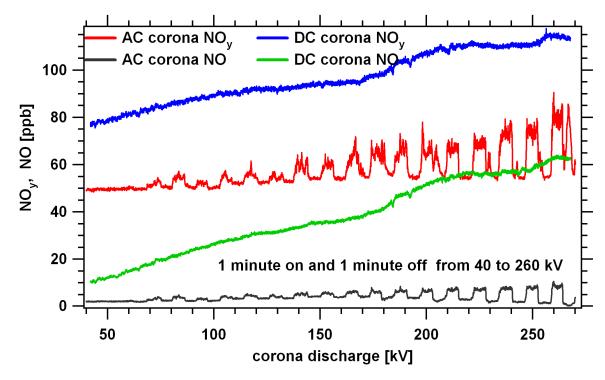


Abbildung 8.15:  $NO/NO_y$ –Messung einer AC/DC–Koronaentladung. Zu erkennen ist der Anstieg im  $NO_y$  (rot) und NO (schwarz) bei jeder AC–Spannungssteigerung. Während der Nulldurchgänge fallen die Messwerte auf das Hintergrundniveau ab. Die DC–Messung zeigt eine kontinuierliche Steigerung der Molfraktion von NO und  $NO_y$ . Hierbei sind die Zeiten mit angelegter Spannung von den Nulldurchgängen nicht zu unterscheiden.

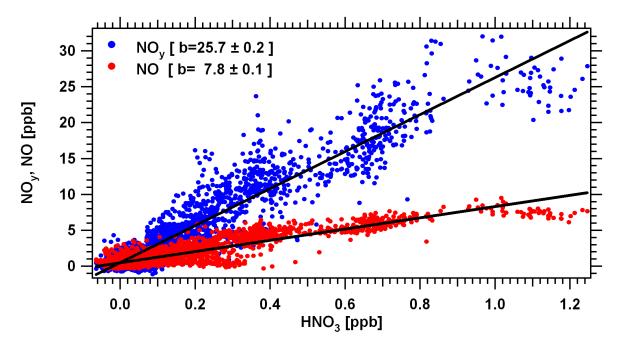


Abbildung 8.16: NO- und NO<sub>y</sub>-Molfraktion der AC-Koronaentladung, aufgetragen über HNO<sub>3</sub>. Die Versuche geben ein konstantes Verhältnis von 13 % für HNO<sub>3</sub>/NO und 4 % für HNO<sub>3</sub>/NO<sub>y</sub> wieder. Die AC-Korona zeigte von den vermessenen Entladungstypen das höchste  $\mathrm{HNO_3/NO_y}$ -Verhältnis.

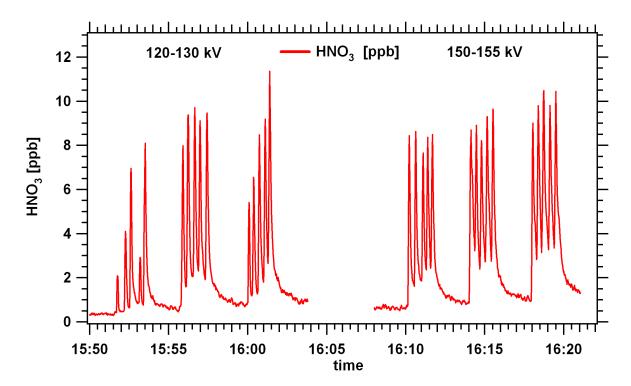


Abbildung 8.17:  $\rm HNO_3$ -Molfraktionen der Lichtbogenversuche mit unterschiedlichen Spannungen zwischen 120 und 155 kV und einem Entladestrom von 0.13 A. Der Lichtbogen stand ca. 3 Sekunden lang an. Die hierbei gemessenen  $\rm HNO_3$ -Molfraktionen lagen alle um 8–10 ppb und zeigten innerhalb der angelegten Spannungen kaum Variationen.

eine Verringerung der Radikale wie OH· und  $\mathrm{HO}_2$ · hindeutet, die für die Bildung von  $\mathrm{HNO}_x$  notwendig sind

**Abb. 8.16** zeigt die gemessenen NO- (blau) und NO<sub>y</sub>-Molfraktionen (rot) der AC-Korona, aufgetragen über die HNO<sub>3</sub>-Molfraktion. Die Steigung der Ausgleichsgerade gibt ein HNO<sub>3</sub>/NO<sub>y</sub>-Verhältnis von 4 ( $\pm$  0.1) % wieder.

### 8.8.2 Lichtbogen

Entladungsversuche mit Lichtbögen wurden mit einen konstant gehaltenen Entladungsstrom von 0.13 A und eine durch den Aufbau bedingte nahezu konstante Spannung von 120–155 kV durchgeführt. Diese Versuche ergaben die höchsten  $HNO_3$ –Molfraktionen im Bereich von 10 ppb (s. Abb. 8.17). Während eines Lichtbogens wurden im Mittel 20 bis 80 ppb Ozon und 600 ppb  $NO_y$  gemessen (s. Abb. 8.18). Das Verhältnis von  $HNO_3$  zu  $NO_y$  ist hierdurch mit 1.6 ( $\pm$  0.5) % niedriger als das der Korona, liegt aber über dem des Blitzstoßes (s. u.).

### 8.8.3 Blitzstoß

Der Blitzstoß zeigt in der Bildung von  $HNO_3$  eine Abhängigkeit von den verwendeten Zustandsgrößen der Blitzstoßentladung. Der verwendete Spannungsbereich reichte von 50 bis 200 kV, wobei Stromstärken von 2100 bis 3000 A auftraten. Die hierbei gemessenen Molfraktionen lagen im Bereich von 2 bis 6 ppb (s. Abb. 8.19).

Es kann nicht ausgeschlossen werden, dass der Anstieg der  $HNO_3$ –Molfraktionen (Faktor 3, 2–6 ppb) sowohl von dem Spannungsbereich von 50–200~kV (Faktor 4) als auch von dem Stromstärkebereich (Faktor 1.4, 2100–3100~A) abhängig war.

Die  $\mathrm{HNO_3}$ –Molfraktion beim Blitzstoß war im Verhältnis zum Lichtbogen deutlich niedriger. Hierbei kann auch die kurze Entladungszeit von 20  $\mu\mathrm{s}$  des Blitzstoßes beigetragen haben. Bei der Aufnahme eines Messwertes innerhalb einer Sekunde wird über 5 Microscans gemittelt, wobei während der Auslesezeit (etwa 50 % der Messzeit) keine Ionen gesammelt werden. Der Blitzstoß mit einer Dauer von 20  $\mu\mathrm{s}$  wird dabei

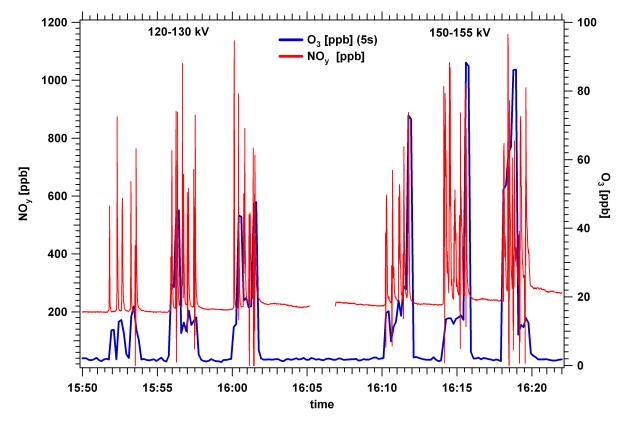


Abbildung 8.18: Gemessene Molfraktionen von  $\mathrm{NO}_y$  und Ozon im Lichtbogen. Der Hintergrund von  $\mathrm{NO}_y$  lag bei 200 ppb, der von Ozon bei 2 ppb. Während einer Lichtbogenentladung erhöhte sich das  $\mathrm{NO}_y$  im Mittel um 600 ppb. Ozon stieg deutlich von 2 auf bis zu 80 ppb, wobei durch die Mittelung der Ozonmolfraktion über 5 Sekunden diese vermutlich zu niedrig ausfiel.

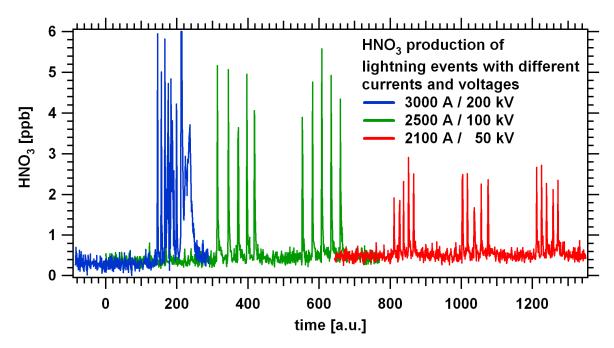


Abbildung 8.19: HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen der Blitzstoßmessungen im Spannungsbereich von 50 kV bis 200 kV. Zur besseren Veranschaulichung sind die Hintergründe der dargestellten HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen verschiedener Versuche auf identisches Niveau gelegt und übereinander geschoben worden. Die Stromstärke während der Blitzereignisse lag zwischen 2.1 und 3 kA. Die Molfraktionen liegen mit 2 bis 6 ppb niedriger als beim Lichtbogen. Vermutlich ist hierfür die durchschnittliche Messzeit von einer Sekunde ausschlaggebend, welche die Anstehzeit des Blitzstoßes von 20  $\mu$ s um ein Vielfaches überschreitet. Die Versuchsreihen mit unterschiedlicher Spannung und Stromstärke zeigen deutlich einen Einfluss auf die gemessenen HNO<sub>3</sub>–Molfraktionen. Das HNO<sub>3</sub>– zu NO<sub>y</sub>–Verhältnis von 0.8 (± 0.4) % ist wegen der großen Schwankungen in den Molfraktionen von HNO<sub>3</sub> und NO<sub>y</sub> einem großem Fehler unterworfen und kann wegen der nicht berücksichtigten Mittelung der Messung höher liegen. Das gemessene HNO<sub>3</sub>/NO<sub>y</sub>–Verhältnis mit einer Auflösung von 1 Sekunde ist im Verhältnis geringer als das der Korona und des Lichtbogens.

im Gegensatz zu einer Korona- oder Lichtbogenentladung mit Anstehzeiten über 3 Sekunden durch die Mittelung der CIMS-Apparatur stärker beeinflusst, was möglicherweise zu unterschätzten Molfraktionen in den Versuchen mit Blitzstößen geführt hat.

Das  $\mathrm{HNO_3/NO_y}$ -Verhältnis von 0.8 (± 0.4) % ist wegen der großen Schwankungen in den Molfraktionen von  $\mathrm{HNO_3}$  und  $\mathrm{NO_y}$  einem großem Fehler unterworfen und kann wegen der nicht berücksichtigten Mittelung der Messung höher liegen. Das gemessene  $\mathrm{HNO_3/NO_y}$ -Verhältnis mit einer Auflösung von 1 Sekunde ist geringer als das der Korona und des Lichtbogens.

# 8.8.4 Vergleich der $HNO_x$ -Produkte zwischen SCOUT-O3- und Labormessungen

Das Blitzereignis der SCOUT-O3-Kampagne zeigte im Vergleich zu den Blitzen im Labor eine stark erhöhte Massenlinie  $109 \text{ m/z} (NO_3^-HNO_2)$  (s. Abb. 8.5), während bei Laborblitzen die Massenlinie  $125 \text{ m/z} (NO_3^-HNO_3)$  dominierte. Ausschlaggebend für die Bildung von  $HNO_3$  ist die **Reaktion 8.12**, wogegen  $HNO_2$  über **Reaktion 8.13** gebildet wird.

$$NO_2 + OH \xrightarrow{k_1, M} HNO_3$$
 (8.12)

$$NO + OH \stackrel{k_2,M}{\longrightarrow} HNO_2$$
 (8.13)

Während der Ratenkoeffizient  $k_1$  bei einem Temperaturabfall von 300 K auf 225 K um die Hälfte fällt, steigt  $k_2$  um den Faktor 2 an [NIST, 2007]. Des Weiteren steigt die Relaxationszeit der temperaturabhängigen  $NO_2$ -Molfraktion im Gleichgewicht mit fallendem Druck (s. Tab. 8.1), wodurch möglicherweise bei einer kurzen Entladungszeit von 40 bis 200 ms die effektive  $NO_2$ -Molfraktion verändert werden

könnte. Zusätzlich wird die Bildung von NO<sub>2</sub> durch die Reaktion von NO mit Ozon in der unteren Troposphäre durch die druckbedingte geringere Ozonkonzentration verlangsamt. Diese Annahmen könnten die Produktionsrate von salpetriger Säure durch Blitze in höheren atmosphärischen Schichten gegenüber Salpetersäure begünstigen.

Eine weitere Möglichkeit ergibt sich durch die hohe  $\mathrm{NO}_2$ – und  $\mathrm{NO}_3$ –Molfraktion des Hintergrunds während der Labormessung in München, die eine Bildung von  $\mathrm{HNO}_3$  gegenüber  $\mathrm{HNO}_2$  begünstigt und in der oberen Troposphäre nicht vorhanden ist. Hierdurch könnten zum Zeitpunkt der Labormessungen die eigentlichen durch die Entladung entstandenen  $\mathrm{HNO}_x$ –Verhältnisse nicht mehr nachweisbar sein, zumal die Verweildauer der Spurengase bis zur eigentlichen Messung 1 Sekunde beträgt.

#### 8.8.5 $HNO_x$ -Produkte

Das Massenspektrum der koronaähnliche Entladung während SCOUT-O3 (s. Abb. 8.5) wies neben der Massenlinie 125 m/z für HNO<sub>3</sub> auch Massenlinien 93, 109, 124 und 141 m/z auf. Hierbei wurde in **Kap. 8.6.1** vermutet, die Signaturen repräsentieren (HNO<sub>,</sub>)<sup>6</sup> HONO<sub>,</sub> NO<sub>3</sub> und HNO<sub>4</sub> (s. **Tab. 8.3**).

Eine etwas andere Sicht der Massenlinien 93, 109 und 125 m/z ergibt sich unter der Annahme, dass  $NO_3^-$  nicht die einzige Eduktlinie in nennenswerter Zählrate darstellt. Möglicherweise reagiert  $NO_2$  ungeachtet der kleineren Elektronenaffinität von 2.2 eV gegenüber 3.9 eV des  $NO_3$  nicht nur zu  $NO_3^-$ , sondern auch teilweise zu  $NO_2^-$  mit Masse 46 m/z. Durch einen hohen Hintergrund von zeitweise über 200 ppb  $NO_y$  und der im Massenspektrum signifikant auftretenden Massenlinie 46 m/z kann nicht ausgeschlossen werden, dass Ionen einen  $NO_2^-HNO_x$ -Komplex bilden. Hierdurch würden die in **Tab. 8.3** angegebenen Spurengase zusätzlich auf einer 16 amu niedrigeren Massenlinie die  $NO_3^-$ -Massenlinien überlagern. Hierbei besteht die Möglichkeit, dass Masse 93 m/z auch  $NO_2^-HNO_2$  und nicht HNO darstellt (s. Kap. 8.8.8).

Die Massenlinie 46 m/z, welche  $NO_2^-$  repräsentieren könnte, ist in allen Spektren vorhanden. Die Zählrate dieser Massenlinie ist aber im Verhältnis zur Zählrate von  $NO_3^-$  während einer Entladung vernachlässigbar, weshalb in den weiteren Vergleichen der Produktionen Ionen, die durch  $NO_2^-$  entstanden sind, unberücksichtigt bleiben.

### 8.8.6 Vergleich der HNO<sub>x</sub>-Produkte in unterschiedlichen Entladungen

Die Molfraktionen von  $\mathrm{HNO}_x$ , erzeugt während den Labormessungen durch eine AC-Korona-Entladung, sind in  $\mathrm{Abb.~8.20}$  über die gemessene  $\mathrm{HNO_3-Molfraktion^7}$  aufgetragen. Diese wurden über die ACIMS-Formel mit dem für  $\mathrm{HNO_3}$  bestimmten Ratenkoeffizienten von  $\mathrm{k}=0.45\cdot 10^{-9}~\mathrm{cm^3/s}$  berechnet, wodurch die berechneten Molfraktionen (auch für die weiteren besprochenen Entladungen) nur Näherungen darstellen. Qualitativ sind diese wegen denselben Zustandsgrößen (u. a. Feuchte, Temperatur, Druck) während der  $\mathrm{HNO_3-Bildung}$  vergleichbar.  $\mathrm{NO_3\cdot und~HNO_4}$  geben einen parallelen Verlauf der Molfraktionen zu  $\mathrm{HNO_3}$  wieder, während die Molfraktionen von  $\mathrm{HNO_2}$  und  $\mathrm{HNO}$  einen in der Steigung geänderten, zueinander aber ähnlichen Verlauf aufweisen. Ursache ist vermutlich die Art der Bildung von  $\mathrm{HNO_2}$  und  $\mathrm{HNO}$  durch den identischen Vorläufer  $\mathrm{NO}$  (s. Tab. 8.4), wogegen  $\mathrm{HNO_4}$ ,  $\mathrm{HNO_3}$  und  $\mathrm{NO_3}$ · über den Vorläufer  $\mathrm{NO_2}$  gebildet werden. Während die von  $\mathrm{NO_2}$  abhängen Spezies kontinuierlich steigen, bleiben die von  $\mathrm{NO}$  abhängenden ab einer Molfraktion von 600 ppt  $\mathrm{HNO_3}$  nach einem geringerem Anstieg auf gleichem Niveau, was konform mit dem sinkenden Verhältnis von  $\mathrm{NO/NO_9}$  einer  $\mathrm{AC-Korona}$  ist (s. Abb. 8.21).

In dem Fall, dass Masse 93 m/z nicht  $NO_3^-HNO$  sondern  $NO_2^-HNO_2$  darstellt, werden Masse 93 und 109 m/z (s. Gl. 8.14, 8.15) von der  $HNO_2$ -Molfraktion abhängen, wodurch ebenfalls der ähnliche Verlauf von  $HNO_2$  und HNO erklärt würde (s. Kap. 8.8.8).

$$HNO_2 + NO_2^- \longrightarrow NO_2^- HNO_2$$
 (8.14)

$$HNO_2 + NO_3^- \longrightarrow NO_3^-HNO_2$$
 (8.15)

Die zeitliche Verteilung der  $\mathrm{HNO}_x$ -Molfraktionen mehrerer Blitzstöße sind in  $\mathrm{Abb.}\ 8.22$  dargestellt und weisen Ähnlichkeiten mit einer AC-Korona auf. Sowohl die Molfraktionen von  $\mathrm{HNO}_3$  und  $\mathrm{HNO}_4$  als auch von  $\mathrm{HNO}_2$  und  $\mathrm{HNO}_3$  und  $\mathrm{HNO}_4$  wie während der AC-Korona wieder. Der zeitliche Verlauf der  $\mathrm{NO}_3$ -Molfraktion passt sich während des

<sup>&</sup>lt;sup>6</sup>s. Kap. 8.8.8

<sup>&</sup>lt;sup>7</sup>Da die HNO<sub>3</sub>-Molfraktion mit der Entladungsspannung anstieg, ist die Molfraktion auf der X-Achse somit auch ein Maß für die angelegte Spannung von 40 bis 260 kV

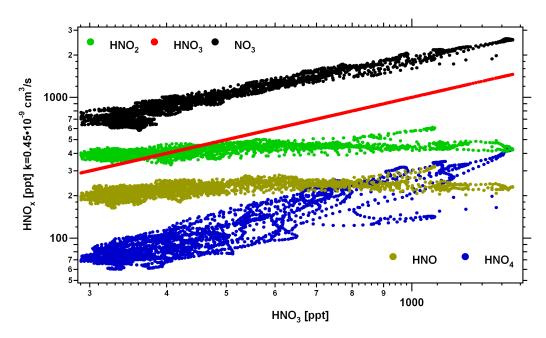


Abbildung 8.20: Gemessene  $\mathrm{HNO}_x$ -Molfraktionen einer AC-Korona, aufgetragen über die  $\mathrm{HNO}_3$ -Molfraktion. Hierbei wurde die Entladespannung der AC-Korona von 40 bis 260 kV variiert. Für die Berechnung der  $\mathrm{HNO}_x$ -Molfraktionen wurde der Ratenkoeffizient aus  $\mathrm{Gl.~8.9}$  des  $\mathrm{HNO}_3$ -Nachweises mit  $\mathrm{NO}_3^-$ -Eduktionen verwendet. Sowohl die Molfraktionen von  $\mathrm{HNO}_4$ ,  $\mathrm{HNO}_3$  und  $\mathrm{NO}_3$ - als auch  $\mathrm{HNO}_2$  und  $\mathrm{HNO}_3$  weisen ähnliche Steigungen auf, sind aber vermutlich wegen der unterschiedlichen Vorläufer  $\mathrm{NO}_3$  und  $\mathrm{NO}_2$  im Verlauf verschieden.

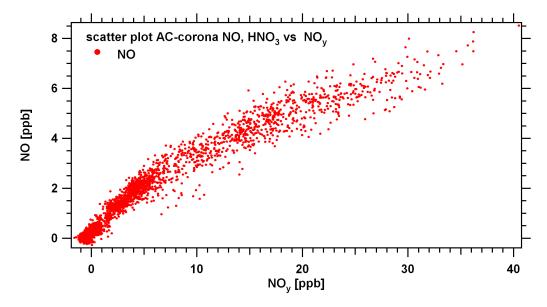


Abbildung 8.21: Scatterplot von NO über  $NO_y$  einer AC–Korona. Hierbei ist zu erkennen, dass das Verhältnis von  $NO/NO_y$  mit steigernder  $NO_y$ –Molfraktion (Spannungssteigerung der Korona) sinkt, wodurch die Reaktionen von Radikalen wie OH· mit NO im Verhältnis zu anderen Stickstoffverbindungen (möglicherweise  $NO_2$ ) abnehmen.

Blitzstoßes dem Verlauf der HONO- und HNO-Molfraktionen an — im Gegensatz zu der AC-Korona wo NO<sub>3</sub> sich dem Verlauf von HNO<sub>3</sub> und HNO<sub>4</sub> anpasst.

Die im Lichtbogen erzeugten  $HNO_x$ -Molfraktionen zeigt **Abb. 8.23**.  $HNO_4$ ,  $HNO_2$  und HNO weisen einen stark fallenden Verlauf der Molfraktionen bis auf die Nachweisgrenze<sup>8</sup> von etwa 40 ppt auf. Ein Sonderfall scheint hier NO<sub>3</sub>· (124 m/z) zu sein, das zu Beginn der Entladung mit HNO<sub>3</sub> kurz ansteigt, dann aber wieder abfällt und im Maximum von HNO3 ein lokales Minimum besitzt. Ab diesem Zeitpunkt steigt NO<sub>3</sub> wieder an, während HNO<sub>3</sub> abfällt. 4 Sekunden später erreichen beide Spurengase identische Molfraktionen.

Eine Möglichkeit für den Verlauf der NO<sub>3</sub>-Molfraktion sind die Photolyse-Reaktionen 8.16 und 8.17,

$$NO_3 + h\nu \longrightarrow NO_2 + O(^3P)$$
 (8.16)  
 $NO_3 + h\nu \longrightarrow NO + O_2$  (8.17)

$$NO_3 + h\nu \longrightarrow NO + O_2$$
 (8.17)

wobei die Reaktion 8.16 bei Strahlung unter 585 nm [Pitts and Pitts, 2000] effizient wird (s. Abb.

Der Abfall der NO<sub>3</sub>.-Molfraktion in **Abb. 8.23** ab der 6. Sekunde deutet auf das Einsetzen der photolytischen Spaltung von NO<sub>3</sub>· hin, wobei der Lichtbogen zwischen der 3. und 4. Sekunde einsetzte.

Die violett-blaue Emission des durch den Lichtbogen erhitzten Gases (s. Abb. 8.25) deutet dabei auf einen schwarzen Strahler im Wellenlängenbereich des Emissionsmaximums um 350 nm hin. Hierdurch erklärt sich nicht nur die Abnahme von NO<sub>3</sub>· durch Photolyse, ebenso wird der fallende Verlauf der Molfraktion von HNO<sub>2</sub> während der Entladung erklärbar, welcher ebenfalls durch Photolyse mit Strahlung von Wellenlängen unter 400 nm nach Gl. 8.18 verringert wird [Pitts and Pitts, 2000].

$$HNO_2 + h\nu \longrightarrow NO + OH \cdot$$
 (8.18)

Da HNO<sub>3</sub> erst ab Wellenlängen um die 230 nm [Pitts and Pitts, 2000] effektiv gespalten wird, kann davon ausgegangen werden, dass der Lichtbogen die entsprechende Temperatur nicht erreicht. Diese Erklärung durch Photolyse steht auch im Einklang mit den Blitzstoß- und Koronaversuchen. Bei den Blitzstößen war die Zeitspanne der Photolyse mit  $20 \mu s$  zu kurz für einen messbaren Einfluss auf die HNO<sub>x</sub>-Molfraktionen, wogegen bei den Koronaentladungen die Lichtintensität zu schwach war.

HNO<sub>4</sub> wird durch Photolyse mit UV-Strahlung unter 280 nm Wellenlängen gespalten und liegt somit den notwendigen 230 nm für eine Photolyse von HNO3 näher als HONO. Dass die Molfraktion von HNO<sub>4</sub> während der Lichtbogenentladung trotzdem auf die Nachweisgrenze abfällt, könnte an der effektiven Temperatur des Lichtbogens liegen, die möglicherweise eine ausreichende UV-Strahlung von 280 nm liefert, aber den Fluss der UV-Strahlung von 230 nm vernachlässigbar werden lässt. Die effektive Temperatur eines Lichtbogens gibt das Verhältnis der spezifischen Ausstrahlung  $(I_{230,T}/I_{280,T})$  bei 230 und 280 nm vor. Das Verhältnis ist umso niedriger, je tiefer die Temperatur<sup>9</sup> des Schwarzen Strahlers liegt.  $I_{230,T}/I_{280,T}$  liegt bei Temperaturen von 2000 bis 3000 K im Bereich von 0.002 bis 0.03 und steigt bei 5000 bis 6000 K auf 0.19 bis 0.31 an, wodurch die effektive Temperatur des Lichtbogens möglicherweise zwischen 2000 und 5000 K zu finden ist (s. Abb. C.1).

Im Widerspruch zu diesen Ausführungen steht das Ansteigen der NO<sub>3</sub>-Molfraktionen ab der 6. Sekunde in Abb. 8.25, während die Molfraktionen von HONO, HNO und HNO<sub>4</sub> weiter abfallen. Warum gerade NO<sub>3</sub>, mit einer einsetzenden Photolyse schon ab Wellenlängen von 585 nm als Erstes wieder gebildet wird, kann durch die abgegebene UV-Strahlung nicht erklärt werden. Abb. 2.7 gibt für die Bildung von  $NO_3$  weitere Möglichkeiten wieder. Die abgebildete Photolyse von  $HNO_4$  nach  $NO_3$  ist zwar wahrscheinlich, kann aber wegen der niedrigen Molfraktionen von HNO4 die Molfraktionen von NO3 nicht erklären.

Eine andere spekulative Möglichkeit $^{10}$  ergibt sich aus der Bildung von NO $_3$  über NO $_2$  mit Ozon und die Reaktion von OH· mit HNO<sub>3</sub>. Sowohl Ozon als auch OH· werden während eines Lichtbogens erzeugt. Die Bildung von NO<sub>3</sub> über OH· und HNO<sub>3</sub> wird bei hohen Temperaturen bevorzugt [NIST, 2007]. Um eine stabile  $NO_3$ -Molfraktion über die Reaktion von Ozon mit  $NO_2$  im Beisein von UV-Strahlung unter 350 nm zu erreichen, ist eine hohe Ozonmolfraktion erforderlich. Dies könnte im Einklang mit dem Anstieg der Molfraktion von NO<sub>3</sub> vor denen von HNO, HONO und HNO<sub>4</sub> stehen. Möglicherweise benötigt der

 $<sup>^{8}</sup>$ Die  $\mathrm{HNO}_{x}$ -Nachweisgrenze von etwa 40 ppt wurde nachträglich aus den Massenspektren der Laborversuche bei der TU-München abgeschätzt.

<sup>&</sup>lt;sup>9</sup>Gilt für einen Temperaturbereich von 1000 bis 12000 K.

<sup>&</sup>lt;sup>10</sup>Die Annahme dieser NO<sub>3</sub>-Bildung ist reine Spekulation des Verfassers.

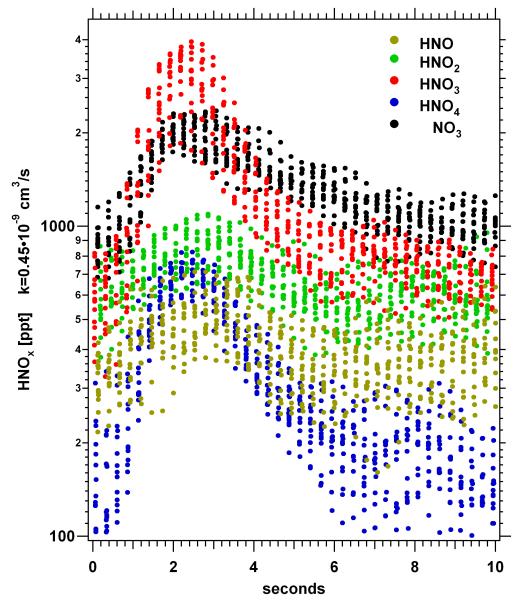


Abbildung 8.22:  $\mathrm{HNO}_x$ –Zeitreihe mehrerer Blitzstöße von 75–100 kV und 2000–3000 A bis 10 s nach der Entladung. Zusätzlich ist noch Masse 124 m/z ( $\mathrm{NO}_3^-\mathrm{NO}_3$ ) dargestellt. Die Werte sind alle der Übersicht halber gemittelt (4-mal jeweils über laufendes Mittel über 3 Punkte). Erkennbar sind ein Anstieg der  $\mathrm{HNO}_x$ –Molfraktionen während des Blitzstoßereignisses und der jeweils annähernd identische Verlauf sowohl von  $\mathrm{HNO}_3$  zu  $\mathrm{HNO}_4$  als auch von  $\mathrm{HNO}_2$  zu  $\mathrm{HNO}$  während der Entladung im Vergleich zu einer AC–Korona (s. Abb. 8.20)

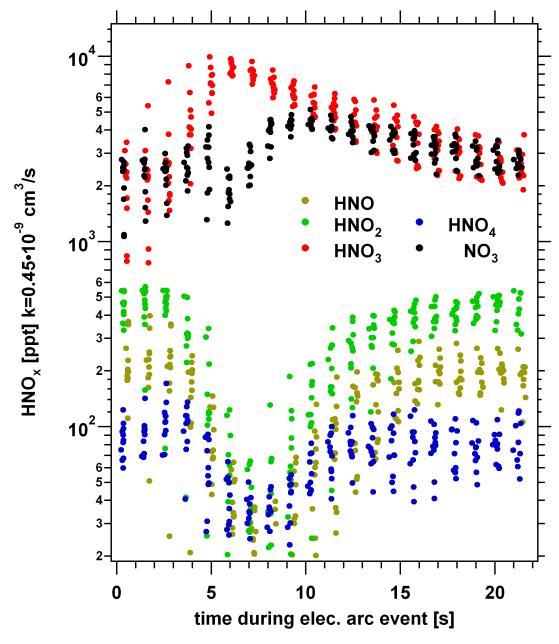


Abbildung 8.23:  $\text{HNO}_x$ -Molfraktionen mehrerer Lichtbogen bei Spannungen von 120–155 kV und einem Strom von 0.13 A. Bei den Lichtbogen fallen die Molfraktionen von HNO,  $\text{HNO}_2$  und  $\text{HNO}_4$  unter die Nachweisgrenze von etwa 40 ppt ab, während die Molfraktion von  $\text{HNO}_3$  ein Maximum erreicht. Die  $\text{NO}_3$ -Molfraktion fällt kurz nach Beginn der Entladung auf ein Minimum und steigt gegen Ende der Entladung wieder an. Alle Werte sind der Übersicht halber über ein laufendes Mittel von 3 Punkten gemittelt.

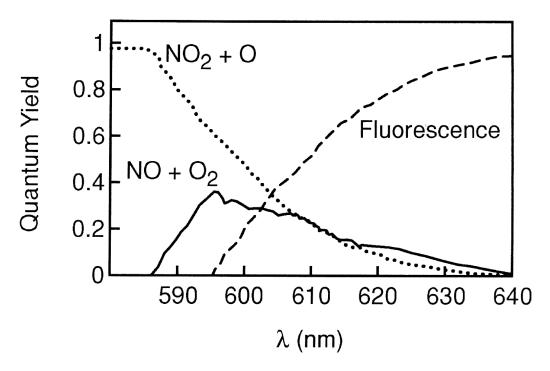


Abbildung 8.24: Quantenausbeute für NO<sub>3</sub>—Photolyse [Pitts and Pitts, 2000].

Aufbau der notwendigen OH— und Ozonmolfraktionen für die Reaktion von  $HNO_3$  nach  $NO_3$  eine gewisse Zeit, um den Anstieg in der  $NO_3$ –Molfraktion umzusetzen.

### 8.8.7 Abnormales NO/Ozon-Verhalten im Blitzstoßversuch

Die gemessene  $NO_y$ -Molfraktion stieg während der Versuche in der Regel mit der Entladungsspannung an. Am letzten Tag wurde morgens zu Beginn der Versuche mit Blitzstößen ein ungewöhnlich hoher Hintergrund von zirka 120 ppb NO in der Halle gemessen. Dieses hohe Hintergrundniveau konnte vorher während den Messungen nicht beobachtet werden und lässt sich auch im Nachhinein nicht erklären. In diesem Umfeld brachen die NO-Molfraktion bei den gemessenen Blitzstoßentladungen von zirka 120 ppb auf bis unter 40 ppb ein, während die  $NO_y$ -Molfraktion (nicht dargestellt) keiner Änderung unterlag (s. Abb. 8.26). Anscheinend erzeugten in dieser Situation die Blitzstoßversuche kein zusätzliches NO, sondern verringerten dieses.

Ein mögliches reaktives Gas in ausreichender Molfraktion, welches hierfür verantwortlich sein könnte, wäre Ozon, obwohl der Ratenkoeffizient k der **Reaktion 8.19** mit  $\sim 1\cdot 10^{-14}$  cm³/s bei 300 K [NIST, 2007] verhältnismäßig niedrig ausfällt. Da der Temperaturverlauf im Blitzereignis einer erhitzten Luftmasse nicht bekannt ist und großen Gradienten unterliegt, kann der temperaturabhängige Ratenkoeffizient dieser Reaktion stark variieren. Die stabile NO<sub>y</sub>–Molfraktion während dieser Blitzstöße würde hierdurch ebenfalls erklärt.

$$NO + O_3 \xrightarrow{k} NO_2 + O_2$$
 (8.19)

Ein Hinweis auf diesen Reaktionsmechanismus könnte die NO-Messreihe der AC- und DC-Korona wiedergeben (s. Abb. 8.27). Während der AC/DC-Korona steigt die Molfraktion des NO-Hintergrunds zunächst an. Während die DC-Korona diesen Hintergrund bis zum Ende der Messreihe aufbaut, stellt sich ab einer Ozonmolfraktion von ca. 70 ppb (50300 s) bei der AC-Korona ein Absinken des Hintergrunds ein. Diese 70 ppb Ozon könnten unter den im Laborraum herrschenden Bedingungen eine Grenze für das verstärkte Einsetzen der Reaktion 8.19 darstellen. Bei der DC-Korona tritt dieser Effekt vermutlich wegen der nur geringen Ozonmolfraktion von unter 10 ppb, hervorgerufen durch den Raumladungseffekt (s. Kap. 8.7.4), nicht auf. Die Ozonmolfraktionen wurden über 5 Sekunden gemittelt, wohingegen bei den gemessen Blitzstößen im  $\mu$ s-Bereich starke Schwankungen des Ozons zu erwarten sind, die auch ein Einbrechen von NO bei durchschnittlichen Ozonmolfraktionen unter 40 ppb erklären würden. Weitere





Abbildung 8.25: Lichtbogenaufnahme während der Kampagne im Versuchslabor der TU-München. Ebenfalls zu sehen sind der Messcontainer des MPI-K, das Einlasssystem und die Elektroden für die Entladung.

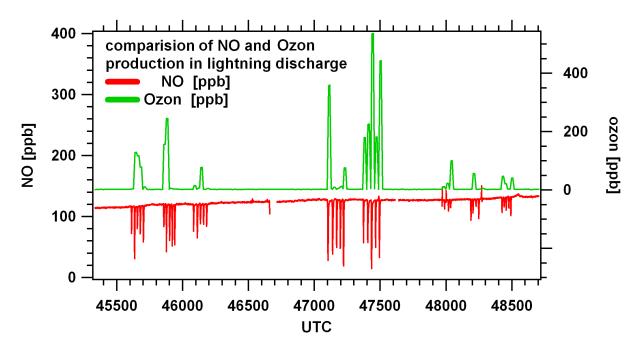


Abbildung 8.26: Vergleich von NO- und Ozonmolfraktion während Blitzstoßentladungen von 75 kV (bis 46500 UTC), 100 (47000 bis 47500 UTC) und 50 kV (ab 47900 UTC). In diesem Umfeld brachen die NO-Molfraktionen bei den gemessenen Blitzstoßentladungen von zirka 120 ppb auf bis unter 40 ppb ein, während die  $NO_y$ -Molfraktion (nicht dargestellt) keiner Änderung unterlag.

Reaktanten wie O· müssen in dieser Situation auch berücksichtigt werden. Da diese aber weder theoretisch noch praktisch bestimmt worden sind, kann zu diesen Reaktionen im Zusammenhang mit NO keine Aussage getroffen werden.

### 8.8.8 HNO $\leftrightarrow$ HNO<sub>2</sub>

Die Laborversuche an der TU-München ergaben keine Möglichkeit dem Produktion auf 93 m/z, welches sowohl durch HNO mit  $NO_3^-$  als auch durch HNO<sub>2</sub> mit  $NO_2^-$  gebildet werden kann, eindeutig eine der beiden Ionen-Molekül-Reaktionen (s. Gl. 8.20, 8.21) zuzuordnen.

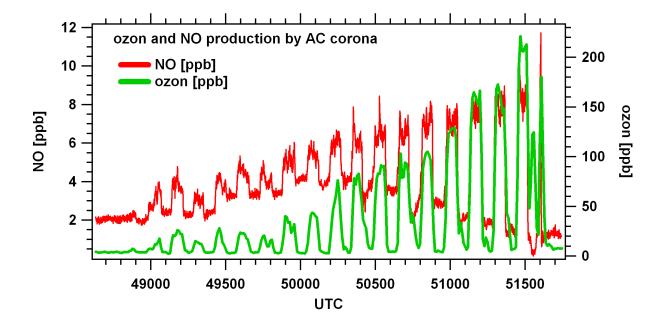
Durch Entladungen erzeugtes HNO ist nur in wenigen Veröffentlichungen erwähnt, wie in Campbell and Handy [1975] und Sheehy [2005], bei dem mit einer Entladungsquelle HNO erzeugt und über Spektroskopie<sup>11</sup> nachgewiesen wird.

$$H \cdot + NO + M \xrightarrow{k_n} HNO + M$$
 (8.20)

$$H \cdot + NO_2 \xrightarrow{k_m} OH \cdot + NO$$
 (8.21)

Die Produktion von HNO nach **Gl. 8.20** setzt neben Wasserstoffradikalen auch ein sehr kleines Verhältnis  $NO_2/NO$  voraus [Sheehy, 2005]. Ein größeres Verhältnis würde durch **Reaktion 8.21** mit dem 2 Größenordnungen höheren Ratenkoeffizient  $k_m$  (gegenüber  $k_n$ ) die Bildung von HNO stark unterdrücken. Wasserstoffradikale werden bei einer Blitzentladung (s. **Abb. 8.2**) im prozentualen Bereich durch die Zerlegung von Wasserdampf erzeugt. Neben  $O_2$ ,  $N_2$ , OH und O sind damit NO und H die am häufigsten vorhandenen Spezies, wodurch die oben genannte Reaktion zu HNO nicht ausgeschlossen ist. Die berechneten Molfraktionen von HONO und HNO verschiedener Entladungen (s. **Abb. 8.20, 8.22 und 8.23**) zeigen ähnlich identische Verläufe, die durch einen konstanten Faktor von  $\sim$  2 ineinander übergehen würden. Hierdurch kann sowohl auf die Abhängigkeit der Bildung von HONO und HNO durch den Vorläufer NO als auch auf die alleinige Reaktion von NO mit NO und NO geschlossen werden. Eine Überlagerung von HNO und HONO über die Eduktmassen NO und NO auf der Massenlinie NO ist ebenso möglich. Die NO-Molfraktion während der Entladungsversuche wurde nicht bestimmt, wobei

<sup>&</sup>lt;sup>11</sup>IntraCavity Laser Absorption Spectroscopy.



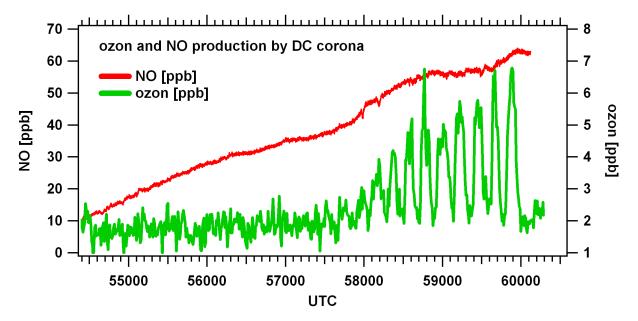


Abbildung 8.27: NO–Messreihe der AC– (oben) und DC–Korona (unten). Im Gegensatz zu dem kontinuierlichen Ansteigen der NO–Molfraktion während der DC–Korona ist bei der AC–Korona ab einer Ozonmolfraktion von 70 ppb ein Abfallen der NO–Molfraktion festzustellen. Möglicherweise reagiert NO unter der ansteigenden Ozonmolfraktion verstärkt zu NO $_2$ . Dieser Effekt tritt während der DC–Korona nicht auf, wodurch für die Reaktion auf eine Ozonuntergrenze für die im Laborraum herrschenden Umgebungsbedingungen geschlossen werden kann.

die während einer Entladung auftretende hohe  $\mathrm{HNO_3-Molfraktion}$  auf ein erhöhtes  $\mathrm{NO_2-Vorkommen}$  schließen lässt und damit die Bildung von HNO unterbunden werden sollte. Dennoch wurde die Masse 93 von 109 m/z unabhängig als HNO behandelt. Sollte sich dies als falsch herausstellen, müssen die berechneten Molfraktionen von HNO zu denen von HONO hinzugefügt werden.

## 8.9 Zusammenfassung und Schlussfolgerungen

In den Laborversuchen wurde die Produktion von Spurengasen wie NO,  $NO_y$ ,  $HNO_x$  und  $H_2SO_4$  von verschiedenen Entladungstypen (AC/DC–Korona, Lichtbogen und Blitzstoß) an der TU–München untersucht. Hierbei gehen aus den Messungen Erhöhungen von  $HNO_x$  ( $HNO_2$ ,  $HNO_3$  und  $HNO_4$ ), Schwefelsäure und NO hervor. Das in den Entladungstypen gebildete  $HNO_3/NO_y$ –Verhältnis wurde bestimmt. Es ergaben sich verschiedene  $HNO_3/NO_y$ –Verhältnisse von 4 % (AC–Korona), 1.6 % (Lichtbogen) und 0.8 % (Blitzstoß).

Die Berechnung der Molfraktionen von HONO, HNO<sub>4</sub> und HNO<sub>3</sub> wurden mit der ACIMS–Formel und einem Ratenkoeffizienten von  $0.45~(\pm~0.1)\cdot10^{-9}~{\rm cm^3/s}$  (ermittelt für HNO<sub>3</sub>) durchgeführt, weswegen die Molfraktionen von HONO und HNO<sub>4</sub> als ungefähre Werte zu verstehen sind. Bei allen Entladungstypen sind HNO<sub>3</sub> und NO<sub>3</sub> am häufigsten vertreten, wogegen HONO und HNO<sub>4</sub> je nach Entladungstyp um einen Faktor 10 niedriger sind. Ein Sonderfall ist der Lichtbogen, bei dessen Entladung die Molfraktionen von NO<sub>3</sub>, HONO und HNO<sub>4</sub> wegen der langanhaltenden Emission von kurzwelliger Strahlung ( $\sim 3~{\rm s}$ ) unter 400 nm stark abfallen, im Gegensatz zu Entladungen wie Blitzstoß und Korona. Ein Anstieg der NO<sub>3</sub>–Molfraktion wird vermutlich schon vor Ende des Lichtbogens durch das Bereitstellen großer Mengen von OH· und Ozon realisiert.

Die CIMS-Messung einer koronaähnlichen Entladung während eines Messfluges innerhalb der SCOUT-O3 Kampagne in ca. 10 km Höhe zeigte signifikante  $\mathrm{HNO}_x$ -Molfraktionen. Im Gegensatz zu den Labormessungen mit elektrischen Entladungen an der  $\mathrm{TU}$ -München in denen  $\mathrm{HNO}_3$  das dominierende Spurengas darstellte, war die HONO-Molfraktion während der flugzeuggetragenen Messung in SCOUT-O3 das vorherrschende Spurengas. Grund hierfür ist möglicherweise der niedrigere Außendruck in der Flughöhe, der eine erhöhte Relaxationszeit des effektiven  $\mathrm{NO}_2$ -Mischungsverhältnis zur Folge hat. Die Ratenkoeffizienten für die Reaktion nach  $\mathrm{HNO}_3$  und  $\mathrm{HONO}$  besitzen eine gegenläufige Abhängigkeit von der Temperatur (s. Kap. 8.8.4). Die hohe Temperaturdifferenz zwischen Labor (300 K) und oberer Troposphäre von  $\sim \Delta \mathrm{T} = 50$  K beeinflusst somit das durch eine elektrische Entladung entstandene  $\mathrm{HNO}_3/\mathrm{HONO}$ -Verhältnis. Ein hoher  $\mathrm{NO}_x$ -Hintergrund im Laborraum könnte die Reaktion von  $\mathrm{NO}_x$  nach  $\mathrm{HNO}_3$  ebenso begünstigt haben.

Für weitere Aussagen zur Bildung von  $\mathrm{HNO}_x$  in Entladungen oberhalb der Grenzschicht wären Entladungsversuche in simulierten Luftmassen der mittleren und oberen Troposphäre (niedrigere Drücke, Temperaturen und Luftfeuchtigkeit) notwendig.

# Kapitel 9

# Astar Kampagne 2007

Eine weitere Flugzeugkampagne mit dem beschriebenen CIMS-Messaufbau, ASTAR-2007 (Arctic Study of Tropospheric Aerosols, Clouds and Radiation), fand vom 19.03.2007 bis 17.4.2007 in Spitzbergen (Longyearbyen) statt. Ziel von ASTAR der Jahre 2000, 2004 und 2007 lag in der flugzeuggetragenen Messung von Aerosol- und Wolkeneigenschaften in der polaren Troposphäre. Das spezielle Ziel der ASTAR-Kampagne 2007 ist die Untersuchung des Transports von Spurengasen und Aerosolen während des Arctic Haze in und aus der Arktis sowie die Halogen-Chemie in der oberen Troposphäre. Arctic Haze bezeichnet eine besondere, vorzugsweise im Frühjahr auftretende Smogsituation in den nördlichen polaren Breiten. Die Verschmutzung wird hauptsächlich in den mittleren Breiten durch Verbrennung fossiler Brennstoffe auf der Nordhalbkugel erzeugt. Die für den Haze verantwortlichen Aerosole enthalten hierdurch einen großen Anteil an Kohlenstoff und Schwefel. Hohe Aerosolkonzentrationen werden die in der Regel hohe Erdalbedo für Eis und Schnee bedeckte Gebiete vermutlich verringern, was zu einer Erwärmung der polaren Breiten führen könnte.

Diese Kampagne wurde vom Operationsgebiet Longvearbyen (Spitzbergen) durchgeführt. Zusätzlich ergänzten Satelliten-Validierungen des Calipso-Lidar-Systems die Messungen [DLR, 2007]. Teilnehmer waren das DLR mit dem Forschungsflugzeug Falcon, das AWI (Alfred-Wegener-Institut für Polar- und Meeresforschung Bremerhaven) mit dem Forschungsflugzeug Polar 2 (Typ Do-228), das MPI–K, die Universität Stockholm, das Institut für Umweltphysik der Universität Heidelberg, das Institut für Physik der Atmosphäre der Universität Mainz, das Laboratoire De Meteorologie Physique der Universite Blaise Pascal und das NILU (Norwegian Institute for Air Research) [DLR, 2007].

Die Flüge mit dem Forschungsflugzeug Falcon wurden vom 26.3.2007 bis zum 17.04.2007 von Longvearbyen/Svalbard auf 78° Nord durchgeführt. Neben verschieden Aerosolmessgeräten und den auch in INTEX-B für die Messung der Spurengase NO,  $NO_y$ , CO, Ozon und Wasserdampf (CR-2) eingesetzten Geräten war die CIMS-Apparatur des MPI-K/DLR für die Bestimmung von  $HNO_3$  und  $SO_2$  eingebaut (s. Kap. 7). Zusätzlich an Bord befand sich ein von der Universität Heidelberg aufgebautes Mini-DOAS für die Messung von Halogenen.

Es wurden 4 Transferflüge (mit Messungen), ein Testflug und 12 Messflüge in Höhen bis zu 11 km im Umkreis von 700 km um Longvearbyen durchgeführt. Aufgrund technischer Probleme, bedingt durch Temperaturen von -30 Grad Celsius, stand das CIMS-Instrument nicht während aller Messflüge zur Verfügung. Die vorläufigen (preliminary) Messergebnisse, die während zweier Messflüge vom 03.04. und 08.04.2007 gewonnen wurden, stellen einen Überblick über die während der Kampagne gemessen  $SO_2$ –Molfraktionen dar.

## 9.1 Ergebnisse der SO<sub>2</sub>-Messungen in ASTAR 2007

Ziel des Fluges von 03.04.2007 war sowohl ein vertikales Flugprofil innerhalb der Grenzschicht in der Gegend von Ny Alesund, einer ehemaligen Bergwerkstadt und heutigen Forschungseinrichtung, zu ermitteln als auch ein Profil während des Abstiegs von der oberen Troposphäre durch die hoch liegende Zirrusbewölkung anzufertigen (s. Abb. 9.1 und 9.2). Hierbei wurden unerwartet hohe Molfraktionen von bis zu 2 ppb zwischen 0 und 1 km gemessen, wobei dieser Layer eine deutliche Abgrenzung nach oben hin aufwies. Das vertikale Profil mit dem Abstieg durch die Zirrusbewölkung am Ende des Fluges ergab bis zum Eintauchen in die Grenzschicht keine Erhöhungen in den Molfraktionen. Das Höhenprofil von SO<sub>2</sub> (s. Abb. 9.2) zeigt weitere Layer in 3 und 5 km Flughöhe innerhalb der freien Troposphäre, wobei

die Molfraktion von 300 und 100 ppt deutlich unter denen innerhalb der Grenzschicht liegen. Technische Probleme im Vorfeld dieses Fluges führten dazu, dass die gemessenen Werte (vor allem die niedrige Molfraktion unter 100 ppt) noch Unsicherheiten und einen zu diesem Zeitpunkt noch nicht korrigierten Untergrund aufweisen.

Ziel des Fluges vom 08.04.2007, mit Start und Landung in Longyearbyen, war die Messung der Spurengas- und Aerosolverteilung über der Schelfeiskante innerhalb der Grenzschicht und reiner polarer Luftmassen. Hierbei wurden Flugprofile zwischen 0 und 4 km Höhen durchflogen. Ein gegen Ende des Fluges erstelltes vertikales Profil von 8 bis 10 km ergab vereinzelte SO<sub>2</sub>-Erhöhungen, die aber nicht mit den SO<sub>2</sub>-Layern in den Höhen von 1.5 und 4 km mit Molfraktionen von 1 bis 5 ppb vergleichbar waren. Der Layer in etwa 4 km Höhe besaß eine scharfe Untergrenze bei 3.5 km. Die obere Grenze wurde wegen des vorgegeben Flugprofils nicht eruiert. Der Layer in 1.5 km war zu der Schicht in 4 km durch eine deutlich geringer mit SO<sub>2</sub> belastete Luftschicht getrennt. Das Höhenprofil (s. Abb. 9.4) dieses Fluges zeigt, dass der SO<sub>2</sub>-Layer in 1.5 km nur bis 600 m über Meereshöhe reicht. Während der Messung wurden Luftschichten auf niedriger Höhe (14:15 UT, < 200 m) durchflogen, die aufgrund ihrer geringen SO<sub>2</sub>-Molfraktionen um 10 ppt auf reine polare Luftmassen hindeuteten. Dieser Hintergrund lag deutlich unter denen vom MPI-K/DLR gemessenen in INTEX-B, ITOP (40-50 ppt) (s. Kap. 7), TROCCINOX und SCOUT-O3 (50-100 ppt) [Schuck, 2006; Fiedler, 2007].

**Abb. 9.7** gibt das während ASTAR gemessene SO<sub>2</sub>-Höhenprofil und die daraus berechnete mittlere SO<sub>2</sub>-Molfraktion wieder. Deutlich zu erkennen sind die auf 1 ppb erhöhten SO<sub>2</sub>-Molfraktionen in Flughöhen über 3 km. Die höchsten Molfraktionen von 5 ppb wurden innerhalb der Grenzschicht am 08.04.2007 (s. **Abb. 9.3**) gemessen. Die mittleren Molfraktionen in Flughöhen von 4 km lagen um 100 ppt und nahmen mit steigender Flughöhe bis 11 km auf 60 ppt ab.

Die während der gesamten Kampagne gemessenen SO<sub>2</sub>–Molfraktionen lagen überraschenderweise auf einem hohen Niveau, obwohl die Arctic Haze-Situation während des Kampagnenzeitraums im Jahr 2007 nicht die gleichen Dimensionen wie in den Jahren zuvor annahm, in denen die für einen Arctic Haze üblichen Dunstschichten deutlich zu erkennen waren. Während der ASTAR–Kampagne 2007 konnte eine solche Dunstschicht nicht festgestellt werden. Da die Messungen und Auswertungen dieser Kampagne in den Zeitraum des Endes dieser Arbeit fielen, bestehen die dargestellten Zeitreihen aus vorläufigen Daten und unterliegen möglicherweise noch kleineren Änderungen. Zu der Herkunft dieser Verschmutzungen können zu diesem Zeitpunkt wegen nicht vorhandenen Trajektorien der Luftmassen keine weiteren Angaben gemacht werden.

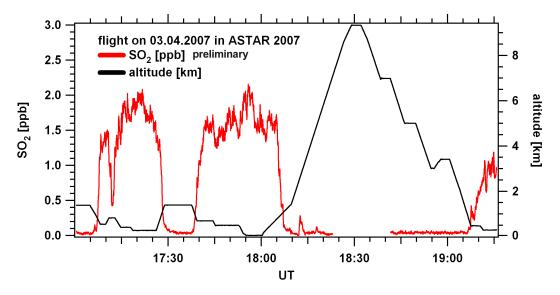


Abbildung 9.1: Die gemessenen  $SO_2$ –Molfraktionen während eines ASTAR–Fluges am 03.04.2007. Ziel dieses Fluges war ein vertikales Flugprofil innerhalb der Grenzschicht in der Gegend von Ny Alesund und ein Profil während des Abstiegs von der oberen Troposphäre durch die hoch liegende Zirrusbewölkung. Während innerhalb der Grenzschicht bei Ny Alesund  $SO_2$ –Molfraktion von über 2 ppb gemessen wurden, zeigten sich während des Abstiegs keine signifikanten Erhöhungen.

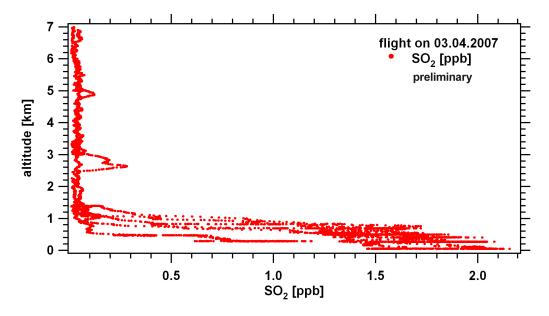


Abbildung 9.2: Das Vertikalprofil gibt die  $SO_2$ –Erhöhungen in der Gegend um Ny Alesund zwischen 0 und 1 km deutlich wieder, wobei die maximalen Molfraktionen unterhalb von 800 m Höhe liegen. Zusätzlich werden auf 3 und 5 km kleine Erhöhungen im  $SO_2$  sichtbar.

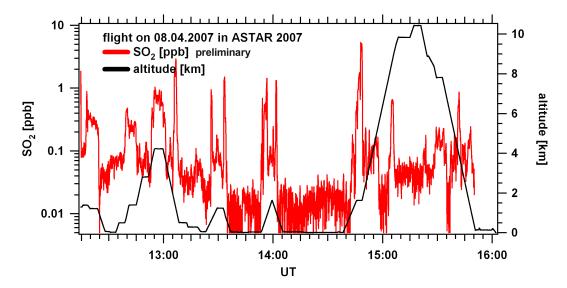


Abbildung 9.3: Die gemessenen  $SO_2$ –Molfraktionen während eines ASTAR–Fluges am 08.04.2007. Ziel dieses Fluges mit Start und Landung in Longvearbyen war die Messung der Spurengas- und Aerosolverteilung über der Schelfeiskante innerhalb der Grenzschicht und reiner polarer Luftmassen. Hierbei wurden Flugprofile zwischen 0 und 4 km Höhen durchflogen. Gegen Ende des Fluges wurde ein vertikales Profil in Höhen zwischen 8 um 10 km erstellt. Die  $SO_2$ –Molfraktionen reichten von 10 ppt in den reinen polaren Luftmassen bis zu 5 ppb in stark verschmutzten Luftmassen.

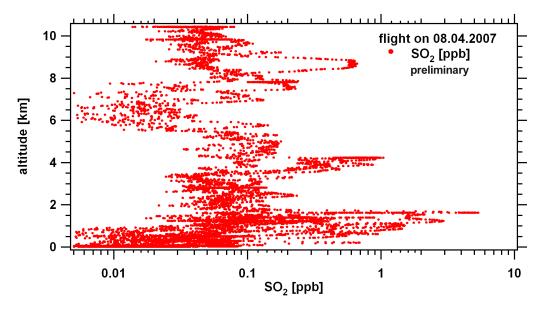


Abbildung 9.4: Das Vertikalprofil zeigt deutliche Erhöhungen der  $SO_2$ –Molfraktionen innerhalb der freien Troposphäre zwischen 2 und 10 km. Die Luftschicht in 1.5 km Höhe ist mit  $SO_2$ –Molfraktionen bis 5 ppb deutlich belastet.

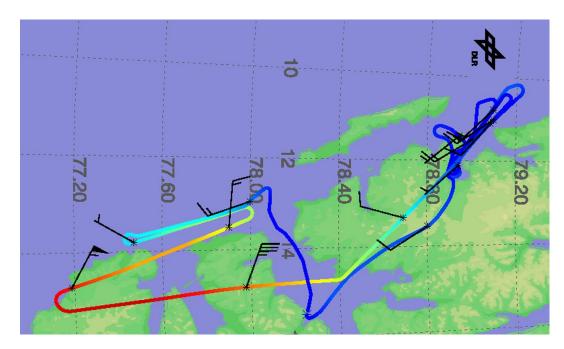


Abbildung 9.5: Die Flugroute des ASTAR–Fluges vom 03.04.2007. Hierbei wurde die Gegend um Ny Alesund angeflogen und vermessen. Die Farben geben die Höhe während des Fluges wieder (blau–rot,  $0-8.5~\mathrm{km}$ ).

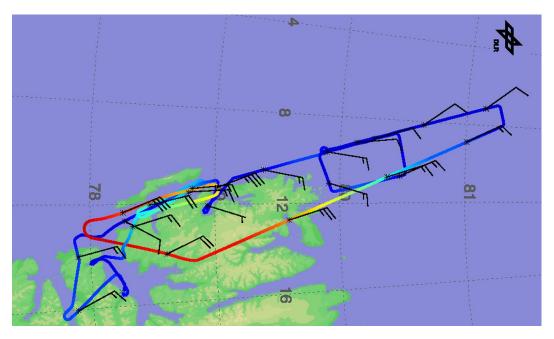


Abbildung 9.6: Die Flugroute des ASTAR–Fluges vom 08.04.2007. Hierbei wurde die Grenzschicht in der Gegend um das Schelfeis im Norden Spitzbergen durchgeführt. Die Farben geben die Höhe während des Fluges wieder (blau–rot, 0– $10~\rm km$ ).

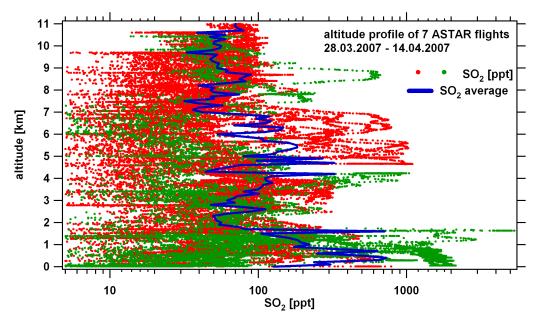


Abbildung 9.7:  $SO_2$ -Höhenprofil von 7 Flügen mit OP-Spitzbergen während ASTAR. Die schon in **Abb. 9.1** und **9.3** dargestellten Flüge (grün) geben mit den anderen 5 Flügen (rot) die großen gemessenen Unterschiede der  $SO_2$ -Molfraktionen wieder. Hierbei wurden in Höhen über 3 km Molfraktionen von über 1 ppb gemessen. Der Hintergrund während den Messungen lag zwischen 10 und 40 ppt. Die mittlere  $SO_2$ -Molfraktion innerhalb der Grenzschicht lag zwischen 100 und 400 ppt, während in Höhen zwischen 3 und 7 km die Mittelwerte um 100 ppt lagen. In Höhen über 7 km fielen die durchschnittlichen Molfraktionen auf 40 bis 80 ppt.

# Kapitel 10

# Zusammenfassung und Ausblick

Die vorliegende Arbeit befasst sich mit der Vorbereitung, Umsetzung und Auswertung der in dieser Arbeit gewonnenen Daten und der Interpretation der Messungen und Messwerte im Rahmen der Messkampagne INTEX-B (Intercontinental Chemical Transport Experiment B). Laborversuche zu elektrischen Entladungen im Hinblick auf die an der Technischen Universität München (TUM) durchgeführten Experimente werden ebenso aufgezeigt.

Das Ziel der internationalen INTEX–B Kampagne ist die Erforschung des interkontinentalen Transports von Spurengasen und Aerosolen und dem sich hieraus entstehenden Einfluss auf die chemische Zusammensetzung der lokalen Atmosphäre in weit entfernten Gebieten. Ziel der Laborversuche am Lehrstuhl für Hochspannungs- und Anlagentechnik der TUM war die Messung der Bildung von  ${\rm HNO}_x$ , motiviert durch atmosphärische elektrische Entladungen, wie sie innerhalb der Grenzschicht häufig vorkommen.

Für die Messung der Spurengase  $SO_2$ ,  $HNO_3$  und HCOOH während INTEX-B wurde ein IT-CIMS-Massenspektrometer eingesetzt, welches innerhalb dieser Arbeit weiterentwickelt und für die vorgesehene isotopische in situ Kalibration gemessener Spurengase charakterisiert wurde. Dies umfasst auch die Berechnung der Konzentrationen mithilfe der so genannten ACIMS-Formel.

Einlasssystem und Strömungsrohr wurden bis auf ein Magnetventil und den dazugehörigen Drucksensor mit Teflon/PFA ausgekleidet, um die Beeinträchtigung der HNO<sub>3</sub>-Messung durch eine Passivierung der Edelstahlkomponenten auszuschließen. Die Zugabe isotopischer Spurengase wie H<sup>15</sup>NO<sub>3</sub>,  $\mathrm{H^{13}HCOOH}$  und  $\mathrm{^{14}SO_{2}}$  zu einem Gesamtfluss von 7.45 slpm durch das Strömungsrohr sollte die Berechnung der gemessenen Molfraktion von der Feuchte und von Wandverlusten unabhängig werden lassen. Aus Platz- und Gewichtsgründen sowie der von Außendruck abhängenden Emissionsrate des isotopischen HNO<sub>3</sub>-Permeationsröhrchen wurden diese in das Strömungsrohr integriert, wodurch die oben genannten Abhängigkeiten der Wandverluste von HCOOH und HNO<sub>3</sub> nur auf das Strömungsrohrsystem beschränkt wurden. Für die SO<sub>2</sub>-Eichung wurde ein isotopisches Gasgemisch aus 1 ppm <sup>34</sup>SO<sub>2</sub> in N<sub>2</sub> 6.0 eingesetzt, welches über einen Massenflussregler in das Einlasssystem injiziert wurde. Die zeitliche Auflösung des Messaufbaus ergibt sich für  $SO_2$  zu einer Sekunde, bei einem relativem Fehler von 15 % bei 100 ppt. Für HNO<sub>3</sub> ergeben sich Fehler je nach Messmethode zwischen 30 (ACIMS-Formel) und 50 % (Isotopische Onlineeichung). Die Bestimmung der relativen Fehler der Methansäure war im Rahmen dieser Arbeit nicht mehr möglich, da eine in Auftrag gegebene kommerziellen Eichung fehlschlug. Die SO<sub>2</sub>-Kalibrierung des CIMS-Gerätes ergab eine Querempfindlichkeit gegenüber Ozon, die vermutlich auf dem im Stahl vorhandenen Schwefel beruhte.

In 14 Messflügen wurden nordamerikanische und asiatische Luftmassen über Westeuropa vermessen, deren exaktes Zielgebiet wie auch zu erwartende Spurengasmolfraktionen durch das Tracer Modell Flexpart vorhergesagt wurden. Das Ergebnis zweier dieser Messflüge wurde in dieser Arbeit vorgestellt. Flug fl01b am 24.03.2006 hatte als Ziel die Sondierung eines nordamerikanischen und asiatischen Plumes. Während die gemessenen Molfraktionen des nordamerikanischen Plumes hinter dem vom Modell vorausgesagten Molfraktionen zurückblieben und nur unzureichend ermittelt werden konnten, gaben die Messungen des asiatische Plumes vorhergesagte zeitliche Übereinstimmungen von CO und  $SO_2$  wieder. Die Quelleinträge des asiatischen Plumes konnten über die Verhältnisse der Spurengase Ozon,  $SO_2$  und  $SO_2$  und  $SO_3$  zu CO als FFC–Einträge mit Teilen von BB bestimmt werden.

Während des Fluges fl06b vom 03.05.2006 wurden mehrere nordamerikanische Plumes mit BB- und FCC-Einträgen sondiert und ihre Spurengasverhältnisse zu CO untersucht. Die HCOOH-Messungen dieses Fluges ergaben in den nordamerikanischen Plumes deutliche HCOOH-Erhöhungen um 100 bis 200 %. Die zeitlichen  $\rm CO/SO_2$ -Tracer-Voraussagen des Flexpartmodells dieser Plumes stimmen zeitlich

mit den HCOOH–Messungen überein. Durch eine einfache Berechnung der Spurengasverhältnisse wie  $\Delta \mathrm{SO}_2/\Delta \mathrm{CO}$  und  $\Delta \mathrm{HCOOH}/\Delta \mathrm{NO}_y$  im Entstehungsgebiet des Plumes konnten Hinweise auf den Quelltyp ermittelt werden.

Innerhalb des Fluges fl06b wurde ein Plume mit einer extrem hohen  $SO_2$ –Molfraktion von 1 ppb eruiert. Die Flexpartsimulation gab für diesen Plume keine einheitliche Quellregion wieder, weswegen für die Bestimmung seiner Herkunft dieser mit einem sehr jungen FFC–Plume aus der ITOP–Kampagne und dem 7 Tage alten asiatischen FFC–Plume aus Flug fl01b verglichen wurde. Das u. a. hierbei verwendete Verhältnis von  $SO_2/CO$  wurde durch eine einfache Abschätzung, welche den  $SO_2$ –Abbau gemäß Deposition und Gasphasenoxidation berücksichtigt, korrigiert. Das Alter des unbestimmten Plumes konnte damit auf 1–3 Tage abgeschätzt werden, was die Quellregion auf den nordamerikanischen Kontinent einschränkt.

Die Kampagne INTEX-B belegt die möglichen Transporte von erhöhten atmosphärischen  $SO_2$ - und HCOOH-Molfraktionen vom nordamerikanischen Kontinent nach Europa in 2–5 Tagen. Hierbei wurden  $SO_2$ -Molfraktionen von 1 ppb und HCOOH-Molfraktionen zwischen 100 und 300 ppt gemessen. Asiatische Luftmassen wiesen mit  $SO_2$ -Molfraktionen um 60 ppt nur geringe Erhöhungen auf.

Die Berechnung von HNO $_3$  während der INTEX-B Kampagne durch die ACIMS-Formel innerhalb der Stratosphäre ergab Molfraktionen von bis zu 2.5 ppb. Ein Vergleich der Ozon/HNO $_3$ -Verhältnisse zu Berechnungen über eine isotopische Onlineeichung während weiterer Testflüge ergab vergleichbar gute Ergebnisse. Beide Methoden weisen allerdings einen Passivierungseffekt durch das Magnetventil auf, wodurch anfängliche HNO $_3$ -Molfraktionen zu niedrig ausfallen. Die auffallend hohen Fehler der isotopischen Eichung bis 50 % entstanden überwiegend durch die niedrige Molfraktion des isotopischen Standards. Zukünftige HNO $_3$ -Messungen in feuchten Luftmassen können durch das Einlassen des isotopischen HNO $_3$ -Standards in den Ansaugstutzen die Wandverluste des CIMS-Gerätes vollständig berücksichtigen.

Die Laborversuche an der TU–München dienten der Untersuchung der Bildung von HNO $_x$ , hinsichtlich unterschiedlicher Entladungstypen wie Korona, Lichtbogen und Blitzstoß. Die HNO $_3$ –Molfraktionen wurden über die ACIMS–Formel mit dem Eduktion NO $_3$ –berechnet. Der effektive Ratenkoeffizient dieser Reaktion wurde über den Vergleich mit CO $_3$ –Ionen zu  $0.45~(\pm~0.1)\cdot 10^{-9}~{\rm cm}^3/{\rm s}$  bestimmt. Hierbei ergaben sich HNO $_3$ /NO $_y$ –Verhältnisse von bis zu 4 % für AC–Korona, < 1 % den Blitzstoß und 1.6 % im Falle eines Lichtbogens. Für den Blitzstoß und die AC–Korona konnte mit steigender Spannung ein Anstieg der HNO $_3$ –Molfraktion beobachtet werden.

Während den Blitzstoßentladungen wurde ein starker Einbruch in der NO–Molfraktion festgestellt, der auf eine mögliche Reaktion mit den zeitgleich hohen Ozonmolfraktionen schließen lässt. Zusätzlich wurden in den erzeugten Entladungen die Spurengase HONO, HNO<sub>4</sub> und NO<sub>3</sub> nachgewiesen und mit dem für HNO<sub>3</sub> bestimmten Ratenkoeffizienten berechnet. Blitzstoß und AC–Korona zeigten während der Entladung einen Anstieg aller untersuchten Spurengase, während es im Falle eines Lichtbogens zu einem Rückgang der HONO, HNO<sub>4</sub> und NO<sub>3</sub>–Molfraktion kam. Vermutlich hervorgerufen durch die Emission von UV–Strahlung während der Entladung.

Die durchgeführten Versuche zur isotopischen Kalibration der CIMS–Apparatur zeigten die Möglichkeit der Erweiterung der parallelen Messung neuer Spurengase durch Zugabe weiterer Isotope. Voraussetzung hierfür ist eine IMR des zu messenden Spurengases mit dem  ${\rm CO}_3^-$ –Ion und einer vernachlässigbaren Überlagerung oder Querempfindlichkeit von anderen Spurengasen.

# Anhang A

## A.1 Flexpartmodell

Das Flexpart Modell ist ein für die Dispersion von Partikeln neu entwickeltes, lagrangesches Modell zum Zweck der Forschung und Notfallvorhersage. Es simuliert den interkontinentalen Transport von Luftmassen und berücksichtigt hierbei u. a. Diffusion, Deposition und Konvektion. Durch Einbringen eines Emissionskatasters können zusätzlich Quellregionen wie Waldbrandgebiete oder Großstädte mit einbezogen werden. Das Modell benutzt gewonnene Datensätze des European Center for Medium Range Weather Forecasts (ECMWF) [Stohl, 2001].

Die benutzten Plots zeigen die Column residence time, die Retroplume summary und Vorwärtsberechnungen für Vorhersagen. Diese sind unter [Stohl, 2007b] durch die auf der Flexpart-Webseite öffentlich zugänglichen Beschreibungen erklärt.

## A.2 Ausschnitte zur Flexpart-Erklärung

Die folgenden Unterabschnitte sind öffentliche Auszüge der Beschreibung von FLEXPART¹ und dienen zur Erklärung der von FLEXPART generierten dargestellten Diagramme.

#### A.2.1 Column residence time

This product shows the vertically integrated residence time of the particles. It is recommended to inspect this product first, because it always shows the entire retroplume and gives the quickest impression where the air did come from (but without altitude information). Strictly, this is not a residence time, but the response an emission release of unit source strength would have at the receptor (i.e., at the measurement point) assuming no chemical transformations, deposition, etc. This response function is proportional to the residence time of all particles over a unit area (hence the name I have chosen), but involves scaling with the specific volume of air. The unit shown is nanoseconds times meters divided by kilograms. The numbers superimposed on the shading are the days back in time for the retroplume centroid. They give an approximate indication of where the plume was at what time (but note that the centroids become poorly representative for the plume if the plume shape is too complex. Numbers typically become unrepresentative when they leave the main stream of particles (i.e., a well confined streamer in the column residence time) or if there are multiple such streamers. You may notice that individual particle trajectories become visible as lines of low values of residence times. This is due to the logarithmic scale used and typically occurs far backward in time when particle trajectories have already diverged strongly and the 40000 particles used are not many enough to fully characterize the retroplume's complexity. Also note that low values of residence times often can be found appearantly downwind of the measurement location. This normally is due to particles having circled the globe.

#### A.2.2 Retroplume summary

This is perhaps the most complex product and uses a technique described by Stohl et al. (A replacement for simple back trajectory calculations in the interpretation of atmospheric trace substance measurements, Atmos. Environ., 36, 4635–4648, 2002) to display 5-dimensional data. Every 24 hours, particle positions are assigned to one of 5 groups using a clustering algorithm. At the position of every cluster a circle is

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>http://zardoz.nilu.no/ andreas/ASTAR/description.html

ANHANG A.

drawn with the circle's radius scaled with the number of particles the cluster represents (i.e., the fraction of sampled air for which it is representative). The color of the circle indicates the altitude, and the number on top gives the time backward in days. The retroplume's centroid is also displayed by a trajectory, but as plumes get complex back in time, the centroid may not be very representative of the true plume position. It takes some time to get acquainted, but once you know how it can be used, this product tells you where the air sampled was at what time and at what altitude, all in one plot.

### A.2.3 CO, $SO_2$ source contributions

This is the product between the residence time. (There are different names in the literature) and the anthropogenic emission flux (in kilograms per square meter and second) taken from the inventories. The result is an emission contribution in ppb per square meter. If the emission contribution is integrated over the earth's surface, a tracer mixing ratio at the sampling location is obtained. It is also reported on the plot and, furthermore, Asian, American and European contributions are listed separately. These mixing ratios are quantitatively comparable to the measurements under the assumption that the species is conserved (no chemistry, no deposition). The tracers reported for the European domains is different from that shown in the global and polar stereographic domains. This occurs because a 2 degree residence time output is used for the latter domains, whereas for the former a 0.5x0.5 degree domain is used that is limited to Europe. If emissions within a 2 degree grid cell are inhomogeneous, substantial differences can occur between the two resolutions, even though the residence times are exactly the same when averaged over the coarse grid cell.

#### A.2.4 Emission tracer time series

These plots show time series of the above tracers during the flight constructed from the backward simulations for the entire month, displayed seperately for total anthropogenic, Asian, North American, and European pollution.

### A.2.5 Footprint

Like Column residence time, but averaged over the lowest 150 m instead of vertically integrated. As anthropogenic emissions are mostly located at the surface, this gives an indication where emissions were likely taken up. The unit shown is nanoseconds divided by kilograms.

## A.3 Zusammenfassung

Der Retroplume (s. z.B. Abb. 7.2) gibt den Anteil der Partikel (Größe des Kreises) und Höhe der Partikel (Farbe des Kreises) vom Quellort wieder, die an dem Messort erwartet werden. Ebenso wird die Transportzeit (Zahl im Kreis) in Tagen zum Messort wiedergeben. Der Graph (unten) gibt den mittleren Höhenverlauf (schwarze Linie) in zeitlicher Abhängigkeit der Luftmasse wieder. Die Kreise (grün) geben Informationen über die mögliche Aufnahmewahrscheinlichkeit (Fläche des Kreises) von Spurengasen in der dargestellten Höhe wieder.

Das Column residence time Diagramm (s. z.B. Abb. 7.1) gibt die Herkunftswahrscheinlichkeit der gemessenen Luftmasse wieder. Hierbei werden 40000 Teilchen vom Messort rückwärts laufen gelassen und ihre Position wird farblich dargestellt. Durch die Integration besitzt dieses Diagramm keine Höheninformationen. Die Laufzeit der Luftmasse in Tagen bis zum Messpunkt wird durch die Zahlen wiedergegeben.

Die von Flexpart berechneten Zeitreihen der Tracergase  $SO_2$  und CO geben die vorhergesagten Molfraktionen während des Fluges wieder.

Die Source-Contributions der Tracer CO und SO<sub>2</sub> gibt den Anteil von Quellregionen wieder, die einen Beitrag zu der gemessenen Luftmasse beinhalten. Durch die verwendeten Inventarlisten können Biomass burning und FFC im CO unterschieden werden.

# Anhang B

## B.1 Übersicht der INTEX-B Flüge fl01b und fl06b

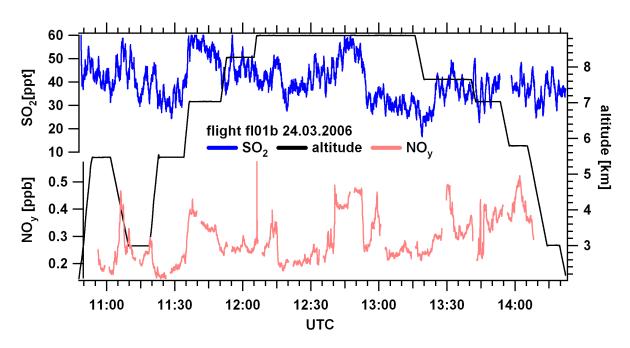


Abbildung B.1: Messergebnisse der Molfraktionen des Fluges fl<br/>01b vom 24.03.2006 von SO $_2$  (IT-CIMS, MPI–K/DLR) und NO $_y$  (DLR).

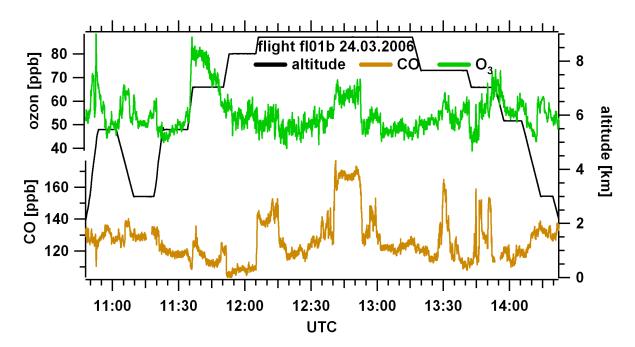


Abbildung B.2: Messergebnisse der Molfraktionen des INTEX-B-Fluges fl<br/>01b vom 24.03.2006 von Ozon und CO (beide DLR).

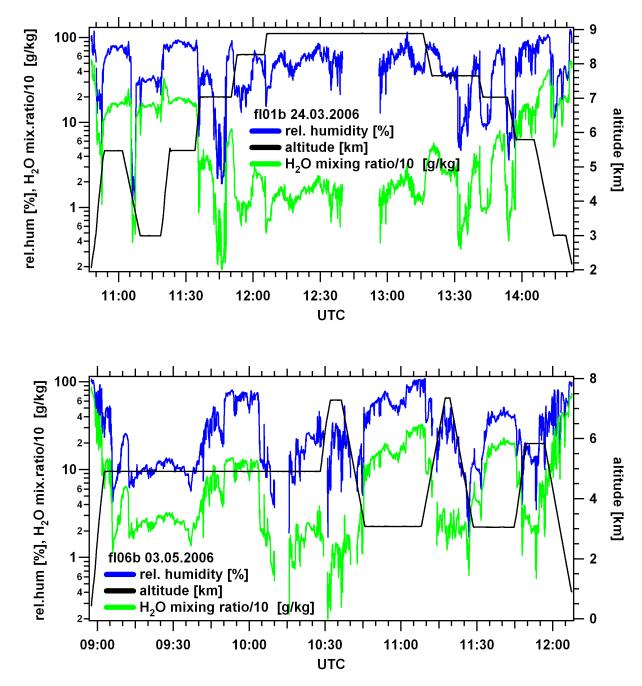


Abbildung B.3: Relative Feuchte und  $\rm H_2O-M$ ischungsverhältnis der Flüge fl01b (oben) und fl06b (unten).

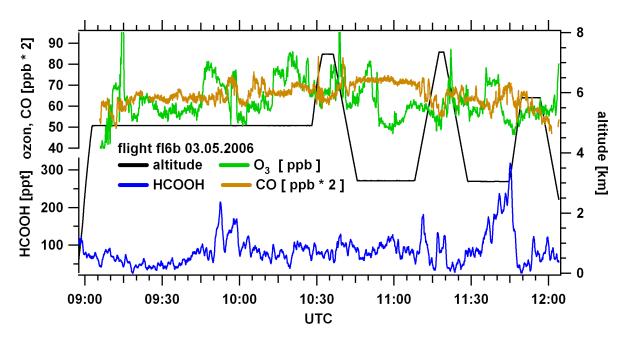


Abbildung B.4: Messergebnisse der Molfraktionen des Fluges fl<br/>06b vom 03.05.2006 während INTEX-B. Dargestellt sind HCOOH (IT-CIMS, MPI-K/DLR) sowie Ozon und CO (beide DLR).

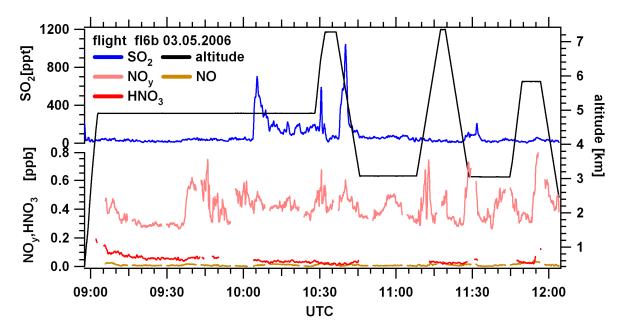


Abbildung B.5: Messergebnisse der Molfraktionen von SO2, HNO3 (IT-CIMS, MPI-K/DLR) NO und NO $_y$  (beide DLR) des Fluges fl06b vom 03.05.2006 während INTEX-B.

## B.2 INTEX-B und SHIPS Flüge fl03, fl04, fl05

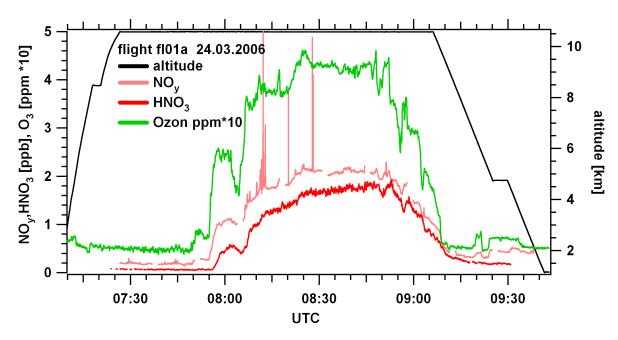


Abbildung B.6: Messergebnisse der Molfraktionen des INTEX-B-Fluges fl<br/>01a vom 24.03.2006 von HNO $_3$  (IT-CIMS, MPI-K/DLR), Ozon und NO $_y$  (beide DLR).

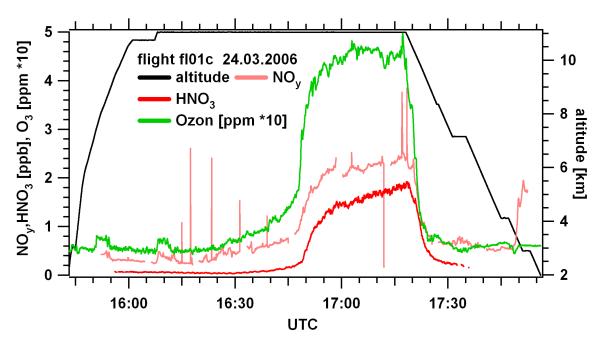


Abbildung B.7: Messergebnisse der Molfraktionen des INTEX–B-Fluges fl<br/>01c vom 24.03.2006 von HNO $_3$  (IT-CIMS, MPI–K/DLR), Ozon und NO $_y$  (be<br/>ide DLR).

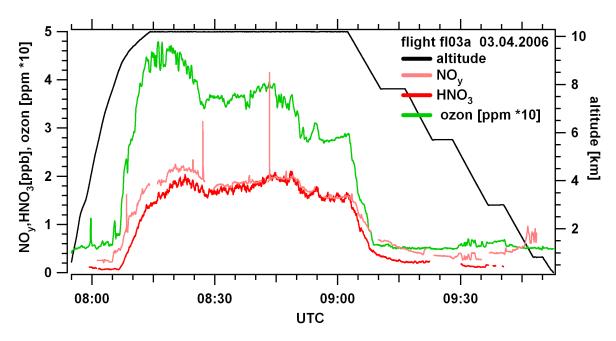


Abbildung B.8: Messergebnisse der Molfraktionen des INTEX–B-Fluges fl<br/>03a vom 03.04.2006 von HNO $_3$  (IT-CIMS, MPI–K/DLR), Ozon und NO $_y$  (be<br/>ide DLR.)

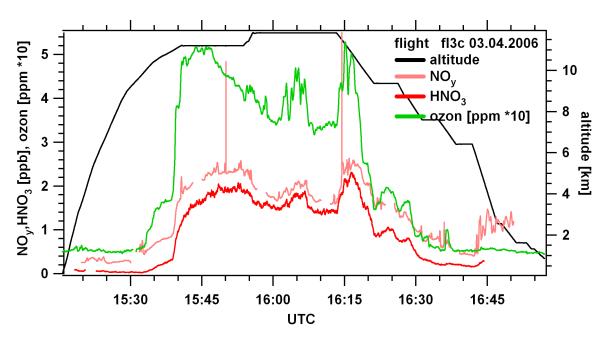


Abbildung B.9: Messergebnisse der Molfraktionen des INTEX–B-Fluges fl<br/>03c vom 03.04.2006 von HNO $_3$  (IT-CIMS, MPI–K/DLR), Ozon und NO $_y$  (beide DLR.)

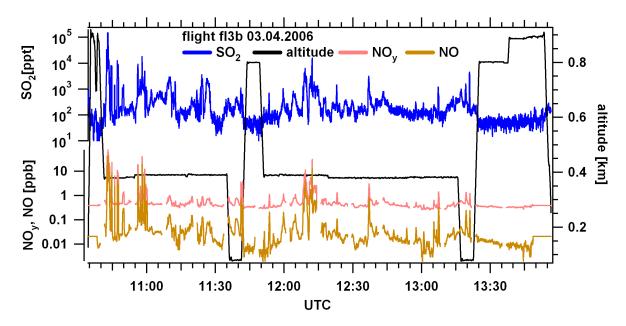


Abbildung B.10: Messergebnisse der Molfraktionen eines Schiffsverfolgungsfluges während INTEX–B fl03b vom 03.04.2006 von SO $_2$  (IT-CIMS, MPI–K/DLR), NO und NO $_y$  (beide DLR).

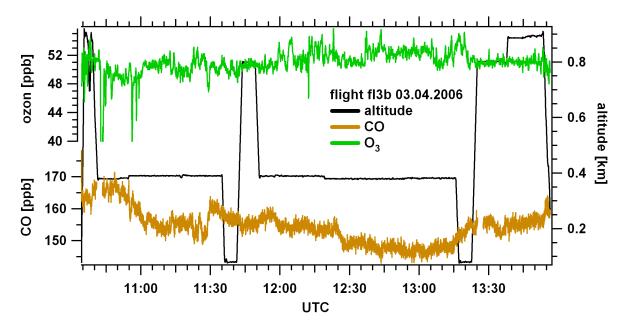


Abbildung B.11: Messergebnisse der Molfraktionen eines Schiffsverfolgungsfluges während INTEX-B fl03b vom 03.04.2006 von Ozon und CO (beide DLR).

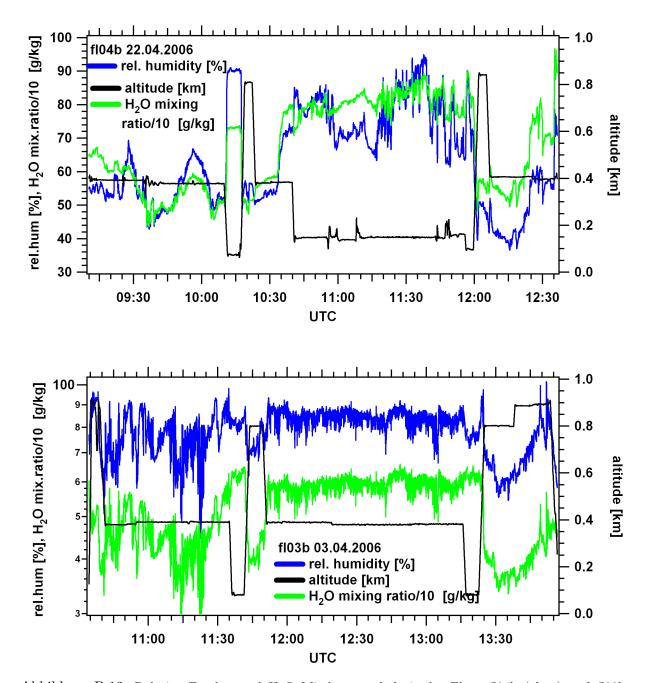


Abbildung B.12: Relative Feuchte und  $H_2O$ -Mischungsverhältnis der Flüge fl04b (oben) und fl03b (unten).

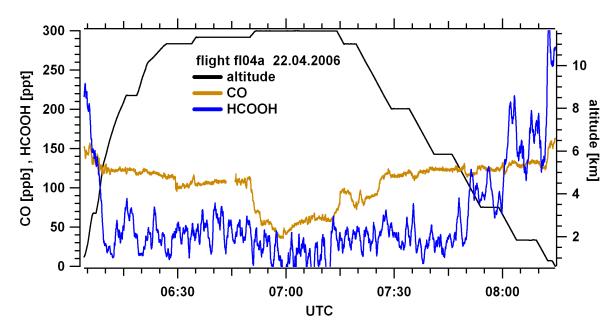


Abbildung B.13: Messergebnisse der Molfraktionen des INTEX-B-Fluges fl<br/>04a vom 22.04.2006 von HCOOH (IT-CIMS, MPI-K/DLR) und CO (DLR).

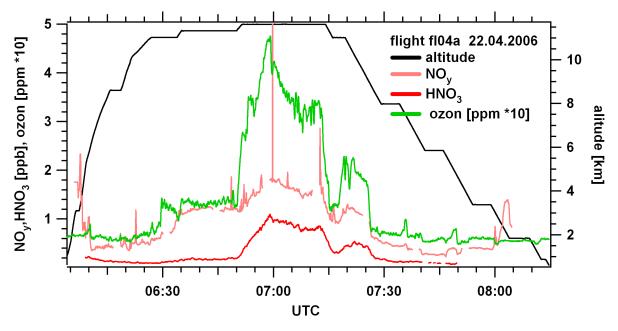


Abbildung B.14: Messergebnisse der Molfraktionen des INTEX–B-Fluges fl<br/>04a vom 22.04.2006 von HNO $_3$  (IT-CIMS, MPI–K/DLR), Ozon und NO $_y$  (beide DLR)

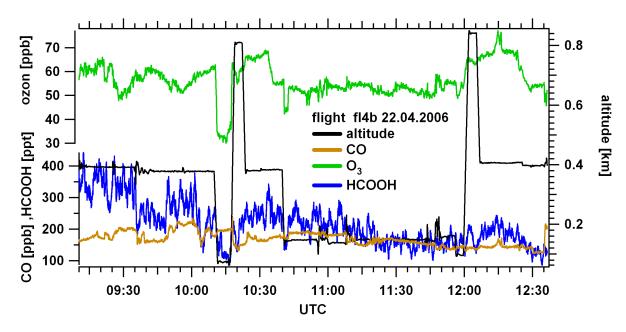


Abbildung B.15: Messergebnisse der Molfraktionen des Schiffsverfolgungsfluges während INTEX fl04b vom 22.04.2006 von HCOOH (IT-CIMS, MPI-K/DLR), Ozon und CO (beide DLR).

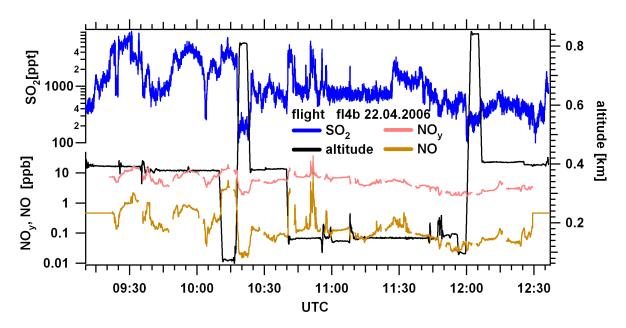


Abbildung B.16: Messergebnisse der Molfraktionen des Schiffsverfolgungsfluges während INTEX fl04b vom 22.04.2006 von SO<sub>2</sub> (IT-CIMS, MPI–K/DLR), NO und NO $_y$  (beide DLR).

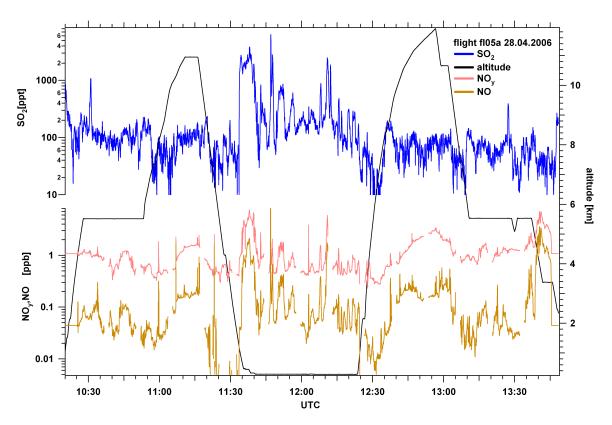


Abbildung B.17: Messergebnisse eines kombinierten Fluges zur Vermessung von Schiffsabgasen und eines Asienplumes während INTEX-B fl05a.

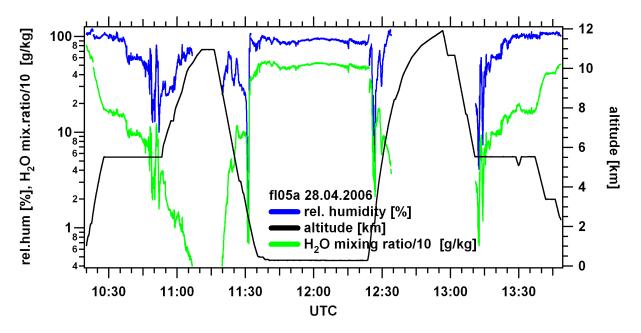


Abbildung B.18: Relative Feuchte und  ${\rm H_2O-Mischungsverh\"{a}ltnis}$  von Flug fl05a.

ANHANG B.

#### B.3 Computerberechnung zur SO<sub>2</sub>-Reaktion mit OH·

```
function simulateS02(S02ppb_begin,Tage)
variable S02ppb_begin,Tage
variable OHkonz = 1e6 // pro/cm^3 im 24-Stunden Schnitt
variable SO2ppb;
variable a,b,c,d;
variable S02Konz = S02ppb_begin * (500 / 1013) * 1e-9 * 2.68e19
                          // ppb nach cm-3 bei 500mbar
variable conz;
for (a = 1 ; a \le Tage ; a = a + 1) // Anzahl der Tage
  for (b=1; b <=24; b=b+1) // Anzahl der Stunden am Tag
    for (c=1; c<=60; c=c+1) // Minuten der Stunde am Tag
     conz = 1.5e-12 * SO2konz * OHkonz
           // (60 == Zeit der Reaktion von 60 sekunden)
     SO2konz -= conz;
     SO2ppb = SO2Konz / ((500 / 1013) * 1e-9 * 2.68e19);
     endfor;
    printf "ppb:%10.5f Tag:%d Stunde:%d Minute:%d \r",S02ppb,a,b,c;
  endfor;
endfor;
end;
```

# Anhang C

### C.1 Anhang Blitzkampagne

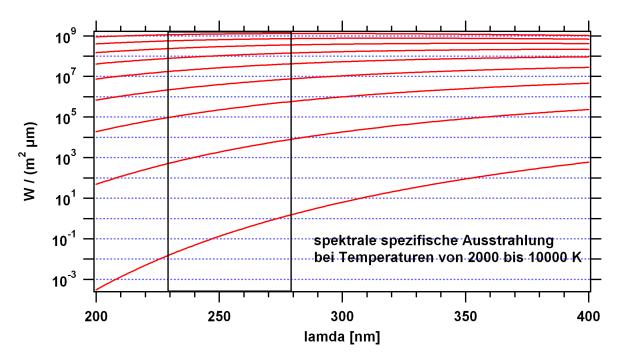


Abbildung C.1: Spektrale spezifische Ausstrahlung eines Schwarzen Körpers bei Temperaturen von 2000 bis 10000 K im Wellenlängenbereich von 200 bis 400 nm. Gut zu erkennen das prozentual schnellere Abfallen der Ausstrahlung bei tieferen Temperaturen.

ANHANG C.

# Abbildungsverzeichnis

2.1	Die verschiedenen Oxidationsstufen von Schwefel	4
2.2	Die größten Schwefelreservoirs.	5
2.3	Atmosphärische Molfraktionen von Schwefelverbindungen	5
2.4	Die wichtigsten Prozesse von Schwefelverbindungen.	6
2.5	$\mathrm{NO}_y$ –Höhenabhängigkeit innerhalb der Troposphäre	11
2.6	$\mathrm{NO}_y$ –Höhenabhängigkeit	12
2.7	Wechselwirkung von Stickoxiden in der Stratosphäre	13
3.1	Globale Aerosolquellstärken in Mt/Jahr	17
3.2	Koagulationsfunktion beteiligter Partikel	19
3.3	Größenabhängige Lebensdauer von Aerosolen	20
4.1	Beispiel für ein Spektrum einer typischen ACIMS–Messung	24
4.2	Beispiel eines CIMS–Spektrums mit Parallel–ACIMS	26
4.3	MS–Spektrum mit 2 ppb $\mathrm{SO}_2$ enthaltenden Stickstoffträgergases	27
5.1	Aufbau des verwendeten Massenspektrometers	30
5.2	Schemazeichnung des während der Messung verwendeten Aufbaus im Flugzeug	33
5.3	Schematischer Aufbau der verwendeten Ionenquelle (SIQ)	34
5.4	Schemazeichnung des CIMS-Aufbaus mit Ionenquelle.	35
6.1	Vergleich von $SO_2$ –Wandverlusten	38
6.2	$SO_2$ -Massenlinien	40
6.3	Spektrum einer CIMS-Messung.	40
6.4	Messung der Isotopenverteilung im Standard	41
6.5	Zählraten von ${}^{32}\mathrm{SO}^5$ und ${}^{34}\mathrm{SO}^5$ innerhalb des Standards	41
6.6	Linearitätstest von im Strömungsrohr enthaltendem SO <sub>2</sub> und der Zählrate	43
6.7	Vergleich zwischen <sup>34</sup> SO <sub>2</sub> –Standard und <sup>32</sup> SO <sub>2</sub>	44
6.8	$\mathrm{SO}_2$ im einer Flugzeugabgasfahne	44
6.9	Labormessungen zur Bestimmung des $SO_2$ -Untergrunds	45
	$SO_2$ -Untergrund in Abhängigkeit von der absoluten Feuchte.	45
6.11		46
	Statistischer Fehler der $\mathrm{SO}_2 ext{-Messung}.$	47
	Relativer Fehler der $SO_2$ –Messung	47
	SO <sub>2</sub> und Ozon Korrelation während eines Fluges	48
	SO <sub>2</sub> Ozon Korrelation	49
	Versuchsaufbau zum Test der $SO_2$ –Ozon Querempfindlichkeit	50
	1. Auswirkung von Ozon auf die $SO_2$ –Messung	50
	2. Auswirkungen von Ozon auf die SO <sub>2</sub> -Messung	51
	3. Auswirkungen von Ozon auf die SO <sub>2</sub> -Messung	51
	Troposphärische und stratosphärische Spektren während eines Messfluges am 24.03.2006.	53
		54
	CIMS-Versuchs von synthetischer Luft mit einem $NO_x$ -Gemisch	$\frac{54}{55}$
	CIMS-Spektrum von synthetischer Luft mit Spuren von HNO <sub>3</sub>	ээ 56
	Spektrum von synthetischer Luft mit hoher Luftfeuchtigkeit	56
	Laborversuch zur Fragmentation der Masse 123 und 124 m/z	50 57
U. 4.	- DOLOU VOLOUGH AUF FLASHIEHBARIOH GEL WASSE 124 HHG 120 HL/Z	.)(

6.26	Verhältnis der Massenlinie 124 m/z von 123 m/z	59
6.27	Messflug von München in die Po-Ebene und zurück.	60
	Messflug vom 5.12.2006 von Südfinnland nach München	60
	Abhängigkeit des Verhältnisses von ln(R+1) von der Feuchte	61
	Abhängigkeit des Geräteuntergrunds von der Luftfeuchte	62
	Fragmentierung der Masse 109 m/z.	65
	HCOOH Untergrundbestimmung für Masse 45 und 46 m/z	66
0.33	Abhängigkeit der Massenlinie 46 m/z, von $NO_y$	66
	Spektrum einer Messung von HCOOH, HNO <sub>3</sub> und SO <sub>2</sub>	67
6.35	H <sup>13</sup> COOH Clusterbildung	68
6.36	Fragmentierung eines H $^{13}$ COOH Clusters auf 93m/z	68
7.1	Flexpartvorhersage der Herkunft der gemessenen Luftmasse	73
7.2	Retroplume um 12:50 UTC für Flug fl01b vom 24.03.2006	73
7.3	Vorhersage des CO–Tracers des asiatischen Plumes (horizontal)	75
7.4	Vorhersage des CO–Tracers des asiatischen Plumes (vertikal)	75
7.5	Europäisches CO als Vertikalschnitt des Fluges fl01b	76
7.6	Flugroute von Flug fl01b vom 24.03.2006	76
7.7	MODIS Firemap für Flug fl01b vom 22.3 bis 31.03.06	77
7.8	Vergleich zwischen BB und FFC am Entstehungsort des Asienplumes	78
7.9	Vorhersage Horizontalprofil des NA-CO-Tracer für Flug fl01b	79
	Vorhersage Vertikalprofil des NA–CO Tracer für Flug fl01b	79
	Flexpartvorhersage der säulenintegrierten Modellrechnung für Flug fl01b um 11:28	80
	Retroplume Modellrechnung für Flug fl01b um 11:28	80
	Säulenintegrierte Flexpartmodellrechnung für Flug fl01b um 10:50	81
	Retroplume Modellrechnung für Flug fl01b um 10:50	81
	Vergleich von Modell und Messergebnissen für Flug fl01b in SO <sub>2</sub>	82
	Vergleich von Modell und Messergebnissen für Flug fl01b im CO	82
	Luftfeuchtemessung des Fluges fl01b	85
	Messergebnisse von Flug fl01b	86
	Luftmassenherkunft von Flug fl06b	87
	1. Graph Messergebnisse von Flug fl06b	89
7.21	Ozon-, NO- und SO <sub>2</sub> –Messergebnisse von Flug fl06b	90
7.22	Vergleich von Flexpartvorhersage und Messung für $\mathrm{SO}_2$ und HCOOH des Fluges flo6b	91
7.23	Flugroute von Flug fl06b am 03.05.2006	92
7.24	Flexpartvorhersage für Flug fl06b um 10:00 UTC	93
	Flexpartvorhersage für Flug fl06b um 10:05 UTC	94
	Flexpartvorhersage für Flug fl06b um 11:45 UTC	95
	Flexpartvorhersage für Flug fl06b um 11:51 UTC	96
	MODIS Firemap vom 01.05 bis 10.05.2006 für Flug flo6b.	98
	BB- und FFC-Einfluss in Plume A	98
	Biomass burning und FFC Einfluss in Plume C	99
	Scatterplot der HCOOH–Molfraktionen und CO des Fluges fl06b	101
	-	
	HCOOH-Höhenprofil der Flüge während INTEX-B	101
	Modellrechnung für Flug fl06b um 10:38	103
	Retroplume Modellrechnung für Flug fl06b um 10:38	103
	Footprint der Luftmasse von Plume E um 10:27	104
	$SO_2$ -Höhenprofil von Flug fl 06b	104
	CO- und SO <sub>2</sub> –Scatterplot von Flug fl06b vom 03.05.2006	105
7.38	Spurengasmessung des London-Plumes vom 26.4.2004	106
7.39	Relative und absolute Feuchte des London-Plumes vom 26.4.2004	107
7.40	Scatterplots der Molfraktionen der O <sub>3</sub> – und CO–Messungen von fl01b, fl06b und London-	
	Plume	108
7.41	$\Delta \mathrm{SO}_2/\Delta \mathrm{CO}$ –Verhältnis während eines SHIPS-Flug	109
	SO <sub>2</sub> –CO Scatterplots von fl01b, fl06b und London-Plume	110
	Flexpartmodell mit und ohne Konvektionsschema für flo6b um 10:42 UTC	
	Flugrouten der Schiffsverfolgungsflüge	
	Höhenprofil der Molfrektion von SO <sub>2</sub> der ITOP-Kempegne und INTEX-B	112

	Messflug fl2a am 5.12.06 mit isotopischer Online eichung von $HNO_3$	
7.47	Messflug fl2b am 5.12.06 mit isotopischer Onlineeichung von HNO <sub>3</sub>	115
7.48	Scatterplot der Molfraktionen von Ozon und HNO <sub>3</sub> des Fluges am 05.12.2006	116
7.49	Scatterplot der Molfraktionen von Ozon und HNO3 zweier INTEX Flüge	116
	Scatterplot Vergleich von INTEX-B mit Testflügen.	
	$HNO_3$ -Höhenprofile der Flüge während INTEX-B	
	into 3 monompromo del 11480 maniona in 1221 20 mm m m m m m m m m m m m m m m m m m	
8.1	Weltweite Blitzhäufigkeit	120
8.2	Molfraktion in Abhängigkeit der Temperatur einer Entladung	
8.3	Optisches Emissionsspektrum einer Lichtbogenentladung mit $I = 250 \text{ mA.} \dots \dots$	
8.4	Hektorsystem über Nordaustralien	
	v	
8.5	CIMS-Massenspektrum einer Entladung im Gewitter während SCOUT-O3	
8.6	NO, NO <sub>y</sub> und HNO <sub>x</sub> während einer Entladung in SCOUT-O3	
8.7	Laborversuch zur koronaähnlichen Entladung von SCOUT–O3	
8.8	Messaufbau während er Blitzkampagne	
8.9	Darlegung der Auswirkung des Memoryeffekt von HNO <sub>3</sub>	130
8.10	Spektrum der Hallenluft während der Blitz-Kampagne	131
8.11	Vergleich der Berechnung der HNO <sub>3</sub> -Molfraktionen durch die Eduktionen NO <sub>3</sub> und CO <sub>3</sub> .	133
	Vergleich zwischen AC-und DC-Korona	
	Massenspektrum der AC–Korona bei 260 kV	
	Hintergrundspektrum während der AC–Koronamessungen	
	NO– und $NO_y$ –Vergleich zwischen AC– und DC–Korona	
	NO und $NO_y$ im Vergleich zum gemessen $HNO_3$ einer $AC$ -Korona	
	HNO <sub>3</sub> -Produktion in einem Lichtbogen	
8.18	$NO_y$ -und Ozonproduktion in einem Lichtbogen.	139
8.19	$HNO_3$ -Produktion im Blitzstoß.	140
	${\rm HNO}_x\text{Erzeugung}$ einer AC Korona	
	Scatterplot NO über $NO_y$ einer AC–Korona	
8.22	${\rm HNO}_x$ –Zeitreihe verschiedener Blitzstöße von 75–100 kV	144
8.23	$\mathrm{HNO}_x$ -Erzeugung eines Lichtbogens	145
8.24	Quantenausbeute für NO <sub>3</sub> —Photolyse [Pitts and Pitts, 2000]	146
	Bild eines Lichtbogens während der Blitzkampagne.	
	NO- und Ozonmolfraktion während einer Blitzstoßentladung	
	NO Messreihe der AC– und DC–Korona	
0.21	TWO Intessionic del Tio and De Troiona	110
9.1	$SO_2$ -Molfraktionen eines ASTAR-Fluges vom 03.04.2007	153
9.2	$SO_2$ -Vertikalprofil eines ASTAR-Fluges am 03.04.2007	
9.3	-	
9.4	$SO_2$ -Worldaktonien eines ASTAR-Fluges vom 08.04.2007	
9.5	Flugroute des ASTAR-Fluges vom 03.04.2007	
9.6	Flugroute des ASTAR-Fluges vom 08.04.2007	
9.7	Höhenprofil von 7 ASTAR Flügen	156
D 1	CO 1 NO M 1 ' DI (011	1.00
B.1	$SO_2$ - und $NO_y$ -Messergebnisse von Flug fl01b	
B.2	CO- und Ozon-Messergebnisse von Flug fl01b	
B.3	Luftfeuchtemessung während den Flügen fl01b und fl06b.	
B.4	HCOOH, Ozon und CO Messwerte des Fluges fl06b	
B.5	$SO_2$ , $NO_y$ , $NO$ und $HNO_3$ –Messwerte des Fluges fl06b	164
B.6	Messergebnisse während INTEX-B Flug fl01a	165
B.7	Messergebnisse während INTEX-B Flug fl01c	165
B.8	Messergebnisse während INTEX-B Flug fl03a	166
B.9	Messergebnisse während INTEX-B Flug fl03c	
	$SO_2$ –Messergebnisse während Schiffsverfolgungsflug fl 03b	
	CO, Ozon-Messergebnisse während Schiffsverfolgungsflug fl03b	
	Feuchte Messung während Flug fl04b und fl03b	
	HCOOH–Messergebnisse während INTEX–B Flug fl04a	
	HNO <sub>3</sub> , Ozon, NO <sub>y</sub> -Messergebnisse während INTEX-B Flug fl04a	
	HCOOH-Massargabnissa währand INTEX-B Flug fluk	109
0 12	THE A DELICHESSEFORD HISSE WHITEHOUT IN LEASED, BUILD HILLD	1 / 1 1

B.16	$SO_2$ , NO, $NO_y$ –Messergebnisse während INTEX–B Flug fl04b	. 170
B.17	Messergebnisse während INTEX-B Flug fl05a	. 171
B.18	Feuchtemessungen während INTEX-B Flug fl05a	. 171
C.1	Spektrale spezifische Ausstrahlung eines Schwarzen Körpers	. 178

# **Tabellenverzeichnis**

Die an der CIMS–Apparatur während einer Messung auftretenden Größen und Fehler	32
Häufigkeit der natürlichen stabilen Isotope von Schwefel und Sauerstoff Natürlicher Anteil der $SO_5^-$ -Ionen $K_{aa}$ und $K_{sa}$ sowie die experimentell bestimmten Anteile	39
$K_{as}$ und $K_{ss}$ des isotopischen Standards	39
	42
Fehlerquellen der Bestimmung von HNO $_3$ über die ACIMS–Formel. Höhere HNO $_3$ –Molfraktic über 1 ppb, die in der Stratosphäre erwartet werden können, besitzen einen durchschnittlich niedrigeren Fehler des Verhältnisses $R$ unter 12 % im Gegensatz zu Molfraktionen	onen
Fehlerquellen der isotopischen $HNO_3$ –Eichung. Der statistische Fehler der Zählraten von Massenlinie $123~\mathrm{m/z}$ ist stark abhängig vom $HNO_3$ –Aufkommen, wodurch troposphärische Messungen einen höheren Fehler aufweisen. Viele der dargestellten Fehler sind einfach zu reduzieren, wodurch die Onlineeichung bevorzugt eingesetzt werden sollte, wie in <b>Kap.</b>	63
von HCOOH begann erst ab Flug 04 (22.04.2006)	72
den auf den Flügen fl01b, fl02a, fl05a und fl06b Luftmassen mit asiatischen oder nordamerikanischen Einträgen vermessen. Auf den Flügen fl03b, fl04b und fl05a sind Messungen in der marinen Grenzschicht oder Schiffsverfolgungen durchgeführt worden. Die Flüge fl01b	70
Berechnung des Abbaus einer anfänglichen $SO_2$ -Molfraktion nach <b>Reaktion 7.1</b> mit $k = 1.5 \cdot 10^{-12} \text{cm}^3 \text{s}^{-1}$ [W.B. DeMore, 1997] (s. App. B.3) bei einem Druck von 500 mbar und	72 83
Verhältnisse der gemessenen Spurengaserhöhungen von $\mathrm{SO}_2,\ \mathrm{NO}_y$ und Ozon zu CO des	83
Die Tabelle gibt die Verhältnisse der gemessenen Erhöhungen der Molfraktionen von $SO_2$ , HCOOH, Ozon und $NO_y$ in den Plumes A–D zu $\Delta$ CO wieder (s. Abb. 7.20 und 7.21). Weiter sind die wahrscheinlichsten von Flexpart vorhergesagten Quellen der Einträge aufgezählt. Die Klammern um einzelne Quellen (FFC, BB) weisen nach Flexpart auf einen flächenmäßig kleineres Eintragsgebiet hin. Die Transportzeiten (Tz.) in Tagen der BB–und FFC–Einträge wurden von den Flexpartvorhersagen übernommen, wobei die FFC–Einträge wegen ihrer geografischen Lage eine tendenziell längere Transportzeit zum Mess-	09
ort benötigten.	97
Verhältnis der Hauptspezies erhitzter Luft bei verschiedenen Temperaturen und einer atmosphärischen Dichte von $p_0=1.29$ g/l [Ya. B. Zeldovich, 1966]. Da Ionen erst ab 10000 K einen signifikanten Anteil bilden, wurden diese nicht mit aufgenommen	120
Relaxationszeiten für das Einstellen des NO- und NO <sub>2</sub> -Gleichgewichts in Abhängigkeit	
Mögliche Spurengase, die während der koronaähnlichen Entladung in den Nasenmast des	122 126
	Häufigkeit der natürlichen stabilen Isotope von Schwefel und Sauerstoff. Natürlicher Anteil der $\mathrm{SO}_5^-$ -Ionen $\mathrm{K}_{aa}$ und $\mathrm{K}_{sa}$ sowie die experimentell bestimmten Anteile $\mathrm{K}_{as}$ und $\mathrm{K}_{ss}$ des isotopischen Standards

8.4	Mögliche Reaktionswege zur Erzeugung von $HNO_x$ , wobei die vermutlich bestimmenden	
	Reaktionswege mit einem * gekennzeichnet sind. Die Reaktion zu HNO2 und HNO3 wird	
	durch das OH· dominiert. Für HNO (s. Kap. 8.8.8) und HNO <sub>4</sub> kommen nur Reaktionen	
	über H· bzw. $HO_2$ infrage	126
8.5	Die verschiedenen Spurengase und Messgrößen, gemessen während der Blitzkampagne an	
	der TU-München, sowie die dazu verwendeten Messinstrumente (* Die in der Arbeit an-	
	gegebenen Molfraktionen dieser Spurengase sind als Tendenz zu verstehen.)	129

### Anhang D

## Stichwortverzeichnis

DLR Deutsches Zentrum für Luft und Raumfahrt

IMR Ionen-Molekül-Reaktion

amu atomic mass unit  $\approx 1.67 \ 10^{-27} \ \mathrm{kg}$ 

sl standard liter sml standard milliliter

slpmstandard liter per minutesmlpmstandard milliliter per minuteppmparts per million by volume  $10^{-6}$ ppbparts per billion by volume  $10^{-9}$ pptparts per trillion by volume  $10^{-12}$ 

KF 40 Edelstahlrohr, 40 mm im Durchmesser.
CIMS Chemical Ionisation Mass Spectrometry

ITMS Ion Trap Mass Spectrometer

ITCIMS Ion Trap Chemical Ionisation Mass Spectrometer

PBL Planetary Boundary Layer

DOAS Differential Optical Absorption Spectrometry

MFC Mass Flow Controller

ECMWF European Centre for Medium range Weather Forecast

Flexpart Lagrangian Particle Dispersion Model

UTC Universal Time Code

EDGAR Emission Database for Global Atmospheric Research

BB Biomass Burning

FFC Fossil Fuel Combustion
WCB Warm Conveyor Belt

### Literaturverzeichnis

- A. Risacher, e. a. (2007). Active stabilization of low-current arc discharges in atmospheric-pressure air. *Plasma Sources Sci. Technol.*, 16:200–209.
- Abhay Devasthale, O. K. and Graßl, H. (2006). Impact of ship emissions on cloud properties over coastal areas. *Geophys. Res. Letts.*, 33:L02811.
- Andreae, M. and Merlet, P. (2001). Emission of trace gases and aerosols from biomass burning. Global Biogeochemical Cycles, 15:955–966.
- Arnold, F. and Hauck, G. (1985). lower stratospheric trace gas detection using aircraft-borne active chemical ionization mass spectrometry. *Nature*, 315:307–309.
- Aufmhoff, H. (2004). Atmosphärische gasförmige Vorläufer von Aerosol und Ozon: Messung mit CIMS-Methoden auf einem Flugzeug und am Boden. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Bandy A., Thornton D.C., D. A. (1993). Airborne Measurements of Sulfure Dioxide, Dimethyl Sulfide, Carbon Disulfide, and Carbonyl Sulfide by Isotope Dilution Gas Chromatography/Mass Spectrometry. *Geophys. Res.*, 98:23,423–23,433.
- Brasseur, G., Orlando, J., and Tyndall, G. (1999). Atmospheric Chemistry and Global Change. Oxford University Press, New York.
- Brioude, J., Cooper, O. R., Trainer, M., Ryerson, T. B., Holloway, J. S., Baynard, T., Peischl, J., C.Warneke, Neuman, J. A., Gouw, J. D., Stohl, A., Eckhardt, S., Frost, G. J., McKeen, S. A., Hsie, E.-Y., Fehsenfeld, F. C., and N'ed'elec, P. (2007). Mixing between a stratospheric intrusion and a biomass burning plume. *Atmos. Chem. Phys.*, 7:4229–4235.
- C. Price, J. P. and Prather, M. (1997). NOx from lightning 1. Global distribution based on lightning physics. 102, J. Geophys. Res.:5929–5941.
- Campbell, I. M. and Handy, B. J. (1975). Studies of reactions of atoms in a discharge flow stirred reactor. Part 1. The O + H2+ NO system. *J. Chem. Soc. Faraday Trans.* 1, 71, DOI: 10.1039/F19757102097:2097–2106.
- Chebbi, A. and Carlier, P. (1996). Carboxylic acids in the troposphere, occurrence, sources, and sinks: A review. *Atmos. Environ.*, 30:4233–4249.
- D. Z. Stockwell, e. a. (1999). Modelling NOx from lightning and its impact on global chemical fields. *Atmos. Environ.*, 33:4477–4493.
- David M. Golden, J. R. B. and Lohr, L. L. (2003). Master Equation Models for the Pressureand Temperature-Dependent Reactions HO + NO<sub>2</sub> -> HONO<sub>2</sub> and HO + NO<sub>2</sub> -> HOONO. *J. Phys. Chem. A*, 107:11057–11071.
- Denise L. Mauzerall, J. L., Jacob, D., Anderson, B., Blake, D., Bradshaw, J., Heikes, B., Sachse, G., Singh, H., and Talbot, B. (1998). Photochemistry in biomass burning plumes and implicatios for tropspheric ozon over the tropical south atlantic. *Journal of Geo. Res.*, 103:8401–8423.

- DLR (2007). ASTAR 2007 homepage. DLR, http://www.pa.op.dlr.de/aerosol/astar2007/.
- E. D. Baboukas, M. Kanakidou, N. M. (2000). Carboxylic acids in gas and particulate phase above the Atlantic Ocean. *J. Geophys. Res.*, 105:14459–14471.
- Eichkorn S., S. W., Aufmhoff, H., Wohlfrom, K. H., and Arnold, F. (2002). ICosmic ray-induced aerosol-formation: First observational evidence from aircraft-based ion mass spectrometer measurements in the upper troposphere. *Geophysical Research Letters*, 29:1698–1698.
- Fiedler, V. (2007). Atmospheric SO<sub>2</sub>: Global Measurements using Aircraft-Based CIMS. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Firma Pink GmbH Vakuumtechnik, R. (2007). Oberflächenpolierung von Hochvakuumteilen. pers. gespräch.
- Franzblau, E. and Popp, C. J. (1989). Nitrogen oxides produced from lightning. *J. Geophys. Res.*, 94:11089–11104.
- G. Chen, L. G. H., Trainer, M., Nicks, D., Corbett, J., Ryerson, T., Parrish, D., Neuman, J. A., Nowak, J., Tanner, D., Holloway, J., Brock, C., Crawford, J., Olson, J. R., Sullivan, A., Weber, R., Schauffler, S., Donnelly, S., Atlas, E., Roberts, J., Flocke, F., Hübler, G., , and Fehsenfeld, F. (2005). An investigation of the chemistry of ship emission plumes during itct 2002. *Journal of Geophysical Research*, 110:D10S90.
- Gregory, G. L., Davis, D. D., Beltz, N., Bandy, A. R., Ferek, R. J., and Thornton, D. C. (1993). An intercomparison of aircraft instrumentation for tropospheric measurements of sulfur dioxide. *Journal of Geophysical Research*, 98:23325–23352.
- H. Huntrieser, U. S., Schlager, H., Höller, H., Giez, A., Betz, H.-D., Brunner, D., Forster, C., and Calheiros, O. P. J. (2007). Lightning activity in Brazilian thunderstorms during TROC-CINOX: implications for NOx production. *Atmos. Chem. Phys*, 7:14813–14894.
- Hanke, M. (1999). Development of a Novel Method for Measuring Atmospheric Peroxy Radicals: Calibration, Aircraft-Borne Measurements and Selective Measurements of HO<sub>2</sub> and RO<sub>2</sub>. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Huntrieser H., C. F., Schlager, H., Schröder, F., Gerbig, C., Velthoven, P., Flatøy, F., Thery, C., Petzold, A., Holler, H., and Schumann, U. (2002). Airborne measurements of NOx, tracer species, and small particles during the European Lightning Nitrogen Oxides Experiment. Geophys. Res. 10.1029/2000JD000209, 107:4113.
- J. A. Neumann, L. G. H. (1999). Study of inlet materials for sampling atmospheric nitric acid. Environ. Sci. Technol., 33:1133–1136.
- J. Bradshaw, R. N., Sandholm, S., and Liu, S. (2000). Observed distributions of nitrogen oxides in the remote free troposphere from the nasa global tropospheric experiment programs. *American Geophysical Union.*, 38:61–116.
- Jacobson, M. Z. (1997). Fundamentals of Atmospheric Modeling. Cambridge University Press.
- Jost, C. (2004). Calibration with permeation devices: is there a pressure dependence of the permeation rates? *Atmospheric Environment*, 38:3535–3538.
- K. Kawamura, e. a. (1995). Determination of Organic Acids (C<sub>1</sub>-C<sub>10</sub>) in the Atmosphere, Motor Exhaust and Engine Oils. *Environ. Sci. Technol.*, 19:1082–1086.

- Kindler, A. (1999). Aufbau und Einsatz einer neuartigen flugzeuggetragenen Ionenfallen Massenspektrometer Sone zu Analyse von Spurengasen und Ionen. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Knop, G. (1989). Messungen der stratosphärischen Salpetersäure mittels einer neuartigen ballongetragenen Massenspektrometersonde. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Knop, G. and Arnold, F. (1985). Nitric acid vapor measurements in the troposphere and lower stratosphere by chemical ionization mass spectrometry. *Planet. Space Sci.*, 33:983–986.
- Kuhlmann, R. (2001). Tropospheric Photochemistry of Ozone, its Precursors and the Hydroxyl Radical: A 3D-Modeling Study Considering Non-Methane Hydrocarbons. Dissertation, Universität Mainz.
- Kumar P. P., Manohar, G. K. and S., K. S. (1995). Global distribution of nitric-oxide produced by lightning and its seasonal variation. *J. Geophys. Res.*, 100:11203–11208.
- L. Labrador, R. v. K. and Lawrence, M. G. (2004). Strong sensitivity of the global mean OH concentration and the troposphere's oxidizing efficiency to the source of NOx from lightning. *Geophys. Res.*, doi:10.1029/20003GL019229., 31.
- Labrador, L. (2005). A Sensitivity of Tropospheric Chemistry to the Source of NOx from Lightning: Simulations with the Global 3D Chemistry-Transport Model MATCH-MPIC. thesis, Max Planck Institute for Chemistry Version.
- Logan J., I. M., Miller, A., Tiao, G., Choi, D., Zhang, L., Stolarski, R., Labow, G., Hollandsworth, S., Bodeker, G., Claude, H., Muer, D., Kerr, J., Tarasick, D., Oltmans, S., Johnson, B., Schmidlin, F., Staehelin, J., Viatte, P., and Uchino, O. (1999). Trends in the vertical distribution of ozone: A comparison of two analyses of ozonesonde data. *Journal of Geophysical Research*, 104:26373–26400.
- Lörwald, R. (2004). Verstärkung der Konversionsdynode in LCQ Massenspektrometer. pers. gespräch, Thermo Finnigan.
- MacNee, W. and Donaldson, K. (2003). Mechanism of lung injury caused by pm10 and ultrafine particles with special reference to copd. *Eur Respir Journal*, 40:47s–51s.
- March, R. E. (1997). An introduction to quadrupole ion trap mass spectrometry. *Journal Of Mass Spectrometry*, 32:351–369.
- Mark A. Zondlo, e. a. (2003). Development and charaterization of an airborne-based instrument used to masure nitric acid during the NASA transport and Chemical Evolution over the Pacific field experiment. *Journal of Geophysical Research*, 108:8793.
- Möhler, O. and Arnold, F. (1991). Flow Reactor and Triple Quadrupole Mass Spectrometer Investigations of Negative Ion Reactions Involving Nitric Acid. *Journal of Atmospheric Chemistry*, 13:33–61.
- Möhler, T. R. and Arnold, F. (1992). The formation of  $SO_5^-$  by gas phase ion-molecule reactions. J. Chem. Phys., 97:8233–8239.
- MODIS (2007). http://rapidfire.sci.gsfc.nasa.gov/. www.NASA.gov.
- Muschik, C. (2007). Bildung atmosphärischer gasförmiger Schwefelsäure in Natur und Technik: elektrische Entladungen und Dieselkraftfahrzeuge. Diploma thesis, Universität Heidelberg.

- Nasa (2007). Marshall Space Flight Center Earth Science Office, NSSTC Lightning Team. NA-SA, http://visibleearth.nasa.gov/view\_rec.php?vev1id=10812.
- Nau, R. (2004). Das atmospärische Aerosol-Vorläufergas SO<sub>2</sub>: Messungen mit einem flugzeuggetragenen Massenspektrometer. *Diplomarbeit*.
- NIST (2007). tendenzieller Mittelwert aus: Chemical Kinetics Database on the Web (Webbook). National Institute of Standards and Technology, http://www.nist.gov.
- Parrish, D. D., Trainer, M., Buhr, M. P., Watkins, B. A., and Fehsenfeld, F. C. (1991). Carbon monoxid concentrations and their relation to concentrations of total reactive oxidized nitrogen at rural U.S. sites. *J. Geophys. Res.*, 96:9309–9320.
- Pitts, B. and Pitts, J. (2000). Chemistry of the upper and lower atmosphere: theory, experiments and applications. Academic Press, San Diego, Calif. (u.a.).
- Price, H., Jaffe, D., Copper, O. R., and Doskey, P. V. (2004). Photochemistry, ozon production, and dilution during long-range Transport episodes form Eurasia to the northwest U.S. *J. Geophys. Res.*, 109:doi:10.1029/2003JD004400.
- Prinz, H. (1965). Feuer, Blitz und Funke. Bruckmann, München.
- R. Talbot, e. a. (1988). Atmospheric Geochmistry of Formic and Acetic Acids at a Mid-Latitude Temperate Site. J. Geophys. Res., 93:1638–1652.
- Reiner, T. and Arnold, F. (1993). Laboratory flow reactor measurements of the reaction  $SO_3 + H_2O + M \rightarrow H_2SO_4 + M$ : Implications for gaseous  $H_2SO_4$  and aerosol formation in the plume of jet aircraft. Geophysical Research Letters, 20:2659–2662.
- Reiner, T. and Arnold, F. (1994). Laboratory investigations of gaseous sulfuric acid formation via  $SO_3 + H_2O + M \rightarrow H_2SO_4 + M$ : Measurements of the rate constant and products identification. *Journal of Chemical Physics*, 101:7399–7407.
- Reiner, T., Möhler, O., and Arnold, F. (1999). Measurements of acetone, acetic acid and formic acid in the northern midlatitude upper troposphere and lower stratosphere. *Journal of Geophysical Research*, 104:943–952.
- Reiner, T. and O. Möhler and F. Arnold (1998). Improved atmospheric trace gas measurements with an aircraft-based tandem mass spectrometer: Ion identification by mass-selected fragmentation studies. *Journal of Geophysical Research*, 103:31309–31320.
- Rodhe, H. (1978). Budgets and turn-over times of atmospheric sulfur compounds. *Atmospheric Environment*, 12:671–680.
- Roedel, W. (2000). Physik unserer Umwelt: Die Atmosphäre, 3. Auflage. Springer Verlag.
- Schuck, T. (2006). Flugzeugmessungen troposphärischen Schwefeldioxid und Schwefelsäuremessungen im Abgas von Dieselmotoren. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Schumann, U. and Huntrieser, H. (2007). The global lightning-induced nitrogen oxides source. *Atmos. Chem. Phys*, 7:3823–3907.
- Seeley, J. V., Morris, R. A., and Viggiano, A. A. (1997). Rate constants for the reaction of  $CO_3^-(H_2O)_{n=0-5} + SO_2$ : Implications for CIMS detection of  $SO_2$ . Geophysical Research Letters, 24:1379–1382.
- Seinfeld, J. and Pandis, S. N. (1998). Atmospheric Chemistry and Physics. John Wiley & Sons, Inc.

- Sheehy, P. M. (2005). Laboratory Measurements and Modeling of Trace Atmospheric Species. Dissertation, MIT.
- Speidel, M. (2005). Atomospheric aerosol particll formation: Aircraft-based mass spectrometric measurments of gaseous and ionic aerosol precursers. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Stephen R. Springston, L. I. K., Brechtel, F., Lee, Y.-N., Nunnermacker, L. J., and Wang, J. (2005). Chemical evolution of an isolated power plant plume during. *Atmospheric Environment*, 39:3431–3443.
- Stohl, A. (2001). The FLEXPART Particle Dispersions Model Version 3.0 User Guide. A. Stohl and P. Seibert.
- Stohl, A. (2007a). E-Mail Korrespondenz.
- Stohl, A. (2007b). The FLEXTRA and FLEXPART homepage by Andreas Stohl and others. NILU, http://zardoz.nilu.no/~andreas/flextra+flexpart.html.
- Stohl, A. e. a. (2007c). Aircraft measurements over Europe of an air pollution plume from Souheast Asia aerosol and chemical characterization. *Atmos. Chem. Phys.*, 7:913–937.
- T. B. Ryerson, M. T., Holloway, J. S., Parrish, D. D., Huey, L. G., Sueper, D. T., Frost, G. J., Donnelly, S. G., Schauffler, S., Atlas, E. L., Kuster, W. C., Goldan, P. D., Hübler, G., Meagher, J. F., and Fehsenfeld, F. C. (2001). Observations of ozone formation in power plant plumes and implications for ozone control strategies. *Science*, 292:719.
- Takegawa, N., Kondo, Y., Koike, M., Chen, G., Machida, T., Watai, T., Blake, D. R., Streets, D. G., Woo, J.-H., Carmichael, G. R., Kita, K., Miyazaki, Y., Shirai, T., Liley, J. B., and Ogawa, T. (2004). Removal of NOx and NOy in Asian outflow plumes: Aircraft measurements over the western Pacific in January 2002. *Journal of Geophysical Research (Atmospheres)*, 109:23—+.
- Takegawa, N., Kondo, Y., Koike, M., Ko, M., Kita, K., Blake, D. R., Nishi, N., Hu, W., Liley, J. B., Kawakami, S., Shirai, T., Miyazaki, Y., Ikeda, H., Russel-Smith, J., and Ogawa, T. (2003). Removal of NOx and NOy in biomass burning plumes in the boundary layer over northern Australia. *Journal of Geophysical Research (Atmospheres)*, 108:2–1.
- Talbot, J. E. D., Lefer, B. L., Scheuer, E. M., Bradshaw, J. D., Sandholm, S. T., Smyth, S., Blake, D. R., Blake, N. J., Sachse, G. W., Collins, J. E., and Gregory, G. L. (1997). Large-scale distributions of tropospheric nitric, formic, and acetic acids over the western pacific basin during wintertime. *Journal of Geophysical Research*, 102:28,303–28,314.
- Uecker, J. (2002). Messungen der atmosphärischen Radikale OH, HO<sub>2</sub>, RO<sub>2</sub> sowie des Ultraspurengases H<sub>2</sub>SO<sub>4</sub> Weiterentwicklung, Kalibration und Einsatz einer hochempfindlichen massenspektrometrischen Analysemethode. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Umann, B., Arnold, F., Schaal, C., Hanke, M., Uecker, J., Aufmhoff, H., Balkanski, Y., and Dingenen, R. V. (2005). Interaction of mineral dust with gas phase nitric acid and sulfur dioxide during the MINATROC II field campaign: First estimate of the uptake coefficient of HNO3 from atmospheric data. *Journal of Geophysical Research*, 110:D22306, doi:10.1029/2005JD005906.
- Umann, H. (2004). Atmosphärische Untersuchungen der Wechselwirkung von Mineralstaub mit den Spurengasen HNO3 und SO2. Dissertation, Universität Heidelberg.
- Vladimir A. Rakov, M. A. U. (2003). *Lightning, Physics and Effects*. Cambridge University Press.

- W. R. Hartmann, M. S., Hermoso, M., Andreae, M. O., and Sanhueza, E. (1991). Diurnal cycles of formic and acetic acids in the northern part of the guayana shield, venezuela. *Journal of Atmospheric Chemistry*, 13:63–72.
- Wang T., T. C., Li, Y., Yu, X. M., and Blake, D. R. (2002). Emission characteristics of CO  $NO_x$ ,  $SO_2$  and indications of biomass burning observed at a rural site in eastern China. *J. Geophys. Res.*, 107:4157.
- Wayne, R. P. (2000). Chemistry of Atmospheres. Oxford University Press.
- W.B. DeMore, e. a. (1997). Chemical Kinetics and Photochemical Data for Use in Stratospheric Modeling. Evaluation No. 12. Jet Propulsion Laboratory Publication No. JPL, 97-4.
- W.L. Chameides, e. a. (1977). NOx production in lightning. J. Atmos. Sci., 34:143–149.
- Wong, P. S. and Cooks, R. G. (2000). Ion trap mass spectrometry. http://www.currentseparations.com/issues/16-3/cs16-3c.pdf.
- Wotawa, G. and Trainer, M. (2000). Influence of Canadian forest fires on pollutant concentrations in the U.S. *Science*, 288:324–328.
- Wutz, M., H. A. u. W. W. (1986). Handbuch Vakuumtechnik. Vieweg, Braunschweig, Wiesbaden.
- Ya. B. Zeldovich, Y. P. R. (1966). *Physics of Shock Waves and High-Temperature Hydrodynamic Phenomena*. Academy of Sciences U.S.S.R., Moscow, Academic Press, New York and London.
- Zellner, R. (1999). Global Aspects of Atmospheric Chemistry, Vol. 6 (Topics in Physical Chemistry). Deutsche Bunsen Gesellschaft für Physikalische Chemie, Springer-Verlag, New York; Steinkopff-Verlag, Darmstadt.

#### Danksagung

An dieser Stelle möchte ich allen danken, die zum Gelingen dieser Arbeit beigetragen haben:

- Dem Direktorium des Max-Planck-Institutes für Kernphysik in Heidelberg für die unterstützenden Rahmenbedingungen.
- Herrn Professor Dr. F. Arnold für die Betreuung und die hilfreichen Diskussionen.
- Herrn Professor Dr. K.Pfeilsticker für die Erstellung des Gutachtens der vorliegenden Arbeit.
- Den Kollegen der Arbeitsgruppe Atmosphärische Spurengase: Michael, Heinfried, Verena, Tanja, Jens, Christian, Tina, Sabrina, Anna und Ulrike.
- M. Speidel und H. Aufmhoff für das Beitragen zu meiner Arbeit.
- Den Elektronikern B. Preissler und R. Zilly.
- M. Lichtenstern, A. Roiger und P. Stock für die gute Zusammenarbeit während der Flugzeugkampagnen.
- Den Mitarbeitern der TU-München, besonders Herrn C. Lederle und Herrn R. Terbeznik für die Zusammenarbeit vor und während der Labormessungen an der TUM.
- Den Mitarbeitern vom DLR, besonders Herrn Schlager und der Flugabteilung.
- Meinen Freunden und meiner Familie.