

Hochschule für Angewandte Wissenschaften Hamburg Hamburg University of Applied Sciences

Bachelorarbeit

Moritz Mustermann

Softwareentwicklung im Groen und Ganzen

Fakultät Technik und Informatik Studiendepartment Informatik Faculty of Engineering and Computer Science Department of Computer Science

Moritz Mustermann

Softwareentwicklung im Groen und Ganzen

Bachelorarbeit eingereicht im Rahmen der Bachelorpri \pounds_i fung

im Studiengang Bachelor of Science Angewandte Informatik am Department Informatik der Fakultät Technik und Informatik der Hochschule für Angewandte Wissenschaften Hamburg

Betreuender Prüfer: Prof. Dr. Erstprfer Zweitgutachter: Prof. Dr. Zweitprfer

Eingereicht am: 1. Januar 2345

Moritz Mustermann

Thema der Arbeit

Softwareentwicklung im Groen und Ganzen

Stichworte

Schlsselwort 1, Schlsselwort 2

Kurzzusammenfassung

Dieses Dokument ...

Moritz Mustermann

Title of the paper

Developing software in Germany

Keywords

keyword 1, keyword 2

Abstract

This document ...

Inhaltsverzeichnis

0.1	Einleit	ung	1
0.2	Model	beschreibung	1
	0.2.1	Annahmen	1
	0.2.2	ÃIJbersicht der Modellteile	3
	0.2.3	Flugsteuerung	3
	0.2.4	Flugmodell	4
	0.2.5	Verifikation	9
0.3	Experi	mente	9
0.4	Ausblick		9
0.5	Fazit		C

Listings

0.1 Einleitung

Motivation: Automatisierte Landungen auf Mars fÃijr Kolonie

Forschungsfrage UrsprÄijnglich: Treibstoffverbrauch fÄijr Raketenlandung Aber sample size: 1, wenig Referenzen/Daten (insbesondere kein Triebvwerksverbrauch), Interaktion mit AtmosphÄdre komplexer Die MarsatmosÄijhÄdre ist dicht genug, um deutlichen Einfluss auf Trajektorien

Jetzt: Einfluss von Drag auf Trajektorien (in AbhÃďngigkeit zum Eintrittswinkel) + wirkende KrÃďfte (Realismus)

0.2 Modellbeschreibung

Dieses Kapitel beschreibt das verwendete Simulationsmodell im Detail. Der Abschnitt 0.2.1 erwÄdhnt allgemeine Annahmen fÄijr das Modell erwÄdhnt Missionen, die dafÄijr als Vorlage dienten und fÄijhrt einige hÄdufig genutzte Begriffe ein. Im darauf folgenden Abschnitt (??) werden die Annahmen fÄijr die im Modell verwendete Landekapsel kurz umrissen. Die Abschnitte 0.2.2, 0.2.3 und 0.2.4 beschreiben das eigentliche Simulationsmodell. Im letzten Abschnitt (0.2.5) wird auf den Verifikationsprozess eingegangen.

0.2.1 Annahmen

Referenzmissionen Seit 1960 gab es zahlreiche erfolgreiche (und fehlgeschlagene) Missionen zum Mars und seinen Satelliten. Der Rechercheaufwand fÄijr genaue Details einzelner Missionen ist sehr hoch, so dass im Rahmen dieser Arbeit eine Begrenzung vorgenommen werden muss. Die NASA Lander Missionen seit Viking 1 (1975) sind am zugÄdnglichsten dokumentiert und weisen die hÄüchste Erfolgsquote auf. Zudem haben sie gut vergleichbare, da auf einander aufbauende, Landeprozeduren. Aus diesen GrÄijnden dienen ausschlieħlich diese als Referenz fÄijr viele Annahmen dieses Modell. Das Hauptaugenmerk liegt dabei auf der letzten Mars Exploration Rover (MER) Mission, Mars Science Laboratory (MSL), die erfolgreich den knapp eine Tonne Way u. a. (2007) schweren Rover Curiosity absetzte. Diese ist besonders wegen der bisher grÄűħten Nutzlast die interessanteste Mission.

Das fÃijr alle Missionen einheitliche Schema fÃijr die Landungen wird Entry, Descent, Landing (EDL) genannt. Der Begriff unterscheidet drei Phasen wÃdhrend eines Landevorgangs, die alle bisherigen Missionen teilen. In der Entry-Phase dringt eine Aeroshell genannte Kapsel in die obere MarsatmosphÃdre ein. Sie benÃűtigt dafÃijr einen hoch effektiven Hitzeschild, da

die kinetische Energie der Kapsel durch Luftreibung fast vollstÄdndig¹ in Hitze umgewandelt wird. Je nach Eintrittswinkel und Geschwindigkeit hat die Kapsel dabei einen Angriffswinkel relativ zur AnstrÄumrichtung. Dieser ermÄuglicht es, Auftrieb zu erzeugen. Bei der MSL-Landung wurde zum ersten Mal die Fluglage aktiv kontrolliert, um spontan auf unplanbare EinflÄijsse, insbesondere auf Wind, reagieren zu kÄunnen.

Sobald die Geschwindigkeit auf supersonische GrÃűçen gefallen ist, wird ein Fallschirm ausgeworfen. Dieser reduziert die Fallgeschwindigkeit nochmal deutlich und lenkt die Flugrichtung Richtung Boden. Die Landing-Phase ist bei den Missionen sehr unterschiedlich. Da der Fallschirm nicht ausreichend bremst, mÃijssen Restgeschwindigkeiten in der GrÃűçenordnung von 100m/s abgebremst werden. Hierbei spielten bisher immer Bremsraketen eine Rolle. Im Detail unterscheiden sich die letzten Schritte. Zum Beispiel wurde bei der Pathfinder Mission nach Nutzung der Bremsraketen ein mit Airbags geschÃijtzter "Ball" fallen gelassen. Im Vergleich dazu stabilisierte sich bei der MSL Landung ein "Sky Crane" und lieç den Rover an Seilen herunter. Im Simulationsmodell wird sich eng an das beschriebene EDL-Schema gehalten.

LandegefÃd'hrt Um besonders fÃijr den Verfikationsprozess mÃűglichst vergleichbar zu sein, kopiert die angenommene Landekapsel im wesentlichen das Design des EDL Systems der Mars Science Laboratory Mission. Sie ist beladen genauso schwer wie das Original, hat eine vergleichbare StÃd'rke der Bremsraketen, fÃijhrt die exakt gleiche Menge Treibstoff mit sich und benutzt den selben Fallschirm. Anders als bei der Curiosity-Mission (MSL) wird allerdings die ganze Kapsel auf dem Boden aufgesetzt. Dies scheint grundsÃd'tzlich auch fÃijr eine Kapsel der GrÃuçe des MSLs mgÃuglich zu sein, da vorherige Missionen mit kleineren Kapseln so verfuhren. Auch gibt die NASA als Hauptgrund fÃijr das komplizierte "Sky-Crane"-ManÃuver das Vermeiden des Aufwirbelns von Staub an (TODO: Quelle).

Allgemeine Annahmen Das Koordinatensystem des Modells ist 2-dimensional. Das ist notwendig, da eindimensionale Berechnungen zu fernab der Realit \tilde{A} dt sind. Insbesondere der Eintrittswinkel spielt eine entscheidende Rolle. \tilde{A} IJbersteigt dieser deutlich 20° , was den eindimensionalen Fall ann \tilde{A} dhert, ist die zur \tilde{A} ijckgelegte Strecke in nennenswerter Atmosph \tilde{A} dre grunds \tilde{A} dtzlich zu kurz, um die \tilde{A} ijblichen Geschwindigkeiten abzubremsen. Dies wurde in fr \tilde{A} ijheren, eindimensionalen, Versionen des Modells recht deutlich. Das Modell nimmt dar \tilde{A} ijber hinaus die Oberfl \tilde{A} dche des Mars als flach an. Der Vektor $(0\,,1)^T$ beschreibt per Konvention die Richtung vom Marsmittelpunkt nach oben.

 $^{^{1}}$ MSL: > 99% Edquist u. a. (2009)

0.2.2 ÄlJbersicht der Modellteile

In diesem Abschnitt wird das Simulationsmodell vorgestellt. Das Modell wurde vollstÄdndig in MATLAB/Simulink² realisiert. (TODO: Extension Point) Bei dieser Version des Modells handelt es sich um eine zweite Version. In der ersten wurden groħe Teile des Modells in so genannten MATLAB Functions³ ausgedrÄijckt. Diese Vorgehensweise scheint nicht der bevorzugte Weg fÄijr MATLAB zu sein. Insbesondere beim automatisierten Linearisieren des Modells entstanden hÄdufig Fehler. Die Erkenntnisse wurden in die zweite (hier vorgestellte) Version Äijbertragen. Dieses Modell wurde von Anfang an als 2-D Version konzipiert. Insbesondere wurde versucht, wann immer mÄüglich, ZusammenhÄdnge Äijber die von MATLAB angebotenen Signal Blocks auszudrÄijcken.

Die Simulation ist in einer fÄijr Simulink typischen System-Subsystem-Struktur hierarchisch aufgebaut. Auf hÄűchster Ebene unterscheiden sich die Flugsteuerung und das Flugmodell. Die Flugsteuerung hat zur Aufgabe, Äijber die VerfÄijgung stehenden Aktuatoren regelnden Einfluss auf den Flug zu nehmen. Hierzu Äijberwacht es einige Kernparameter, wie die aktuelle HÄűhe.

Dem gegenÄijber steht das Flugmodell. Es modelliert die wirkenden physikalischen KrÄdfte und ihre Auswirkung auf wichtige GrÄűħen. Die Steuerbefehle der Flugsteuerung beeinflussen diese. Zusammen bilden die beiden Komponenten einen (indirekten) Regelkreis.

0.2.3 Flugsteuerung

Die Flugsteuerung wiederum hat zwei erwÄdhnenswerte Unterteilungen. Zum einen gibt es die ÄIJberwachung der Flugphasen. Diese orientiert sich stark an den Referenzmissionen. Sie ist intern als Deterministischer Endlicher Automat modelliert. Im Unterschied zur RealitÄdt hat



Abbildung 0.1: Landephasen

diese Phasenplanung keinerlei SSicherheitsabstÄdndeßwischen den Flugphasen. Stattdessen finden ÄlJbergÄdnge ohne ZeitverzÄugerung statt (TODO: Evtl besser erklÄdren?). Auch wurden alle Events ausgelassen, die das Gewicht oder den Schwerpunkt des Landesystems verÄdndern.

²http://de.mathworks.com/products/simulink/

³http://de.mathworks.com/help/simulink/slref/matlabfunction.html

Der zweite Teil der Flugsteuerung ist das Controller-Setup. Sobald die "powered descent"Landephase beginnt, wird die verbleibenden FlughÃűhe als Signal in einen PID-Regler gespeist. In Reaktion auf dieses Signal bestimmt dieser StÃďrke der Triebwerke. Das Controller-Setup bildet wÃďhrend der "descent"Phase zusammen mit dem Flugmodell einen vollstÃďndigen Regelkreis.

0.2.4 Flugmodell

Das Flugmodell berechnet die tats Adchliche Physik des Fluges. Es besteht aus vier Teilsystemen, welche nun im Detail vorgestellt werden: Transform, Schwerkraft, Atmosph Adreninteraktion und Triebwerke.

Transform Das Transform verwaltet die drei Variablen Geschwindigkeit, Position und Rotation. Das System hat als Parameter den aktuellen Beschleunigungsvektor. Die Beschleunigung entspricht der Summe der Einzelbeschleunigungen der anderen drei BlÄűcke. Die Geschwindigkeit ist das Integral der Beschleunigung, die Position integriert entsprechend die Geschwindigkeit.

Die Rotation hingegen ist nicht als unabhÄdngige dynamische GrÄűħe modelliert. Sie wird als optimal geregelt, i.e. immer der aktuellen Tangente des Flugtrajektors entgegengesetzt, angenommen. Entsprechend wird die Rotation als ein Vektor \vec{r} dynamisch aus dem aktuellen Geschwindigkeitsvektor \vec{v} berechnet als $\vec{r} = -\frac{\vec{v}}{|\vec{v}|}$.

Gravitation Die Beschreibung der Gravitationswirkung ist aus der allgemeinen Formel fÄijr die Gravitationskraft,

F = G m₁ · m_{2} $\overline{r^{2}}$ (0.1)abgeleitet. Sie berÄijcksichtigt die Masse des Mars $m_{M} = 5.9724 \cdot 10^{24} \mathrm{kg}$ NASA (2016), die Masse der Landekapsel $m_{K} = 2401 \mathrm{kg}$ Wikipedia (2016) und die dynamische Masse des Treibstoffs m_{T} , die zwischen 0 und 390 kg Wikipedia (2016) liegen kann. Mit $F = m \cdot a$ berechnet sich der Beschleunigungsvektors \vec{a}_{G} wie folgt.

$$G = G \frac{m_M \cdot (m_K + m_T)}{r^2} \cdot \frac{1}{m_K + m_T} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ -1 \end{pmatrix}$$
(0.2)

Triebwerke Weitere Beschleunigung erfÄdhrt die Kapsel potentiell durch das Antriebssystem. Antriebssysteme definieren sich direkt durch ihre Schubkraft F_T . Diese ist laut Herstellerangaben zusammengerechnet 24.8 kN Aerojet Rocketdyne (2012) Aerojet Rocketdyne (2016). Die auf Bildern angedeutete Neigung der verschiedenen Triebwerke am MSL ist hierbei abstrahiert. Auch die Positionierungen der DÄijsen (und damit die potentiell entstehenden Momente) wurden zugunsten einer niedrigeren KomplexitÄdt zu einem gebÄijndelten Strahl, der im Schwerpunkt greift, vereinfacht. So ist die Beschleunigung mit dynamischem Gewicht $a_T = \frac{F_T}{m_K + m_T}$.

Allerdings muss die StÃdrke fÃijr die Flugsteuerung einstellbar sein. Um dies zu berÃijcksichtigen, wird die Kraft mit dem Parameter $t \in \{t | t \in \mathbb{R} \land 0 \geq t \leq 1\}$ multipliziert. Um den Realismus des Triebwerkes deutlich zu erhÃűhen, wird der Parameter t allerdings nicht direkt benutzt. Das Signal der Flugsteuerung wird stattdessen um 200 ms verzÃűgert und simuliert mit Hilfe einer Transfer Function (TODO: Parametrisierung, auçerdem: erklÃďren?) ein SÃďttigungsverhalten. Notiert man die VerzÃűgerung d(elay) und die SÃďttigung s(aturation) als Funktionen auf der gewÃijnschten Leistung, ergibt sich die in Figure t0 beschriebene Gleichung des Beschleunigungsvektors. t1 ist dabei der unter t1.4 beschriebene, normalisierte, Richtungsvektor der Kapsel.

$$_{T}=\frac{d(s(t))F_{T}}{m_{K}+m_{T}}\cdot\vec{r}$$
 (0.3)

Interaktion mit der AtmosphÃdre Der komplexeste Teil des Modells beschreibt die Interaktion mit der AtmosphÃdre. Es werden zwei resultierende KrÃdfte berechnet. Die erste ist der Luftwiderstand, dem die Kapsel immer ausgesetzt ist. ZusÃdtzlich kann, je nach Form und Angriffswinkel, dynamischer Auftrieb erzeugt werden. Die Berechnung beider KrÃdfte basiert auf einem AtmosphÃdrenmodell, dass den Luftdruck in AbhÃdngigkeit von der HÃuhe annÃdhert. Von hoher Relevanz, zum einen auf Grund ihrer starken Auswirkung, zum anderen in Anbetracht der Fragestellung, sind die Flugparameter, die sich je nach Flugphase stark Ãdndern kÃunnen. Die Teilsysteme werden nun in dieser Reihenfolge beschrieben.

KrÃďfteberechnung Auf die detaillierte Berechnung der StrÃúmungsarten wurde auf Grund der schlechten Quellenlage und dem Fokus, sowie Umfang der Arbeit verzichtet. Die zugrunde liegende KomplexitÃďt drÃijckt sich allerdings abgeschwÃďcht in den dynamischen Parametern aus. Es gelten die allgemeinen Gleichungen fÃijr Luftwiderstand und -auftrieb setzen eine Reihe von GrÃuçen in Beziehung. Der dimensionslose Luftwiderstandsbeiwert c_W beschreibt, zu welchem Anteil die Reibung durch Druck auf die dem anstrÃumenden Gas zugerichtete FlÃuche verursacht wird und wie viel durch die am KÃurper entlang streifende StrÃumung entsteht. (TODO: Beispielmit Platte im Wind?). Die relative Geschwindigkeit zum Gas v ist die dominierende GrÃuçe, da sie quadratisch eingeht. Zuletzt ist der Widerstand von der FlÃuche abhÃugig. Hierbei ist zu beachten, dass die QuerschnittsflÃuche senkrecht zur AnstrÃumungsrichtung gemeint ist. WÃulbungen auf der Achse der AnstrÃumrichtung drÃijcken sich nicht in der FlÃuche aus, sondern im c_W , beziehungsweise c_A -Wert.

$$F_W = c_W \cdot \frac{\rho}{2} \cdot v^2 \cdot A(0.4)$$
 und Auftrieb:

 $\mathbf{F}_A = c_A \cdot \frac{\rho}{2} \cdot v^2 \cdot A$ (0.5) Die korrespondierenden Beschleunigungsvektoren \vec{a}_W und \vec{a}_A berechnen sich analog zu den bisher betrachteten Teilsystemen. Die Richtung der Kraft, die durch den Luftwiderstand ausgeÄijbt wird, ist (wie die der Triebwerke) der Flugrichtung \vec{r} (siehe 0.2.4) genau entgegen gesetzt.

$$_{W}=\frac{c_{W}\cdot \frac{p}{2}\cdot v^{2}\cdot A}{m_{K}+m_{T}}\cdot \vec{r}(0.6)$$

Im Gegensatz dazu wirkt die Auftriebkraft genau senkrecht zur Anstr \tilde{A} űmungssrichtung. Es gibt (in einem 2-dimensionalen Koordinatensystem) zwei m \tilde{A} űgliche perpendikul \tilde{A} dre Vektoren zur Anstr \tilde{A} űmungsrichtung. Wie bei der Rotation geht das Modell davon aus, dass die Fluglageregelung perfekt arbeitet. Deshalb wird angenommen, dass die Auftriebskraft, so vorhanden, immer in die Richtung jenes Vektors der beiden m \tilde{A} űglichen zeigt, der nach "oben" (horizontale Lage), respektive "rechts" (vertikale Lage) orientiert ist. Letzteres k \tilde{A} űnnte ein ungewolltes Simulationsartefakt verursachen. Dieses tritt jedoch nicht auf, da die Ausftriebskraft ohnehin nur im hypersonischen Flug ber \tilde{A} ijcksichtigt wird. Die Richtung der Auftriebskraft \vec{l} ist also der um 90 Grad (TODO: Berechnung der Rotation dokumentieren) rotierte Richtungsvektor \vec{r} . Die Gleichung f \tilde{A} ijr den resultierenden Beschleunigungsvektor \vec{a}_A sieht der f \tilde{A} ijr den Luftwiderstand sehr \tilde{A} dhnlich.

$$_{A}=\frac{c_{A}\cdot \frac{p}{2}\cdot v^{2}\cdot A}{m_{K}+m_{T}}\cdot \vec{r}(0.7)$$

AtmosphÃďrenmodell Das verwendete AtmosphÃďrenmodell basiert stark auf dem NASA Vorschlag Hall (2015). Es besteht aus einer Menge Zusammensetzung von Funktionen, die Daten der Mars Global Surveyor im April 1996 annÃďhern. Es unterscheidet zwei HÃűhenbereiche: Ãijber 7000m und darunter. Beide Schichten sind strukturell gleich modelliert, nur unterschiedlich parametrisiert. Es gibt zwei Basisfunktionen, die AnhÃďngig von der HÃűhe sind. Die lineare Funktion T(h) berechnet die Temperatur (°Celsius) fÃijr die gegebene HÃűhe h (m). p(h) tut dasselbe fÃijr den exponentiellen Druck (kPa). Um die daraus resultierende Dichte zu berechnen, werden diese beiden Werte in der Funktion $\rho(h)$ zusammengefÃijhrt. p(h) und $\rho(h)$ sind hÃűhenunabhÃďngig

$$p(h) = 0.699 \cdot e^{-0.00009 \cdot h}$$

$$\rho(h) = \frac{p(h)}{R \cdot (T(h) + 273, 1)}$$

mit R=0,1921. FÃijr HÃűhen Ãijber 7000 definiert dass Originalmodell nun $T(h)=-23,4-0,00222\cdot h$. FÃijr HÃűhen unter 7000m Ãďndern sich die Parameter auf $T(h)=-31-0,00222\cdot h$ und $p(h)=0,699\cdot e^{-0,00009\cdot h}$.

Betrachtet man die Definition, ist zunÄdchst die DefinitionslÄijcke fÄijr den Wert 7000m auffÄdllig. Dies kann recht einfach behoben werden, indem einer der Bereiche erweitert wird. Im finalen Modell ist die untere Schicht einschlieħlich 7000m definiert. Analysiert man die bestehende Funktion weiterhin (Figure 0.2), zeigen sich zwei weitere bemerkenswerte Eigenschaften. Zum einen gibt es eine SingularitÄdt beim Wert 112550m herum. Aus diesem

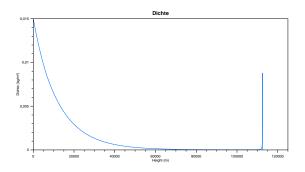


Abbildung 0.2: Dichte nach HÃűhe

Grund wird der Output im finalen Modell zwischen null und 0,02 (Durchschnittswert an

Bedinungen	A	c_W	c_A
v > 2	$15,9m^2$	1,68	$c_W \cdot L/D$
$v \le 2 \land f \land i$	$189,79m^2$	1,33	0
$v \le 2 \land \neg f \land i$	$15,9m^2$	0,34	0
$v \le 2 \land f \land \neg i$	$15,9m^2$	0,35	0
$v \le 2 \land \neg f \land \neg i$	$15,9m^2$	0,34	0

Abbildung 0.3: Belegung der Parameter nach Zustand

der OberflÄdche)NASA (2016) begrenzt. Das Clamping ist aber auch aus einem anderen Grund notwendig: Ab ungefÄdhr der selben HÃűhe fÄdllt die angegebene Dichte unter null, was physikalisch undefiniert ist. Anscheinend wurde das Modell nicht fÃijr HÃűhen Ãijber 110 km entworfen. Die berechneten Temperaturwerte, die im AtmosphÃdrenmodell als Zwischenergebnisse anfallen, dienen der Flugsteuerung auçerdem zur Berechnung der Schallgeschwindigkeit.

Dynamische Parameter Die Bedeutung der Parameter wurde bereits im Absatz 0.2.4 angerissen. Ihre Belegung in AbhÃdngigkeit zum Zustand der Simulation In diesem Abschnitt wird beschrieben, wie sich diese wÃdhrend der Simulation entwickeln. Die Tabelle ?? zeigt eine \tilde{A} IJbersicht der Belegungen in AbhÃdngigkeit zu den Variablen v= Geschwindigkeit in Mach, f= Fallschirm aktiviert, sowie i= Fallschirm ist intakt. Im Folgenden werden die getroffenen Annahmen und Quellen f \tilde{A} ijr diese beschrieben.

Der StrÄűmungswiderstandskoeffizient c_W ist in erster Linie von der Form des beschriebenen Gegenstands abhÄdngig, aber auch von der herrschenden Art der Luftreibung. Diese wiederum hÄdngt stark mit der Geschwindigkeit, der herrschenden Temperatur und dem Druck zusammen. Diese ZusammenhÄdnge sind nur in einer groben AuflÄűsung im Simulationsmodell abgebildet. Die meisten Teilaspekte sind eigene Forschungsthemen fÄijr sich (Blanchard und Walberg (1980), Edquist u. a. (2009), Theisinger und Braun (2009), Yamada u. a. (2009)). Ihre LÄűsungen mÄijssen hÄďufig mit Finite-Elemente-Simulationen angenÄďhert werden Edquist u. a. (2009). In diesem Modell wird nicht versucht, diese Untersuchungen nachzustellen. Allerdings werden ihre Ergebnisse berÄijcksichtigt. Wells (2000) als zuverlÄďssigste Quelle arbeitet mit der Annahme, der hypersonische c_W fÄijr eine Aeroshell wie beim MSL liege bei konstant bei 1, 68. Zu den anderen Phasen, insbesondere in der NÄďhe der Schallmauer, gab es leider keine Angaben. Deswegen wird der Koeffizient fÄijr Geschwindigkeiten unter Mach 2 mit einer konvexen Halbkugelschale approximiert ($c_W = 0, 34$). Es gibt jedoch eine Ausnahme. Wurde der Fallschirm vorher bei einer Geschwindigkeit Äijber Mach 2.2 Way u. a. (2007) Edquist u. a. (2009) entfaltet, wird er beschÄddigt und bremst nun nur noch minimal. In

diesem Fall ist der $c_W=0,35$. Wenn der Fallschirm korrekt entfaltet ist, wird der c_W -Wert des gesamten des Fallschirm-Kapsel-Gespanns als 1,33 angenommen. Dies entspricht der konkaven Seite einer Halbkugel und kommt im subsonischen Bereich der Realit \tilde{A} dt ziemlich nahe. Zu den super- und transsonischen Eigenschaften sind den Autor keine Quellen bekannt. Im Modell ausgelassen sind damit einige Spezialeffekte, die vorstellbar w \tilde{A} dren, wie z.B. der Einfluss von Verwirbelungen der Kapsel auf den Luftstrom, der auf den Fallschirm trifft.

Die GrÃijnde, warum sich die FlÃďche verÃďndert, sind Ãďhnlich denen beim Widerstandskoeffizienten. Im hypersonischen Flug wird ausschlieçlich die Kapsel umstrÃűmt. Der einzige Unterschied ist, dass die FlÃďAďche sich in groçer ÃIJberschallgeschwindigkeit nicht Ãďndert. Es wird jederzeit von einem perfekt kreisfÃűrmigen Querschnitt ausgegangen. Deshalb ist in diesem Fall $A=\pi\cdot r^2\sim 15,9m^2$ fÃijr den MSL Aeroshell Radius von 2,25m Edquist u. a. (2009). Ist der Fallschirm aktiv und intakt, wird die FlÃďche mit Hilfe des Radius des MSL Vorbilds r=7,78m NASA/JPL (2009) auf circa $\sim 189,79m^2$ berechnet. Ist der Fallschirm hingegen zerstÃűrt, bleibt als FlÃďche die "normale"KapselflÃďche.

Die letzte GrÃűçe mit AbhÃďngigkeit zur Flugphase ist der Auftriebskoeffizient c_A . In der betrachteten Literatur wird (fÃijr die hypersonische Flugphase) nur die lift-to-drag ratio $L/D=\frac{c_A}{c_W}$ angegeben. Aus diesem VerhÃďltnis ergibt sich $c_A=L/D\cdot c_W$. FÃijr die MSL Aeroshell betrÃďgt der L/D 0,24 Way u. a. (2007), Edquist u. a. (2009). Zum c_A bei trans- oder subsonischem Flug waren keine Quellen auffindbar. Aus diesem Grund ist c_A fÃijr Geschwindigkeiten < Mach 2 grundsÃďtzlich auf 0 festgelegt, obwohl theoretisch bei Unterschallgeschwindigkeit deutlich grÃűçere L/D erreichbar sind, als im hypersonischen Bereich.

0.2.5 Verifikation

Wie erwÄdhnt

0.3 Experimente

0.4 Ausblick

0.5 Fazit

Literaturverzeichnis

```
[Aerojet Rocketdyne 2012] AEROJET ROCKETDYNE: Thruster Selection. 2012. - URL http://www.rocket.com/article/aerojet-propulsion-helps-land-mars-science-laboratory. - Zugriffsdatum: 2016-08-12
```

```
[Aerojet Rocketdyne 2016] AEROJET ROCKETDYNE: Thruster Strengths. 2016. - URL http://www.rocket.com/propulsion-systems/monopropellant-rockets.-Zugriffsdatum: 2016-08-12
```

- [Blanchard und Walberg 1980] BLANCHARD, Robert C.; WALBERG, Gerald D.: Determination of the Hypersonic-Continnum/Rarefied-Flow Drag Coefficient of the Viking Lander Capsule 1 Aeroshell from Flight Data. In: *NASA TM 1793* (1980), Nr. December
- [Edquist u. a. 2009] EDQUIST, Karl T.; DYAKONOV, Artem a.; WRIGHTZ, Michael J.; TANGX, Chun Y.: Aerothermodynamic Design of the Mars Science Laboratory Backshell and Parachute Cone. In: 41st AIAA Thermophysics Conference 4078 (2009), S. 1–14. ISBN 9781563479755
- [Hall 2015] HALL, Nancy: Mars Atmosphere Model (Metric Units). 2015. URL https://www.grc.nasa.gov/www/k-12/airplane/atmosmrm.html. Zugriffs-datum: 2016-08-30
- [NASA 2016] NASA: Mars Facts. 2016. URL http://nssdc.gsfc.nasa.gov/
 planetary/factsheet/marsfact.html. Zugriffsdatum: 26.08.2016
- [NASA/JPL 2009] NASA/JPL: Mars Science Laboratory Parachute Qualification Testing. 2009. URL http://mars.jpl.nasa.gov/msl/news/index.cfm? fuseaction=shownews{&}newsid=90. Zugriffsdatum: 31.08.2016
- [Theisinger und Braun 2009] Theisinger, John E.; Braun, Robert D.: Multi-Objective Hypersonic Entry Aeroshell Shape Optimization. In: *Journal of Spacecraft and Rockets* 46 (2009), Nr. 5, S. 957–966. ISBN 9781563479472

[Way u. a. 2007] WAY, David W.; POWELL, Richard W.; CHEN, Allen; STELTZNER, Adam D.; MARTIN, A. Miguel S.; BURKHART, P. D.; MENDECK, Gavin F.: Mars science laboratory: Entry, descent, and landing system performance. In: *IEEE Aerospace Conference Proceedings* (2007), S. 1–39. – ISBN 1424405254

[Wells 2000] Wells, Grant: Mars Entry, Descent and Landing Parametric Trades. (2000)

[Wikipedia 2016] WIKIPEDIA: Mars Science Laboratory. 2016. - URL https://en.wikipedia.org/wiki/Mars{_}Science{_}Laboratory. - Zugriffsdatum: 2016-08-30

[Yamada u. a. 2009] Yamada, Kazuhiko ; Kimura, Yusuke ; Akita, Daisuke ; Abe, Takashi ; Suzuki, Kojiro ; Imamura, Osamu ; Koyama, Masashi ; Hayashi, A.Koichi: Study on Lowballistic-coefficient Atmospheric-entry Technology Using Flexible Aeroshell. In: *Transactions of the Japan Society for Aeronautical and Space Sciences, Space Technology Japan* 7 (2009), Nr. ists26, S. Pg_1-Pg_7. – ISSN 1347-3840

Hiermit versichere ich, dass ich die vorliegende Arbeit ohne fremde Hilfe selbständig verfasst und nur die angegebenen Hilfsmittel benutzt habe.								
in and angegoe their straightnesses a characteristic to								
Hamburg, 1. Januar 2345	Moritz Mustermann							