博士論文

「推進剤供給式電熱型パルスプラズマスラスタの実験的研究

Experimental Study on Electrothermal Pulsed Plasma Thruster with Propellant Feeding System J

東京大学大学院 工学系研究科 航空宇宙工学専攻

吉川 哲史

平成 31 年 3 月

概要

近年,1-100kgの超小型衛星の打上台数は増加の一途を辿っており,そこに搭載された観 測・実験機器などの軌道上実証が盛んに行われている.ここで得られた知見が基盤となっ て、将来的に複数の超小型衛星による大規模なフォーメーションフライトミッションが予 想される.この時、高度維持やフォーメーション展開のためのスラスタシステムが必須と なる.このような背景から、本研究では想定されるミッションの要求を満足する「推進剤 供給式電熱型パルスプラズマスラスタ」の提案と実験的検証を行った. パルスプラズマス ラスタ(PPT)は小型・低電力の特徴をもつ電気推進である. 無毒・固体推進剤のポリテト ラフルオロエチレン(PTFE)を使用するため、高圧タンク等が不要で軽量かつ安全性が高 く、ピギーバック打上げに優位である. PPT には、放電によって昇華した気体を空力的に加 速する電熱型と、ローレンツ力によって加速する電磁型の2種が存在する。このうち前者 の電熱型 PPT は、電磁型 PPT と比べ推力電力比が大きく、低電力で比較的大きな推力を得 られることから,50 kg 級の超小型衛星への応用が期待される.しかし,電熱型 PPT は固体 推進剤を放電室(キャビティ)として用いるため、連続作動に伴いキャビティ容積が増大 し推力(インパルスビット)の低下を招く.また、キャビティ容積の拡大に伴ない「チャ ーリング」という炭素汚染がキャビティ壁面に発生する.これらはインパルスビット不発 (ミスショット)・異常放電による制御不能を引き起こす.結果,電熱型 PPT のトータルイ ンパルスを制限する要因となる.このため、トータルインパルスの底上げを図る目的で高 エネルギ化・クラスタ化による対策が多くなされてきた。一方で本研究で提案した「推進 剤供給方式」は、電熱型 PPT のキャビティ内部で消費した推進剤を外部から補給すること でキャビティ容積を維持することがコンセプトとなる.これは、スラスタ単機のインパル スビットが維持され、かつ作動回数が増大することによるトータルインパルスの向上が期 待できる. しかしながら,電熱型 PPT への推進剤供給方式の適用は,異常放電モードや供 給不可といった課題のため未だ確立されていない.本研究は,50kg級の超小型衛星による 想定ミッションのスラスタシステムへの要求を定め、PTFE ロッドを供給する推進剤供給式 電熱型 PPT(PTFE ロッド供給式電熱型 PPT;ロッド供給式 PPT)を開発した.そして,イ ンパルスビット・推進剤消費量・平均推力を計測可能な独自のスラストスタンドと組み合 わせて,そのスラスタシステムの成立性の実験的検証を行った.本論文は7章から成り, 構成は以下となっている.

第1章では,研究背景として超小型衛星に搭載するスラスタシステムとしての電熱型 PPT の必要性や先行研究を説明し、本研究の位置づけと研究目的を明らかとした上で、論文構 成をまとめている.

第2章では、まず電熱型 PPT を搭載した 50 kg 級の超小型衛星によるフォーメーションフ ライトを想定ミッションとして掲げ、このミッションのスラスタシステムへの性能要求を 明示している.この上で、電熱型 PPT の原理・特徴を説明し、想定ミッションの遂行に向 けた課題について述べている.

第3章では、本研究で使用した真空装置等の地上実験設備や、PPTの主放電やイグニッションに必要な電源系、およびスラストスタンド系の仕様や構成を図表と共にまとめている.

第4章では、スラストスタンド系に焦点を当て、電熱型 PPT のインパルスビットとマス ロス、および平均推力を同時に測定可能な「シーソー型スラストスタンド」とそのキャリ ブレーション装置について述べている.このスラストスタンドは、マスロスが測定可能で あることから、従来必要であった大気開放が不要となり、大気暴露による固体推進剤への コンタミネーションがもたらす性能への影響を除去できる.また、構造が複雑化しやすい 推進剤供給式電熱型 PPT のスラスタ分解も不要となることから、性能取得の高効率化を期 待できる.シーソー型スラストスタンドと共に開発したキャリブレーション装置は、装置 そのもののキャリブレーションが不要であり、シンプルで直接的なキャリブレーションを 高精度に行える.この章では、これらのキャリブレーション装置を用い、電熱型 PPT の性 能測定を実施して測定精度の評価を行った.

第5章では、PTFE ロッドを供給する推進剤とし、その供給性とキャビティ内の気密性の 確保を両立しつつ、異常放電や供給不能といった故障モードを回避できる「ロッド供給式 PPT」の設計・製作を行った。前章のシーソー型スラストスタンドを利用して、手動での推 進剤供給を行いながら製作した PPT の性能取得を実施した.ここでの測定結果から、ロッ ド供給式 PPT のインパルスビット維持の可否を、類似する放電室寸法形状をもつ通常の電 熱型 PPT のインパルスビットと比較することで確認した.そして、チャーリングが起因す る異常放電などの故障モード回避の条件や、性能決定要因、現状の問題点を考察し、さら なるトータルインパルス向上への指針を示した.

第6章では、ロッド供給式 PPT のフライトモデル化を見据えたスラスタシステム開発の 一環として、推進剤供給装置を製作し遠隔操作による PTFE ロッド供給の可否の確認を行っ た.開発した装置をロッド供給式 PPT に装着し、装置による推進剤供給を行いながら作動 試験を行い、スラスタシステム構築へ向けた作動実証を行った.またこの試験を通じて、 シーソー型スラストスタンドによって大気開放とスラスタ分解のプロセスを省略した性能 取得が可能であることも実証した.

最後に第7章では、本研究の成果をまとめ、推進剤供給式電熱型 PPT のスラスタシステムとしての成立性の実験的検証に成功したと結論づけた.

目次

1	序論	1
	1.1 背景	1
	1.2 研究目的	3
	1.3 本論文の構成	3
2	2 電熱型パルスプラズマスラスタとその宇宙利用に向けた課題	4
	2.1 想定ミッションとスラスタ要求	4
	2.2 パルスプラズマスラスタ	6
	2.3 PPT の作動原理	7
	2.4 電磁型 PPT と電熱型 PPT	8
	2.5 推進剤	10
	2.6 電熱型 PPT のコンフィグレーション・エネルギ特性	10
	2.7 電熱型 PPT の課題	14
	2.8 推進剤供給方式と電熱型 PPT への適用	18
	2.9 円形断面をもつ PTFE ロッドを使用した推進剤供給方式の着想	20
3	実験装置	21
	3.1 はじめに	21
	3.2 真空排気系	21
	3.3 PPT 主放電用電源系	25
	3.4 PPT イグニッション系	26
	3.5 PPT 用ショットカウンタ	
	3.6 データロガー	29
4	・シーソー型スラストスタンドとそのキャリブレーション装置の開発	
	4.1 はじめに	30
	4.2 シーソー型スラストスタンド	35
	4.2.1 シーソー型スラストスタンドの構成	35
	4.2.2 レーザー変位計へのロータリポンプの振動ノイズの抑制	
	4.2.3 シーソー型スラストスタンドによって測定される PPT の性能	41
	4.2.4 シーソー型スラストスタンドの力学	42
	4.2.5 インパルスビット測定のキャリブレーション	46
	4.2.6 マスロス測定のキャリブレーション	
	4.2.7 平均推力測定のキャリブレーション	55
	4.2.8 キャリブレーション係数の理論式と計算値の算出	57

4.3 キャリブレーションと電熱型 PPT の性能測定試験	58
4.4 試験結果および考察	59
4.4.1 各装置によって得られたキャリブレーション係数の結果と考察	59
4.4.2 実効ばね定数 K, その他のスラストスタンド系への影響の考察	62
4.4.3 電熱型 PPT の性能測定	64
5 PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の設計と性能測定	70
5.1 はじめに	70
5.2 PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の設計	71
5.2.1 供給 PTFE の形状	71
5.2.2 PTFE ロッドの供給と気密性の両立	72
5.2.3 キャビティの構造・設計指針	73
5.2.4 PTFE キャビティの使用とその結果	74
5.2.5 セラミックキャビティの採用と PTFE キャビティの直列接続	80
5.2.6 PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の設計のまとめ	81
5.3 連続作動試験の実験セットアップ	82
5.3.1 製作した PTFE ロッド供給式電熱型 PPT	82
5.3.2 試験条件	84
5.4 連続作動試験の結果	86
5.4.1 キャビティの変化の履歴・ロッド端面の様子	86
5.4.2 インパルスビットの履歴	89
5.4.3 累積インパルスの履歴	90
5.4.4 累積マスロスおよび平均マスショットの履歴	91
5.4.5 PTFE ロッドとキャビティ PTFE 部のマスロスの比較	93
5.5 考察	95
5.5.1 各モデルの寿命原因	95
5.5.2 供給 PTFE ロッド本数とキャビティ PTFE 部のチャーリング	97
5.5.3 ロッド供給式 PPT のショット数増大への指針	97
5.5.4 インパルスビットの維持要因	99
5.5.5 インパルスビットの決定要因	100
5.5.6 PTFE ロッドの消費レートの決定要因	103
5.6 トータルインパルス向上の指針のまとめ	107

6 フライトモデルを見据えた推進剤供給装置の設計製作と実証	108
6.1 はじめに	108
6.2 PTFE ロッド供給装置の設計指針	109
6.3 PTFE ロッド供給装置の設計・製作	110
6.4 作動方法と供給量	112
6.5 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験の試験条件	113
6.6 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験結果	114
6.7 PTFE ロッド供給装置のフィージビリティ	117
6.8 想定ミッションに向けた供給装置の改良指針	118
7 結論	
A1 異種 PTFE の電熱型 PPT への適用	122
A1.1 はじめに	122
A1.2 異種 PTFE	123
A1.3 異種 PTFE の電熱型 PPT への適用とその結果	124
A1.4 ガラスビーズ充填 PTFE のロッド供給式 PPT への適用	127
A2 超小型衛星の想定ミッションと電熱型 PPT への要求性能	131
A2.1 はじめに	131
A2.2 Hill's equation による軌道解析とその結果	132
参考文献	140
謝辞	145

図目次

Figure 2.1 電熱型 PPT を搭載した超小型衛星による想定ミッションの概要
Figure 2.2 電磁型 PPT 概略図
Figure 2.3 電熱型 PPT 概略図
Figure 2.4 電磁型 PPT ・ 電熱型 PPT の比推力に対する推力電力比
Figure 2.5 電熱型 PPT の投入エネルギに対する推力電力比11
Figure 2.6 電熱型 PPT の単位キャビティ容積あたりの投入エネルギに対する推力電力比.11
Figure 2.7 電熱型 PPT のキャビティアスペクト比に対する推力電力比12
Figure 2.8 電熱型 PPT のノズル開口比に対する推力電力比13
Figure 2.9 電熱型 PPT の連続作動によるインパルスビットの履歴14
Figure 2.10 電熱型 PPT の連続作動に伴うキャビティ容積の拡大15
Figure 2.11 電熱型 PPT の PTFE キャビティに生じるチャーリング16
Figure 2.12 PTFE バーを供給する電熱型 PPT(山梨大) 概略図
Figure 2.13 PTFE シートを供給する電熱型 PPT 概略図
Figure 3.1 実験系概略図
Figure 3.2 真空排気系 概略図
- Figure 3.3 真空容器 外観
Figure 3.4 主放電キャパシタ(CMP92B202155K-02)
Figure 3.5 イグナイタ回路 回路図
Figure 3.6 イグニッションと主放電誘起時の電圧波形
Figure 3.7 ショットカウンタ 外観
Figure 3.8 ショットカウンタ 回路
Figure 4.1 シーソー型スラストスタンドの構造 概略図
- Figure 4.2 シーソー型スラストスタンド 外観
- Figure 4.3 レーザー変位計の出力特性
Figure 4.4 ロータリーポンプ振動によるノイズを受けたレーザー変位計の出力電位
Figure 4.5 2 次遅れ系におけるボード線図(上はゲイン線図,下は位相線図)
Figure 4.6 振動ノイズの減衰・遮断処置を施した後のレーザー変位計の出力電位40
Figure 4.7 シーソー型スラストスタンドの系
Figure 4.8 電磁石を使用したインパルスビット測定のキャリブレーション法
Figure 4.9 インパルスビット測定のキャリブレーション時のレーザー変位計出力
Figure 4.10 インパルスビット測定のキャリブレーション装置 外観
Figure 4.11 インパルスビット測定のキャリブレーション装置の制御回路図

Figure 4.12 マスロス・平均推力測定のキャリブレーションと既知質量放出装置 概略図...53 Figure 4.13 マスロス測定のキャリブレーション用の既知質量放出装置 外観.......54 Figure 4.14 マスロス測定のキャリブレーション時におけるレーザ変位計出力.......54 Figure 4.15 平均推力測定のキャリブレーション用の既知質量放出装置 外観.......55 Figure 4.17 シーソー型スラストスタンドのキャリブレーションと電熱型 PPT の性能測定の Figure 4.19 マスロス測定のキャリブレーション結果.......61 Figure 4.21 キャリブレーション結果に基づく電熱型 PPT の測定インパルスビット履歴...64 Figure 4.22 電熱型 PPT の平均推力発生(2 Hz)時のレーザー変位計の出力電位の様子.......65 Figure 4.24 インパルスビット測定結果・平均推力測定結果に基づいてそれぞれ算出された 両者の累積インパルスの比較.......67 Figure 4.26 1,000 ショット毎のシーソー型スラストスタンドによるマスロス測定結果と, Figure 5.2 キャビティに近い位置に設置された O リングに生じた損耗......72 Figure 5.3 PTFE キャビティに PTFE ロッドを8本供給するロッド供給式 PPT 概略図.......75 Figure 5.4 PTFE キャビティに PTFE ロッドを 8 本供給するロッド供給式 PPT 外観............75 Figure 5.5 PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給するロッド供給式 PPT の 10,000 ショット 連続作動におけるインパルスビットの履歴......76 Figure 5.6 PTFE キャビティに PTFE ロッドを8本供給するロッド供給式 PPT の 10,000 ショ ット連続作動におけるキャビティの変化......77 Figure 5.7 キャビティ内の PTFE ロッドと PTFE キャビティの表面積比・昇華レート78 Figure 5.10 大気開放と真空引きがその直後の電熱型 PPT のインパルスビットに及ぼす影響 Figure 5.11 ロッド供給式 PPT モデル No.1 の連続作動試験におけるキャビティの変化履歴 Figure 5.12 ロッド供給式 PPT モデル No.2 の連続作動試験におけるキャビティの変化履歴 Figure 5.13 ロッド供給式 PPT モデル No.2 の連続作動試験後の PTFE ロッド端面の様子.88

vii

Figure 5.14 PTFE ロッド端面とロッド中心軸とのなす角度の変化
Figure 5.15 ロッド供給式 PPT の連続作動試験におけるインパルスビットの履歴89
Figure 5.16 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における累積インパルスの履歴90
Figure 5.17 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における累積消費 PTFE 質量の履歴91
Figure 5.18 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における平均マスショットの履歴
Figure 5.19 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における PTFE ロッドとキャビティ PTFE 部
のマスロスの比較
Figure 5.20 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における PTFE ロッドの消費レートの推移 94
Figure 5.21 セラミック部側壁露出によるミスショットモードのメカニズム
Figure 5.22 枯渇したキャビティ PTFE 部を新しい PTFE 部に交換する方法の一例
Figure 5.23 ロッド供給式 PPT の連続作動試験におけるキャビティ容積の変化とインパルス
ビット変化の関係
Figure 5.24 ロッド供給式 PPT におけるキャビティ内の PTFE 占有率100
Figure 5.25 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における PTFE 占有率の履歴101
Figure 5.26 ロッド供給式 PPT の PTFE 占有率とインパルス比の関係102
Figure 5.27 ロッド供給式 PPT の連続作動試験におけるキャビティ容積変化とマスショット
変化の関係103
Figure 5.28 ロッド供給式 PPT における PTFE ロッド消費レート推定に用いるモデル105
Figure 5.29 マスショットにおける PTFE 占有率による推定値と測定値との比較106
Figure 6.1 PTFE ロッド供給装置 外観110
Figure 6.2 PTFE ロッド供給装置 概略図
Figure 6.3 ガラスビーズ充填 PTFE を使用したロッド供給式 PPT 試験時の PTFE ロッド供給
長さの履歴112
Figure 6.4 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験におけるインパルスビット履歴114
Figure 6.5 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験におけるマスロス履歴115
Figure 6.6 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験での供給履歴116
Figure 6.7 作動初期における PTFE ロッドの昇華の不均一性117
Figure A1.1 異種 PTFE 外観123
Figure A1.2 異種 PTFE を適用した電熱型 PPT の 10,000 ショット作動におけるインパルスビ
ットの履歴125
Figure A1.3 異種 PTFE を適用した電熱型 PPT の 10,000 作動におけるマスロスの履歴 125
Figure A1.4 ロッド供給式 PPT モデル No.3 の連続作動試験 キャビティの変化履歴128
Figure A1.5 ロッド供給式 PPT モデル No.3 の連続作動試験 インパルスビットの履歴129
Figure A1.6 ロッド供給式 PPT モデル No.3 の連続作動試験 マスロスの履歴129

Figure A 2.1 Hill 座標系1	32
Figure A 2.2 $\Delta V = 9.8 \times 10^{-4} \text{ [m/s]}(\Delta M = 10 \text{ mg})$ による衛星の遷移1	34
Figure A 2.3 ΔV = 9.8×10 ⁻⁴ [m/s](ΔM = 10 mg)による衛星の遷移(横軸は日数)1	.34
Figure A 2.4 マニューバ開始から 1 日経過までの衛星の z 方向の変位と z 方向の速度変	化
	36
Figure A 2.5 マニューバ開始~目標軌道達成後までの衛星の z 方向の変位1	36
Figure A 2.6 ホーマン型遷移による軌道高度維持(x-y プロット)1	.38
Figure A 2.7 ホーマン型遷移による軌道高度維持 (t-y プロット)1	.39

表目次

Table 2.1 想定ミッション遂行に際して比推力 500 s の電熱型 PPT に要求される性能5
Table 2.2 過去の電磁・電熱型 PPT の連続作動実績・トータルインパルスの実績16
Table 3.1 真空容器・真空ポンプの諸元 23
Table 4.1 スラストスタンドの種類31
Table 4.2 キャリブレーション法の種類
Table 4.3 レーザー変位計の仕様
Table 4.4 キャリブレーション係数とその理論値との比較60
Table 4.5 可動カウンターウェイトの駆動質量 <i>M</i> _{MCW} と <i>K</i> , <i>ω</i> _n , <i>ζ</i> , <i>I</i> , <i>D</i> ,の推定結果62
Table 4.6 Flexural pivots のばね定数 K_{Spring} とスタンドアームの推定質量 M_{Arm}
Table 5.1 PTFE キャビティに供給する PTFE ロッド本数と全昇華量に対する PTFE ロッドの
昇華量の割合74
Table 5.2 ロッド供給式 PPT の構成パーツおよびその役割
Table 5.3 ロッド供給式 PPT の連続作動試験条件
Table 6.1 固体推進剤供給の手法の比較109
Table 6.2 PTFE ロッド供給装置を実装したロッド供給式 PPT モデル No.2 の試験条件113
Table 6.3 想定ミッションに必要な PTFE ロッド・キャビティ PTFE 部119
Table A1.1 異種 PTFE とその密度124
Table A1.2 異種 PTFE を適用したの電熱型 PPT の 10,000 ショット作動試験条件124
Table A1.3 アルミナ充填 PTFE の固体推進剤利用に向けた試行結果126
Table A1.4 ガラスビーズ充填 PTFE を適用したロッド供給式 PPT 試験条件127
Table A1.5 28,500 ショット後におけるロッド供給式 PPT モデル No.3 のガラスビーズ充填
PTFE のマスロス実測値128



1.1 背景

近年,超小型衛星の打上台数が年々増加の一途をたどっている.「Cheaper, faster and better」 によって後押しされる低コスト化・開発期間短縮が見込め,衛星構造が 50 cm 立方規格や CubeSat 規格であれば, ISS からの放出やピギーバック打上を利用することで多くの打上機 会を低コストで得られるからである.こうした超小型衛星の打上目的は 2000 年代では軌道 上実証などが主で,スラスタシステムは搭載されないか,作動実証のために搭載されるか のいずれかであった.ところが,最近では超小型衛星複数機のコンステレーション運用に よるリモートセンシングや通信網の形成といった高度なミッションにシフトしつつある. このとき,スラスタシムテムはフォーメーション展開や大気擾乱補償による軌道高度維持 を実施する上で必須となる.

本研究は、超小型衛星へのスラスタシステム搭載に向けてパルスプラズマスラスタ (PPT) に注目し、特に電熱型 PPT に焦点を当てる.まず PPT は、1960 年代から研究が開始され既 に宇宙実績をもつ電気推進の一種である.このスラスタの推進剤は主に固体であり、高圧 タンク・バルブが不要で極めてコンパクトで軽量な構造をもち、安全性も高い.推力レベ ル変更による精密な衛星の姿勢・位置制御も可能で、他の電気推進と比較して低消費電力 である^[1, 2]. PPT には電磁型・電熱型という2種の加速方式があり、前者は低推力・高比推 力といった特徴をもつ.一方、本研究にて焦点を当てた後者は、電磁型と比較して低比推 力な代わりに推力電力比が高い.また、既に宇宙実績^[3]をもち、電磁型と比較して省エネル ギであるので、超小型衛星向けスラスタシステムとしては特に優位性が高いといえる.

しかし,電熱型 PPT のトータルインパルスは現状小さく,超小型衛星に搭載する上で課題となっている.トータルインパルスが小さい理由は2つあり,その1つは連続使用に伴うインパルスビットの低下である.電熱型 PPT は,円筒形の固体推進剤を高圧ガス密封のためのキャビティとしても使用する.このためキャビティ容積は,その内壁を構成する固体推進剤が消費されることで増大していく.

これがキャビティ内圧の低下を招きインパルスビット低下につながる.もう1つの理由は, キャビティ内汚染が PPT の作動不良に繋がることである.具体的にはキャビティ壁面が固 体推進剤由来の炭素によって汚染され,異常放電かインパルスビット不発(ミスショット) を引き起こす.この炭素汚染は「チャーリング」と呼ばれ,PPT に投入されるエネルギが小 さいときに生じる.特に電熱型 PPT では,キャビティ容積が増大し固体推進剤への投入エ ネルギ密度が小さくなったときに発生することが報告されている.以上を鑑み,他の研究 機関では,トータルインパルス向上のため PPT の大電力化やクラスタ化といった工夫がな されてきた^[4-6].しかし,電熱型 PPT の課題を根本から解決する方法とはいえず,超小型衛 星搭載を考慮すると重量・体積・電力・姿勢制御の観点からも好ましいとは言えない.

そこで、キャビティ容積・形状の維持をコンセプトとした「推進剤供給方式」を電熱型 PPT へ適用することでトータルインパルス向上を目指すこととした. 電熱型 PPT のインパ ルスビット低下やチャーリングは、キャビティ容積・形状の初期状態を維持できないため である. これを推進剤供給方式によって解消できれば、電熱型 PPT のインパルスビットを 低下させ、連続作動を阻害する要素がなくなるため、初期インパルスビットを維持しつつ 作動回数が増大することでトータルインパルスを向上できる. 当然この方式は、推進剤供 給装置が必須でその分の体積・重量の増加は避けられない. しかし、推進剤供給方式を適 用した電熱型 PPT 単機が従来複数機分のトータルインパルスを出力できれば、PPT の優位 性を保持した超小型衛星用スラスタシステムとしての活用が見込める.

推進剤供給方式の電熱型 PPT への適用は,電磁型 PPT のスプリングによる PTFE バーの 供給方法に倣い,同様の方式を電熱型 PPT に応用する形で過去に試行されている.しかし, PTFE バーやシートといった矩形断面をもつ PTFE の供給と電熱加速のためのキャビティ内 の気密性の確保は,その両立が難しいため異常放電の発生や PTFE の追加供給が不能となっ たことが報告された^[7-9].つまり,今日に至るまで電熱型 PPT に適用する推進剤供給方式は 未だ確立されていない.

こういった背景から,円形断面をもつ PTFE ロッドを供給推進剤とすれば O リングによってキャビティ内部の気密性を確保しつつ,供給のための摺動性確保も可能という着想を 得て,PTFE ロッド供給式電熱型 PPT を設計・製作した.本研究は,PTFE ロッド供給式電 熱型 PPT によって,これまで成し得なかった推進剤供給方式の確立と電熱型 PPT のトータ ルインパルス向上を目指したものである. 1.2 研究目的

本研究は、「電熱型 PPT の高トータルインパルス化に向けた推進剤供給方式の確立」を最 終目標とする.最終目標のための「推進剤供給式電熱型 PPT」開発の遂行にあたって、以下 3 つの目的を設定し、これらの達成を本論文の目的とする.

- I. 推進剤供給式電熱型 PPT に適した性能測定装置(スラストスタンド)の開発
- II. 円形断面をもつ PTFE ロッドの供給を基軸とした,これまで報告された故障モードを回 避可能な PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の設計と性能取得
- III. フライトモデルとしての PTFE ロッド供給式電熱型 PPT を見据えた推進剤供給装置の 設計・製作とその作動実証
- 1.3 本論文の構成

本論文は,前述の研究目的に則り以下のように構成される.

- 1章.本章であり、研究背景および研究目的を述べる.
- 2章. 電熱型 PPT とその宇宙利用に向けた課題について述べる.
- 3章.本研究で使用した実験装置について述べる.
- 4章. この章では、目的 I 達成のために行った電熱型 PPT のインパルスビットと消費した推 進剤質量(マスロス)の同時測定が可能なシーソー型スラストスタンドとそのキャリ ブレーション装置について述べる.マスロスを直接測定できるため大気開放が不要で、 それによる性能への影響も除去できる.構造が複雑化な推進剤供給式電熱型 PPT の分 解も不要となるので、性能取得の高効率化も期待できる.同時開発したキャリブレー ション装置は装置そのもののキャリブレーションが不要という利点をもつ.この装置 によるキャリブレーションと電熱型 PPT の性能測定を行い、測定精度を評価した.
- 5章. この章では目的 II に焦点を当てる.円形断面をもつ PTFE ロッドの供給をベースに, 推進剤供給とキャビティ内の気密性確保を両立し,異常放電や供給不能といった故障 モードを回避できる「PTFE ロッド供給式電熱型 PPT」の設計・製作を行った.シーソ ー型スラストスタンドを利用し性能測定を行い,手動による PTFE ロッドの追加供給に よるインパルスビット維持の実証を行った.さらに寿命や性能の決定要因を考察し, トータルインパルス向上に向けた指針を検討した.
- 6章.目的 III 達成のため,推進剤供給式電熱型 PPT に装着する推進剤供給装置を製作し,方 法論としての供給可否の確認を行った.また,装置を用いた推進剤供給を行いつつ作 動試験を行い,スラスタシステム構築に向けた作動実証を行った.また,この試験を 通じてシーソー型スラストスタンドによる大気開放とスラスタ分解を行わない性能測 定が可能であることを実証した.
- 7章.これまでの章を総括し、結論を述べる.

2

電熱型パルスプラズマスラスタと その宇宙利用に向けた課題

2.1 想定ミッションとスラスタ要求

近年 1-100 kg の超小型衛星が,搭載する観測・実験機器の軌道上実証を目的に高度数 100 km の低軌道に盛んに投入され,その台数は年々増加している.ここで得られた知見・フラ イトデータを基に,将来的には複数機の超小型衛星を編隊飛行させるなどの大規模なミッ ションの計画・実施が予想される.本研究は,このような超小型衛星の編隊飛行のための フォーメーション展開や低軌道における高度維持など,ミッション遂行上の要求を満足す るスラスタシステムの開発を行う.超小型衛星に搭載するスラスタシステムとして,電熱型パルスプラズマスラスタ (PPT)を採用する.電熱型 PPT の詳細は次節以降に述べる.

複数機の超小型衛星によるフォーメーションフライトを想定ミッションとし、このミッション概要を述べる.まず、50kgの超小型衛星を想定し、同型の機体を9機同時に打ち上げ、高度500kmに投入する.この後、各衛星に搭載されたスラスタを用い10km間隔の3×3のフォーメーション展開を行う.フォーメーション展開は初期に投入された位置に留まる衛星を中心衛星とし、8機の衛星が中心衛星を取り囲むような位置に遷移することで行う.具体的には、中心衛星の周回軌道における速度方向に2機の衛星が±10km遷移、別の2機は軌道面傾斜角を変更して中心衛星に対し最大で±10km遷移,残る4機は速度方向遷移と軌道面変更を同時に行うことで実施する.フォーメーション展開後、各ポジションに到達した各衛星は大気擾乱による高度低下を電熱型 PPT によって1年間補償する.このようなフォーメーション展開を行った場合、例えば各衛星から地上のある一点にむけて可視光レーザーを照射すると、地上からは上空にドットマトリックスが描画されたように見える.展開する機体の数を増やしていけば、エンターテイメントや広告など様々な用途への活用が見込める.Figure 2.1 にこの想定ミッションの概要を示す.

この想定ミッションのスラスタへの要求性能の策定のため,搭載する電熱型 PPT の性能 は比推力 500 s(Figure 2.4 を参照)と仮定する. これは出力インパルスビットを 500 μ N・s とすると、マスショットとして 100 μ g 程度の PTFE を消費することを意味する. この PPT を 50 kg 衛星に搭載した際における、必要 ΔV ,推進剤質量 ΔM_{Prop} ,トータルインパルス I_{tot} を Table 2.1 に示す.想定ミッションの遂行には、電熱型 PPT を利用する場面は、10 km 間 隔のフォーメーション展開と、1 年間の高度 500 km 維持である. このうち、フォーメーシ ョン展開に関しては、特に軌道面変更が今回の要求ミッションにおいて最も大きな ΔV を必 要とし、およそ 11 m/s 必要である.速度方向への軌道遷移は軌道面の変更と比較して必要 ΔV が非常に小さい.1 年間の高度維持には、およそ 3 m/s 強の ΔV を行う必要がある. つま り、想定ミッションの完遂のために電熱型 PPT は、最大で軌道面の変更と高度維持の両方 を実施する必要があり、必要トータルインパルスに換算すると約1 kN・s もあれば十分とい える. この必要 ΔV の計算の詳細は Appendix A2 章にて述べる.



Figure 2.1 電熱型 PPT を搭載した超小型衛星による想定ミッションの概要

Maneuver	ΔV	$\Delta M_{\rm Prop}$	$I_{ m tot}$
速度方向遷移 ±10 km	$2.0\times 10^{\text{-3}} \text{ m/s}$	0.02 g	0.1 N•s
軌道面変更 ±10 km	11 m/s	113 g	0.55 kN•s
Altitude keeping for 1 year	3.1 m/s	31 g	0.16 kN•s

2.2 パルスプラズマスラスタ

パルスプラズマスラスタ (Pulsed Plasma Thruster; PPT) は、1960 年台に研究開発が開始さ れ、旧ソ連の火星探査機 Zond-2 の 3 軸制御用スラスタとして宇宙機に最初に搭載された電 気推進である^[1, 2]. 他にも、米国にて LES-6 (1968 年)^[10]・LES8/9 (1976 年)^[11, 12]・EO-1 (2000 年)^[13, 14],日本ではラムダ L-4SC-3 号機(1974 年)・ETS-IV (1981 年)^[15],また大阪 工業大 PROITERES-I (2012)に搭載され^[3],その宇宙実績は多い.PPT の加速形態は電磁 加速もしくは電熱加速に分類される.この加速形態の違いは後述するが、両者に共通する 特徴を以下に示す.

- 構造が簡素(コンパクトかつ軽量)
- 他の電気推進と比較して低消費電力
- 微小推力を任意の時間間隔で発生可能
- 固体推進剤として主に PTFE(Polytetrafluoroethylene: 特に Teflon®)を使用する

PPT は、Figure 2.1 や 2.2 で示されるように固体推進剤を電極で挟んだだけの単純な構造 をもち、製作が容易に行える. 消費電力は 1~100 W であり電気推進の中では数 100 W~数 kW のイオンスラスタ・ホールスラスタと比較して低電力である^[2]. 50 kg 級の超小型衛星に搭 載する場合、過去の例を踏まえると発電量は約 100 W 前後であり、スラスタシステムに与 えることのできる電力はおよそ 30 W 程度かそれ以下であるので^[4, 31, 32],超小型衛星への搭 載は容易といえる.また、PPT は微小推力を数 10 μN·s から数 mN·s のインパルスビットと してパルス状に発生する.このとき、パルス間隔は任意に調節できるため推力レベル可変 のスラスタといえ、精密な姿勢・位置制御を可能とする.

PPTの特筆すべき特徴として,無毒・固体推進剤として **PTFE** が主に使用されることが挙 げられる.無毒固体である **PTFE** を使用することで,推進剤タンクや供給配管,シール,機 械的バルブ等の駆動部や制御器機が不要となり,他の電気推進機と比較しても極めてコン パクトかつ軽量な推進装置を構築できる.特に,気体推進剤を封入する加圧容器が不必要・ ヒドラジンのような毒性がないという 2 点は,超小型衛星をピギーバック打上する際の厳 しい安全要求をクリアする上で,この上ない優位性を持っているといえる.

2.3 PPT の作動原理

PPT の推力発生原理^[1,16]を以下に示す.

- ① イグナイタによって印加される高電圧放電により,露出面から少量の PTFE を昇華さ せ,その一部をプラズマ化させる.
- ② プラズマはアノード・カソード間に広がり、高導電性の領域をつくる.これにより、
 絶縁されていたアノード・カソード間がショートし、両電極につながれたキャパシタ内の電荷が一斉に流れ、主放電が形成される.
- ③ この主放電による電流がジュール加熱および輻射によって PTFE にエネルギを与え昇 華させる.昇華した PTFE は、高エンタルピー気体の膨張による空力加速を受ける. また、一部は電離してプラズマとなり、主放電電流とその自己誘起磁場がつくる電磁 力による電磁力学的加速を受ける.
- ① 電磁力学的,気体力学的加速を受けたプラズマは、下流方向に加速され、その放電領域を広げつつ、スラスタ外に排出される.

PPT はローレンツカによって加速する電磁型と,空力的に加速する電熱型の2種類に大別 され,③のプロセスにおいて電磁型では自己誘起磁場によるローレンツカが,電熱型では 高エンタルピー気体の空力加速が支配的に影響する.

2.4 電磁型 PPT と電熱型 PPT

電磁型 PPT は Figure 2.2 のように矩形断面の PTFE を極板 2 枚(アノードとカソード)で 挟んだ構造となっている.加速形態は主に,主放電電流と自己誘起磁場によるローレンツ 力による電磁的な加速である.



Figure 2.2 電磁型 PPT 概略図

続いて、電熱型 PPT は Figure 2.3 のように貫通穴を開けた PTFE ブロックをアノード・カ ソードの 2 つの電極で挟んだ構造をもつ. 主放電電流はアノードから PTFE ブロックに開け られた貫通穴の壁面を介し、カソードに向かって流れる. この時、この貫通穴は主放電電 流によって昇華したガスを密封する放電室(キャビティ; PTFE キャビティ)としての機能 を有する. また、カソードはノズルとしての役割をもち、主放電によって昇華され PTFE キ ャビティ内で圧力が上昇した PTFE ガスは、このカソードを介して噴射される. つまり、そ の加速形態は高エンタルピーの PTFE ガスを、ノズルを介して運動エネルギに変換する空力 加速となる.



Figure 2.3 電熱型 PPT 概略図

電磁型 PPT と電熱型 PPT の最たる違いは、前者が低インパルスビット・高比推力である に対し、後者は高インパルスビット・低比推力であることである. Figure 2.4 に過去の電磁 型 PPT および電熱型 PPT の比推力と推力電力比(インパルスビット-投入エネルギ比; Thrust/Power ratio; *F/P*)の関係を示す^[11-30]. 電磁型 PPT は推力電力比が約 30 µN・s/J 以下, かつ比推力は 1,000 s 以上の領域に主に分布している. 一方、電熱型 PPT の比推力は 500 s 程度にとどまるが,推力電力比は 30 µN・s/J 以上の領域に分布している. 高い推力電力比は、 少ない電力で大きなインパルスビットを見込めることを意味し、発電量が限られる超小型 衛星を大気擾乱が支配的な低軌道で運用する上で有利である. こういった利点から超小型 衛星のスラスタシステムとしては電磁型 PPT より電熱型 PPT が適切と判断できる. 比推力 が 500 s 程度といったデメリットがあるが、そもそも PPT は搭載する固体推進剤質量がスラ スタ重量と比較して非常に少ない. このためこの低比推力を賄うために推進剤質量を増加 させたとしてもスラスタの全体質量に大きく影響せず問題にはならない.



Figure 2.4 電磁型 PPT・電熱型 PPT の比推力に対する推力電力比

2.5 推進剤

前述の通り PPT は固体推進剤として PTFE を使用することが主流であるが、これには歴 史的な理由がある. 過去 Celcon®, Halar®, Tefzel®など多く種類の固体推進剤が試されて きた結果,最も良い性能(高比推力,大インパルスビット)を示したのが PTFE であった^[33]. テフロンは-C₂F₄-単量体とする分子量 100 程度,重合体で分子量が数万にもなる巨大分子性 のポリマーであり、科学的に極めて安定、電離電圧が 10.3 eV と希ガスと比べて低く、かつ 昇華性を備えている(327 ℃でゲル化、640 ℃でガス化). このため宇宙空間での使用に適 した推進剤といえる.

2.6 電熱型 PPT のコンフィグレーション・エネルギ特性

電熱型 PPT はその加速形態のため,インパルスビットがスラスタ寸法や投入エネルギに依存する. これまで先行研究されてきた電熱型 PPT における

- ▶ 投入エネルギに対する推力電力比を Figure 2.5 に,
- ▶ 単位キャビティ容積あたりの投入エネルギに対する推力電力比を Figure 2.6 に、
- ▶ キャビティのアスペクト比(長さ/直径)に対する推力電力比を Figure 2.7 に、
- ノズル開口比に対する推力電力比を Figure 2.8 に

それぞれ示す^[3-6, 34-39].



Figure 2.5 電熱型 PPT の投入エネルギに対する推力電力比



Figure 2.6 電熱型 PPT の単位キャビティ容積あたりの投入エネルギに対する推力電力比



Figure 2.7 電熱型 PPT のキャビティアスペクト比に対する推力電力比

Figure 2.5 からは、キャビティへの投入エネルギを向上すると 20~30 J までの範囲ではや や推力電力比が上昇する傾向があるが、以降はほとんど横ばいとなることが読み取れる. つまり、投入エネルギを高くすれば、比例してインパルスビットも向上することを意味す る.これは投入エネルギが上昇したことで昇華する推進剤質量が増大し、これに伴ってキ ャビティ内圧力が上昇するためと考えられる.同一の投入エネルギで推力電力比に上下関 係があるのは、キャビティ容積とキャビティのアスペクト比が関係していると思われる.

そこで Figure 2.6 に、単位キャビティ容積あたりの投入エネルギに対する推力電力比を示 す. 全体的な傾向として、単位キャビティ容積あたりの投入エネルギが向上すると、これ に伴い推力電力比も向上する. つまり同一のエネルギを投入するならば、キャビティ容積 は小さい方が良いといえる. 一方で Figure 2.6 では、*E/V*_{cav} = 100 J/cm³ 近傍で推力電力比の ピークがあるようにも見えるため、今後さらなる調査が必要である.

同一容積でも、細長い形状のキャビティであるほど推力電力比が大きくなることを Figure 2.7 は示している.しかし、過剰にキャビティ内径が小さい・キャビティ長さが長い場合、 主放電を誘起できないことが報告されており^[4, 38, 39]、最適なアスペクト比を探る必要がある.

以上をまとめると、高インパルスビットを見込める電熱型 PPT のキャビティ形状は、主 放電誘起が可能な範囲で、容積を小さく、かつ細長くすることが最適といえる.



Figure 2.8 電熱型 PPT のノズル開口比に対する推力電力比

Figure 2.8 は、カソード(ノズル)がストレートノズル形状である場合のキャビティ→ノ ズルへの開口比(ノズル断面積/キャビティ断面積)を横軸に、推力電力比をプロットしたもの である.線で結ばれたプロットは、同一のキャビティ形状に対してノズル直径を変化させ た際の推力電力比の推移を示す.キャビティ径<ノズル径(つまり A_{Nozzle} / A_{cav} = (D_{Nozzle} / D_{cav})²>1)とする方が推力電力比は良いことが報告されており^[36,37]、全体的な傾向としても そのように読み取れる.また、寿命の観点から小さなノズル径は避けることが好ましい. これは、キャビティ内径がノズル内径より大きい場合、後述する「チャーリング」がキャ ビティ内で発生しやすいことが報告されているためである^[4,36].ストレートノズルとの比較 の結果、ダイバージェントノズルを装着することでインパルスビットが若干向上するとい う報告^[40]があるが、インパルスビットに差が見られない^[34]、ストレートの方が高いという 報告^[35]もある.このため、現状では最適なノズル形状が確立されているとはいえない.た だ、ダイバージェントノズルの使用に関していえば、チャーリング回避を鑑みると、ノズ ル入口径が小さくなりやすいことから、敢えて採用する必要はないと考えられる.このた め、大口径ストレートノズルの使用が現状での最適な選択肢と思われる.

2.7 電熱型 PPT の課題

電磁型 PPT と比較して大きな推力電力比をもつ電熱型 PPT には「インパルスビットの低下とそれに伴うトータルインパルスの制約」という課題がある. Figure 2.9 は本研究の中で行った電熱型 PPT(初期キャビティ径: Φ5.5, キャビティ長さ:11 mm, 19.6 J 投入)のショット数に対するインパルスビットの履歴, Figure 2.10 はその電熱型 PPT の連続作動に伴うPTFE キャビティの内径が拡大する様子を示している. これらのグラフ・写真のように電熱型 PPT は連続作動に伴いインパルスビットが低下し,かつキャビティ容積が増大する. これは電熱型 PPT を構成する PTFE がガス・プラズマを閉じ込めるキャビティとしての機能と固体推進剤としての機能の2 つを兼任していることに起因する. 具体的には,固体推進剤としてキャビティ容積が増大する. キャビティ容積が拡大するとキャビティ内圧やプラズマ電離度が低下する. これが1 ショットの作動によって出力されるインパルスビット,および昇華される PTFE の質量(マスショット)の低下につながりスラスタとして本来出力できていた性能を発揮できなくなる. この傾向は大阪工業大学や首都大学東京などによる電熱型 PPT の連続作動の結果によっても同様に報告されている^[3-6].



Figure 2.9 電熱型 PPT の連続作動によるインパルスビットの履歴



0,000 shots (Φ12.7)
 65,000 shots (Φ13.6)
 Figure 2.10 電熱型 PPT の連続作動に伴うキャビティ容積の拡大

このインパルスビットの低下とキャビティ容積の増大は、電熱型 PPT のトータルインパ ルスに影響を及ぼす. 電熱型 PPT のトータルインパルスは、それまで出力してきたインパ ルスビットの累積値となる.インパルスビットの低下は、このトータルインパルスの上昇 レートを小さくする.これを補償するため作動周波数を増やすという方法が考えられるが, 衛星電力の制約があるためこの方法には限界がある。加えて、連続作動に伴ってキャビテ ィ容積が増大すると「チャーリング」という現象が生じる. これは電熱型 PPT の作動不良 の原因となり、トータルインパルスを制限する大きな要因である. チャーリングとは Figure 2.11 に示すように PTFE キャビティ壁面に炭素が支配的に存在する黒く汚染された領域が生 じる現象である^[41]. チャーリングされた領域が拡大すると, 電熱型 PPT が制御不能となる 2種類の故障モードに陥る.1つはイグニッションしたにも関わらず主放電が誘起されずイ ンパルスビット不発となる「ミスショット」,2 つ目は導電性の炭素領域が放電パスが形成 し電極間の絶縁を破壊する「異常放電」である. ミスショットモードの場合は主放電誘起 が行えず、異常放電モードの場合は所定の電圧に充電される前に放電が開始し予測不能な 推力を発生させることから、いずれの場合も PPT の制御性が失われ寿命につながる.過去 に報告された電磁型および電熱型 PPT の連続作動およびトータルインパルスの実績を Table 2.2 に示す.現状,電熱型 PPT は上記の性能低下およびチャーリングの発生が要因となって, 単機で kN·s オーダーのトータルインパルスを出力できない.



Figure 2.11 電熱型 PPT の PTFE キャビティに生じるチャーリング

	Туре	Input energy	Max shot number	Total impulse
PPTCUP ^[26]	Electromagnetic	2 J	1,125,000 shots~	44 N•s
EO-1 PPT ^[14]	Electromagnetic	56 J	530,000 shots (estimated)	460 N·s (estimated)
APPT-95 ^[24]	Electromagnetic	155 J	16,300,000 shots (estimated)	52 kN∙s
PROITERES-I PPT ^[3]	Electrothermal	2.4 J	50,000 shots	5.4 N•s
MDR-PPT ^[4] (PPT × 7)	Electrothermal	31.6 J	560,000 shots (80,000 shots × 7)	630.7 N·s (90.1 N·s \times 7, estimated)
$\Phi 50 \text{ mm coaxial PPT}^{[5]}$	Electrothermal	75 J	467,000 shots	266 N•s

Table 2.2 過去の電磁・電熱型 PPT の連続作動実績・トータルインパルスの実績

2.1 章に想定ミッションとして紹介した「50 kg の超小型衛星群を高度 500 km にて比推力 500 s を仮定した電熱型 PPT を用いて 10 km 間隔のフォーメーション展開と,1年間の高度 維持の実施」に必要なトータルインパルスは Table 2.1 より約1 kN・s である.つまり,トー タルインパルスが 1kN・s に満たない現状の電熱型 PPT では遂行可能なミッションは数ヶ月 程度の短期間のものに限られる.電磁型 PPT では既に kN・s のトータルインパルスを達成し ているが,推力電力比が小さいことから電力レベル(投入エネルギもしくは作動周波数) を大きくする必要があり,この場合超小型衛星への適用は考えづらい.

電熱型 PPT のトータルインパルス向上に向けた取り組みとして, Table 2.2 のΦ50 mm Coaxial PPT (首都大)のように固体推進剤のサイズを大きくし,投入エネルギを大きくす ることでインパルスビットを向上させる大型化・大電力化が考えられる.しかし,PPT のス ラスタ重量は主放電キャパシタの重量に依存するため,大型化・大電力化はスラスタ重量 を大幅に増大させるデメリットがある.実際,電源重量を加えたスラスタ重量は10 kg であ ったことが報告されている.もう1つ,Table 2.2 の MDR-PPT (大工大)のように複数のス ラスタを並列に実装し作動することで高トータルインパルス化を図るクラスタ化も考えら れる.しかし,こちらもスラスタの台数が増加することによる重量増大はもちろん,各ス ラスタの出力するインパルスビットの不均一性などによる不要なトルクの発生が考えられ る.これは超小型衛星に姿勢系として実装するリアクションホイールや磁気トルカへの負 担を増大することとなり,リモートセンシングなどのミッション要求の観点から好ましい とはいえない.結果として,50 kg の超小型衛星への搭載に向けた電熱型 PPT の大型化・大 電力化やクラスタ化は、ミッション期間が長期化すればするほど、ペイロード重量や姿勢 制御の観点から限界があるといえる.

2.8 推進剤供給方式と電熱型 PPT への適用

電熱型 PPT のトータルインパルス向上の指針は、大型・大電力化やクラスタ化の他に「推進剤供給方式」の適用がもう1つの手段として挙げられる.推進剤供給方式の基本コンセプトは「キャビティ形状・容積の維持」による「インパルスビットの維持」である.電熱型 PPT のトータルインパルスを制限する要因は、2.7節で述べた通りキャビティ容積拡大によるインパルスビットの低下と、チャーリング発生が引き起こす異常放電モード・ミスショットモードによって制御性を失うことである.推進剤供給方式によって電熱型 PPT の作動初期におけるキャビティ容積・形状が維持できれば、インパルスビットの低下もチャーリングも生じないことから、初期のインパルスビットを維持しつつ作動回数を増大させることでトータルインパルスを向上できる.電熱型 PPT に適用する具体的な推進剤供給方式の確立がそのトータルインパルス向上における要といえる.

推進剤供給方式は、電磁型 PPT では既にスプリングを使用し PTFE バーを電極間への押 し込む方式(スプリング方式)が確立されている.これにより電磁型 PPT は数 10 万から数 100 万の作動回数を達成している.

一方, 電熱型 PPT では, 具体的に推進剤供給方式を適用した「推進剤供給式電熱型 PPT」 が未だ確立されていない.なぜなら,「電熱加速のための高圧ガスのキャビティ内における 気密性」と、「推進剤の供給」という2つの要求が背反するためである. 電磁型 PPT の場合 はその加速方式のため, 供給される PTFE バーの摺動性さえ確保されていればよく, スプリ ング方式で十分である.この例に倣って,過去に様々な研究機関にて,1対または2対の PTFE バーをガラスやセラミックなどの絶縁材料で構築されたキャビティにスプリング方式 で供給し, 電熱型 PPT として作動させる方式が試された(Figure 2.12)^[9,40]. ところが、バ 一端面が不均一に昇華されたためにキャビティ壁面が露出し、その箇所が炭素汚染される 結果となった.また, PTFE バー供給と供給路の空隙に PTFE ガスが侵入し炭素汚染される ことで1,000回作動もしないうちに異常放電モードとなったことも報告された.本研究が行 われる前,シート状の PTFE をセラミック製または PTFE 製のキャビティに供給し内部で円 筒状に巻く PTFE シート供給式(Figure 2.13)を試行した^[7,8]が. この方法では, PTFE シー トが不均一に昇華されたためキャビティ内に残留してしまい, 追加供給が困難となった. また,昇華によって発生した PTFE ガスが PTFE シートとキャビティ壁面との空隙に侵入し, キャビティ壁面を炭素汚染したため異常放電モードに陥った.シート供給路もガス密封が 行えないために炭素汚染され,推力損失および異常放電リスクを高める原因となった.

以上の事例に共通することは供給される PTFE が矩形断面をもつことである. 矩形断面を もつ PTFE の供給は、どんなにその摺動性を犠牲にして供給 PTFE に供給路壁面を密着させ たとしても、微小な隙間が必ず矩形断面の頂点に生じるため、気密性確保が困難となる. 故に矩形断面ではなく頂点を持たない円形断面をもつ PTFE ロッドを供給するといった方 法が必要となる.



Figure 2.12 PTFE バーを供給する電熱型 PPT(山梨大) 概略図



Figure 2.13 PTFE シートを供給する電熱型 PPT 概略図

2.9 円形断面をもつ PTFE ロッドを使用した推進剤供給方式の着想

電熱型 PPT のトータルインパルス向上にとって,具体的な推進剤供給方式の適用方法の 確立は要である.しかしながら,これまでの背景で述べた通り,矩形断面の PTFE を供給す る方法では推進剤供給方式の確立には至らなかった.

そこで本研究では、円形断面をもつ PTFE ロッドを供給する方法を基軸とした推進剤供給 方式を考案・開発することとした. PTFE ロッドを供給する場合であれば、O リングを使用 することでキャビティ内の気密性を確保しつつ、PTFE ロッドを供給するための摺動性も期 待できる. すなわち、本研究では PTFE ロッド供給式電熱型 PPT が電熱型 PPT に適用する 推進剤供給方式の確立に向けた土台となる.

1.2 節の研究目的 II で述べた通り,本研究で開発する推進剤供給式電熱型 PPT は,これまでの先行研究で報告されていた異常放電モードや推進剤の追加供給不能といった故障モードを回避できることが要求される.これらの具体的な設計や方法,また製作した PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の性能取得結果およびその考察は,5章にて詳細に述べる.



3.1 はじめに

本研究における実験系の概略図を Figure 3.1 に示す.実験系は主に, PPT 作動可能な雰囲 気とするための真空排気系, PPT を作動させるための電源系, そして PPT の性能を取得す るためのスラストスタンド系によって構成される.本章では真空排気系・電源系を構成す る装置・機器などについて述べる.スラストスタンド系については4章にて詳細に扱う.

3.2 真空排気系

真空排気系の概略図を Figure 3.2 に、外観を Figure 3.3 に示す. 真空排気系は真空容器, ロータリーポンプ(RP)、メカニカルブースターポンプ(MBP)、ディフュージョンポンプ (DP)、バルブ、真空計から構成される. 真空容器および真空ポンプの諸元を Table 3.1 に示 す. これらを用いて、真空容器内圧力を 10 mPa 以下として PPT の作動試験を行った. 真空 排気は RP の始動から始まり、その後 MBP・DP の順に始動させる. ここで、MBP と DP に は使用可能な圧力範囲が限定されているため、到達圧力を観測する必要がある. この際に 真空計を使用し、大気圧~0.1 Pa まではピラニゲージ(ULVAC 製、型番: GP-15)を、0.1 Pa 未満では Bayard-Alplet 型電離真空計(富士精密機器製、型番: FLIG-104R)を使用した.



Figure 3.1 実験系概略図

真空容器製造元 / 型式	和光製作所 / WV8117		
吉売宏昭 十きゃ	直径 0.8 m		
具立石研 入ささ	奥行き 2 m		
ロータリーポンプ(DD)	徳田製作所		
	KP-7500BG		
衆迫儿 / 空 八 / 併风述及	7500 L/min		
メカニカルブースターポンプ	徳田製作所		
(MBP)	TMB-25		
製造元/ 型式 / 排気速度	25000~30000 L/min		
	徳田製作所		
りイノユーションホンノ(DP) 制法二(刑士)(批告) 声座	ESV-16C		
聚垣兀/ 空八 / 排风迷度	3700 L/sec		
	1時間程度で		
到達具空度	10 mPa 未満		

Table 3.1 真空容器・真空ポンプの諸元



Figure 3.2 真空排気系 概略図



Figure 3.3 真空容器 外観
3.3 PPT 主放電用電源系

PPT には主放電のための電荷を溜める主放電キャパシタ,およびキャパシタに充電するための電源が必要である.PPT の主放電キャパシタとして双信電機株式会社製のマイカペーパーコンデンサ(型番: CMP92B202155K-02, Figure 3.4)を用いた.このキャパシタは,静電容量 1.5 μF, 定格電圧 2 kV であり,真空中では使用可能である.実験では 1.8 kV に充電して使用した.使用に際しては,時折キャパシタの電極間沿面で放電することがあったため,この防止のためにシリコンペーストを各電極に塗布した.



Figure 3.4 主放電キャパシタ (CMP92B202155K-02)

主放電キャパシタに充電するための電源として,松定プレシジョン製の直流電源 HAR 2-150 を使用した.この電源は,電圧は2kV,電流は150 mAまで出力可能である.この電源は主放電キャパシタに 1.8 kV 充電するのにかかる時間が 0.5 s 未満であるので, PPT を最大 2 Hz の作動周波数で連続作動させることが可能である.

3.4 PPT イグニッション系

PPT の主放電を誘起するイグニッションには、イグナイタ回路を用いた. イグナイタ回路の回路図を Figure 3.5 に示す. イグナイタ回路は、パルス信号を入力するファンクションジェネレータ、スイッチングを行うサイリスタ駆動回路、パルストランスの 1 次側放電回路と 2 次側放電回路から構成される. 作動順序としては、まずファンクションジェネレータによるパルス信号がフォトカプラを介し、N-channel MOS-FET 駆動によるサイリスタ駆動回路に入力される. この入力時のみ、MOS-FET は ON 状態となりサイリスタのゲートに向かって電流が流れる. このときサイリスタも ON となり、1 次側放電回路のイグナイタ用キャパシタに充電されていた電荷が放出されパルス状の電流が流れる. そして 2 次側放電回路において、パルストランスよって1 次側の 50 倍に昇圧された高電圧が誘起され、イグナイタ電極間にスパークが生じる. このスパークの発生周期はサイリスタ駆動回路に入力されるファンクジェネレータからのパルス信号の発生周期に等しく、これが PPT の作動周波数となる. イグナイタ用キャパシタの充電には菊水電子工業株式会社製の直流電源 MODEL PAB 250-0.25A を用いた.

以上のプロセスによって行われるイグニッションと、それによって生じる主放電発生時 の主放電キャパシタ電圧およびイグナイタ用キャパシタ電圧の波形を Figure 3.6 に示す. イ グナイタ用キャパシタ電圧と主放電キャパシタ電圧の放電による電圧降下のタイミングは ほぼ同期される. 異常放電モードの際はイグナイタ用キャパシタ電圧の電圧降下とは無関 係に主放電キャパシタ電圧の充放電が頻繁に生じ、ミスショットモードの際はイグナイタ 用キャパシタ電圧が放電によって電圧降下しても主放電キャパシタ電圧は変化しない.



Figure 3.6 イグニッションと主放電誘起時の電圧波形

3.5 PPT 用ショットカウンタ

本研究では、PPT をある作動周波数で連続作動させて性能履歴を取得することが主である. PPT の性能は作動回数 (ショット数) によって変化していくため、ショット数をカウントす る装置が必要となる. そこで Figure 3.7 に示すような PPT のショットカウンタを製作し、使 用した. これは PPT の主放電時における発生プルームからの光をフォトトランジスタとマ イクロコンピュータ (Arduino UNO) のアナログ入力ピンによって検出し、検出数をショッ ト数として 7 セグメント LED に表示する装置である. この回路図を Figure 3.8 に示す. フ ォトトランジスタによって PPT からのプルーム光を受光して流れる光電流は、数 100 µA 程 度と微弱であり、流れる時間も微小なため、このままではマイクロコンピュータで検出が できない. そこでトランジスタおよび RC 積分回路を使用し、ここでの放電時定数によって 検出に足る入力および時間を確保した. 具体的には、フォトトランジスタの光電流をトラ ンジスタのベースに入力することで、トランジスタのコレクタエミッタ間に電流を流す. コレクタ側にはマイクロコンピュータの 5V, 20 mA 出力ピンに繋がっており、ここからの出 力がトランジスタを介してアナログ入力ピンに送られる.



Figure 3.7 ショットカウンタ 外観



Figure 3.8 ショットカウンタ 回路

3.6 データロガー

主放電キャパシタへの充電電圧や、後述のシーソー型スラストスタンドの振動を検出す るレーザ変位計の出力電位などの観測・測定には、株式会社エー・アンド・デイ製のオム ニエースIII RA2300A を使用した. 2CH 高分解能 DC アンプ AP11-101 を取り付けて使用す ることでサンプリング速度 10 μs~100 ms,測定レンジ 0.1~500 V までの範囲を 16 bit の分 解能で測定可能となる.

4

シーソー型スラストスタンドと そのキャリブレーション装置の開発

4.1 はじめに

本研究では、推進剤供給式電熱型 PPT の性能取得・評価を目的として推力測定装置(ス ラストスタンド)を製作した.スラストスタンドは電気推進にとって、その性能を評価す る上で最も重要な要素の1つである.特に電気推進は、推力は nN から mN、インパルスは µN・s から mN・s の範囲にあり、化学推進と比較して非常に小さい.よって、スラストスタ ンドにはこれらの微小な推力・インパルスを精度良く取得できることが要求される.本研 究の対象である電熱型 PPT のインパルスビットのレンジは数 10 µN・s ~数 mN・s である.

PPT に適用されたスラストスタンドは数種類あり, Table 4.1 にその概要を示す. 1 つは Pendulum 型であるが、この場合 PPT は振り子として搭載され、ナイフエッジやねじりばね を回転軸として吊るされる. PPT がインパルスビットを発生した時、この振り子はそのイン パルスビット量に応じた振幅で振動する^[42-44].2つ目は Target 型であり,振り子として PPT ではなくスラストターゲットを搭載する方式である^[45].このターゲットに向かって外部に 固定された PPT がインパルスビットを発生すると、そのプルームがターゲットにぶつかる ことで振動する. Pendulum 型も Target 型も振り子を用いる点で基本は同じだが, Target 型 では振り子本体を軽量にできるのでより微小な推力測定に使用される.3 つ目は Torsional Balance 型である. このタイプのスラストスタンドは地上に対して垂直な振動軸をもち, PPT のインパルスビット発生時にそれに応じた振幅で振動する^[46-49]. PPT 本体とカウンターウェ イトは、ねじりばねが設置された振動軸を挟んで対になるようにアームに実装される、こ れら3種類のスラストスタンドは、PPTの発生インパルスビットに応じた振幅で振動する点 で共通しており、その振動振幅を変位センサなどで取得することでインパルスビットを測 定できる.また PPT に限らず,他の電気推進などの小型スラスタが発生させる定常推力も スラストスタンドの変位から測定可能である.しかし、これらのスラストスタンドはいず れも PPT が消費した推進剤質量(マスロス)を測定することが出来ない.

そこで本研究では、シーソー型スラストスタンドを PPT のインパルスビット・連続作動時 の平均推力・そしてマスロス測定のために採用した.シーソー型スラストスタンドはその 構造によって搭載スラスタの質量変化に対して感度をもつので、マスロス測定が可能とな る^[50-52].これは、PPT や他の小型スラスタの比推力や推進効率をリアルタイムに同時測定で きるという点で他の種類のスラストスタンドに対し優位性をもつ.シーソー型以外の種類 のスラストスタンドを用いた従来の PPT の性能測定では、マスロス測定の度に真空容器の 大気開放を行い、スラスタ分解を行って固体推進剤を取り出し電子天秤にて質量差を測定 する必要があった.シーソー型スラストスタンドのもう1つの優位性は、以上のマスロス 測定の度に必要であった「大気開放」および「スラスタ分解」の必要がなくなり、測定効 率が向上することである.大気開放は、実験再開のための真空引きと共に時間を要し、か つ空気中の水分等が推進剤表面に付着することで真空引き後最初のインパルスビットが大 きく出力されるといった影響がある(具体例は次章の Figure 5.10).このプロセスがスキッ プできれば試験時間を大幅に短縮でき、かつ大気開放の影響を受けずに性能取得を行うこ とが可能になる.また、スラスタ分解をしなくてもよいという優位性は、推進剤供給式電 熱型 PPT は機構が複雑化しやすく分解が容易ではないため重要であるといえる.



Table 4.1 スラストスタンドの種類

スラストスタンドによる電気推進の性能評価において、キャリブレーションは測定精度 において重要な要素である.キャリブレーションは、測定対象となるスラスタからの入力 と、それに対するスラストスタンドからの出力との関係を求めるプロセスである.具体的 には既知の入力をスラストスタンドに与え、それに対する振動振幅などの出力との相関係 数を取得することである. 代表的なキャリブレーション法を Table 4.2 に示す. 表中の Impact hammer^[44, 53] / Impact pendulum^[49, 54] $\overset{\circ}{\sim}$ Electrostatic combs / Electrostatic fins^[44, 53, 55, 56] $\overset{\circ}{\sim}$ $\overset{\circ}{\sim}$ キャリブレーション装置は、電気推進用スラストスタンドにとって従来推奨されてきた方 法である. これらの装置が与えられる既知の入力は, Impact hammer は 10-750 mN·s, Impact pendulum では 20-700 µN·s, Electrostatic combs では数 10 nN から数 10 mN の推力と 0.01-20 mN·s のインパルスを印加することが可能であり、シーソー型の1つである Thrust stand mass balance というスラストスタンドにも用いられている^[50-52]. しかしながら,以上の装置はす べて自己キャリブレーション (Self-calibration) を必要とする. 自己キャリブレーションと は、あるキャリブレーション装置による入力が未知の場合、それを何らかの方法で既知と するプロセスである.例えば Impact hammer の場合,与える既知インパルスは力に対応した 電圧の時間履歴として出力される.この際,既知インパルスの保証のため,吊るされた参 照質量に加速度計を取り付けた上で Impact hammer で叩き, 加速度計から得られたインパル スと照合することによる自己キャリブレーションが推奨される^[44,53]. Impact pendulum の場 合,ある高さから振り下ろされる鉄球の衝突によるインパルスは力変換器(Force transducer) によって既知のインパルスとして測定される^[49]が、当然この力変換器そのもののキャリブ レーションが必須となる. Electrostatic combs の場合では、極板間に印加する電圧によって 静電気力を与えるが、この力は電子天秤などで測定することでキャリブレーションする必 要がある^[44,56].また, Electrostatic combs によるインパルスは静電気力に関わる印加電圧と 印加時間からの計算値が使用される^[44,56].自己キャリブレーションが必要ない例としては, ワイヤーによって連結された複数の既知の質量を、スラストスタンドと滑車を介しワイヤ ーで繋がった皿に積載していく手法^[44]が挙げられる.ただし,この方法を行う場合は,ワ イヤーがスラスタの推力軸と平行となるような調整を注意深く行わなければならないし、 滑車の摩擦が既知の質量によるスラストスタンドへの荷重に影響を及ぼさないように設計 する必要もある.

本章では、電熱型 PPT および推進剤供給式電熱型 PPT の性能取得の高効率化を目的とし て製作したシーソー型スラストスタンドと、そのためのキャリブレーション装置について 扱う.本研究にて製作したキャリブレーション装置は、全て既知の質量をもつ錘を使用し てインパルス・マスロス・荷重を与えることが可能となっている.具体的には既知の質量 をもつ鋼球を自由落下させ、スラストスタンドに衝突させることで既知インパルスを、既 知質量をワイヤーを使用せずスラストスタンドへの積載(ローディング)もしくはスラス トスタンドから放出(アンローディング)することで既知の荷重および既知のマスロスを 与える.

質量は、物理量の中でも測定が容易く、電子天秤によって高い信頼性でもって得ること のできる量であり、経年変化も生じづらい.すなわち既知の入力を精度良く決定すること ができるため高いキャリブレーション精度が期待できる.これより本章で扱うキャリブレ ーション装置は、従来の用いられてきたキャリブレーション装置において慎重に行う必要 のあった自己キャリブレーションが不必要であり、簡便にかつ高精度にスラストスタンド のキャリブレーションを実施できる利点をもつといえる.

Calibration method	Impact hammer Impact pendulum	Electrostatic combs	Load and unload weights with using fiber	Load and unload weights without using fiber	Free fall and perfectly inelastic collision
Schematics	Impact hammer Pivot driven by Self-calibrated servo motor by Output Applied Applied Impact pendulum Self-calibrated output Force transducer	Electrostatic combs	Motor-driven spool	Load / unload masses	Gel sheet Applied impulse m/2gh Figure 4.8
Necessity of self-calibration	Yes	Yes	No Fiber must be carefully aligned	No	No
Thrust range	CANNOT apply thrust	10's of nN - 10's of mN	20-115 mN	$130-1,340~\mu N$	CANNOT apply thrust
Impulse range	Impact hammer : 10 - 750 mNs Impact pendulum : 20-700 μ Ns	0.01-20 mN s	CANNOT apply impulse	CANNOT apply impulse	270-1,040 μ N s
Applicability to ΔM calibration	No	No	Yes	Yes	No
References	44, 49, 53, and 54	44, 53, 55, and 56	44		

Table 4.2 キャリブレーション法の種類

4.2 シーソー型スラストスタンド

4.2.1 シーソー型スラストスタンドの構成

シーソー型スラストスタンドの構造を Figure 4.1 に,外観を Figure 4.2 に示す. このスラ ストスタンドは,振動するスタンドアーム,振動中心に設置されたねじりばね (Flexural pivots),レーザー変位計(Laser displacement sensor; LDS),振動を減衰する磁気ダンパ,アー ム方向に可動する可動カウンターウェイト(Movable counter weight; MCW),そしてキャリブ レーション装置によって構成される.

稼働中のロータリーポンプの振動は,配管や床を介して真空容器などの実験系に伝達さ れシーソー型スラストスタンドそのものが振動してしまう.この振動はスタンドアームの 変位を測定するレーザー変位計からの出力電位にノイズとして顕著に現れる.このノイズ を抑制するため,4本の引張ばねによってシーソー型スラストスタンド系全体を真空容器か ら吊り下げている.この系全体をばねで吊り下げることによるノイズ軽減については,次 節に後述する.



Figure 4.1 シーソー型スラストスタンドの構造 概略図



Figure 4.2 シーソー型スラストスタンド 外観

レーザー変位計はスタンドアームの下に設置され、角変位および振動を検出する目的で 使用した.ここで、スタンドアームの角変位 $\Delta \theta$ は、 θ 微小の場合sin $\theta \cong \theta$ という関係を使用 して以下の式で概算する.

$$\Delta \theta = \frac{C_{LDS}}{L_{LDS}} \Delta V_{LDS} \tag{4.1}$$

ここで、*C*_{LDS}はレーザ変位計の出力電位と測定長さの相関係数、*L*_{LDS}はスタンドアームの 振動中心からレーザー変位計までの距離、そしてΔ*V*_{LDS}はレーザー変位計の測定長さの変化 に関わる出力電位差である。使用したレーザー変位計はオムロン製の LED 式ローコスト短 距離変位センサ Z4D-F04A であり、仕様を Table 4.3 に示す。この仕様上、Δ*V*_{LDS} に対する *C*_{LDS} は約 0.625 mm/V であるが、本研究において独自にキャリブレーションした結果、出力 特性が異なることがわかった。レーザー変位計のキャリブレーション結果を Figure 4.3 に示 す。レーザー変位計のキャリブレーションは、ハイトゲージの測定面を対象に測距し、測 定面を既知の長さだけ変位させた時の出力電位を読み取ることで行った。この出力特性は 約 3.0 V の出力を境にその傾きが異なる。このため、実際の使用時にはレーザー変位計の出 力電位が 3.5~4.5 V の範囲に収まるように、スタンドアームの角変位を調整した。



Figure 4.3 レーザー変位計の出力特性

可動カウンターウェイトはステッピングモータによる回転数制御によって指定の変位Δx だけアームに沿って±5 μm の精度で変位できる.これは平衡時のスタンドアームの角変位の 調節や後述するマスロスの測定およびキャリブレーションに使用する.キャリブレーショ ン装置はインパルスビット用・マスロス用・そして平均推力用の3種類製作・実装した. 4.2.2 レーザー変位計へのロータリポンプの振動ノイズの抑制

スタンドアームの変位を取得するレーザー変位計の出力電位は、スラストスタンドの系 が真空容器に直に設置されている場合、ロータリーポンプ稼働時の振動によるノイズを受 ける.これは、ロータリーポンプ自体の稼働時における振動が、床や配管を介してシーソ ー型スラストスタンドが設置される真空容器に伝わるからである.この場合における、ス タンドアーム静止時におけるレーザー変位計の出力電位 V_{LDS}の一例を Figure 4.4 に示す. Figure 4.4 において、スタンドアームの振動中心に相当する出力電位は約 4.0 V であるが、 ロータリポンプ振動による影響を受け 0.2 V程の振幅をもつ周波数 15 Hz 程度のノイズが乗 っていることが分かる.



Figure 4.4 ロータリーポンプ振動によるノイズを受けたレーザー変位計の出力電位

このロータリポンプの振動ノイズをレーザー変位計出力から除去するため、スラストス タンド系全体を真空容器の天井から引張ばねによって吊り下げた.このばね定数と系の質 量によって決定される固有振動数をノイズ周波数より十分に小さくすることで、このノイ ズを減衰・遮断できる. Figure 4.5 2 次遅れ系におけるボード線図(上はゲイン線図,下は位相線図)Figure 4.5 は 2 次遅れ系におけるボード線図である. 横軸は真空容器からばねによって釣り下げられたス ラストスタンド系の固有振動数 ω_{n_stand} に対し,入力されるノイズの周波数 ω_{noise} の比を示す. 一方,縦軸は入力されるノイズのゲインをデシベル表示で表示したものである. これは振 動数の比 ω_{noise} / ω_{n_stand} が 2 程度かそれ以上に大きければ,すなわち固有振動数 ω_{n_stand} がノイ ズ周波数 ω_{noise} の半分未満であれば,ノイズの振幅は減衰されることを意味する.例えば ω_{noise} / ω_{n_stand} が 10 の場合,スラストスタンド系の挙動に乗るノイズの振幅は元の 1/100 に減衰される.



Figure 4.52 次遅れ系におけるボード線図(上はゲイン線図,下は位相線図)

Figure 4.5 を基に、レーザー変位計の出力電位 V_{LDS} に乗る約 15 Hz の周波数のロータリポ ンプのノイズを減衰・遮断する場合を考える.スラストスタンド系全体の質量を M_{stand_system} とし、これをばね定数 K_{noise_cancel} のばねで吊り下げる場合、その固有振動数 ω_{n_stand} は

$$\omega_{n_stand} = \sqrt{\frac{K_{noise_cancel}}{M_{stand_system}}}$$
(4.2)

となる. $\omega_{noise} = 15 \text{ Hz}$ の周波数をもつノイズのゲインを-40 dB (1/100) に減衰する場合は、 固有振動数 $\omega_{n \text{ stand}}$ を

$$\frac{\omega_{\text{noise}}}{\omega_{\text{n_stand}}} = 10 \tag{4.3}$$

となるように調節すればよい.

スラストスタンド系全体を台はかりで測定した結果, $M_{\text{stand_system}} = 19.1 \text{ kg}$ であった.式 (4.2)と(4.3)から要求される固有振動数 $\omega_{n_{\text{stand}}}$ は約 1.5 Hz であるので,必要なばね定数 $K_{\text{noise_cancel}}$ はおよそ 1.7 N/mm となる.この要求を満たすための引張ばね(型式:AWU 16-150, ばね定数:0.54 N/mm,耐荷重:7 kgf)を8本用意し,2本直列したものを1セットとして, 4セット並列でシーソー型スラストスタンド本体を真空容器の天井から吊り下げた.この時, ばね定数 $K_{\text{noise_cancel}}$ は1.08 N/mm となる(耐荷重:28 kgf).これより,引張ばねに吊り下げ られた $M_{\text{stand_system}} = 19.1 \text{ kg}$ のシーソー型スラストスタンド系全体の固有振動数 $\omega_{n_{\text{stand}}}$ は約 1.2 Hz となる. $\omega_{\text{noise}}/\omega_{n_{\text{stand}}} = 12.5 となるので,式(3)の要件を満足する.$

上記の処置を施した後の、スタンドアーム静止時におけるレーザー変位計の出力電位 V_{LDS} の一例を Figure 4.6 に示す. Figure 4.4 で見られていた周波数 15 Hz 程度の振動ノイズの 0.2 V 程あった振幅が大幅に減衰されたことがわかる.振動ノイズ減衰・遮断後のレーザー 変位計出力は、全プロットの平均値を振動中とした場合 0.02~0.03 V の振幅をもつ周波数 2 Hz 程度の波形となった.これより、15 Hz のノイズはほとんど遮断され、ノイズ全体の振幅を 1/10 に抑制できたといえる.一方で、スタンドアームが静止しているときの V_{LDS} は時間によらず一定値である(周波数 0 Hz)が理想である.このため約 2 Hz で振動している Figure 4.6 の結果は、引張ばねで吊り下げて固有振動数 $\omega_{n_{stand}}$ を約 1.2 Hz にしても減衰・除 去できなかったノイズの影響を依然として受けている状態といえる.この成分も遮断・減 衰するには固有振動数 $\omega_{n_{stand}}$ を小さくする、つまり $K_{noise_{cancel}}$ を小さくする、 $M_{stand_{system}}$ を 重くするのいずれかを、それらが真空容器に収まる範囲で行えばよい.



Figure 4.6 振動ノイズの減衰・遮断処置を施した後のレーザー変位計の出力電位

4.2.3 シーソー型スラストスタンドによって測定される PPT の性能

シーソー型スラストスタンドによって測定可能な PPT の性能パラメータは,インパルス ビット・マスロス・そして平均推力である.インパルスビットは発生時のスタンドアーム の振幅から測定可能であり,これは他のスラストスタンドを使用する場合と変わらない.

シーソー型によって測定可能となったマスロスは、それによるシーソーの傾きの変化から測定される.一方、従来では PPT の数 1,000 ショット作動前後の推進剤質量を大気中にて 電子天秤で測定されていた.この時、1 ショットあたりの消費推進剤質量をマスショットといい、大抵の場合測定されたマスロスを作動ショット数で割った平均値として算出される.

$$\Delta M = \frac{\Delta M_N}{N} = \frac{M_i - M_f}{N} \tag{4.4}$$

ここで ΔM_N はあるショット数Nの PPT 作動によって推進剤質量が初期質量 M_i から作動後質 量 M_f に減少した時の質量変化を示す.

PPT は通常その推力をインパルスビットとして評価するが,そのインパルスビットをある 作動周波数 f で連続作動した場合,平均推力 F_{ave}を次式で推定できる.

$$F_{\text{ave}} = I_{\text{bit}} \cdot f. \tag{4.5}$$

PPT の比推力 I_{SP} および推進効率 η は、N ショット作動後における PPT のトータルインパル ス I_{tot} 、合計マスロス ΔM_N 、そして投入エネルギ E によって以下のように計算できる.

$$I_{\rm SP} = \frac{I_{\rm tot}}{g \cdot \Delta M_N} = \frac{\sum I_{\rm bit}}{g \cdot \Delta M_N}$$
(4.6)

$$\eta = \frac{I_{\text{tot}}^2}{2 \cdot E \cdot N \cdot \Delta M_N}.$$
(4.7)

4.2.4 シーソー型スラストスタンドの力学

シーソー型スラストスタンドは、Figure 4.7 のようにねじりばね・磁気ダンパによって構成されるバネマスダンパ系である.スタンドアームの重心は振動中心にあることが理想だが、大抵の場合ずれた位置に存在する.このため、重力振り子の影響がスラストスタンド系のばね定数に加わる.そこで、スタンドアームの振動中心に取り付けられた Flexural pivotsのばね定数を K_{Spring} 、スタンドアームの重心は振動中心から x_{G} 、 y_{G} だけ離れた位置にあるものと仮定する.この系の運動方程式は、スタンドアームの角変位を φ とし、 φ が微小であるとしてsin $\varphi \cong 0$ 、cos $\varphi \cong 1$ が成立すると仮定すると、以下のように表せる.

$$I\ddot{\varphi} + D\dot{\varphi} + (K_{\text{Spring}} - M_{\text{Arm}} \cdot g \cdot y_{\text{G}})\varphi = -M_{\text{Arm}} \cdot g \cdot x_{\text{G}}$$
(4.8)

ここで、*I*はこの系の慣性モーメント、*D*は減衰係数、 M_{Arm} はスタンドアームの質量を表す.式(4.8)においてこの系のばね定数は $(K_{Spring} - M_{Arm} \cdot g \cdot y_G)$ で表され、重力振り子の効果により Flexural pivots のばね定数のみで表せないことが分かる.この重力振り子の効果も加味したばね定数を実効ばね定数 *K* として以下のように定義する.

$$K = K_{\rm Spring} - M_{\rm Arm} \cdot g \cdot y_{\rm G} \tag{4.9}$$

ここで、 ω_n と ζ はそれぞれこの系の固有振動数と減衰比として、実効ばね定数K、慣性モー メントI、減衰係数Dを用いて以下のように定める.

$$\omega_{\rm n} = \sqrt{\frac{K}{I}} \tag{4.10}$$

$$\zeta = \frac{D}{2\sqrt{KI}} \tag{4.11}$$

すると運動方程式(4.8)は

$$\ddot{\varphi} + 2\omega_{\rm n}\zeta\dot{\varphi} + \omega_{\rm n}^2\varphi = -\frac{M_{\rm Arm}\cdot g\cdot x_{\rm G}}{I}$$
(4.12)

となり、式(4.10)より

$$\frac{M_{\rm Arm} \cdot g \cdot x_{\rm G}}{I} = \frac{M_{\rm Arm} \cdot g \cdot x_{\rm G}}{K} \cdot \omega_{\rm n}^{2} \tag{4.13}$$

であるため

$$\ddot{\varphi} + 2\omega_{\rm n}\zeta\dot{\varphi} + \omega_{\rm n}^2\left(\varphi + \frac{M_{\rm Arm}\cdot g\cdot x_{\rm G}}{K}\right) = 0 \tag{4.14}$$

これより,

$$\theta = \varphi + \frac{M_{\rm Arm} \cdot g \cdot x_{\rm G}}{K} \tag{4.15}$$

とすることでスラストスタンド系の運動方程式(6)は以下(4.16)のように表現される.

$$\ddot{\theta} + 2\omega_n \zeta \dot{\theta} + \omega_n^2 \theta = 0 \tag{4.16}$$



Figure 4.7 シーソー型スラストスタンドの系

運動方程式(4.16)について考える. t=0において, PPT があるインパルスビットを発生したことで $\dot{\theta}(0) = \omega$ となったとき,運動方程式の解は $\zeta < 1$ (不足減衰)の場合

$$\theta(t) = A \cdot e^{-\omega_n \zeta t} \cdot \sin\left(\omega_n \sqrt{1-\zeta^2} t\right)$$
(4.17)

$$\dot{\theta}(t) = -A\omega_n \cdot e^{-\omega_n \zeta t} \cdot \sin\left(\omega_n \sqrt{1-\zeta^2}t - \cos^{-1}\zeta\right)$$
(4.18)

となる.ここでAは振動振幅であって,

$$A = \frac{\omega}{\omega_n \sqrt{1 - \zeta^2}} \tag{4.19}$$

と表される.

さらに, PPT が発生したインパルスビットがすべてスタンドアームの角運動量に変換される 場合, 次式が成立する.

$$L_{\rm PPT} \cdot I_{\rm bit} = I\omega \tag{4.20}$$

 L_{PPT} は振動中心から PPT までの距離である.式(4.17)においてインパルスビット発生後,最初に角変位は最大値をとる時刻を $t = t_1 > 0$ とすると,このとき式(4.18)において $\dot{\theta} = 0$ となることから,

$$t_1 = \frac{\cos^{-1}\zeta}{\omega_n \sqrt{1 - \zeta^2}}$$
(4.21)

この時の角変位Δθ = θ(t1) は、式(4.17), (4.19), (4.20), (4.21)より

$$\theta(t_1) = \frac{L_{\text{PPT}}}{\sqrt{KI}} \exp\left(-\frac{\zeta \cdot \cos^{-1}\zeta}{\sqrt{1-\zeta^2}}\right) I_{\text{bit}}$$
(4.22)

となり、このインパルスビット発生後の最大角変位 $\theta(t_1)$ をレーザ変位計の出力電位差 ΔV_{LDS} と式(4.1)によって取得した場合、この時のレーザー変位計の出力電位差 ΔV_{LDS} と発生インパルスビット I_{bit} の関係は以下のように表せる.

$$I_{\text{bit}} = \frac{C_{LDS} \sqrt{KI}}{L_{LDS} \cdot L_{\text{PPT}} \cdot \exp\left(-\frac{\zeta \cdot \cos^{-1}\zeta}{\sqrt{1-\zeta^2}}\right)} \Delta V_{LDS}$$
(4.23)

ここで、式(4.23)におけるレーザー変位計の出力電位差のインパルスビットへの変換係数を $C_{l \text{ bit theory}}$ とすれば、以下のように書ける.

$$C_{I_bit_theory} = \frac{C_{LDS}\sqrt{KI}}{L_{LDS} \cdot L_{PPT} \cdot \exp\left(-\frac{\zeta \cdot \cos^{-1}\zeta}{\sqrt{1-\zeta^2}}\right)}$$
(4.24)

これを、インパルスビットのキャリブレーション係数の理論式とする.

続いて、PPT はあるインパルスビットをある作動周波数作動によって平均推力 F_{ave} として スタンドアームに与えている場合を考える.この時 F_{ave} がスタンドアームに与えるトルクは、 その時のスタンドアームの角変位 $\Delta \theta$ に対応した実効ばね定数 K による復元トルクと釣り合 う.この釣り合いの式と式(4.1)によって F_{ave} とスタンドアームの角変位 $\Delta \theta$ に対応する ΔV_{LDS} との関係は以下のように求まる.

$$F_{\text{ave}} = \frac{K}{L_{\text{PPT}}} \Delta \theta = \frac{C_{LDS} \cdot K}{L_{LDS} \cdot L_{\text{PPT}}} \Delta V_{LDS}$$
(4.25)

平均推力のキャリブレーション係数の理論式を $C_{F_{ave_{theory}}}$ とすると、これは式(4.25)における ΔV_{LDS} の係数、すなわちレーザー変位計の出力電位差から平均推力への変換係数であるので次式で表せる.

$$C_{F_ave_theory} = \frac{C_{LDS} \cdot K}{L_{LDS} \cdot L_{PPT}}$$
(4.26)

最後に PPT が N ショット作動によって ΔM_N だけのマスロスが生じたことで、モーメント が釣り合う位置 (バランス点) が変化しスタンドアームが角変位した場合について考える. 本研究におけるシーソー型スラストスタンドのマスロス測定は、可動カウンターウェイト をアームに沿って既知の長さだけ変位させ、スタンドアームの角変位をキャンセルするこ とで行う.あるマスロス ΔM_N によるモーメントの釣り合いの変化、可動カウンターウェイ トをある距離 Δx だけ変位させることによってキャンセルした場合、モーメントの釣り合い の式から ΔM_N は

$$\Delta M_N = \frac{M_{\rm MCW}}{L_{\rm PPT}} \Delta x \tag{4.27}$$

となる. M_{MCW} は可動カウンターウェイトの質量である.よってこのスラストスタンドのマスロス測定におけるキャリブレーション係数の理論式を $C_{\Delta M_theory}$ とすれば,これは式(4.27)の Δx から ΔM_N への変換係数であるので以下となる.

$$C_{\Delta M_\text{theory}} = \frac{M_{\text{MCW}}}{L_{\text{PPT}}}$$
(4.28)

以上によって記述されたインパルスビット,マスロス,そして平均推力のキャリブレー ション係数の理論式 $C_{I_{bit_theory}}$ (式(4.24)), $C_{\Delta M_{theory}}$ (式(4.28)), $C_{F_{ave_{theory}}}$ (式(4.26)) は, すべて実効ばね定数 K, 慣性モーメント I, 減衰係数 D の関数である.後述の 4.2.8 ではス タンドアームの挙動から K, I, D する算出方法とその結果を示す.この結果を式(4.24), (4.28), (4.26)に代入することで理論式に基づくキャリブレーション係数の計算値が求まる.これら の値は次項以降に述べる各キャリブレーション方法によって得られた結果 (キャリブレー ション係数の実験値) との比較に使用する. 4.2.5 インパルスビット測定のキャリブレーション

シーソー型スラストスタンドに設置された PPT があるインパルスビットを発生した時, スタンドアームの挙動はインパルス応答による減衰振動となる.これは, PPT のインパルス ビットの発生時間が 10 µs のオーダーであることに起因する.厳密には,噴射されたマスシ ョット分の質量だけ PPT が軽くなることによるステップ応答も含まれる.しかしこの応答 成分は,本研究におけるスラストスタンドでは 100 µg 程度かそれ以下であるマスショット を測定できるほどの分解能がないため,無視できる.

インパルスビット測定のキャリブレーションは、真空中にて既知の高さから電磁石を用 いて既知の質量を自由落下させることで行った. Figure 4.8 はインパルスビット測定のため のキャリブレーション法の概要を示す. この方法を遂行する装置は、既知質量をもつ鋼球 を落下させる電磁石 2 つによって構成される. 2 つのうちの 1 つは、スタンドアーム本体に 設置され、残る 1 つはスタンドアームより 10 cm 程度高い位置に設置される. 既知インパル スのスタンドアームへの入力は、高い位置に設置された方の電磁石から鋼球を落下させ、 スタンドアームに衝突させることで行う. 振動中心から *L_{I_bit_calib}* だけ離れた衝突地点にはゲ ルシートが設置され、衝突した鋼球はこのゲルシートを介してスタンドアームと合体する. すなわち完全非弾性衝突となる. ここで、衝突時におけるゲルシートの変形などによる熱 損失は考慮していない.鋼球の既知質量を *m_{known}*,落下開始点から衝突位置までの高さを *h*, 重力加速度を *g* とすると、与える既知インパルス *I_{known}* は次式で表される.

$I_{\rm known} = m_{\rm known} \sqrt{2gh}$

(4.29)

完全非弾性衝突によってスタンドアームと鋼球は合体するため、既知インパルスが入力されたスタンドアームの振動波形には合体によるステップ応答成分も存在する. このステップ応答をキャンセルするため、衝突・合体した鋼球と同じ質量をもつ鋼球をスタンドアーム本体に設置された電磁石を使用し、衝突・合体のタイミングで *L*_{Lbit_calib}の位置から放出する. 衝突・合体の同期は落下高さ *h* からタイミングを計算し、マイコン制御によって実施した. 当然ながら、落下高さの測定誤差に起因して、完全な衝突・合体と鋼球放出との同期は難しい. しかし、この誤差はせいぜい数 ms であり、落下高さが 11.4 cm で落下開始から衝突まで約 140 ms を要する本研究においてはそこまで影響しない.

46



Figure 4.8 電磁石を使用したインパルスビット測定のキャリブレーション法

以上の電磁石のスイッチングによる鋼球の自由落下を使ったインパルスビット測定のキャリブレーションは、質量の異なる5種類の鋼球を用いて行った.5種類の鋼球は各電磁石の下部にそれぞれ設置された円盤の上部にストックされており、この円盤をサーボモータで回転させることで順番にすべて落下させることができる。円盤には5種類の鋼球を収納するポケットと、自由落下時に鋼球が円盤にぶつからないための切り欠きが設けられている.5種類の鋼球を全て *L*_{*L*bit_calib}の位置に衝突・合体させるには、スタンドアームより高い位置に設置された電磁石が *L*_{*L*bit_calib}の位置を保ったまま平行移動する必要がある.そこで本装置ではステッピングモータを用いねじ軸を駆動させ、ボールねじの要領でこの電磁石をアーム方向と垂直な方向に振動中心から *L*_{*L*bit_calib}の位置を保ってスライド可能とする機構を設けた.5種類の鋼球を使用した5通りの既知インパルスをスタンドアームに与えるプロセスを以下に示す.

- スタンドアームに設置された電磁石および高い位置に設置された電磁石の両者において、鋼球がストックされた円盤をサーボモータで回転し、電磁石の真下に鋼球を移動 させる。
- ② 電磁石の通電を ON にし、2 つの電磁石それぞれに鋼球を吸着させる.
- ③ 円盤を,それに設けられた切り欠きが2つの電磁石の真下に来るように再び移動させる.
- ④ スタンドアームより高い位置に設置された電磁石の通電を OFF にする.吸着していた 鋼球がスタンドアームに向かって自由落下し、ゲルシート上で衝突・合体する.
- ⑤ スタンドアームに設置された電磁石の通電は、マイコン制御により高い位置に設置された電磁石の通電 OFF 時から落下時間経過後に自動的に OFF になり、ステップ応答キャンセルのための鋼球がスタンドアームから放出される.
- ⑥ 式(4.29)で表された既知インパルス発生によるスタンドアームの振動が収束した後、ス テッピングモータを駆動させて高い位置に設置された電磁石のスライド移動を行う.
- ⑦ ①に戻り,以後繰り返す.

上記プロセス④と⑤によって与えられた既知インパルスおよび実際のPPTの発生インパルスビットに対するスラストスタンドからの出力はレーザー変位計の出力電位差 $\Delta V_{\text{LDS}_Impulse}$ として得た.この電位差は、インパルス発生前におけるスタンドアームの平衡状態(バランス点)の時のレーザー変位計の出力電位 V_{LDS_i} と、インパルス発生後のスタンドアーム振動における第一ピークにおける電位 V_{LDS_Top} の差によって決定される.

インパルスビット測定のキャリブレーション(プロセス④と⑤)における、レーザー変 位計によって実際に得られるアームの振動波形を Figure 4.9 に示す.この波形からスタンド アームの振動周期は、Table 4.5 で改めて後述するが約7s であることが分かる.ここで、鋼 球がゲルシートへ着弾し既知インパルスを与える時、これが完全非弾性衝突ではなく0 に 近い跳ね返り係数による複数回の跳ね返り・再衝突の後に合体に至るものであったと想定 できたとする.しかし、この時の合体までに至る所要時間は目視レベルで明らかに1sより +分に早く、スラストスタンドの固有振動周期約7sと比較して十分に小さい.これよりこ の影響は無視でき、既知インパルスの値として式(4.29)を使用可能であると考えられる. Figure 4.9 にて最初に得られる振動波形には、鋼球の衝突・合体によるインパルス応答と、 鋼球が衝突・合体する位置と同じ質量の鋼球を放出する位置の誤差が原因のステップ応答 が含まれている.このため、得られた波形はカーブフィッティングによってインパルス応 答成分のみを抽出し、その第1ピーク値を ΔV_{LDS_Top} として得た.これより、 $\Delta V_{LDS_Impulse}$ は 次式によって得られる.

$$\Delta V_{\text{LDS}_{\text{Impulse}}} = V_{\text{LDS}_{\text{Top}}} - V_{\text{LDS}_{\text{i}}}$$
(4.30)

電磁石を用いて既知の質量をもつ鋼球を自由落下・衝突させることによるインパルスビッ ト測定のキャリブレーションから得られる係数 $C_{I_{bit}}$ は,既知インパルスと $\Delta V_{LDS_Impulse}$ の関係によって直接的に求まる.ここで既知インパルス I_{known} は,振動中心から $L_{I_{bit_calib}}$ だけ離れた位置に与えられた場合の値である.実際に電熱型 PPT が作動する位置は、振動中心から L_{PPT} だけ離れた位置にある.このためキャリブレーション係数 $C_{I_{bit}}$ の算出に使用する既知インパルスは、この距離の違いを補正した実効値を用いる.すなわち、振動中心から L_{PPT} だけ離れた位置において実効既知インパルス $I_{known_{eff}}$ をスタンドアームに与えた場合の角運動量は、振動中心から $L_{I_{bit_{calib}}}$ だけ離れた位置に既知インパルス I_{known} が与えた場合の角運動量と同等であることから

$$I_{\text{known_eff}} = I_{\text{known}} \cdot \frac{L_{I_\text{bit_calib}}}{L_{\text{PPT}}}$$
(4.31)

以上より、インパルスビット測定のキャリブレーション係数 C1 bit は

$$C_{I_\text{bit}} = \frac{I_{\text{known_eff}}}{\Delta V_{\text{LDS_Impulse}}}$$
(4.32)



Figure 4.9 インパルスビット測定のキャリブレーション時のレーザー変位計出力

以上で説明したインパルスビット測定のキャリブレーション装置の外観を Figure 4.10 に 示す. 鋼球を落下させるための電磁石とサーボモータおよび落下位置の変更に使用するス テッピングモータは、マイクロコンピュータ (Arduino UNO)・ステッピングモータ用ドラ イバ回路・コントローラによって制御した. これらの制御回路を Figure 4.11 に示す. 電磁 石とステッピングモータの駆動に使用する回路はも電磁石本体への通電を ON/OFF するた めのスイッチング回路となっている. コントローラには 4 つの押しボタンと 1 つのトグル スイッチが設置されており、トグルスイッチをシフトキーとして使用することで計 8 通り の入力を与えられる. これにより、電磁石の ON/OFF やスライド移動などの様々な司令を 与えることができる. マイクロコンピュータとコントローラは、後述のマスロス・平均推 力測定のキャリブレーション装置の制御にも用いた.



Figure 4.10 インパルスビット測定のキャリブレーション装置 外観



Figure 4.11 インパルスビット測定のキャリブレーション装置の制御回路図

4.2.6 マスロス測定のキャリブレーション

マスロス測定のキャリブレーションは、スタンドアーム上の振動中心から *L*_{AM_callb} だけ離 れた位置から既知の質量をもつプラスチック球を放出することで行った.このキャリブレ ーションのために使用した「既知質量放出装置」の概略図を Figure 4.12 に示す.後述の平 均推力測定のキャリブレーションでも、同じ構造をもつ装置を使用した.この装置は、プ ラスチック球をストックするシリンダーと、サーボモータによって回転可能な円盤、そし てその直下に設置されたプレートで構成される.円盤にはプラスチック球を1 つ収容でき る大きさの貫通穴が設けされている.円盤をサーボモータで回転し、シリンダーの直下に この貫通穴が来るとプラスチック球が1 つそこに収容される.収容されたプラスチック球 は、円盤直下のプレートによってまだ外部には放出されない.このプレートにもプラスチ ック球が通過するのに十分な大きさをもった貫通穴が設けられている.円盤をサーボモー タで回転することで、収容したプラスチック球はこの貫通穴の直上に運搬される.このタ イミングでプラスチック球は貫通穴を介して装置外部に放出され、既知のマスロスをスタ ンドアームに与える.

Figure 4.13 にスタンドアーム本体に設置した既知質量放出装置の外観を示す. プラスチック球がストックされるシリンダーは、スタンドアーム上の振動中心から *L*_{ΔM_calib} だけ離れた場所に位置し、ここが既知のマスロスが発生する位置となる.

プラスチック球をスタンドアームから放出すると、モーメントの釣り合いが変わるため、 新しい釣り合いの位置へ向けて角変位する. Figure 4.14 はレーザー変位計によるこの角変位 の取得結果である.スタンドアームの角変位後,可動カウンターウェイトをΔx だけスタン ドアームの方向に沿って変位させると、ここでもモーメントの釣り合いが変わるため、さ らにスタンドアームは角変位する.この可動カウンターウェイトを使用し、スタンドアー ムをプラスチック球放出後の角変位から放出前の角変位に戻す.このときの可動カウンタ ーウェイトの変位量 Δx と放出したプラスチック球の既知質量 ΔM_{known} との関係は一意に決 まる.つまり,既知のマスロス・実際のPPTのマスロスに対する出力は、「それによるスタ ンドの角変位量のキャンセル」に要した可動カウンターウェイトの変位量Δx とすることが できる.この角変位キャンセルの操作は、レーザー変位計からの出力電位をデータロガー (3.6 節)によって参照しながら行った.マスロス測定のキャリブレーション係数 C_{AM}は, スタンドアームから放出されたプラスチック球の既知質量ΔMknownと、角変位キャンセルに 要した可動カウンターウェイトの変位量Δx の関係から決定される.ただし 4.2.5 項の通り, 既知のマスロスの値は,L_{AM calib}と L_{PPT}の距離の違いを考慮した実効値を使用する.ΔM_{known} を L_{M calib} の位置から放出した時のモーメント変化と、L_{PPT} の位置から実効既知質量 ΔM_{known eff}の放出を行った時のモーメント変化が等しいことから次式が成立する.

$$\Delta M_{\rm known_eff} = \Delta M_{\rm known} \cdot \frac{L_{\Delta M_calib}}{L_{\rm PPT}}$$
(4.33)

以上から、マスロス測定のキャリブレーション係数 C_Mは

$$C_{\Delta M} = \frac{\Delta M_{\rm known_eff}}{\Delta x} \tag{4.34}$$

可動カウンターウェイトはステッピングモータ駆動ステージ SGSP 15-10 (X)と, その駆動 ステージ上に設置されたカウンターウェイトによって構成される. つまり可動カウンター ウェイトの駆動質量 *M*_{MCW} はカウンターウェイトの質量と SGSP 15-10 (X)の駆動ステージの 質量の合計値となる.しかし,このうち駆動ステージの質量は SGSP 15-10 (X)の分解が困難 であるために電子天秤による直接測定が不可能であるため,*M*_{MCW} は結果として未知の値と なる. *M*_{MCW} は後述する実効ばね定数 *K* の算出に必要となるため,本項のマスロスのキャリ ブレーションの結果を使用して算出した.具体的には,振動中心から *L*_{ΔM_calib} 離れた位置に おいて既知の質量Δ*M*_{known} が放出されたことによるモーメント変化を,未知の可動カウンタ ーウェイトの駆動質量 *M*_{MCW} を既知のΔ*x* だけ変位させることでキャンセルすることから

$$M_{\rm MCW} = L_{\Delta M_{\rm calib}} \cdot \frac{\Delta M_{\rm known}}{\Delta x} = L_{\Delta M_{\rm calib}} \cdot C_{\Delta M}$$
(4.35)

によって求められる.



Figure 4.12 マスロス・平均推力測定のキャリブレーションと既知質量放出装置 概略図



Figure 4.13 マスロス測定のキャリブレーション用の既知質量放出装置 外観



Figure 4.14 マスロス測定のキャリブレーション時におけるレーザ変位計出力

4.2.7 平均推力測定のキャリブレーション

スタンドアームに加わる PPT の平均推力測定のためのキャリブレーションは,既知質量 をもつ鋼球をスタンドアーム上に積載することで行った.この鋼球のスタンドアームへの 積載は, Figure 4.12 で示した既知質量放出装置をスタンドアームの上部に設置して使用した. ここで使用した装置の外観を Figure 4.15 に示す.スタンドアーム上部からこの装置によっ て放出され鋼球は,スタンドアーム上の振動中心から *L*_{F_ave_calib} だけ離れた位置に設置され たポケットに収容され,この位置にて既知の荷重が加わる.



Figure 4.15 平均推力測定のキャリブレーション用の既知質量放出装置 外観

鋼球の積載による既知荷重が加わることで生じたスタンドアームの角変位をレーザー変 位計によって取得した結果の一例を Figure 4.16 に示す.鋼球の積載前のスタンドアームの 釣り合いの時におけるレーザー変位計出力を V_{LDS_i} とし,既知荷重による角変位後における 出力電位を V_{LDS_TB} (TB: Thrust Balance) とする.

$$\Delta V_{\text{LDS}-\text{Force}} = V_{\text{LDS}-\text{TB}} - V_{\text{LDS}-\text{i}}$$
(4.36)

4.2.5 および 4.2.6 同様に、キャリブレーション係数 $C_{F_{ave}}$ の決定においても、既知荷重は振動中心から L_{PPT} だけ離れた位置での実効既知荷重 $F_{known_{eff}}$ を使用する. L_{PPT} の位置において発生する実効既知荷重 $F_{known_{eff}}$ によるトルクと、 $L_{F_{ave_{calib}}}$ の位置において発生した既知荷 重 F_{known} によるトルクと等しいことから、

$$F_{\text{known}_{\text{eff}}} = F_{\text{known}} \cdot \frac{L_{F_{\text{ave}_{\text{calib}}}}}{L_{\text{PPT}}}$$
(4.37)

$$C_{F_ave} = \frac{F_{known_eff}}{\Delta V_{LDS_Force}}$$
(4.38)



Figure 4.16 平均推力測定のキャリブレーション時におけるレーザ変位計出力

4.2.8 キャリブレーション係数の理論式と計算値の算出

ここまで示したインパルスビット・マスロス・平均推力測定のキャリブレーションを実施した後,可動カウンターウェイトを用いた実効ばね定数 *K*・慣性モーメント *I*・減衰係数 *D*の推定を行い,式(4.24),(4.28),(4.26)に示したキャリブレーション係数の理論式からその計算値を求めた.まず,可動カウンターウェイトを既知のΔx だけ変位すると,スタンドアームは次式の理論関数に従って減衰振動する.

$$f(t) = \mathbf{A} \cdot e^{-\omega_n \zeta t} \cdot \sin(\omega_n t + \gamma) + B \tag{4.39}$$

レーザー変位計によって取得した減衰振動波形を上式にカーブフィッティングすることで、 この系の固有振動数 ω_n と減衰比 ζ を推定できる.ここで得た推定値をそれぞれ $\omega_{n_{est}}$ 、 ζ_{est} とする.スラストスタンド系の実効ばね定数Kは、可動カウンターウェイトの駆動質量 M_{MCW} (式(4.33)によって既に求まっている値)を既知の変位 Δx 動かしたことによるモーメントの 釣り合いの式と式(4.1)を用いて、推定値 K_{est} として、

$$K_{\rm est} = \frac{M_{\rm MCW} \cdot \Delta x}{\Delta \theta} = \frac{M_{\rm MCW} \cdot L_{LDS}}{C_{LDS} \cdot \Delta V_{LDS}} \Delta x \tag{4.40}$$

によって算出される.ここで求まった K_{est} の値と式(4.10), (4.11)を連立することで, 慣性モーメントおよび減衰係数の推定値 I_{est} および D_{est} を次式によって求めることができる.

$$I_{\rm est} = \frac{K_{\rm est}}{\omega_{\rm n_est}^2} \tag{4.41}$$

$$D_{\rm est} = \frac{2K_{\rm est} \cdot \zeta_{\rm est}}{\omega_{\rm n_est}}$$
(4.42)

以上の結果を式(4.24), (4.28), (4.26)に代入することでインパルスビット,マスロス,そし て平均推力のキャリブレーション係数の理論式に基づく計算値が求まる.ここで求まった 計算値をそれぞれ $C_{I_{\text{bit_cal}}}$, $C_{\Delta M_{\text{cal}}}$, $C_{F_{\text{ave_cal}}}$ と定義する.これらは次式によって表される.

$$C_{I_bit_cal} = \frac{C_{LDS}\sqrt{K_{est} \cdot I_{est}}}{L_{LDS} \cdot L_{PPT} \cdot \exp\left(-\frac{\zeta_{est} \cdot \cos^{-1}\zeta_{est}}{\sqrt{1-\zeta_{est}^{2}}}\right)}$$
(4.43)

$$C_{\Delta M_{\rm cal}} = \frac{M_{\rm MCW}}{L_{\rm PPT}} \left(= \frac{L_{\Delta M_{\rm calib}}}{L_{\rm PPT}} \cdot \frac{\Delta M_{\rm known}}{\Delta x} = \frac{\Delta M_{\rm known_{\rm eff}}}{\Delta x} = C_{\Delta M} \right)$$
(4.44)

$$C_{F_ave_cal} = \frac{C_{LDS} \cdot K_{est}}{L_{LDS} \cdot L_{PPT}}$$
(4.45)

式(4.44)において、マスロス測定のキャリブレーション係数の計算値 $C_{\Delta M_{cal}}$ とキャリブレーション装置によって実験的に求まる $C_{\Delta M}$ が等しくなる.これは式(4.35)の通り、マスロス測定のキャリブレーションの時点でその結果から可動カウンターウェイトの駆動質量 M_{MCW} を算出し、その値を計算値 $C_{\Delta M_{cal}}$ の計算に使用しているためである.

4.3 キャリブレーションと電熱型 PPT の性能測定試験

製作したシーソー型スラストスタンドおよびそのキャリブレーション装置による性能測定の妥当性評価のため、実際にキャリブレーションを行い、その結果を用いて電熱型 PPTの性能測定試験を行った. Figure 4.17 に本試験におけるキャリブレーション装置3種と電熱型 PPTのスラストスタンド上の設置箇所を示す.この図の通り、各種キャリブレーション装置と電熱型 PPTのスタンドアーム上における振動中心からの位置はそれぞれ異なる.このため、各キャリブレーション係数は4.2.5、4.2.6、4.2.7 における式(4.31)、(4.33)、(4.37)のように各種既知の入力値を電熱型 PPTの位置における実効値に補正する必要がある.電熱型 PPTは直径 3.5 mm、長さ10 mmの PTFE キャビティを使用し9.8 J、2 Hz の作動条件として性能取得した.



Figure 4.17 シーソー型スラストスタンドのキャリブレーションと電熱型 PPT の性能測定の 試験セットアップ

4.4 試験結果および考察

4.4.1 各装置によって得られたキャリブレーション係数の結果と考察

Figure 4.18, Figure 4.19, Figure 4.20 にインパルスビット・マスロス・平均推力のキャリ ブレーション結果をそれぞれ示す.各結果におけるプロットは 10 回分の平均値を示し,各 種既知の入力の分散は 0.6 %未満であった.Table 4.4 は,キャリブレーション装置によって 得た係数 (Figure 4.18–Figure 4.20 から求まる $C_{I_{\text{bit}}}$, $C_{\Delta M}$, $C_{F_{\text{ave}}}$;便宜上,実験値と述べる) と 4.2.8 で述べたキャリブレーション係数の理論式に基づいた計算値 ($C_{I_{\text{bit}}\text{cal}}$, $C_{\Delta M_{\text{cal}}}$, $C_{F_{\text{ave}}\text{cal}}$;便宜上,計算値と述べる)とを比較したものである.全てのキャリブレーション 係数において,実験値は計算値に対して相対誤差 10%以内で一致する結果となった.

まず、インパルスビット測定のキャリブレーションでは既知インパルスと対するレーザ ー変位計出力との関係はよい線形性を示した一方、この結果より得られた実験値は計算値 と比較して約5%下回る結果となった.この主な要因は、スタンドアーム上における鋼球の 衝突・合体のタイミングと、同じ質量をもつ別の鋼球のスタンドアームからの放出のタイ ミングとのタイムラグであると推定される.このタイムラグが最大で5msであった場合、 スタンドアームに加わるインパルスは最大で約4%の誤差を与えられるためである.レーザ 一変位計出力に乗るノイズも誤差要因として考えられるが、これは4.2.2項によってロータ リーポンプからの振動はほとんど遮断されており、カーブフィッティングによってさらに 除去されるので大きな要因とは考えにくい.他にも、鋼球の質量計測上の誤差・鋼球の自 由落下高さhの誤差・振動中心からのキャリブレーション装置およびPPT までの距離 *L_{I_bit_calib} と L*_{PPT}の誤差が考えられる.しかし、これらが既知インパルスに与える不確かさは 1%未満であるため、支配的とはいえない.

マスロス・平均推力のキャリブレーション結果においても、いずれの場合も既知入力と 各出力との関係は良い線型性を示した.マスロスのキャリブレーション係数実験値は理論 値に一致するが.この理由は 4.2.6 の式(4.35)および 4.2.8 で述べた通り、 $C_{\Delta M} \geq C_{\Delta M_cal}$ の両 者は式そのものが同一なためである.特に可動カウンターウェイトの駆動質量 M_{MCW} が、そ れを構成する駆動ステージ SGSP 15-10 (X)が分解不可のため電子天秤による直接測定不可 であるため、実験値 $C_{\Delta M}$ の結果と式(4.35)によって M_{MCW} を決定した.すなわち、式(4.44) より $C_{\Delta M_cal}$ は $C_{\Delta M}$ に基づいて決定された M_{MCW} と定数である L_{PPT} から決定されるため、 $C_{\Delta M_cal}$ と $C_{\Delta M}$ の両者は必然的に一致するということである.しかしながら、これによって得 られたマスロスのキャリブレーション係数の実験値は、既知質量の測定誤差・ $L_{\Delta M_calb}$ およ び L_{PPT} の誤差によって約 0.6%の不確かさの影響を受ける.加えて、可動カウンターウェイ トのステッピングモータによる位置決め誤差は最大で±10 µm である.これは Δx を 980 µm 変位させる今回のマスロスのキャリブレーションにおいて約 1.2%の誤差要因となる. これらの誤差要因は可動カウンターウェイトの駆動質量 *M_{MCW}*, ひいては実効ばね定数 *K*の 誤差に影響するため、インパルスビットおよび平均推力のキャリブレーション係数計算値 そのものの誤差にも影響する.

平均推力のキャリブレーション係数実験値の計算値に対する誤差要因もマスロスのキャ リブレーションの場合と同様,スタンドアームに積載する既知質量や*L_{F_ave_calib}および L_{PPT}*の誤差によって約1.5%の誤差の影響を受ける.この他,予測不能な各種キャリブレーション係数の誤差要因としては,配線が実効ばね定数*K*に与える影響が考えられる.

	Calibration coefficient	Theoretical calibration coefficient	Error		
<i>I</i> _{bit}	Eq. (4.32), C_{I_bit} 2.76 × 10 ³ , μ N· s/V	Eq. (4.43), $C_{I_bit_cal}$ 2.91 × 10 ³ , µN · s/V	5.2%		
ΔM	Eq. (4.34), $C_{\Delta M}$ 0.471, mg/µm	Eq. (4.44), $C_{\Delta M_{cal}}$ 0.471, mg/µm	N/A		
Fave	Eq. (4.38), $C_{F_{ave}}$ 2.13 × 10 ³ , μ N/V	Eq. (4.45), $C_{F_ave_cal}$ 2.31 × 10 ³ , µN/V	7.8%		

Table 4.4 キャリブレーション係数とその理論値との比較



Figure 4.18 インパルスビット測定のキャリブレーション結果


Figure 4.19 マスロス測定のキャリブレーション結果



Figure 4.20 平均推力測定のキャリブレーション結果

4.4.2 実効ばね定数 K, その他のスラストスタンド系への影響の考察

4.2.6のマスロス測定のキャリブレーションにより可動カウンターウェイトの駆動質量 *M*_{MCW} がわかり,結果推定値は 202.3 g となった.駆動ステージに取り付けられたカウンタ ーウェイト本体の質量は 149.1 g であり,すると駆動ステージ本体の重量は 53.2 g となるの で妥当な値であるといえる.この *M*_{MCW}の推定質量と 4.2.8 で述べた可動カウンターウェイ トを既知の長さΔx だけ変位させる方法によって実効ばね定数 K が分かる.Table 4.5 に実効 ばね定数 K および,このスラストスタンド系の固有振動数ωⁿや減衰比ζなどの推定結果を示 す.これらのスラストスタンド系の各種係数の値は,可動カウンターウェイトを 100 µm の 長さだけ変位させる操作を,振動中心に向かって 5 回,振動中心から遠ざかる方向に向か って 5 回の合計 10 回行うことで得た.また,振動中心へ近づく方向への変位と遠ざかる方 向への変位は交互に行った.

Name	Estimated value	Remarks
$M_{\rm MCW}$	202.3 g	149.1 g (counter weight) + Estimated 53.2 g (movable stage)
K	0.780 N•m/rad	Standard deviation $1\sigma = 0.42 \times 10^{-2}$ N·m/rad
$\omega_{\rm n}$	0.884 rad/s	$1\sigma = 0.34 \times 10^{-3}$ rad/s, Oscillation period $2\pi/\omega_n = 7.1$ s
ζ	0.070 -	$1\sigma = 0.47 \times 10^{-3} \mathrm{N \cdot m/rad}$
Ι	$0.991 \text{ kg} \cdot \text{m}^2$	$1\sigma = 0.52 \times 10^{-2} \text{ kg} \cdot \text{m}^2$
D	$0.122 \text{ kg} \cdot \text{m}^2/\text{s}$	$1\sigma = 0.12 \times 10^{-2} \text{ kg} \cdot \text{m}^2/\text{s}$

Table 4.5 可動力ウンターウェイトの駆動質量 M_{MCW} と $K, \omega_n, \zeta, I, D, の 推定結果$

ここで 4.2.4 の式(4.9)にて、実効ばね定数 K は、Flexural pivots のばね定数 K_{Spring} とスタンドアーム(質量 M_{Arm})の重心位置の鉛直方向成分 y_G によって決定されることを述べた.正確なスタンドアームの質量 M_{Arm} の測定は困難であるが、アームを構成する各要素の質量を合計することによる推定は可能であるため、ここからスタンドアーム鉛直方向におけるアームの重心位置 y_G を推定できる.

まず、本研究で使用した Flexural pivots は C-Flex 社(米国)製の Single end bearing D-20 であり、これを2個並列に使用している.この D-20 のばね定数のカタログ値は0.096 N・m/rad で、2個並列で用いていることから合成ばね定数 K_{Spring} は2倍の 0.192 N・m/rad となる. 一方で、スタンドアームの質量 M_{Arm} は直接測定は困難であるため、Table 4.6 に示すように各種構成要素の質量から推定し、およそ 3.5 kg であることが分かった.以上の値を式(7)に代入した結果、スタンドアーム鉛直方向の重心位置 y_{G} はおよそ-17 mm と推定された.つまり、スタンドアームの重心位置はスタンドアームの振動中心((x, y) = (0,0))より下方にあったことが分かった.これは実効ばね定数 Kを増大する方向であり、振動中心より上方に重心があった場合 (y_{G} >0)と比較すると、Kの値を0へ近づける方向ではないことからスタンドアームの挙動を安定させる.

本研究で行った各種キャリブレーションは、既知質量がスタンドアームを出入りするが、 これらによる質量変化は高々数 g 程度であり、推定 3.5 kg のスタンドアームの鉛直方向の 重心位置へ与える影響は微小と思われる.これは、電熱型 PPT に数 g 程度のマスロスが生 じた場合も同様である.具体的には、振動中心から 100 mm 上方の位置にて 10 g の質量変 化が生じるという極端な場合においても、0.780 N·m/rad であった実効ばね定数 K と比較す ると約 9.8×10⁻³ N·m/rad の変化であり 1 %程度にとどまる.インパルスビット・平均推力の キャリブレーション係数実験値が、理論式に基づき決定された計算値に対して 5~8 %の誤差 であるため、各種キャリブレーション係数に大きな影響を与えないといえる.

	•		1 6	
Name		Value		Remarks
<i>K</i> (0.780 N•m/rad		Table 4.4
				$K = K_{\rm Spring} - M_{\rm Arm} \cdot g \cdot y_{\rm G}$
	• K _{Spring}		0.192 N•m/rad	Single end bearing $D-20 \times 2$
				$(0.096 \text{ N} \cdot \text{m/rad} \times 2)$
_	• $M_{\rm Arm} \cdot g \cdot y_{\rm G}$		−0.588 N•m	Caluculated by $K_{\text{Spring}} - K$
	• M _{Arm}		3.5 kg	Estimeted value
	• Aluminum frame		1.3 kg	$0.44 \text{ kg/m} \times 3 \text{ m}$
	• Electrothermal PPT		0.4 kg	Electrodes + PTFE
	 Capacitor 		0.8 kg	$0.2 \text{ kg} \times 4 \text{ capacitors}$
	Movable counter weight	t	0.65 kg	SGSP 15-10 (X) + connter weight
	Calibration device		0.2 kg	ΔM calibration device + electromagnet
				installed on stand arm
	• Other parts		0.65 kg	Other weights except for cables
	• <i>y</i> _G		– 17 mm	Calculated by 0.588 / $(M_{\rm Arm} \cdot g)$

Table 4.6 Flexural pivots のばね定数 K_{Spring} とスタンドアームの推定質量 M_{Arm}

キャリブレーション装置による既知の質量のスタンドアームへの積載やスタンドアーム からの放出は、スラストスタンド系の慣性モーメント*I*に影響を与えることが考えられ、こ れがキャリブレーション係数にも影響が伝わるとも考えられる.この時の慣性モーメント への影響は、スタンドアームを出入りする既知質量が高々数gであり、かつその位置が振 動中心から最大で 400 mm 程度離れた場所であることを考慮すると、約 1.0×10^{-3} kg·m²のオ ーダーかそれ以下である.これは Table 4.5 に示された慣性モーメント *I* = 0.911 kg·m²の 1 % 未満であり、実効ばね定数*K* 同様、キャリブレーション係数実験値が計算値に対して 5~8 % の誤差に留まる以上、ここでの変化は各種係数に支配的には影響しないといえる.

4.4.3 電熱型 PPT の性能測定

前項で示されたキャリブレーション結果 *C*_{Lbit}に基づき得られた,10,000 ショット作動に おける電熱型 PPT のインパルスビットの履歴を Figure 4.21 に示す.この履歴におけるイン パルスビットは 100 ショット目から開始しており,各測定点おけるショット数のときのイ ンパルスビットとその後 2 ショット分のインパルスビットを平均化してプロットしている. 最初の 100 ショット分のプロットは,作動前の電熱型 PPT の PTFE キャビティに付着した 大気中の水分等の不純物によってインパルスビットが過大に出力されるために除去してい る.今回の測定で得られた結果は,電熱型 PPT の課題である連続使用に伴うキャビティ容 積拡大が起因するインパルスビット低下の特徴を示している.加えて,9.8 J 作動という条 件を用いて推力電力比 (インパルスビット-投入エネルギ比)を算出すると 30-50 μN·s/J とな り,他の電熱型 PPT 同様の傾向であることが分かる.



Figure 4.21 キャリブレーション結果に基づく電熱型 PPT の測定インパルスビット履歴

Figure 4.23 は平均推力のキャリブレーション係数 C_{F_ave} を用いて測定した 2 Hz 作動にお ける平均推力履歴を示す. 電熱型 PPT の平均推力発生時のスラストスタンドの挙動はレー ザー変位計で取得すると, Figure 4.22 のようになる. スタンドアームは PPT の連続作動開 始直後においては作動周波数 f でインパルスビットが連続で入力されることで不安定に振 動するが, 徐々に $F_{ave} = I_{bit} \cdot f$ で表される平均推力とスラストスタンドの実効ばね定数 Kに よる復元力が釣り合う位置で安定する. この時の釣り合いの位置は, 電熱型 PPT に連続作 動することによるマスロスが発生することから, その分だけ変位していく.



Figure 4.22 電熱型 PPT の平均推力発生(2 Hz)時のレーザー変位計の出力電位の様子

電熱型 PPT の平均推力は, Figure 4.22 のように取得したレーザー変位計の出力電位履歴 に基づき, 平均推力発生時におけるスタンドアームの推定釣り合い位置 (Estimated balanced position when generating Fave) に対応するレーザー変位計出力と、平均推力が発生していない 時のスタンドアームの推定釣り合い位置(Estimated balanced position)に対応するレーザー 変位計出力との差(ΔV_{LDS})から求めた.この差 ΔV_{LDS} は、平均推力発生開始時(Thrust ON 時)と発生終了時(Thrust OFF 時)の2点で取得した. Thrust ON 時のレーザー変位計出力 は、まだスタンドアームの挙動が安定していない時であるため、この値は出力が安定して いる期間(例えば, Figure 4.22 において, 100 s~450 s の間)を基に線形補間を行い, この 結果から推定した値を用いた.平均推力が発生していない時の釣り合い位置に対応するレ ーザー変位計出力は、平均推力発生前の出力と、発生終了後スタンドアームの振動が収束 しきった時の出力をそれぞれ取得しておけばよい.この方法によって取得したΔVLDSを基に 測定された平均推力の履歴を Figure 4.23 に示す.t = 500 s~4,000 s(1,000 ショット~8,000 ショット)にかけては、上記の測定方法ではプロットが Thrust ON 時と OFF 時の2つ存在 することになるが Figure 4.23 ではそれらは平均化してプロットした. Figure 4.21 のインパル スビットの履歴同様、平均推力も時間経過(ショット数増大)に伴って低下しており、そ の傾向は両者共通することが分かる.



Figure 4.23 キャリブレーション結果に基づく電熱型 PPT の測定平均推力の履歴

Figure 4.21 および Figure 4.23 のインパルスビット・平均推力の履歴からそれぞれ 10,000 ショット作動における累積インパルスを計算しプロットしたものを Figure 4.24 に示す. こ こでのプロットは, Figure 4.21 および Figure 4.23 のインパルスビット・平均推力の履歴を横 軸である時間(ショット数)で積分した値である.積分は各プロット間を台形近似し区分 求積することで行った.こうして得られた 2 つの累積インパルスの結果から,今回測定さ れたインパルスビットおよび平均推力は互いによく一致していると判断できる.10,000 シ ョット後における最終的な累積インパルスは,インパルスビット履歴(Figure 4.21)に基づい て計算したものでは 3.47 N・s,一方平均推力履歴(Figure 4.23)から計算すると 3.30 N・s であ った.この時の両者の相対誤差は 5 %以下であり,今回の測定で用いたキャリブレーション 係数の実験値が理論式に基づく計算値と比較して 10 %未満の誤差で一致することを考慮す ると,インパルスビットおよび平均推力の測定を互いに矛盾することなく行えたものと判 断できる.



Figure 4.24 インパルスビット測定結果・平均推力測定結果に基づいてそれぞれ算出された 両者の累積インパルスの比較

続いて Figure 4.25 に 10,000 ショット作動における電熱型 PPT の累積マスロスの履歴を示 す.この測定結果もインパルスビット・平均推力と同様、キャリブレーション係数の実験 値 *C*_{ΔM}によって測定された値である.作動開始時を除き、ほとんど線形的に累積マスロス が増大していく傾向となり、10,000 ショット後において 654 mg の昇華量となった.この昇 華量には PTFE の他、電極の損耗分が数 10 mg のオーダーで含まれる.この試験の後、電子 天秤を用いてマスロスの測定を行った結果こちらは 690 mg となり、10%以内の誤差で測定 できた.

最後に1,000ショット毎にシーソー型スラストスタンドによって測定したマスロスと、その後大気開放し電子天秤による測定で得られたマスロスとを10,000ショットまで比較した結果をFigure 4.26 に示す. この試験における10,000ショット後の最終的な累積マスロスの測定結果は実測値と比較して10%以内の誤差に収まる結果となった. しかしながら、1,000ショット間隔で行った各測定結果は安定せず、実測値と比較して1-17%の誤差となった. このような結果となる主な原因として、スタンドアームのバランス点がドリフトすることが挙げられる. このドリフトは、配線の干渉や、PPTからスタンドアームの上方に噴射されたプルームがスタンドアーム本体に戻り再堆積することによるスタンドアームのアーム方向の重心位置変位などが原因と思われる. 別の要因として、可動カウンターウェイトの位置決め誤差が1,000ショット作動におけるマスロス測定においては相対的に大きくなるということも考えられる.9.8 J 作動の条件において1,000ショット作動した際のマスロスはお

よそ 50-80 mg であり,これによるバランス点変位のキャンセルに必要な可動カウンターウ ェイトのΔx はおよそ 150 µm である.このため,位置決め誤差が最大±10 µm である可動カ ウンターウェイトではこのタイミングで測定する場合 10%程度の誤差の発生が予想され, 誤差要因として説明する上で妥当である.



Figure 4.25 10,000 ショット作動における電熱型 PPT の累積マスロスの履歴



Figure 4.26 1,000 ショット毎のシーソー型スラストスタンドによるマスロス測定結果と、その都度大気開放・電子天秤測定によって得た実測値との比較

5

PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の 設計と性能測定

5.1 はじめに

本章では,設計・製作した PTFE ロッドを供給する推進剤供給式電熱型 PPT (PTFE ロッ ド供給式電熱型 PPT; ロッド供給式 PPT)の設計と,シーソー型スラストスタンドによる性 能測定結果について述べる. Figure 5.1 に設計した PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の概略図 を示す.2章で述べた通り,矩形断面の PTFE を供給する方法は電熱型 PPT への推進剤供給 方式としては不適であったことから,この PPT は円形断面をもつ PTFE ロッドを供給する 推進剤として採用している.このため,この PPT のキャビティには PTFE ロッドを供給する な供給口が実装されている.また,このキャビティは、セラミック部と PTFE 部から構成さ れており, PTFE ロッドはセラミック部の方に供給される.この他の構成要素であるアノー ドやカソード,イグナイタはこれまでの電熱型 PPT と同一の構造で設置される.すなわち アノードはスラスト方向上流側に、カソードはノズルとして使用され、イグナイタと共に スラスト方向下流側に設置される.



Figure 5.1 PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の概略図

5.2 PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の設計

Figure 5.1 の設計は,先行研究およびいくつかの予備試験の結果によって確定した.以下に その詳細を述べる.

5.2.1 供給 PTFE の形状

供給する PTFE の形状は円形断面のロッドを採用した. 2.8 で述べた通り, PTFE バーや PTFE シートの供給は, 矩形断面をもつためにキャビティ内の気密性の確保が困難であり, ガス漏れや供給路の炭素汚染による異常放電を引き起こすことから, 電熱型 PPT への適用 は困難であったからである^[7-9]. 円形断面の PTFE ロッドを使用すれば, O リングを使用す るウィルソンシール方式を適用可能で、O リングによる気密性を確保しつつ PTFE ロッド供 給のための摺動性も両立できる.

PTFE ロッドは推力軸に対し、ある角度だけアノード側に傾いた軸に沿って供給される. この推力軸と供給方向軸がなす角を供給角と定義する(Figure 5.1 に記載).この供給角は鋭 角であり、PTFE ロッドの端面はロッド中心軸とのなす角が供給角とほぼ等しくなるように カットされる.これによりロッド端面は楕円形となり、ロッドの円断面よりも昇華できる 表面積を稼ぐことができるので、効率的に PTFE ロッドを昇華できる環境が期待できる. 5.2.2 PTFE ロッドの供給と気密性の両立

PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の供給部は、ウィルソンシール方式を採用しており PTFE ロッド供給のための摺動性と、電熱加速のための気密性の両立を可能とする.ウィルソン シールとは、真空装置にも使用される「ねじ締めによって O リングなどのシールを潰すこ とで軸周りを密閉する」構造・形式のことである.本 PPT の供給部は、Figure 5.1 に示すよ うに O リング・スペーサ・中空ボルトからなる.供給部の設計に際して注意すべきことは、 O リングの位置はキャビティから 10 mm 程度離れた位置に設置する方が良いということで ある.Figure 5.2 に PTFE キャビティに PTFE ロッドをウィルソンシール方式で2本供給し、 その際の O リングと PTFE キャビティ壁面との距離が2,3 mm 程度しか離れていなった場合 の 1,000 ショット作動後における O リングの様子を示す.これは、投入エネルギを 20 J で 作動させた場合でるが、主放電や発生したガスによって 1,000 ショット程度で O リングが侵 食され気密性が損なわれてしまった.以上の結果から、Figure 5.1 における O リングは最低 でも 10 mm だけ離れた位置に設置される.



Figure 5.2 キャビティに近い位置に設置された O リングに生じた損耗

5.2.3 キャビティの構造・設計指針

キャビティ形状・容積を維持することによるインパルスビット維持をコンセプトとする 推進剤供給式電熱型PPTにとってキャビティの設計は重要な要素である.コンセプト通り, キャビティ容積・形状を維持するには,理想的には供給される PTFE のみが消費されキャビ ティそのものは消費されない条件が必要となる.完全に維持できない場合であっても,「供 給ロッドの昇華量>キャビティの昇華量」を満足することが,通常の電熱型 PPT と比較し てキャビティ形状・容積の維持にとっては最低限必須の条件となる.また,キャビティ容 積と形状を維持しながら継続して安定作動できることも必要である.具体的には,イグニ ッションによって主放電を誘起でき,これまでの推進剤供給方式の例で報告されている異 常放電モードとならないことが要求される.

上記の条件であるキャビティ容積・形状の維持(供給ロッドの昇華量>キャビティの昇 華量),および継続した安定作動を満足するには,

▶ PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給する

▶ 耐熱性に富み昇華されないセラミック製のキャビティに PTFE ロッドを供給する

の2通りの方法が考えられる.両者にはそれぞれ以下のメリット・デメリットが存在する.

PTFE キャビティに供給する場合,

- □ メリット … PTFE キャビティそのものが昇華されることで、電極間絶縁を確保しやす く異常放電モードを回避しやすい
- □ デメリット … PTFE キャビティ容積が昇華によって増大するため、インパルスビット 維持が困難

セラミックキャビティに供給する場合,

- □ メリット … キャビティが昇華されずキャビティ容積が増大しないため、インパルス ビット維持が容易
- □ デメリット … 昇華されないために炭素汚染されやすく,異常放電モードのリスクが ある

セラミックキャビティの使用は異常放電モードに関して特に注意する必要がある.アノ ードとカソードがセラミックや他の絶縁材料で構成されたキャビティによって接続される 構造をもつ PTFE バー供給式や PTFE シート供給式では、それぞれの場合で異常放電モード が報告されているためである.異常放電モードを引き起こすセラミックキャビティの炭素 汚染は、壁面はもちろん特に供給推進剤とセラミックキャビティとのジャンクションにお いて発生しやすい.このため、セラミックなどの材料をキャビティとして単体で使用する ことは、アノードとカソードとの間を炭素汚染領域によって絶縁破壊してしまうことに繋 がるため避けた方が良い.

5.2.4 PTFE キャビティの使用とその結果

前項の指針から,推進剤供給方式を適用した電熱型 PPT の異常放電モードの回避を目的 として, PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給する方式の電熱型 PPT を試作した. Table 5.1 は PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給し,その本数を 2,4,8 本の 3 通りで試行した際の 全昇華量を占める PTFE ロッドの昇華量の割合を示す.投入エネルギやショット数,キャビ ティ直径が各試行で異なるが,供給するロッドの本数が多いほどロッドの昇華量の割合が 多くなることが分かる.これはキャビティ内を占める PTFE ロッドの表面積の割合がロッド の本数増加に伴って大きくなるためであると考えられる.



Table 5.1 PTFE キャビティに供給する PTFE ロッド本数と全昇華量に対する PTFE ロッドの 昇華量の割合



Figure 5.3 PTFE キャビティに PTFE ロッドを 8本供給するロッド供給式 PPT 概略図



Figure 5.4 PTFE キャビティに PTFE ロッドを8本供給するロッド供給式 PPT 外観

以上の結果から, Figure 5.3 および Figure 5.4 に示す PTFE キャビティに 8 本の PTFE ロッ ドを供給したロッド供給式 PPT を製作した. この PPT を 9.8 J の投入エネルギで 10,000 シ ョット作動させた際のインパルスビットの結果を Figure 5.5 に示す. この試験においては, PTFE ロッドの手動供給を行っており,6,000 ショットまでは 1,000 ショット毎に,以降 10,000 ショットまでは 2,000 ショット毎に行った. 対照試験の結果として Figure 5.5 には,初期の キャビティ内径がΦ3.5,キャビティ長さが 10 mm の電熱型 PPT のインパルスビットの履歴 も示している. PTFE キャビティに PTFE ロッド 8 本を供給したロッド供給式 PPT は比較対 照である通常の電熱型 PPT と比較して,インパルスビットは大きい.



Figure 5.5 PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給するロッド供給式 PPT の 10,000 ショット 連続作動におけるインパルスビットの履歴

しかしながら, Figure 5.6 にこの 10,000 ショットの連続作動によるロッド供給式 PPT のキャ ビティ内部の変化の履歴を示すが,キャビティ直径が拡大していることから,キャビティ 容積が増大することがわかった.この写真に示すキャビティ直径はアノード側およびカソ ード側からそれぞれノギスによって測定した値を用いている.また,この写真から,キャ ビティ内部における PTFE ロッドが露出する箇所では,その箇所におけるキャビティ直径は アノード側で測定された直径よりも大きく拡大していることが観察できる.



Figure 5.6 PTFE キャビティに PTFE ロッドを 8 本供給するロッド供給式 PPT の 10,000 ショ ット連続作動におけるキャビティの変化

この写真 Figure 5.6 を基に、PTFE キャビティとキャビティ内に露出した PTFE ロッド 8 本 の表面積の比と昇華量の比をショット数に対してプロットした結果を Figure 5.7 に示す. Figure 5.7 における PTFE キャビティの表面積に対する PTFE ロッド 8 本の表面積の比の計 算に関して、PTFE キャビティの表面積は、長さ 10 mm、かつ内径はアノード側の測定値で 均一であるとした場合の円管の表面積として計算し、この値からФ3.3 の PTFE ロッド 8 本 分の円断面の面積を引くことで算出した.カソード側のキャビティ直径を使用しない理由 は、上述の通り Figure 5.6 から 5,000 ショット後以降の PTFE キャビティ内部の径はアノー ド側の直径よりも拡大しているように観察されることから、カソード側の径を使用すると PTFE キャビティの表面積を過小評価してしまうためである.8 本の PTFE ロッドの露出部 分の表面積は、まず 1,000 ショット後においてはФ3.3 の円断面をもつ円筒の表面積として 計算した.5,000 および 10,000 ショット後の露出表面積は、露出したロッドの形状がФ3.3 の円を底面としてもつ円錐台であるとして近似的に計算した.円錐台の先端部の形状は 5,000 ショット後ではФ2, 10,000 ショット後ではФ1 の円として計算した.PTFE ロッドのキ ャビティ内において露出している高さは、Figure 5.6 を基に推定した値を使用した.



Figure 5.7 キャビティ内の PTFE ロッドと PTFE キャビティの表面積比・昇華レート

Figure 5.7 における PTFE キャビティの表面積に対する PTFE ロッド 8 本のマスロスの比 は,電子天秤による測定値を用いて計算しているが,このうち 2,000 ショット後におけるプ ロットは Table 5.1 に示した Trial No.3 の 2,000 ショット後の結果であり,キャビティのコン フィギュレーションがほとんど変わっていないことから参考値として示した値である.

上記によって得られた Figure 5.7 の結果は、ショット数増加によってキャビティ内に露出 する PTFE ロッドの表面積は PTFE キャビティの表面積に対して相対的に低下することを示 している.また、これに伴い PTFE ロッド 8 本の昇華量も PTFE キャビティに対して相対的 に低下していることも示している.参考値として示した Table 5.1、Trial No. 3 の 2,000 ショ ット後における PTFE キャビティに対する PTFE ロッド 8 本のマスロス比は 2 以上であった のが、10,000 ショット作動後には 1.5 弱に低下している.

この結果は PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給する方法は,作動初期では「供給ロッ ドの昇華量>キャビティの昇華量」が見込めるが,作動回数が増えると徐々に見込めなく なることを示す.この主な原因としては,PTFE キャビティが昇華されることでその表面積 が拡大し,これがキャビティ内の PTFE ロッドの表面積が相対的な低下に繋がったことが Figure 5.6,および Figure 5.7 から考えられる.これより,作動回数を増やしていく中でキャ ビティ容積.形状を維持していく必要のある推進剤供給方式としては,PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給する方法は,そのコンセプトを満足できないと判断した. また, PTFE キャビティの使用は, PTFE ロッドの供給を持続的に行うことが困難である ということも分かった.具体的には, Figure 5.6の写真に示すように,昇華された PTFE ロ ッドの先端は 5,000 ショット以降先細った形状となっており,初期において円筒形であった ロッド形状を連続作動の中で維持できていない. 先細った PTFE ロッドの先端は, PTFE キ ャビティの内部にいつまでも残留することから,ロッドの追加供給を阻害する.これは, キャビティの形状を維持できないことを意味する.

以上の結果より, PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給する方法は, 作動初期ではキャ ビティ容積・形状の維持(供給ロッドの昇華量>キャビティの昇華量)が期待でき, かつ 異常放電モードの回避を容易に実現可能だが, 連続作動する中でキャビティ容積・形状の 維持ができなくなるため, 電熱型 PPT に適用する推進剤供給方式として限界があると結論 づけた. 5.2.5 セラミックキャビティの採用と PTFE キャビティの直列接続

前項の結果より, PTFE ロッドの PTFE キャビティへの供給は限界があると判断したため, セラミックキャビティに PTFE ロッドと供給する方法を採用した. セラミックキャビティを 用いることで PTFE ロッドのみが昇華されるので,容積・形状の維持において理想的な環 境を見込める. ただし,セラミックなどの昇華されない素材のみを使用したキャビティを 使用すれば,これまで報告されていた推進剤供給方式における異常放電モードとなる可能 性が高い.そこで異常放電モードの回避を目的として,セラミックキャビティの下流に PTFE キャビティを直列接続する形で設置した. これにより,キャビティは容積不変のセラミッ ク部と異常放電モード回避のための PTFE 部から構成されることとなる.

キャビティの PTFE 部は前述の通り, セラミック部の炭素汚染による異常放電モードを回 避する役割をもつ.この理由は, 通常の PPT がアノードカソード間における数 kV の高電圧 を PTFE によって絶縁できるためである. PTFE はそのものが高い電気絶縁性をもつが, こ の特性が連続作動においても維持される理由は, 主放電によって PTFE 表面が昇華されても 直後に控える新しい PTFE 壁面が露出し炭素汚染領域が発生しないためである.この絶縁維 持は, チャーリングによる PTFE 表面の炭素汚染が生じない条件が満たされている場合にお いて実現されることに注意する必要がある.

PTFE 部にはもう1つ、イグニッションによって主放電を誘起するための種火としての機能をもつ. PPT は作動原理によって、イグニッションによって PTFE をプラズマ化しなければ主放電誘起がなされないためである. つまり、PTFE 部の枯渇は同時に PTFE ロッド供給式PPT の寿命を意味する.よってこの場合は、「供給ロッドの昇華量>キャビティの昇華量」の観点から PTFE ロッドと比較してあまり昇華されない方がよい. PTFE 部の設置位置は、プラズマ化可能な PTFE はイグナイタ付近にあることが望ましいことから、キャビティのセラミック部とイグナイタのあるカソードの間となる. このイグニッションによって主放電誘起するための種火という着想は、本論文の Appendix A1 章の結果から得たものである.

80

5.2.6 PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の設計のまとめ

以上の結果に基づき PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の設計は確定した. Table 5.2 にロッ ド供給式 PPT の構成パーツおよびその役割をまとめる.まず,これまで試行された矩形断 面をもつ PTFE の供給は電熱型 PPT の加速のための気密性を確保することが困難であると いう結果から,円形断面をもつ PTFE ロッドを供給推進剤として採用した.PTFE ロッドを 供給する場合は O リングを使用するウィルソンシール方式を適用でき,電熱型 PPT の加速 に要求されるキャビティ内の気密性を確保できる.キャビティの素材は最初,異常放電モ ード回避のために PTFE を用いたが,この場合徐々に PTFE ロッドの昇華量が PTFE キャビ ティの昇華量に対して優勢ではなくなることがわかった.また,PTFE ロッド先端の昇華の され方も不均一であり追加供給が困難であったことから不採用となった.結果として昇華 されずキャビティ容積・形状の維持に貢献するセラミックキャビティを採用したが,これ のみでは異常放電モードのリスクが高い.そこで PTFE キャビティをセラミックキャビティ 直列接続することで解消することとした.すなわちキャビティはセラミックキャビティ もなる.PTFE 部はセラミック部とカソードの間に位置するが,異常放電モード回避の役 割の他にイグニッションによって主放電誘起するための種火としての役割ももつ.このこ とから,PTFE 部の枯渇が今回設計されたロッド供給式PPTの寿命となるものと考えられる.

Part nar	ne	Role		
PTFE rods		気密性確保のためのウィルソンシール方式の適用		
Seal part		ウィルソンシール方式によるキャビティ内の気密性確保		
Cavity	Ceramic part	キャビティ形状・容積の維持		
	PTFE part	異常放電モードの回避		
		イグニッションによる主放電誘起の種火		

Table 5.2 ロッド供給式 PPT の構成パーツおよびその役割

5.3 連続作動試験の実験セットアップ

前項で述べた設計を基に PTFE ロッド供給式電熱型 PPT を製作し,インパルスビット維持の可否の評価を目的として連続作動試験を行った.また,比較対象して通常の電熱型 PPT の連続作動試験も行いインパルスビットやショット回数の比較を行った.

5.3.1 製作した PTFE ロッド供給式電熱型 PPT

前項の設計によって製作した 2 種類のモデルの PTFE ロッド供給式電熱型 PPT を Figure 5.8 と Figure 5.9 に, 寸法条件を Table 5.3 に示す. モデル No.1 はФ5.3 の PTFE ロッドを 2 本使用し,供給角 45 deg でキャビティに供給される. 一方,モデル No.2 は供給角 45 deg で 供給されるФ5.3 の PTFE ロッドを 2 本に加え,供給角 30 deg でФ3.3 の PTFE ロッドを 2 本 追加供給する.キャビティのセラミック部の長さはモデル No.1 が 8.5 mm,モデル No.2 が 10.5 mm である. PTFE 部の長さはモデル No.1 と 2 両者とも 3 mm であり,キャビティ径は Φ5.3 の PTFE ロッドの端面全体をキャビティ内に露出させる理由でΦ5.5 に統一した.比較 対象の通常の電熱型 PPT の寸法条件はキャビティ長さ 11 mm,キャビティ直径Φ5.5 とした.



Figure 5.8 ロッド供給式 PPT モデル No.1 外観



Figure 5.9 ロッド供給式 PPT モデル No.2 外観

5.3.2 試験条件

連続作動試験における試験条件を Table 5.3 に示す. モデル No.1 およびモデル No.2 への 投入エネルギは 19.6 J とし,作動周波数は 1 Hz とした. 比較対象である通常の電熱型 PPT の作動条件も同様である.

本試験において、PTFE ロッドの供給は Table 5.3 に示す通りのインターバルで、手動によって行った.手動供給は、指定インターバルのショット数だけ作動した後に大気開放を行い、1 対の PTFE ロッドの端面同士の距離が 3 mm になるよう治具(Φ3の丸棒)を使用して行った.モデル No.1 の場合はΦ5.3 のロッド 1 対の端面同士,モデル No.2 の場合はΦ3.3 のロッド 1 対の端面同士が 3 mm の距離に調整される.PTFE ロッド供給装置を用いた供給および連続作動試験の結果は後の章にて述べる.



Table 5.3 ロッド供給式 PPT の連続作動試験条件

連続作動試験中の PPT のインパルスビット測定は, PTFE ロッドの手動供給時に必要な大 気開放とその後の真空引きを行った場合, 101 ショット目から行った.これは真空引きを行 った後の最初のインパルスビットが,大気開放によってキャビティ壁面に空気中の水分な どが付着するために大きく出力されてしまうためである^[35]. この現象は本研究においても確認されている. Figure 5.10 は初期のキャビティ直径がФ3.5, キャビティ長さ 10 mm の電熱型 PPT を 2 つ用意し, 9.8 J の投入エネルギで 10,000 ショット の連続作動を行った際に取得したインパルスビットの履歴である.2つのインパルスビット 履歴のうちの1つは、試験途中に大気開放をせず10.000ショット作動を通しで行った場合 のものである.この場合のインパルスビットのプロットは,1ショット目のプロット以外は, そのショット数とその後2ショット分の計3回分のインパルスビットを測定し、平均化し た値である. Figure 5.10 に示したもう1つのインパルスビットの履歴は1,000 ショット毎に 大気開放を行い,真空引きしてから再度 1,000 ショット作動を行う操作を合計 10 回実施し た場合である.ここでの各プロットは、各真空引き直後のインパルスビットのみ1ショッ ト分で、その後10ショット目・100ショット目・1,000ショット目のインパルスビットは3 ショット分の平均値を用いている.両者の履歴を見比べると,1,000ショット毎に大気開放 および真空引きを行った場合において,真空引き直後のインパルスビットは 10,000 ショッ ト作動の途中で大気開放を行わなかった場合のインパルスビットと比較して、20~30%程大 きく出力されていることが分かる. 真空引き直後から 10 ショット作動すると, この過大出 力はほとんどなくなるが、大気暴露によるインパルスビットへの影響が完全に取り払われ たかどうかの判断は難しい.

以上の理由により,真空引き後の最初の100ショット分は上記の不純物を取り除く慣ら し運転として,インパルスビットは取得しないこととした.マスロス測定では慣らし運転 中の100ショット分も算入する.



Figure 5.10 大気開放と真空引きがその直後の電熱型 PPT のインパルスビットに及ぼす影響

5.4 連続作動試験の結果

5.4.1 キャビティの変化の履歴・ロッド端面の様子

Figure 5.11 と Figure 5.12 は、ロッド供給式 PPT モデル No.1・No.2 それぞれのキャビティ の PTFE 部の各ショット数作動後における様子をカソード側から撮影したものである. モデ ル No.1 は 10,000 ショット以降キャビティの PTFE 部にチャーリングが発生し、65,000 ショ ット後に異常放電モードになった. 一方で、モデル No.2 は PTFE 部のチャーリングが発生 せず作動を続けることができたが、50,000 ショット以降ミスショットモードとなった. 比 較対象とした通常の電熱型 PPT は 40,000 ショット以降 PTFE キャビティにチャーリングが 発生し、50,000 ショット以降は異常放電・ミスショットが頻発した. 通常の電熱型 PPT の 連続作動におけるキャビティの様子は Figure 2.10 に示してある.

Figure 5.13 は連続作動試験終了後の PTFE ロッドを示す. ロッド側面は O リングが設置されている箇所までは炭素汚染されていたが,そこより外側は汚染されていなかった. これにより,ウィルソンシール方式によってキャビティ内の気密性の確保できたことが定性的に示された.

Figure 5.14 にモデル No. 2 における試験前および後の PTFE ロッドの先端の楕円形端面と ロッド中心軸とのなす角度を分度器にて測定した結果を写真で示す. ロッド先端の楕円形 の端面は、PTFE キャビティに PTFE ロッドを供給した場合(Figure 5.6)と比較して、平坦な 面を維持しながら昇華されていることが確認できた.これは,推進剤供給式電熱型 PPT に 要求される,「キャビティ形状の維持」にとって優位な結果であるといえる.作動前におけ る PTFE ロッドの楕円形の端面は、その面とロッド中心軸とのなす角度が Figure 5.1 におけ る供給角とほぼ等しくなるようにカットして設けたものであった.具体的には、モデル No. 2 ではΦ3.3 のロッドでは約 30 deg, Φ5.3 のロッドでは約 45 deg の角度で端面がカットされ ている.ところが,連続作動終了時においてこの端面とロッド中心軸がなす角度は,全て 作動前より浅くなっていた.具体的には、50,000 ショット後においてΦ3.3 のロッドでは 22~23 deg, Φ5.3 のロッドでは約 33~35 deg の角度となっており, モデル No.1 でも同様の現 象を確認した.このことは,PTFE ロッドの端面は上流側(アノード側)が優先的に昇華さ れる傾向にあることを示していると考えられる.後述の6章の結果・考察(Figure 6.7)に て記載するが, PTFE ロッド端面の上流側の優先的な昇華の傾向は, 作動開始から 5,000 シ ョット程度で顕著であり、またその作動回数で Figure 5.14 に示した角度に到達したものと 考えられる.ロッド上流がこの 5,000 ショット程度で優先的に昇華され,Figure 5.14 に示す 角度に到達した以降は、ロッド端面は上下流共に均一に昇華されたものと考えられる.



Figure 5.11 ロッド供給式 PPT モデル No.1 の連続作動試験におけるキャビティの変化履歴

2,000 shots





Figure 5.12 ロッド供給式 PPT モデル No.2 の連続作動試験におけるキャビティの変化履歴



Figure 5.13 ロッド供給式 PPT モデル No.2 の連続作動試験後の PTFE ロッド端面の様子



Figure 5.14 PTFE ロッド端面とロッド中心軸とのなす角度の変化

5.4.2 インパルスビットの履歴

Figure 5.15 は、ロッド供給式 PPT モデル No. 1・No. 2 と比較対象とした通常の電熱型 PPT のインパルスビットを、シーソー型スラストスタンドによって 1,000~2,000 ショット間隔 で測定した結果を示す. 1,000 ないし 2,000 ショット作動後に大気開放し、手動によって PTFE ロッドを供給、再度真空引きを行い 100 ショットの慣らし運転を行った(この一連の動作 を Figure 5.15 では Feeding sequence としている)後のインパルスビットは、Figure 5.15 にお いて強調されたプロットで表示している. これらのプロットは、Figure 5.10 に示したような 大気暴露によるコンタミの影響を 100 ショットの慣らし運転によってほとんど除去した上 でのインパルスビットを示しており、PTFE ロッドの追加供給によってインパルスビットが 回復したことを意味する.

この 1,000・2,000 ショット間隔のインパルスビットの回復・維持によって, ロッド供給 式 PPT モデル No.1・2 のインパルスビットは共に初期~約 20,000 ショットまでは通常の電 熱型 PPT に劣るものの,以降は逆転した.1 ショット毎のインパルスビットの低下レート(作 動開始時のインパルスビット-作動終了時のインパルスビットを作動回数で除した値)で比 較すると,通常が約-8 nN・s/1 shot であるのに対し,モデル No.1・2 はその半分未満の約-3 nN・ s/1 shot である.この結果より,ロッド供給式 PPT のインパルスビットは,通常の電熱型 PPT のインパルスビットと比較してその低下レートを大幅に低減することができたといえる.



Figure 5.15 ロッド供給式 PPT の連続作動試験におけるインパルスビットの履歴

5.4.3 累積インパルスの履歴

Figure 5.15 のインパルスビットの履歴に基づき,累積インパルスを計算した結果を Figure 5.16 に示す.累積インパルスの計算は,Figure 5.15 のプロット間を区分求積し積算することで行った.この際,大気開放→ロッド供給後の最初のインパルスビットは,慣らし運転期間として最初の 100 ショットを除いているため存在しない.例えば,モデル No.1・2 共に最初にロッド供給を行う 2,000 ショット後において,ロッド供給直後の 2,001 ショット目のプロットは,2,001~2,100 ショットの期間が慣らし運転期間であるために存在しない.累積インパルスの計算にはこの 2,001~2,100 ショットの期間も算入する必要がある.そこで,この空白の期間における累積インパルスは,上記の例では,2,001~3,000 ショットまでのインパルスビットが 2,101 ショット目のインパルスビットのプロットを経由し線形的に変化するものと仮定し,線形補間することで求めている.

通常の電熱型 PPT の累積インパルスは, Figure 5.15 において約 20,000 ショットまでロッ ド供給式 PPT と比較して大きかったことから,約 60,000 ショット作動まではその優位性を 維持する結果となった.しかし,最終的にはロッド供給式 PPT はインパルスビットの低下 レートを大幅に抑制していることから,モデル No.1 においてはその累積インパルスが通常 の電熱型 PPT の累積インパルスに 65,000 ショット後においては匹敵,もしくは上回る結果 となった.



Figure 5.16 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における累積インパルスの履歴

5.4.4 累積マスロスおよび平均マスショットの履歴

推進剤として消費した PTFE の累積マスロスの履歴を Figure 5.17 に示す. シーソー型スラ ストスタンドによって測定されたマスロスには損耗した電極の質量も含まれる. そこでこ の履歴のプロットは,電子天秤によって測定された電極損耗分なども含めた合計マスロス を占める PTFE のみのマスロスの割合を,シーソー型スラストスタンドによる測定値に補正 した値としている.なお,電極等を含めた合計マスロスに対する PTFE のマスロスの割合は 通常の電熱型 PPT は 89 %,ロッド供給式 PPT モデル No.1 は 94 %,モデル No.2 は 98 %で あった.今回の試験では,試験終了後の電子天秤による測定値とシーソー型スラストスタ ンドによる測定値の誤差が 10 %程度かそれ未満であった.モデル No.1 の PTFE のマスロス は最終的には通常の電熱型 PPT と同程度となった.一方,モデル No.2 はロッドの本数が増 えたことによってモデル No.1 と通常の電熱型 PPT のマスロスを上回る結果となった.



Figure 5.17 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における累積消費 PTFE 質量の履歴

Figure 5.18 は, Figure 5.17 に基づいて算出した平均マスショットの履歴である. 平均マス ショットはシーソー型スラストスタンドによって測定したマスロスを, それまでのショッ ト数で除した値である. 作動初期~20,000 までの間は, モデル No.1 および 2 においてシー ソー型スラストスタンドのドリフトの影響などの擾乱によって過大な値や過小な値が現れ ているが, 以降は安定しておおよそ線形に減少してゆく傾向・結果となった. このスラス トスタンドへの擾乱の主な原因としてはロッド供給式 PPT のセラミック部からのアウトガ スの影響や, 手動供給のための大気開放の影響が考えられる.



Figure 5.18 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における平均マスショットの履歴

5.4.5 PTFE ロッドとキャビティ PTFE 部のマスロスの比較

Figure 5.19 はモデル No.1 と 2 における PTFE ロッドのマスロスと、キャビティの PTFE 部のマスロスを比較したものである. モデル No.1 は 65,000 ショット後での比較のみ、モデ ル No.2 は 2,000・16,000・30,000・50,000 ショット後のタイミングで電子天秤による測定値 を用いて比較した. いずれのモデルでも PTFE の総昇華量のうちの 8 割以上を PTFE ロッド が占める結果となった. Figure 5.20 は特にモデル No.2 における Figure 5.19 から計算された PTFE ロッドの消費レート r_{rod} の推移を示す. ここで、PTFE ロッドの消費レート r_{rod} とは、 PTFE ロッドの平均マスショットを ΔM_{ave_rod} 、全体の平均マスショットを ΔM_{ave} として次式で 定義した.

$$r_{\rm rod} = \frac{\Delta M_{\rm ave_rod}}{\Delta M_{\rm ave}}$$
(5.1)

PTFE ロッドの消費レートを計算した結果, PTFE ロッドは作動初期の段階から全体マスショットの7割以上の割合を占め, 優勢に昇華されていたことがわかる.



Figure 5.19 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における PTFE ロッドとキャビティ PTFE 部のマスロスの比較



Figure 5.20 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における PTFE ロッドの消費レートの推移

5.5 考察

5.5.1 各モデルの寿命原因

通常の電熱型 PPT およびロッド供給式 PPT モデル No.1 では, PTFE キャビティ・あるい はキャビティの PTFE 部のチャーリングによって異常放電モードを発生した. モデル No.1 の異常放電モードは,キャビティの PTFE 部におけるチャーリング領域が,セラミック部の 炭素汚染された領域を介してアノードカソード間を接続するように発達したことが直接の 原因と考えられる.通常の電熱型 PPT の異常放電モードの原因も,モデル No.1 同様にアノ ードカソード間を接続するまでにチャーリング領域が発達したためであると考えられる. 異常放電モードでは,チャーリング領域が電極間の放電パスとなることによって生じるが, ー方で通常の電熱型 PPT ではミスショットモードも併発している.チャーリングがミスシ ョットに繋がる原因は,イグニッションによるプラズマ生成をこの領域が阻害ためである と考えられる.

ロッド供給式 PPT モデル No.2 では、キャビティの PTFE 部においてチャーリングはほと んど発生せず、結果として異常放電モードにはならなかった.最終的にミスショットモー ドとなり作動停止となったが、チャーリングが発生していないことからチャーリングが原 因とは考えにくい.このため、ここでのミスショットは、「連続作動によるキャビティ PTFE 部の枯渇」が原因であると考えられる.具体的には、Figure 5.21 のようにキャビティ PTFE 部が連続作動に伴い消費され、セラミック部の側面が露出してくるが、この箇所がミスシ ョットモードの原因であると思われる.この露出したセラミック部の側面は、PTFE が存在 せず、イグニッションによってプラズマを生成出来ない領域である.つまり、イグナイタ 近傍の PTFE からイグニッションによって主放電誘起のためのプラズマが発生しても、この 領域でプラズマの発生が止まりアノードに到達できなかったことでミスショットになった と考えられる.



Figure 5.21 セラミック部側壁露出によるミスショットモードのメカニズム

ロッド供給式 PPT のモデル No.1 と No.2 の両者は,寿命を迎えた点では共通している. しかしながら,寿命に至る要因の観点から考えると,PTFE 部の枯渇が寿命要因と考えられ るモデル No.2 はチャーリングが生じないことから,モデル No.1 および通常の電熱型 PPT と比較して大きな優位性をもつと考えることができる.PTFE 部の枯渇によってミスショッ トモードとなったモデル No. 2 は,枯渇した PTFE 部に PTFE が追加供給されさえすれば, 再度使用でき制御性も依然として維持できるためである.一方で,チャーリングによって 異常放電モードとなる場合は,使用者の意思とは関係なく推力を発生してしまうため制御 不能の状態であるといえ,制御性が維持できない.すなわち,制御性が維持できるか否か が,寿命を迎えた点で共通するモデル No.1 と No.2 を明確に区別する要素であると考えら れる.通常の電熱型 PPT においても,異常放電モードとミスショットモードが頻発するこ とから制御性は失われているといえ,かつインパルスビットも大幅に低下している点から モデル No.2 と比較して優位性は見いだせない.
5.5.2 供給 PTFE ロッド本数とキャビティ PTFE 部のチャーリング

ロッド供給式 PPT モデル No.1 においてキャビティの PTFE 部がチャーリングされた原因 について考える. Figure 5.11 からモデル No.1 のキャビティ PTFE 部のちゃーリング領域は, 推力軸周りの周方向において PTFE ロッドが供給されていない方向に一致する.一方,チャ ーリングが生じていない 4本の PTFE ロッドが供給されるモデル No.2 (Figure 5.12) では, 推力軸の周方向は PTFE ロッドによってほぼ満たされている.両者を比較すると,その違い は PPT の推力軸周方向の全域を,キャビティセラミック部に供給される PTFE ロッドの端 面によって満たせているか否かであるといえる.この PTFE ロッド供給によるキャビティの 構造の違いが,チャーリングの発生とどのような因果関係をもつかは不明である.しかし 今回の結果を鑑みれば,推力軸の周方向全体をキャビティセラミック部における PTFE ロッ ド端面によって満たすことが,キャビティの PTFE 部のチャーリングを回避するための条件 といえる.

前項で述べた通り,ロッド供給式 PPT モデル No.1 (と通常の電熱型 PPT) およびモデル No.2の決定的な違いはキャビティの PTFE 部がチャーリングされるか否かである. チャー リングを抑制することで異常放電モードを回避することは,ロッド供給式 PPT の制御性を 維持する上で重要である.供給する PTFE ロッドの本数を2本より4本とすることが,ロッ ド供給式 PPT のチャーリング防止による異常放電モード回避という意味での耐久性向上の 観点では有効であることが,今回の試験によって得られた結論といえる.

5.5.3 ロッド供給式 PPT のショット数増大への指針

PTFE ロッド4本をキャビティセラミック部に供給し, PPT の推力軸周方向の全域を供給 PTFE ロッド端面で満たされるようなキャビティ構造とすれば,キャビティ PTFE 部をチャ ーリングさせずに,枯渇しミスショットモードとなるまで使用することができる.

PTFE 部が枯渇しミスショットモードとなった後,そこからさらにショット数の増大させ るためには,「枯渇した PTFE 部を新しい PTFE 部に交換する」方法が適当であると考えら れる.この新しい PTFE 部に交換する方法の一例を Figure 5.22 に示す.これは,キャビティ PTFE 部として使用する貫通穴を等間隔で開けた PTFE バーを,キャビティセラミック部と カソードとの間に送り込む方法である.使用中の PTFE 部が枯渇しミスショットモードと なった後, PTFE バーをある距離だけスライドさせることで,枯渇した PTFE 部が新しい PTFE 部に置き換わる仕組みである.ロッド供給式 PPT モデル No.2 でこの機構を実装する 場合,厚さ3 mm のキャビティ PTFE 部は作動前の内径がФ5.5 であり 50,000 ショット後に は最大でФ12 mm に拡大したことから, PTFE バーはФ5.5 の貫通穴が等間隔に開けられた幅 12 mm,厚さ3 mm のものを用意すればよい.この条件で,内径がФ30 のカソードを使用す る場合は,Figure 5.22 の真ん中の図に示すようにセラミック部側面が露出する構造となる. この箇所は, PPT のイグニッションからの主放電誘起に際して悪影響を与える可能性が考え られることから, イグナイタは PTFE バーが送り込まれる方向と垂直な方向に設置されてい ることが望ましい.それでもなお,主放電誘起に悪影響がある場合は, Figure 5.22 の右側の 図のように必要に応じてカソード径を縮小すればよいと思われる.



Figure 5.22 枯渇したキャビティ PTFE 部を新しい PTFE 部に交換する方法の一例

この方法は、矩形断面をもつ PTFE バーを供給する方法であり、当然この箇所の気密性確保は難しいと思われる.しかし、この箇所は推力方向の最下流に位置しており、ウィルソンシール方式によって気密性を確保したキャビティ上流側と比較すれば、ガスの漏れ出しによる推力損失や供給路の汚染の度合いは軽微であると考えられる.仮に推力損失があった場合でも、この方法はロッド供給式 PPT を「モデル No.2の作動実績である 50,000 ショット×PTFE バーに開けた貫通穴の数」だけのショット数作動を期待でき、通常の電熱型 PPTと比較すれば十分にその損失を補えるものと考えられる.

以上の「PTFE 部の交換」方法を採用する場合, PTFE 部の交換装置が PTFE ロッドの供 給装置(6章)に加えて新たに必要となる.機構の数が増えることから,システムの故障リ スクが増大するため設計は注意深く行う必要がある.

98

5.5.4 インパルスビットの維持要因

連続作動試験の結果,ロッド供給式 PPT のモデル No.1 と No.2 は,通常の電熱型 PPT と 比較してインパルスビットの維持を低下レートを 1/2 以下に抑えることによって実現した. インパルスビット維持の理由として,推進剤供給方式のコンセプトであった「キャビティ 容積の維持」が挙げられる.具体的には,キャビティ容積が維持されることで PTFE 昇華時 のキャビティ内圧が維持されることでインパルスビットが維持されたと考えられる. Figure 5.23 は横軸に今回の連続作動試験における各 PPT のキャビティ容積に対するインパルスビ ットの関係を示す.この比較は,ロッド供給式 PPT および通常の電熱型 PPT それぞれのキ ャビティのアスペクト比ほぼ同一であるために行える.キャビティ容積は Figure 5.11 およ び Figure 5.12 に示した各 PPT の各ショット後におけるキャビティ写真に基づいて推算した 値を用いている.この推算の結果,通常の電熱型 PPT では作動初期から 65,000 ショット後 にかけてキャビティ容積が 6 倍以上に増大している一方で,モデル No.1 および 2 では 2 倍 程度の拡大にとどまっておりキャビティ容積拡大の要因は、キャビティの PTFE 部が消費されその 内径が拡大するためである.



Figure 5.23 ロッド供給式 PPT の連続作動試験におけるキャビティ容積の変化とインパルス ビット変化の関係

5.5.5 インパルスビットの決定要因

ロッド供給式 PPT は,前項によって通常の電熱型 PPT と比較してそのインパルスビットの維持に成功した.しかし,Figure 5.23 の結果より同一キャビティ容積のもとでインパルス ビットを比較すると,常に通常の電熱型 PPT を下回る.この理由について考察する.

同一キャビティ容積をもつロッド供給式 PPT と通常 PPT の最たる違いは、キャビティ内 に推進剤として使用不能なセラミック部の有無である. 言い換えれば、キャビティ内にお ける PTFE の領域占有率の違いである. そこで、ロッド供給式 PPT のキャビティ内におけ る「PTFE 占有率」を *r*PTFE として定義する. *r*PTFE は具体的には『全キャビティ内の表面積 に対する昇華可能な PTFE の表面積の割合』のことであり、Figure 5.24 に示すような近似的 な面積計算によって算出した. 特に、PTFE ロッドの昇華可能な表面積は、供給角αによっ て決定される楕円形端面の面積と、キャビティ壁面から楕円形端面までの距離 (露出高さ) *h*によって決定するロッド側面の面積の合計として計算した. ロッド側面の面積は、キャビ ティ軸中心に向かって露出した領域のみを算入し、ロッド端面の裏側に隠れた領域は昇華 されづらい位置にあることから計算から除外している. モデル No.1 および No.2 の各ショッ ト数後における PTFE 占有率 *r*PTFE の結果を Figure 5.25 に示す. PTFE 占有率はショット数の 増加に伴い、モデル No.1 では 0.66 から 0.61、モデル No.2 では 0.73 から 0.65 に変化する. PTFE 占有率が現象する理由は、キャビティ PTFE 部が消費され、セラミック部の側面が露 出するためである.



Figure 5.24 ロッド供給式 PPT におけるキャビティ内の PTFE 占有率



Figure 5.25 ロッド供給式 PPT の連続作動試験における PTFE 占有率の履歴

続いて、Figure 5.23 に再度注目し、同一キャビティ容積における通常 PPT のインパルス ビットに対するロッド供給式 PPT のインパルスビットの比を「インパルスビット比(Impulse bit ratio)」として定義する. インパルスビット比の計算に使用するロッド供給式 PPT のイン パルスビットは、*I*_{bit_rodfed} として定義し、Figure 5.23 に示された測定値をそのまま用いる. 一方、計算に使用する通常の電熱型 PPT のインパルスビットは *I*_{bit_conv} として定義するが、 ある *I*_{bit_rodfed} におけるロッド供給式 PPT のキャビティ容積 *V*_{cav} と同一容積をもつ時の測定値 が存在しない. このため、インパルスビット比算出のためのある *I*_{bit_rodfed} に対する *I*_{bit_conv} は、Figure 5.23 の結果から、キャビティ容積に対するインパルスビットの変化傾向を指数関 数近似し、その近似関数に基づく予測値を使用した. つまり、キャビティ容積 *V*_{cav}をもつロ ッド供給式 PPT のインパルスビット *I*_{bit_rodfed} と、同じくキャビティ容積 *V*_{cav}をもつ通常の電 熱型 PPT のインパルスビット *I*_{bit_rodfed} と、同じくキャビティ容積 *V*_{cav}をもつ通常の電

Impulse bit ratio =
$$\frac{I_{\text{bit_rodfed}}}{I_{\text{bit_conv}}} = \frac{I_{\text{bit_rodfed}}}{0.906 \times 10^3 \cdot \exp(-0.001 \cdot V_{\text{cav}})}$$
 (5.2)

以上にて定義・計算した「PTFE 占有率 r_{PTFE}」と「インパルスビット比」の関係を Figure 5.26 に示す. ばらつきはあるが, PTFE 占有率とインパルスビット比はおよそ同等となる. 厳密にはインパルスビット比はキャビティ容積と比較して 10%程小さい. 理由としては,

▶ PTFE ロッドとその供給路との隙間に侵入した PTFE ガスが推力に寄与しなかった

▶ ロッド供給式 PPT のアノード形状が通常の PPT より細長いことによって放電回路におけるエネルギ損失が大きかった

といった事柄が考えられる.



Figure 5.26 ロッド供給式 PPT の PTFE 占有率とインパルス比の関係

この結果から、ロッド供給式 PPT の出力可能なインパルスビットは、その時のキャビティ容積をもつ通常 PPT の出力可能なインパルスビットを PTFE 占有率によって減衰した値として大方決定できるといえる.よって、同一キャビティ容積のもとで、ロッド供給式 PPT のインパルスビットが通常の電熱型 PPT のインパルスビットと比較して小さかった理由は、キャビティ内に存在するセラミック部が推進剤として寄与しなかったためであると考えることができる.この考察が意味することは、同一キャビティ容積をもつ通常の電熱型 PPT のインパルスビットは凌駕することができないということである.しかし、一方で PTFE 占有率を1 に近づける余地がある限りインパルスビットは通常の電熱型 PPT のインパルスビットに向かって増大可能であることも意味する.

5.5.6 PTFE ロッドの消費レートの決定要因

Figure 5.27 に示されるように、マスショットも連続作動試験によるキャビティ容積増大に 伴って減少する. これは、容積増大によってキャビティ壁面に入力されるエネルギ密度が 低下するためであると考えられる. インパルスビットと同様、ロッド供給式 PPT のモデル No.1 と 2 のマスショットは、同一キャビティ容積における通常の電熱型 PPT の値と比べて 小さい. これは、モデル No.1 および 2 のキャビティ内に存在するセラミック部が推進剤と して昇華できないということと、その箇所でのエネルギ損失が原因であると考えられる. また、モデル No.2 のマスショットが No.1 より大きい理由として、PTFE ロッドの供給本数 が多いため PTFE 占有率 r_{PTFE} がモデル No.1 と比べて大きくなり、推進剤として消費可能な 領域が増えエネルギ損失も小さくなったことが考えられる.



Figure 5.27 ロッド供給式 PPT の連続作動試験におけるキャビティ容積変化とマスショット 変化の関係

ここで、Figure 5.19 および Figure 5.20 に示した、PTFE 全体の平均マスショットに対する PTFE ロッドの平均マスショットの割合(PTFE ロッドの消費レート)の決定要因について 考察する.まず、ショット数増大に伴い PTFE ロッドの消費レートが向上していく理由は、 Figure 5.27 に示した通常の電熱型 PPT の平均マスショットがキャビティ容積増大に伴って 低下する傾向から説明できる.この傾向と同様の傾向をもつのは、ロッド供給式 PPT では キャビティの PTFE 部である.PTFE 部の平均マスショットは、ショット数増加と共にその 内径(すなわち容積)が拡大するため、Figure 5.19 に示した通り徐々に減少する. 一方で、キャビティのセラミック部に存在する PTFE ロッドのマスショットは、セラミック 部の容積が不変であるためにショット数に関わらず常に一定になると考えられる.実際、 Figure 5.19 から PTFE ロッドの平均マスショットはほとんど横ばいに推移していることが本 実験で確認された.以上をまとめると、ショット数増加に伴う PTFE ロッドの消費レートの 向上は、PTFE ロッドのマスショットはこれらが供給されるセラミック部の内部環境が固定 されるため不変であるが、一方でキャビティ PTFE 部のマスショットは容積増大に伴い減少 したためであったと説明できる.つまり、PTFE ロッドの消費レートは、ショット数増加に 伴うキャビティ PTFE 部のマスショット低下によって相対的に向上したといえる.

これを Figure 5.27 における通常の電熱型 PPT のマスショット履歴の指数関数近似を用いて評価する. PTFE ロッドの消費レート rrod をこの指数関数近似を使用して次式で示す.

r –	$r_{\text{PTFE_cer}} \cdot \frac{L_{\text{cer}}}{L_{\text{cav_conv}}} \cdot \exp\left(a \cdot \frac{L_{\text{cav_conv}}}{L_{\text{cer}}} \cdot V_{\text{cer}}\right) $ (5.3)
$r_{\rm rod} - \frac{1}{r_{\rm P}}$	$_{\text{TFE_cer}} \cdot \frac{L_{\text{cer}}}{L_{\text{cav_conv}}} \cdot \exp\left(a \cdot \frac{L_{\text{cav_conv}}}{L_{\text{cer}}} \cdot V_{\text{cer}}\right) + \frac{L_{\text{PTFE}}}{L_{\text{cav_conv}}} \cdot \exp\left(a \cdot \frac{L_{\text{cav_conv}}}{L_{\text{PTFE}}} \cdot V_{\text{PTFE}}\right) $ (3.3)
ここで,	
$r_{\rm PTFE_cer}$: キャビティのセラミック部内における PTFE の占有率(Figure 5.28)
$L_{\rm cav_conv}$: 通常の電熱型 PPT のキャビティ長さ(11 mm)
$L_{\rm cer}$: ロッド供給式 PPT のキャビティセラミック部の長さ(10.5 mm, モデル No. 2)
$V_{\rm cer}$:ロッド供給式 PPT のキャビティセラミック部の容積
$L_{\rm PTFE}$: ロッド供給式 PPT のキャビティ PTFE 部の長さ(3 mm, モデル No. 2)
$V_{\rm PTFE}$: ロッド供給式 PPT のキャビティ PTFE 部の容積
а	: -0.132×10 ⁻² (Figure 5.27 の指数関数近似におけるべき指数部の係数)

この計算では、Figure 5.28 に示すようなモデルに基づき、キャビティセラミック部における PTFE の占有率 r_{PTFE_cer}を考える. PTFE ロッドの平均マスショットが Figure 5.19 の結果より試験全体を通してほぼ一定であったことを考慮すると、この値はキャビティセラミック部の幾何条件でのみ決定されると考えられるからである. この幾何条件とは、キャビティセラミック部の内径・長さ、そして PTFE の占有率 r_{PTFE_cer}の3つである. 内径と長さは言うまでもなく不変であり、PTFE ロッドのマスショットも実験的にほとんど不変であることから、PTFE の占有率 r_{PTFE_cer}も不変と考えるのが自然である. よっては PTFE の占有率 r_{PTFE_cer} は連続作動によって露出するセラミック部の側壁面積を算入せず、常に一定の値となるようにした.

PTFE ロッドの消費レート r_{rod}の推定式右辺の分子は、キャビティのセラミック部における PTFE ロッドのマスショットの推定値を示している.この推定値は、セラミック部と通常の電熱型 PPT のキャビティは長さが異なるため、この違いを補正し、かつセラミック部における PTFE 占有率 r_{PTFE_cer}の補正も算入される.

分母の第2項はキャビティの PTFE 部における推定マスショットを示している. こちらは長 さの補正をした上で計算されるが,全て PTFE で構成される領域であるため PTFE 占有率の 補正はない.

この式(5.3)による PTFE ロッドの消費レートの推定値と,実測値(Figure 5.20)とを比較 した結果を Figure 5.29 に示す.推定値の結果は実測値と傾向が一致し,また相対誤差は最 大でも 30,000 ショットの時のプロットで 6%程度である.この結果から PTFE ロッドの消費 レートは,キャビティ容積および PTFE 占有率といったキャビティ内部の幾何条件が,その 主な決定要因といえる.ただし,この推定では計算されるマスショットそのものは実測値 に近い結果が得られず,最大で 2 倍程実測より大きな値となってしまった.この理由とし ては, PTFE ロッドとその供給路との隙間に侵入した PTFE ガスがマスショットとして寄与 しないことなどが考えられる.また前述の通り,この推定では連続作動によって徐々に露 出するセラミック部の側面を考慮に入れていないため,この箇所におけるエネルギ損失が 考慮されていない.これも実際のマスショットの水準を下げた要因であると考えられ,推 定値の誤差要因にもなったと考えられる.



Figure 5.28 ロッド供給式 PPT における PTFE ロッド消費レート推定に用いるモデル



Figure 5.29 マスショットにおける PTFE 占有率による推定値と測定値との比較

5.6 トータルインパルス向上の指針のまとめ

本章では、1.2節で示した研究目的 II に基づき、円形断面をもつ PTFE ロッドを供給する ことでキャビティ内の気密性の確保と、推進剤の追加供給のための摺動性との両立が期待 できる PTFE ロッド供給式電熱型 PPT (ロッド供給式 PPT)を設計・製作した.シーソー型 スラストスタンド(4章)による性能取得の結果、2本のロッドを供給するモデル No.1と、 4本のロッドを供給するモデル No.2の両者共に、通常の電熱型 PPT と比較してインパルス ビットの低下およびキャビティ容積の拡大を大幅な抑制に成功した.供給された PTFE ロッ ドの楕円形端面はその平坦さを維持しながら昇華され、キャビティ形状の維持に成功した ことが確認された.ロッド供給式 PPT モデル No.2は、キャビティ PTFE 部のチャーリング を防止し、異常放電モードの回避に成功した.これは、チャーリングが生じ異常放電モー ドとなったモデル No.1や通常の電熱型 PPT と比較して、その制御性が失われないことから、 PTFE 部の交換によってさらなる継続作動を期待できる.

この結果を踏まえ、ロッド供給式 PPT モデル No. 2 に関してそのトータルインパルス向上の指針を述べると

1) 枯渇したキャビティ PTFE ロッド部を交換する機構を設ける

2) キャビティの PTFE 占有率を向上すること

の2点が挙げられる.

1 はロッド供給式 PPT のショット数増大によってトータルインパルスを向上させる方法 である.モデル No.2 はキャビティ PTFE 部がチャーリングされないため,異常放電モード にならずその制御性が維持される.この PTFE 部は本研究の結果では 50,000 ショット作動 で枯渇し, PPT はミスショットモードとなる.ここで,この枯渇した PTFE 部を新品に交換 すれば,50,000 ショットの追加作動とトータルインパルスの倍増を期待できる.交換可能 な PTFE 部の数だけトータルインパルスは倍増するので,最も効率的な方法といえる.

2は、ロッド供給式 PPT のインパルスビットそのものを増大させトータルインパルスを向上する方法である. PTFE 占有率を向上する具体的な方法としては、PTFE ロッドの供給角を浅くすることでキャビティのセラミック部に露出する PTFE ロッド端面の楕円形端面の表面積を拡大することである. 例えば、ロッド供給式 PPT のモデル No.2 の場合、Φ3.3 の PTFE ロッドを供給角を 25 deg で露出高さ 1.25 mm で供給し、Φ5.3 の PTFE ロッドの供給角を 40 deg とすれば初期の PTFE 占有率は約 84 %を見込める. この場合、PTFE 占有率が 0.7 程度であった本研究のモデルのインパルスビットと比較すると 10 %強のインパルスビット向上が見込めるため、50,000 ショット作動におけるトータルインパルスも 10 %程度の向上は期待できる. 他にも、キャビティのセラミック部を拡張し、そこへさらに供給角を浅くして PTFE ロッドを供給すれば、セラミック部拡張による高アスペクト比化によって高インパルスビット化を期待できる. これは、PTFE ロッドの消費レート向上の点においても有効と思われる.

6

フライトモデルを見据えた

推進剤供給装置の設計製作と実証

6.1 はじめに

本章では、PTFE ロッド供給式電熱型 PPT に装着する推進剤供給装置について述べる.前 章では、設計・製作したロッド供給式 PPT の連続作動において、その PTFE ロッドの追加 供給操作は、一度真空容器を大気開放し手動によって実施していた.ここで、ロッド供給 式 PPT をフライトモデルにまで発展し宇宙空間で運用することを想定すると、遠隔操作で PTFE ロッドを供給する装置は、システム開発において当然ながら必須となる.手動供給に よって性能取得していたロッド供給式 PPT は、スラスタヘッドレベルでの開発に留まると いうことである.

そこで将来的なフライトモデル化へのスラスタシステムの開発へと歩を進めるべく,遠 隔操作による PTFE ロッドの供給装置を設計製作した.製作した供給装置をロッド供給式 PPT のモデル No.2 に装着し,シーソー型スラストスタンドによる性能取得を遠隔操作によ るロッド供給を介して行うことで,装置の作動実証と5章での性能取得結果との再現性を 確認する.また,5章で行ったロッド供給式 PPT の連続作動試験は,手動によるロッド供給 であったことから,真空容器の大気開放は依然必要であった.これはシーソー型スラスト スタンドの利点であった「大気開放が必要なく,また大気暴露に性能への影響も除去した 上での性能取得が可能」ということ未実証であるということである.よって,供給装置を 実装したロッド供給式 PPT モデル No.2 の性能測定を通じて,この利点を実証することも本 章の目的とする.

6.2 PTFE ロッド供給装置の設計指針

推進剤供給装置の設計指針は以下の通りである.

- ① 単純で製作しやすい機構
- ② 低消費電力(アクチュエータ電力≤PPT 作動電力)
- 小型・軽量

第一に単純かつ製作しやすい機構とは、電磁型 PPT で確立されているスプリングによっ て PTFE バーを押し込む方式 (スプリング方式)のような方法のことを指し、簡素な構造を もつ電熱型 PPT の供給装置にとって必要な要素といえる.スプリング方式は供給方法が単 純であるほど製作がしやすく、宇宙実績も多くあることから、安定的な供給を行う上で信 頼性も高い.しかしながら、本研究で開発したロッド供給式 PPT では、供給 PTFE ロッド を指定位置で止めるためのストッパーがキャビティ内に存在しないため、スプリング方式 は適用できない.そこで、本設計ではアクチェータ駆動によって PTFE ロッドを任意の位置 まで供給可能な機構を選択する必要がある.アクチュエータ駆動を用いる場合、用いる数 だけ故障のリスクが高まるため、できるだけ単純に構築される必要もある.

第二として低消費電力が挙げられる.アクチュエータ駆動する供給装置の場合,その駆動タイミングは PPT があるショット数だけ作動した後になる.このためアクチュエータに投入される必要電力は,PPT と同等以下であれば十分に超小型衛星の発電量によって賄える. 当然ながら,アクチュエータの数は少ないことに越したことはなく,スプリング方式のように0台とするのが最も理想である.

PPT が他の電気推進と比較して小型・軽量であるという優位性を維持するためには,供給 装置そのものも小型・軽量であること必要といえる. **PPT** の軽量さの一因は,固体推進剤を 使用することでタンク・バルブが不要となることである.推進剤供給装置の実装は,**PPT** にバルブを実装することと同義である.このため **PPT** を2台実装と比較した際の優位性の ために,アクチュエータを含め供給装置は軽量であることが必須である.ただし本章では 供給方法の実証と,シーソー型スラストスタンドの優位性の実証を主目的とするため,製 作する供給装置の大きさ・重量の最適化までは行わない.

Method	Spring	Actuator
Structure	Ο	\geq (more complex than spring)
Safety	Ο	\geq (worse with increasing actuators)
Feeding as needed	O (stopper is essential)	0
Usability	O (stopper is essential)	0

Table 6.1 固体推進剤供給の手法の比較

6.3 PTFE ロッド供給装置の設計・製作

前節の指針に基づき設計・製作した PTFE ロッド供給装置の外観および構造を Figure 6.1 および Figure 6.2 に示す. この供給装置は PTFE ロッドを4本供給するモデル No.2 専用のも のとして製作した.単純かつ製作容易な機構の設計思想に基づき, PTFE ロッド4本のうち の2本(Φ3.3 の PTFE ロッド)の供給方法としてラックピニオンを用い,残る2本(Φ5.3 のロッド)はスプリング方式を採用した.採用理由を以下に述べる.

[Φ3.3 の PTFE ロッド供給 … ラックピニオン方式]

- □ PTFE ロッドの供給中の回転防止
- □ ウォームギアのセルフロック性による供給したロッドの巻き戻りの防止
- □ 単一アクチュエータによって供給が可能であり、低消費電力の観点から都合が良い
- □ 単一アクチュエータの回転を2つの同一のギアセットを介して2本のPTFE ロッドの直 動にそれぞれ変換しているため,各ロッドの供給量の同期が容易

[Φ5.3 の PTFE ロッド … スプリング方式]

□ 供給された2本のΦ3.3の PTFE ロッドが,キャビティ内でストッパーの機能をもつ

このロッド供給装置に使用するアクチュエータはサーボモータとした. このサーボモー タは消費電力が高々数 W であり PPT の消費電力と比べて十分に小さい. このサーボモータ には回転角度に 0-180 deg までの制約がある. このため持続可能なロッド供給のためには, 正回転のみドライブシャフトに回転を伝え, ロッドの巻き戻りを防止するため逆回転時に は伝えない仕組みが必要である. この要求は, ワンウェイクラッチを介してサーボモータ の回転をドライブシャフトに伝えることで満足した.



Figure 6.1 PTFE ロッド供給装置 外観



Figure 6.2 PTFE ロッド供給装置 概略図

6.4 作動方法と供給量

製作した PTFE ロッド供給装置は、マイコン制御によってサーボモータを駆動させること によって作動させた.具体的には、スイッチを1度押すとサーボモータが指定角度だけ回 転し、その回転量に対応する長さだけ PTFE ロッドを押し込む作動をした.

試験に際し必要な PTFE ロッドの供給長さは, Figure 6.3 に示すガラスビーズ充填 PTFE を使用したロッド供給式 PPT 試験 (Appendix, A1 章)の時の PTFE ロッド供給長さの履歴を 参考とした. この履歴は,供給後の1対のΦ3.3PTFE ロッドの端面の先端間の距離がおよそ 3 mm となるために必要な供給長さを示し,1,000 ショット毎に約 0.7 mm 供給したことを意味する.約 0.7 mm/1,000 shots の供給は,本装置の場合 0 deg から180 deg までの回転をサー ボモータの1 周とすると,3 周で行えた.



Figure 6.3 ガラスビーズ充填 PTFE を使用したロッド供給式 PPT 試験時の PTFE ロッド供給 長さの履歴

6.5 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験の試験条件

ロッド供給装置を実装した PTFE ロッド供給式電熱型 PPT のモデル No.2 をシーソー型ス ラストスタンドに搭載し,大気開放・スラスタ分解を不要としたインパルスビット・マス ロスの性能取得試験を行った.作動条件を Table 6.2 に示す.5章で述べた手動供給を介した 連続作動試験の条件と同じである.ショット回数は 10,000 であり,1,000 ショット毎に装置 を用いて供給を行った.Table 6.2 に示すプロセスの通り,装置による 1,000 ショット毎の PTFE ロッドの供給は,最初の 5,000 ショットは PTFE ロッドの供給量の確認のために大気 中で,残る 5,000 ショットは真空中にて行った.



Table 6.2 PTFE ロッド供給装置を実装したロッド供給式 PPT モデル No.2 の試験条件

6.6 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験結果

ロッド供給装置による供給を介した 10,000 ショットの連続作動試験によるインパルスビットの履歴を Figure 6.4 に示す. 5,000~10,000 ショットにおいて,インパルスビットの回復が確認できる.また取得インパルスビットは,5章の PTFE ロッド供給式電熱型 PPT モデル No.2 の結果(Figure 5.15)と比較し,その水準および追加供給による回復の点で再現性が確認できる.



Figure 6.4 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験におけるインパルスビット履歴

Figure 6.4 において,供給装置による PTFE ロッドの遠隔供給操作が真空中で行われた直後のインパルスビットは、6,001・7,001・8,001・9,001 ショット目(紫色で強調されたプロット)に示される.これらは大気暴露による影響を全く受けず、純粋な PTFE ロッドの追加供給によるインパルスビット回復によって得られたプロットである.比較対象として,供給装置を用いず手動供給を行った場合のロッド供給式 PPT モデル No.2のインパルスビット履歴(緑色のプロット; Figure 5.15 と同等)に、手動供給のための大気開放と再度の真空引きを行った後の1ショット目のインパルスビットを、赤く強調したプロットとして追加表示する.これら1ショット目のインパルスビットは、供給直前のインパルスビットから10~50%程回復した値となる.対して、大気暴露による影響を除去する100ショットの慣らし運転後のインパルスビット(緑色で強調されたプロット)は、供給直前から3~10%の回復量である.

両者を比較すると, Figure 5.10 に示した場合と同様,やはり大気暴露による PTFE 表面のコ ンタミ等がインパルスビット回復に過剰な影響を与えたといえる.一方,ロッド供給装置 を真空中で使用した 6,001・7,001・8,001・9,001 ショット目のプロットは供給前の 5%前後 の回復量であり,手動供給とその後の慣らし運転をした後のインパルスビットの回復量と 同等である.これより,ロッド供給装置を用いたことによって,シーソー型スラストスタ ンドの「大気開放が必要なく,また大気暴露に性能への影響も除去した上での性能取得が 可能」という利点を示したといえる.

シーソー型スラストスタンドによって測定した累積マスロスの履歴を Figure 6.5 に示す. モデル No. 2 の試験結果とほぼ同じ結果となり再現性がとれたことを確認できる.

Figure 6.6 に本試験における PTFE ロッドの供給長さの履歴を示す. Figure 6.3 で示した前回の供給長さの結果とおよそ同じであり、こちらも再現性が確認された.



Figure 6.5 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験におけるマスロス履歴



Figure 6.6 PTFE ロッド供給装置を使用した連続作動試験での供給履歴

6.7 PTFE ロッド供給装置のフィージビリティ

10,000 ショットの作動試験全体を通し、1,000 ショット毎に行った PTFE ロッド供給装置 作動はすべて正常に行われ、この方式による PTFE ロッドの遠隔供給が実証された.特に、 5,000 ショット以降においては、約 0.7 mm / 1,000 shots の供給によってインパルスビットの 回復も確認できた.この結果をもって本研究で設計・製作した PTFE ロッド供給装置は PTFE ロッドの遠隔供給方法としてのフィージビリティを示したといえる.

しかしながら,作動初期~4,000 ショットにおいては Figure 6.4 に示される通りインパル スビットの回復がなされていない.これは,所定の 0.7 mm / 1,000 shots の供給を行えず,0.2 mm 程度の供給しかできなかったことが一因と考えられる.所定の供給が行えなかったのは, 作動初期~4,000 ショットの期間では,1,000 ショット毎の供給タイミングにおいて一対の Φ3.3PTFE ロッド端面の先端間の距離が十分に開いていなかったためである.

上述のΦ3.3PTFE ロッド端面の先端が残った理由は、PTFE ロッド端面の上流側(アノー ド側)が優先的に昇華されたことが考えられる.実際,本試験の最初の5,000 ショット作動 における1,000 ショット毎のキャビティ内を目視確認すると、Figure 6.7 に示すような様子 となっており、ロッド端面の上流側が優勢に昇華されていることがわかった.このときに 形成されるロッド先端の形状は、5章の Figure 5.14 に示したような状態となっていた. このことから、

1) ロッドの端面とスラスト軸が平行な状態である初期状態から,

2) 連続作動によってロッド端面上流側が優勢に昇華された Figure 5.14 の状態

までの過渡期が最初の数1,000ショットにあたり、この間はロッド端面の下流側はあまり昇 華されない環境であったものと考えられる.



Figure 6.7 作動初期における PTFE ロッドの昇華の不均一性

この作動初期の PTFE ロッドの昇華の不均一性は、上記推察通りであるならば、本章で製作した供給装置を使用する上で解決すべき問題であるといえる. なぜなら、この供給装置は、事前にあるショット数だけ作動した後に必要な PTFE ロッドの供給量が判明している状況のもとでオープンループ制御されることを想定しているためである. これには、キャビティ内における各 PTFE ロッド昇華状況のフィードバックが困難という背景がある. つまり、この作動初期の昇華不均一性を解消しなければ、PTFE ロッドのキャビティへの供給過多といった不具合が予想される. これはストッパーのあるスプリング方式では起こり得ず、アクチュエータによって供給する場合特有の課題であるといえる.

作動初期における昇華不均一性を解消する方法として,PTFE ロッド端面とロッド中心軸 がなす角度を連続試験作動後における角度にプリセットすることが挙げられる.これによ り作動初期から常にその角度を維持しながらロッド端面が昇華されるため,オープンルー プによる PTFE ロッドの定期的な所定量の供給が持続するものと期待できる.

6.8 想定ミッションに向けた供給装置の改良指針

2.1 節にて,電熱型 PPT を使用して 50 kg の超小型衛星 1 台を高度 500 km にて 10 km 間隔で 3×3 のフォーメーション展開を行い,1 年間大気抵抗を補償する想定ミッションを述べた. この想定ミッションを達成するに十分なトータルインパルスは1 kN・s である. ここでは,供給装置を実装したロッド供給式 PPT が,Figure 5.22 で示したキャビティの PTFE 部の交換で 50,000 ショット作動を繰り返すことが出来,最終的に1 kN・s を出力できると想定する. この場合,どれほどの推進剤が必要で,そのためにはどのような供給装置を改良を施せばよいかについて考える.

トータルインパルス 1 kN・s を満足するための必要な PTFE ロッドへの要求事項を Table 6.3 に示す. 必要トータルインパルス 1 kN・s を比推力 500 s の電熱型 PPT で満足する場合, 必要な PTFE は約 204 g である. このうちの約 85 % (175 g) を Φ 3.3 の PTFE ロッド 2 本と Φ 5.3 の PTFE ロッド 2 本の合計 4 本で賄う場合,必要なロッドの長さは 1 本あたり Φ 3.3 の PTFE ロッドでは 204 cm, Φ 5.3 の PTFE ロッドでは 102 cm となる. 大きさが約 50 cm 立方 である 50 kg 級の超小型衛星では,これらのロッドをそのまま収納するのは現実的でない. よって PTFE ロッドをコンパクトに巻取っておくボビン等が必要がある.

	Φ3.3 PTFE rod	$\Phi 5.3$ PTFE rod	Cavity's PTFE part
ΔV	20 m/s (Total impulse: 1 kN·s)		
$\Delta M_{ m tot}$	1'	75 g	29 g
Ratio of fed length	2	1	—
Number of rods	2 rods	2 rods	-
density		$2.2 \times 10^{-3} \text{ g/mm}^{3}$	
Fed length	2030 mm (38.3 g)/1 rod	1015 mm (49.3 g)/1 rod	H3×W12×L69.6

Table 6.3 想定ミッションに必要な PTFE ロッド・キャビティ PTFE 部

PTFE ロッドは、Φ3.3 の PTFE ロッドでは約 20 mm、Φ5.3 の PTFE ロッドでは約 25 mm の曲率半径で巻き取れることが実際の確認によって分かっている. つまり、Φ3.3 の PTFE ロッドには直径 40 mm/長さ 56 mm のボビンに 17 周分巻くことで 204 cm 分を収納できる. 同様にΦ5.3 の PTFE ロッドは直径 50 mm/長さ 37 mm のボビンに 7 周分巻き取れば十分に 102 cm 分を収納可能である. このボビンを、本研究で製作したロッド供給装置と同様のサーボ モータ駆動およびギア伝達による方法で指定角度だけ回転させれば、ロッド供給が行える と考えられる. この際、アクチュエータ駆動するのはΦ3.3 の PTFE ロッド用のボビンであ り、Φ5.3 の PTFE ロッド用のボビンはスプリングによって常にトルクがかかるような状態 とすればよい.

一方で、キャビティ PTFE 部は厚さが 3 mm で初期内径が Φ 5.5 の場合、50,000 ショット作動によって最大で Φ 12 まで内径が拡大し、その時のマスロスは約 0.5 g である. 必要マスロス 29 g を達成する場合、この 0.5 g の消費を 58 回行わなければならない. このため、Figure 5.22 で示した方法を採用する場合、高さ 3 mm で幅 12 mm (H3×W12) の PTFE バーの必要な長さは、一度の 0.5 g の消費に必要なバーの長さが 12 mm であるので 0.12 cm × 58 = 69.6 cm 最低でも必要となる. バーの供給操作は、ロッド供給装置にも採用したラックピニオンによって容易に行える. しかしながら 70 cm の長さのバーは、PTFE ロッドと同様に 50 cm 立方の衛星にそのまま格納することは現実的ではないため、15 cm × 5 本のように分割して格納する必要がある.



本研究では、「電熱型 PPT の高トータルインパルス化に向けた推進剤供給方式の確立」を 最終目標とし、これに向けて以下 3 つの目的の達成を本論文の目的とした.

- I. 推進剤供給式電熱型 PPT に適した性能測定装置(スラストスタンド)の開発
- II. 円形断面をもつ PTFE ロッドの供給を基軸とした,これまで報告された故障モードを回 避可能な PTFE ロッド供給式電熱型 PPT の設計と性能取得
- III. フライトモデルとしての PTFE ロッド供給式電熱型 PPT を見据えた推進剤供給装置の 設計・製作とその作動実証

上記3つの目的を本研究にて遂行し、それによって得た結論を以下に各目的ごとに示す.

- I. PPT のインパルスビットとマスロスの同時測定が可能なシーソー型スラストスタンドを開発した.マスロス測定が可能であるため大気開放とスラスタ分解を行うことなく大気暴露の性能への影響も除去した上で、効率的な性能取得を行える.キャリブレーション装置は、装置そのもののキャリブレーションが不要であり、理論式に基づく計算値と誤差10%以内のキャリブレーション係数を得た.この結果に基づく電熱型PPTの性能測定は、インパルスビットと平均推力は相対誤差が約2.5%以内、マスロスは電子天秤による実測値と誤差10%程度で行えることを示した.
- II. PTFE ロッド供給式電熱型 PPT (ロッド供給式 PPT)を設計・製作した.供給推進剤として円形断面の PTFE ロッドを採用することで推進剤の供給とキャビティ内の気密性の両立を可能にした.キャビティをセラミック部と PTFE 部によって構築したことで、キャビティ容積の拡大レートの大幅な低減を実現した.これより、手動供給による連続作動試験の結果、インパルスビットの低下レートも通常の電熱型 PPT の半分未満と大幅に低減する形でインパルスビット維持を達成した.

セラミック部の推力軸の周方向全域を4本のPTFE ロッド供給によってカバーする構造 をもつロッド供給式 PPT モデル No.2は、キャビティ PTFE 部のチャーリングを防止し、 異常放電モードの回避に成功した.現状、このモデルは連続使用によってキャビティ PTFE 部が枯渇しミスショットモードとなるが、チャーリングせず異常放電モードとな らないことからその制御性は失われていない.このことから、この枯渇した PTFE 部を 交換することによってさらなる継続作動が期待できる.トータルインパルスは、交換 する PTFE 部のストックの数に応じて倍々に向上することが期待され、ロッド供給式 PPT の今後のトータルインパルス向上指針として最も効果的な方法と考えられる.イン パルスビットそのものを向上することでトータルインパルスを向上することも可能で あると考えられ、具体的方法としてはキャビティ内の PTFE 占有率を向上すればよい.

III. 本研究で設計・製作したロッド供給式 PPT のフライトモデル化を見据えた、スラスタシステム開発の一環として、PTFE ロッドの遠隔供給装置を製作した.本装置はサーボモータ駆動とスプリングによって4本の PTFE ロッドを供給できる.10,000ショット作動試験において1,000ショット間隔で装置を使用した遠隔供給が実証され、手動供給の場合の結果と比較してインパルスビットの履歴などでその再現性も確認された.特に、この試験の後半5,000ショット作動では、大気開放を行わず真空中で PTFE ロッドの追加供給とロッド供給式 PPT の継続作動が行えた.この結果は、ロッド供給式 PPT の性能測定において、大気開放が不要というシーソー型スラストスタンドの優位性を実証した.

以上3つの結論を総括し、「電熱型 PPT の高トータルインパルス化に向けた推進剤供給方式 の確立」を最終目標とした本研究では、推進剤供給式電熱型 PPT のスラスタシステムとし ての成立性の実験的検証に成功したと結論づける.



異種 PTFE の電熱型 PPT への適用

A1.1 はじめに

本研究において設計・製作されたロッド供給式 PPT は、キャビティ PTFE 部がその寿命 に深く関わっていると考えられる.これは、2本の PTFE ロッドを供給したモデル No.1の 場合ではチャーリングによって異常放電モードとなり、4本供給するモデル No.2 では過使 用によってキャビティのセラミック部側面が露出しミスショットモードとなってしまった からである.キャビティ PTFE 部のチャーリングは、モデル No.2 のように PTFE ロッド4 本をセラミック部に供給し推力軸の周方向全域に渡り PTFE の領域で満たすことで防止可 能である.しかしながら、過使用によって発生するミスショットモードは、PTFE 部の消費 レートを減らす、もしくは何らかの方法で供給・交換することによってでしか防止できな い.そこで、本章では添加物を加える等して PTFE の密度を上げることで PTFE そのものを 昇華し辛くし、ロッド供給式 PPT のキャビティ PTFE 部の消費レートを低減させることで ショット数の増大を試みた.

A1.2 異種 PTFE

Figure A1.1 と Table A1.1 に試験対象とした異種 PTFE とその密度を示す. No. 1 の徐冷 PTFE は PTFE の成形過程における最後の冷却時間を通常よりさらに長くすることで高密度化したものである. No. 2 の架橋 PTFE は通常の PTFE より機械強度が高い. No. 3~7 は PTFE 以外の材料の粉末を充填し密度を高めたものである. 最後の No. 8 の多孔質 PTFE は No. 1~7 までとは逆に PTFE を空孔によって低密度化したものである. No. 0 は比較対象としての通常の PTFE である.

PTFE が高密度化すれば,電熱型 PPT の固体推進剤として使用した場合,仮に通常の PTFE と同一マスショットであったとしてもキャビティ容積拡大の抑制が期待できる.一方で多 孔質 PTFE でがその逆が生じるものと思われる.またガラスビーズやアルミナなど, PPT の 主放電によって昇華され辛い材料が充填されていることがマスショットのさらなる抑制に つながるのではないかとも期待できる.



Figure A1.1 異種 PTFE 外観

No.	Name	Density
0	PTFE	2.16 g/cm^3
1	徐冷 PTFE	2.17 g/cm ³
2	架橋 PTFE	2.20 g/cm ³
3	アルミナ 10 %充填 PTFE	2.28 g/cm ³
4	アルミナ 20 %充填 PTFE	2.35 g/cm ³
5	ガラスビーズ 10 %充填 PTFE	2.21 g/cm ³
6	ガラスビーズ 20 %充填 PTFE	2.21 g/cm ³
7	グラスファイバー15 %充填 PTFE	2.22 g/cm ³
8	多孔質 PTFE	1.37 g/cm ³

Table A1.1 異種 PTFE とその密度

A1.3 異種 PTFE の電熱型 PPT への適用とその結果

以上にて示した異種 PTFE を電熱型 PPT の固体推進剤として使用し, 10,000 ショットの 連続作動試験を行った. 試験条件を Table A1.2 に示す.

Figure A1.2 および Figure A1.3 にそれぞれ異種 PTFE を適用したの電熱型 PPT の 10,000 シ ョット作動におけるインパルスビット・マスロスの履歴を示す. 徐冷 PTFE および架橋 PTFE は従来の PTFE とインパルスビット・マスロス共にほぼ変わらない結果となった. ガラスビ ーズ充填 PTFE と多孔質 PTFE を使用した場合のインパルスビットは従来の PTFE と比べて 30~40 %程度小さくなった. 一方マスロスに関しては, ガラスビーズ充填 PTFE は従来 PTFE と比較して 20 %程度少なくなったのに対し, 多孔質 PTFE では 10 %程度多くなった.

Configuration & Dimentsion	± 10 ± 10
Propellant	No. 0 ~ 8 in Table A1.1
Input energy	9.8 J
Operational frequency	1 Hz
Number of operational shots	10,000 shots

Table A1.2 異種 PTFE を適用したの電熱型 PPT の 10,000 ショット作動試験条件



Figure A1.2 異種 PTFE を適用した電熱型 PPT の 10,000 ショット作動におけるインパルスビットの履歴



Figure A1.3 異種 PTFE を適用した電熱型 PPT の 10,000 作動におけるマスロスの履歴

アルミナ充填 PTFE およびグラスファイバー充填 PTFE を適用した電熱型 PPT は 10,000 ショット作動する前にミスショットモードとなり,試験中断となった.特にアルミナ充填 PTFE を適用した電熱型 PPT は,100 ショット程度でミスショットとなり固体推進剤として はほとんど機能しないことがわかった.このアルミナ充填 PTFE を固体推進剤として使用す るため,Table A1.3 に示すような PTFE ロッドの挿入や,PTFE シートをアルミナ充填 PTFE キャビティとカソードとの間に装着するなどの試行を行った.この結果,アルミナ充填 PTFE キャビティとカソードの間にΦ3.5 の穴を開けた厚さ 0.5 mm の PTFE シートを直列に接続し て作動すると 10,000 ショット作動を行えることがわかった.このことから,アルミナ充填 PTFE キャビティ単体でミスショットモードになってしまう理由は,イグナイタ付近に存在 する主放電誘起の種火となる PTFE が 100 ショット程度で枯渇してしまい,残ったアルミナ がイグニッション時のプラズマ生成を阻害したためと推察できる.この結果は,本研究に おけるロッド供給式 PPT のセラミックキャビティと PTFE キャビティを直列に接続する着 想の基礎となった.



Table A1.3 アルミナ充填 PTFE の固体推進剤利用に向けた試行結果

以上の結果から,当初の期待通り高密度化した PTFE ではマスロスおよびキャビティ容積 を低減でき,一方で低密度化した PTFE ではその逆が生じることがわかった.特に,ガラス ビーズ充填 PTFE は 10~20%の充填率に関係なく電熱型 PPTの固体推進剤として使用できる 上,従来 PTFE と比較してマスロスを低減しキャビティ容積拡大を抑制する上で最も効果的 であるといえる.これをロッド供給式 PPT のキャビティ PTFE 部に使用すれば,この箇所 の消費レートを抑制し節約できることからショット数増加につながるのではないかと期待 できる.

A1.4 ガラスビーズ充填 PTFE のロッド供給式 PPT への適用

 Table A1.4 のようにガラスビーズ 10 %充填 PTFE をロッド供給式 PPT に適用 (モデル No.

 3)し,連続作動試験を行った. 寸法条件としては 5 章にて示したモデル No.2 と同一である.



Table A1.4 ガラスビーズ充填 PTFE を適用したロッド供給式 PPT 試験条件

連続作動試験の結果,ガラスビーズ10%充填 PTFE をロッド供給式 PPT (モデル No.3) は28,500 ショット作動し,その後ミスショットモードとなった.Figure A1.4 に28,500 ショ ットまでのキャビティの様子を示す.10,000 ショット以降,ガラスビーズ充填 PTFE キャビ ティの直径はほとんど変化しなかった.Figure A1.5 にインパルスビットの履歴,Figure A1.6 にマスロスの履歴を示す.インパルスビットは通常の PTFE を用いるモデル No.2 と比較し てほとんど変わらない結果となったが,マスロスについては28,500 ショット後において約 0.2 g少ない結果となった.Table A1.5 に28,500 ショット後におけるガラスビーズ充填 PTFE キャビティのマスロスの実測値を示す.30,000 ショット後におけるモデル No.2 のキャビテ ィ PTFE 部のマスロス実測値と比較すると.約0.12 g だけガラスビーズ充填 PTFE の昇華量 が少ない.以上の結果より,ガラスビーズ充填 PTFE をロッド供給式 PPT のキャビティ PTFE 部に適用することで,この箇所の消費レートを低減できることが示された.



21,000 shots

28,500 shots

Figure A1.4 ロッド供給式 PPT モデル No.3 の連続作動試験 キャビティの変化履歴

Table A1.5 28,500 ショット後におけるロッド供給式 PPT モデル No.3 のガラスビーズ充填 PTFE のマスロス実測値

Material	Mass loss
Glass beads filled PTFE of Model No. 3	0.185 g
PTFE cavity of Model No. 2	0.310 g



Figure A1.5 ロッド供給式 PPT モデル No.3 の連続作動試験 インパルスビットの履歴



Figure A1.6 ロッド供給式 PPT モデル No.3 の連続作動試験 マスロスの履歴

しかしながら, ガラスビーズ充填 PTFE 適用の目的であったショット回数の増大は 28,500 ショット作動後に生じたミスショットモードによって達成できなかった. この主な原因は Figure A1.4に示すようにガラスビーズ充填 PTFE キャビティ壁面に生じたチャーリングが原 因であると思われる. チャーリングは従来の PTFE を使用した電熱型 PPT においてもキャ ビティ容積増大に伴い発生し, ミスショットおよび異常放電の原因となるためである. 今 回のモデル No.3 において異常放電が発生しなかった理由としては, 連続作動によって露出 したキャビティセラミック部の側面が炭素汚染されてなかったためであると考えられる.

以上より,高密度化した異種 PTFE を使用することで,マスロスおよびキャビティ容積増 大を抑制することが可能であり,ロッド供給式 PPT において寿命決定の要因と考えられる キャビティ PTFE 部の消費レートを低減できることがわかった.この効果はロッド供給式 PPT のショット回数の増大に繋がる効果といえる.しかしながら,異種 PTFE としてガラス ビーズ充填 PTFE を適用する場合,連続作動によってチャーリングが発生しミスショットモ ードになるためショット数の増大は達成されなかった.今後,チャーリングが発生しない ような充填材料の選定や,適正充填率の模索を行う必要がある.

Appendix



超小型衛星の想定ミッションと 電熱型 PPT への要求性能

A2.1 はじめに

2.1 章にて取り上げた想定ミッションにおける必要ΔV などの計算について本章では取り 扱う. 想定ミッションは、『50 kg 級超小型衛星複数機によるフォーメーションフライト』 である. 具体的には、50 kg の超小型衛星を9 機用意し高度 500 km に投入した後、搭載さ れた電熱型 PPT を使用して 10 km 間隔、3×3 のフォーメーション展開と1 年間の高度維持 を行う. フォーメーション展開に際しては、最初に投入された位置に1 機だけ衛星を残し (これを中心衛星とする)、他8 機を中心衛星の周回方向(速度方向)および軌道面外方向 に向かって遷移させる. 軌道面外方向への遷移は軌道傾斜角を変更する形式をとり、中心 衛星の円軌道を中心とした最大 10 km の振れ幅を取る軌道面上を周回することとなる. 搭 載する電熱型 PPT は Figure 2.4 を参照し、比推力を 500 s と仮定する. またインパルスビッ トを 500 μN・s とし、ショット数に関わらず常に一定であるものと仮定する.

上記の軌道遷移および高度維持に必要な $\Delta V \delta$, Hill's equation によって記述し Fortran 90 によって解析することで算出した.

A2.2 Hill's equation による軌道解析とその結果

ある高度 r_0 において角速度 ω_0 の円軌道運動を行う視点(ターゲット=中心衛星)から見た, その視点の近傍 r_1 の高度で運動する衛星(チェイサー)の軌道は、以下の Hill's equation に よって近似的に記述される.

$$\sim \sim \sim \sim$$
 Hill's Equation $\sim \sim \sim \sim$
 $\ddot{x} = 3\omega_0^2 x + 2\omega_0 \dot{y} + \frac{F_x}{M_{\text{sat}}}$ (A 2.1)

$$\ddot{y} = -2\omega_0 \dot{x} + \frac{F_y}{M_{\text{sat}}} \tag{A 2.2}$$

$$\ddot{z} = -\omega_0^2 z + \frac{F_z}{M_{\text{sat}}} \tag{A 2.3}$$

ただしここで,

x	… 軌道半径方向
у	… 速度方向
Ζ	··· 軌道面外方向(<i>w</i> o方向
M _{sat}	… 衛星重量
F_x, F_y, F_z	… 各方向に加わる外力

である. 上式によって定義される座標系を Figure A 2.1 に示す.



Figure A 2.1 Hill 座標系
電熱加速型 PPT の性能条件を以下のように仮定する.

- ▶ 比推力:500 s
- インパルスビット:500 μN・s
- マスショット:約100 µg
- ▶ 1 Hz 作動

上記の条件に基づき, Hill 系原点からのフォーメーション展開マニューバや軌道高度の維持の解析結果を以下に述べる.

A2.2.1. 速度方向遷移

中心衛星の位置((*x*, *y*) = (0 km, 0 km))から速度方向 10 km 遷移することを考える.目標座 標を(*x*, *y*) = (0 km, -10 km)としたとき,目標へ到達するためのマニューバは Hill 系原点より +*y*方向に向かって ΔV を与える (加速する) ことによって行う.すると衛星は Figure A 2.2 に示すように,一時的に軌道高度が 14 m 程度上昇し軌道周期が長くなることで徐々に-*y*方 向に後退していく.目標座標への到着には,そこに到達した時点で-*y*の方向に向かって最 初に与えた時と同じ ΔV を与える (逆噴射して減速する).これにより一時的に高度上昇する 軌道から復帰し,中心衛星から 10 km だけ遅れた軌道になる.速度方向へ+10 km 遷移する 場合は,加速・減速の順番を逆にすることで行える.

 ΔV は電熱型 PPT のマスロス ΔM を定め、ツィオルコフスキーの式から算出することによって求められる. ΔM によって衛星重量が初期質量 M_i から M_f に変化したと仮定すると、 ΔV および ΔM との関係は次式で表される.

$$\Delta V = g I_{SP} \ln \frac{M_{\rm i}}{M_{\rm f}} \tag{A 2.4}$$

$$M_{\rm f} = M_{\rm i} - \Delta M \tag{A 2.5}$$

 $\Delta M = 10 \text{ mg}$ (仮定した電熱型 PPT の 100 ショット作動分に相当)を消費して加速した場合, Figure A 2.3 の日数経過による軌道遷移を行った衛星の速度方向の変位履歴が示すように 1 日毎に 1 km のペースで後退していき約 10 日で目標に到達する. このとき $\Delta V = 9.8 \times 10^4$ m/s である. この ΔV は, 遷移開始時の加速と目標座標到着時における減速の計 2 回行う必 要があるので合計 ΔV は 2.0 × 10⁻³ m/s となる. この速度方向遷移の経過日数は ΔM の値の増 減, すなわち ΔV の変更によって調整できる. 言い換えれば, ΔV を大きくすれば経過日数を 少なくでき, 逆に小さくすれば長くできる. 例えば, $\Delta M = 2.5 \text{ mg}$ (仮定した電熱型 PPT の 25 ショット分) 消費して加速した場合 $\Delta V = 2.45 \times 10^4 \text{ [m/s]}$ となり, 10 km 後方への軌道遷移 には 37 日を要する.



Figure A 2.2 ΔV = 9.8×10⁻⁴ [m/s](ΔM = 10 mg)による衛星の遷移 衛星は(x, y) = (0, 0)から徐々に-y 方向へ遷移する



Figure A 2.3 ΔV = 9.8×10⁻⁴ [m/s](ΔM = 10 mg)による衛星の遷移(横軸は日数)

A2.2.2. 軌道面の変更

軌道面外方向における衛星の運動は式(A 2.3)より単振動運動として記述され,速度方向遷移と異なり±10 kmの位置で静止するということはできない.実際は軌道面外方向に向かって推力を発生させると、その ΔV に対応して軌道面が傾斜する.軌道面外方向への10 kmの遷移は、この軌道面の傾斜角を増大させ、元の軌道面を周回する中心衛星との最大距離が10 kmとなるような ΔV を行うことで実施する.高度 500 kmにおける衛星の円軌道の軌道周期(=式(A 2.3)における1/ ω_0)はおよそ90分であるため、軌道面外方向に軌道面を変更する形式で遷移した衛星が中心衛星から10 km離れるタイミングは約45分間隔で訪れる.すなわち、想定ミッションにおける10 km間隔の3×3のフォーメーションが成立するタイミングも約45分周期となる.

具体的な軌道面の変更は、式(A 2.3)によって記述される単振動運動において衛星がz = 0(昇交点 と降交点)を通過するタイミングでその振動振幅を大きくする(| \dot{z} |を増大する) 向きへの ΔV 発生を繰り返すことで行う.このマニューバに必要な ΔV は約11.05 m/s であり、 これより必要な電熱型 PPT の ΔM は112.7 g となる.

昇交点もしくは降交点を通過する際にそれぞれ 25 mg の推進剤を消費して ΔV を与えた場合(仮定した PPT が 4 分間強で 250 ショット作動することに相当),目標軌道達成までに 37 日を要する. Figure A 2.4 は t=0 s にて遷移マニューバを開始し,昇交点・降交点を 1 度ずつ通過する約 2 時間における衛星の軌道面外方向速度と変位の履歴を示したものである. 軌道面外方向速度i(=w)の絶対値が急に増大しているが,これは本計算では 4 分間 250 ショット分の ΔV を昇交点・降交点通過時に瞬間的に与えているためである.

Figure A 2.5 には Figure A 2.4 で示した昇交点・降交点通過時における加速マニューバを繰り返し行った際の軌道面外方向の変位履歴を横軸を経過日数として示したものである. この図の通り,目標とする最大変位が±10 km の軌道面に到達するために要す時間は約 37 日であることが分かる.

135



Figure A 2.4 マニューバ開始から1日経過までの衛星のz方向の変位とz方向の速度変化



Figure A 2.5 マニューバ開始~目標軌道達成後までの衛星の z 方向の変位

A2.2.3. 大気抵抗補償による高度維持

高度 500 km における大気抵抗は約 1×10⁷ m/s² であり、衛星速度方向の逆(-y 方向)に 加わる.このため、500 km の高度に投入された衛星は徐々にその高度から落下する. これに対し、ホーマン型 2 インパルスによる軌道遷移を行い軌道高度の維持を行う.この マニューバの流れを以下に示す.

維持高度 x = 500 km に対して,初期投入する高度は維持高度より高くし x = 500.015 km ここを遠地点(アポジポイント)とする 大気抵抗によって高度が x = 500 km に落下していく ここまでは衛星は-y方向にドリフトする さらに維持高度より低高度へ落下すると+y方向にドリフトしていく Ţ 高度 x = 499.985 km 付近で衛星は y = 0 でターゲット(Hill 系原点)と並び, ここを衛星の最低高度(近地点:ペリジポイント)とする ペリジキックによって*AV*を発生 x = 499.985 km における円運動 → x = 500.015 km に至る楕円軌道に変換する アポジポイントに帰還した段階でアポジキックによる△Vを発生 x = 500.015 km に至る楕円軌道運動 → x = 500.015 km における円軌道運動に変換する 以上を繰り返し行う

ペリジポイントにおける高度を r_p (= 499.985 km),アポジポイントにおける高度を r_a (= 500.015 km)とすると、ペリジキックおよびアポジキックに必要な ΔV_p , ΔV_a はエネルギ保存の法則より以下のように与えられる.

$$\Delta V_p = \sqrt{\frac{\mu}{r_p}} \left(\sqrt{\frac{2r_a}{r_p + r_a}} - 1 \right) \tag{A 2.6}$$

$$\Delta V_a = \sqrt{\frac{\mu}{r_a}} \left(1 - \sqrt{\frac{2r_p}{r_p + r_a}} \right) \tag{A 2.7}$$

ただし、ここでµは重力定数である.

ホーマン型遷移を行うタイミングは約2日毎に訪れる. Figure A 2.6 にこの軌道遷移を1 回行った際の衛星の軌道を示し, Figure A 2.7 に経過日数に対する軌道高度の履歴を示す. ペリジキックとアポジキック1セットに必要な ΔV は 1.66 × 10⁻² m/s であり, このため ΔV に必要となる推進剤量は 0.17 g となる. つまり 2 日間で仮定した電熱型 PPT は合計 1,700 シ ョット作動する必要がある.

ホーマン型遷移による高度維持は、大気抵抗による高度低下を容認した上で、定期的に PPT 作動させることで高度復帰を行う方法である. 恒常的に PPT を作動させて大気抵抗を キャンセルする方法を用いると、重量 50 kg の衛星に加わる抗力は約 50 kg×(1×10⁻⁷ m・s⁻²) = 5 μ N であるので、100 s に 1 度の頻度で 500 μ N・s のインパルスビットを出力すればよい. この頻度でインパルスビットを出力すると 1 日で 864 ショット作動することとなる. つま り、1,728 shots / 2 days であり、ホーマン 2 インパルス軌道遷移を行う場合と変わらない.



Figure A 2.6 ホーマン型遷移による軌道高度維持 (x-y プロット)



Figure A 2.7 ホーマン型遷移による軌道高度維持 (t-y プロット)

参考文献

- [1]. R. Burton, and P. Turchi, "Pulsed Plasma Thruster," Journal of Propulsion and Power 14 (5), 716-735 (1998).
- [2]. M. Martinez-Sanchez, and J. E. Pollard, "Spacecraft Electric Propulsion—An Overview," Journal of Propulsion and Power 14 (5), 688-699 (1998).
- [3]. T. Kamimura, K. Yamasaki, N. Egami, T. Ikeda, and H. Tahara, "R&D, Launch and Initial Operation of the Osaka Institute of Technology 1st PROITERES Nano-Satellite with Electrothermal Pulsed Plasma Thrusters and Development of the 2nd and 3rd Satellites," AIAA Paper 2014-3609, 2014.
- [4]. 藤田 亮太,金岡 啓太,小野 航平,森川 直樹,隆宝 洸貴,榎本 光佑,田原 弘一,高田 恭子,脇園 堯,「大阪工業大学 PROITERES 衛星 2 号機搭載用 電熱加速型パルスプラズマスラスタシステムの研究開発」,日本航空宇宙学会論文集 Vol.66(4),91-97 (2018).Satellites," AIAA Paper 2014-3609, 2014.
- [5]. D. Mimura, K. Umeda, Y. Kitazono, T. Shindo, J. Aoyagi, and H. Takegahara, "Evaluation of Pulsed Plasma Thruster Performance by Increase of Electric Power," in 32nd International Electric Propulsion Conference, IEPC-2011-306, Wiesbaden, Germany, 11-15 September 2011.
- [6]. 岩月 由輝,森 慎矢,田麥 雄也,田尻 啓祐,青柳 潤一郎,竹ケ原 春貴,「50J 同軸型/ 平行平板型パルスプラズマスラスタの性能評価」,2013 年度 宇宙輸送シンポジウム, STEP-2013-060,2014.
- [7]. 吉川 哲史, 百武 徹, 國中 均, 小泉 宏之, 「テフロンシート供給式パルス型プラズマ スラスターの実験的研究」, 2013 年度 宇宙輸送シンポジウム, STEP-2013-064, 2014.
- [8]. 吉川 哲史, 百武 徹, 國中 均, 西山 和孝, 月崎 竜童, 「PTFE シート供給式パルスプラ ズマスラスタの実験的研究」, 2015 年度 宇宙輸送シンポジウム, STEP-2015-029, 2016.
- [9]. 嶋田 悠斗, 大堀 一樹, 青柳 潤一郎, 「推進剤供給機構を有する電熱加速型パルスプラ ズマスラスタの研究」, 2016 年度 宇宙輸送シンポジウム, STEP-2016-007, 2017.
- [10]. W. J. Guman, and D. M. Nathanson, "Pulsed plasma microthruster propulsion system for synchronous orbit satellite," Journal of Spacecraft and Rockets 7 (4), 409-415 (1970).
- [11].R. M. Myers, S. R. Oleson, M. Mcguire, N. J. Meckel, and R. J. Cassady, "Pulsed plasma thruster technology for small satellite missions," in 9th AIAA/Utah State University Conference on Small Satellite, 18-21 November 1995.
- [12].R. J. Cassady, N. J. Meckel, W. A. Hoskins, R. M. Myers, S. R. Oleson, and M. McGuire, "Pulsed plasma thruster systems for spacecraft attitude control," in 10th Annual AIAA/USU Conference on Small Satellites, 1996.

- [13].C. Zakrzwski, S. Benson, P. Sanneman, and A. Hoskins, "On-orbit testing of the EO-1 Pulsed Plasma Thruster," AIAA Paper 2002-3973, 2002.
- [14].S. Benson, L. Arrington, W. Hoskins, and N. Meckel, "Development of a PPT for the EO-1 Spacecraft," AIAA Paper No. 99-2276, 2000.
- [15]. M. Hirata, and H. Murakami, "Impulse measurement of a pulsed-plasma engine on Engineering Test Satellite-IV," Journal of Spacecraft and Rockets Vol. 21 (6), 1984.
- [16].栗木 恭一, 荒川義博, 「電気推進ロケット入門」, 東京大学出版会, 2003.
- [17].R. J. Danchik, "An Overview of Transit Development," Johns Hopkins APL Technical Digest, Vol. 19 (1), 1998.
- [18]. W. L. Ebert, S. J. Kowal, and R. F. Sloan, "Operational Nova Spacecraft Teflon Pulsed Plasma Thruster System," AIAA Paper No. 89-2497, 1989.
- [19].R. J. Cassady, W. A. Hoskins, M. Campbell, and C. Rayburn, "A micro pulsed plasma thruster (PPT) for the" Dawgstar" spacecraft," 2000 IEEE Aerospace Conference Proceedings Vol. 4, 7-13 (2000).
- [20].C. Rayburn, M. Campbell, W. A. Hoskins, and R. J. Cassady, "Development of a micro pulsed plasma thruster for the Dawgstar nanosatellite," AIAA Paper 2000-3256, 2000.
- [21]. W. A. Hoskins, M. J. Wilson, M. J. Willey, N. J. Meckel, M. Campbell, and S. Chung, "PPT development efforts at Primex Aerospace Company," AIAA Paper No. 99-2291, 1999.
- [22]. W. J. Guman and T. E. Williams, "Pulsed plasma microthruster for synchronous meteorological satellite (SMS)," AIAA Paper No. 73-1066, 1973.
- [23]. N. N. Antropov, M. N. Kazeev, and V. P. Khodnenko, "IONOSFERE Satellite with APPT Based EPS," in 33rd International Electric Propulsion Conference, IEPC-2013-66, Washington, D.C., USA, 6-10 October 2013.
- [24].R. Akhmetzhanov, A. Bogatyi, A. Derkachev, G. Dyakonov, V. Kim, N. Lyubinskaya, D. Merkuryev, V. Obukhov, G. Popov, and S. Semenikhin, "Development of electric propulsion thrusters for small spacecraft in RIAME MAI," in 69th International Astronautical Congress, IAC-18, C4, 4, 11, x43601, Bremen, Germany, 1-5 October 2018.
- [25].M. Coletti, S. Ciaralli, and S. B. Gabriel, "PPT development for nanosatellite applications: Experimental results," *IEEE Transactions on Plasma Science* 43(1), 218-225 (2015).
- [26]. S. Ciaralli, M. Coletti, and S. B. Gabriel, "Results of the qualification test campaign of a Pulsed Plasma Thruster for Cubesat Propulsion (PPTCUP)," *Acta Astronautica* 121, 314-322 (2016).
- [27].S. Ciaralli, M. Coletti, and S. B. Gabriel, "PPTCUP lifetime test results," in 33rd International Electric Propulsion Conference, IEPC-2013-164, Washington, D.C., USA, 6-10 October 2013.
- [28].F. Guarducci, M. Coletti, and S. B. Gabriel, "Design and testing of a micro pulsed plasma thruster for Cubesat application," in 32nd International Electric Propulsion Conference, IEPC-2011-239, Wiesbaden, Germany, 11-15 September 2011.

- [29].D. L. Tilley, J. A. Pobst, D. R. Bromaghim, R. M. Myers, R. J. Cassady, W. A. Hoskins, N. J. Meckel, J. J. Blamdino, D. E. Brinza, M. D. Henry, "Advanced pulsed plasma thruster demonstration on mightysat flight II. 1," 1996.
- [30].N. Kumagai, K. Sato, K. Tamura, K. Kawahara, T. Koide, and H. Takegahara, "Research and development status of low power pulsed plasma thruster system for μ-Lab Sat II," in 28th International Electric Propulsion Conference, IEPC-03-0202, 2003.
- [31].S. Yoshimoto, S. Nakasuka, Y. Tsuruda, Y. Aoyanagi, T. Tanaka, H. Sahara, T. Ohira, Y. Araki, I. Mase, M. Ito, V. Kainov, A. Karandaev, and O. Silkin, "Cluster Launch of Hodoyoshi-3 and -4 Satellites from Yasny by Dnepr Launch Vehicle," Trans. JSASS Aerospace Tech. Japan Vol. 14 (ists30), 35-43 (2016).
- [32].H. Koizumi, K. Komurasaki, J. Aoyama, and K. Yamaguchi, "Engineering Model of the Miniature Ion Propulsion System for the Nano-satellite: HODOYOSHI-4," Trans. JSASS Aerospace Tech. Japan Vol. 12 (ists29), 19-24 (2014).
- [33].D. J. Palumbo and W. J. Guman, "Effects of Propellant and Electrode Geometry on Pulsed Ablative Plasma Thruster Performance," Journal of Spacecraft and Rockets Vol. 13(3), 163-167 (1975).
- [34].F. Rysanek and R. L. Burton, "Performance and Heat Loss of a coaxial Teflon pulsed plasma thruster," in 27th International Electric Propulsion Conference, IEPC-01-151, 2001.
- [35].T. E. Markusic, K. A. Polzin, E. Y. Choueiri, M. Keidar, I. D. Boyd, and N. Lepsetz, "Ablative Z-Pinch Pulsed Plasma Thruster," Journal of Propulsion and Power 21(3), 392-400 (2005).
- [36].向井 雅之, 飯尾 淳平, 上江洌 純司, 上島 走也, 竹ヶ原 春貴, 脇園 堯, 杉木 光輝, 「同軸型 PPT におけるノズルおよび陰極内径の影響評価」, 第 50 回 宇宙科学技術連 合講演会講演集, 3F04, 2006.
- [37].J. Aoyagi, M. Mukai, Y. Kamishima, T. Sasaki, K. Shintani, H. Takegahara, T. Wakizono, and M. Sugiki, "Total impulse improvement of coaxial pulsed plasma thruster for small satellite," Vacuum 83, 72-76 (2009).
- [38].J. Uezu, J. Iio, Y. Kamishima, H. Takegahara, T. Wakizono, and M. Sugiki, "Study on Pulsed Plasma Thruster Configuration to Extend Impulse Bit Range," in 29th International Electric Propulsion Conference, IEPC-2005-234, 2005.
- [39].梅田 恭平, 窪田 裕毅, 北園 陽平, 三村 大樹, 青柳 潤一郎, 竹ケ原 春貴, 「インパル スビット増大に向けた同軸型パルスプラズマスラスタの推進性能評価」, 2009 年度 宇 宙輸送シンポジウム, 2010.
- [40]. 枝光 敏章,「電熱加速型パルスプラズマ推進機の性能向上に関する研究」,大阪大学 博士学位論文, 2005.

- [41].M. Keidar, I. D. Boyd, E. L. Antonsen, F. S. Gulczinski III, and G. G. Spanjers, "Propellant Charring in Pulsed Plasma Thruster," Journal of Propulsion and Power Vol. 20(6), 978-984 (2004).
- [42]. T. W. Haag, "Thrust stand for pulsed plasma thruster.," Review of Scientific Instruments 68(5), 2060–2067 (1997).
- [43].M. J. Wilson, S. S. Bushman, and R. L. Burton, "A compact thrust stand for pulsed plasma thrusters," in 25th International Electric Propulsion Conference, IEPC-97-122, Cleveland, Ohio, USA, 24-28 August 1997.
- [44]. J. E. Polk, A. Pancotti, T. Haag, S. King, M. Walker, J. Blakely, and J. Ziemer, "Recommended Practice for Thrust Measurement in Electric Propulsion Testing," Journal of Propulsion and Power 33, 668-680 (2017).
- [45].R. Yanagi, I. Kimura, "New Type of Target for the Measurement of Impulse Bits of Pulsed Plasma Thrusters," Journal of Spacecraft and Rockets 19(3), 246-249 (1982).
- [46]. W. J. O'Neill, D. Lee, A. G. Cofer, and A. Alexeenko, "Dynamic Modeling and Experimental Validation of Thrust-stand for Micropropulsion Testing," AIAA Paper 2015-4186, 2015.
- [47].K. W. Stark, T. Dennis, D. McHugh, and T. Williams, "Design and development of a micropound extended range thrust stand (MERTS)," NASA Technical Note, NASA TN D-7029, National Astronautics and Space Administration, August 1971.
- [48].M. Gamero and V. Hruby, "A torsional balance that resolves submicro-Newton forces," in 27th International Electric Propulsion Conference, IEPC-01-235, Pasadena, California, USA, 15-19 October 2001.
- [49].H. Koizumi, K. Komurasaki, and Y. Arakawa, "Development of thrust stand for low impulse measurement from microthrusters," Review of Scientific Instruments 75(10), 3185–3190 (2004).
- [50].T. C. Lilly, A. Ketsdever, A. P. Pancotti, and M. Young, "Development of a Specific Impulse Balance for Capillary Discharge Pulsed Plasma Thrusters," Journal of Propulsion and Power 25(3), 823-826 (2009).
- [51].A. Pancotti, T. Lilly, A. Ketsdever, V. Aguero, and P. Schwoebel, "Development of a Thrust Stand Micro-Balance to Assess Micropropulsion Performance," AIAA Paper 2005-4415, 2005.
- [52].A. D. Ketsdever, B. C. D'Souza, and R. H. Lee, "Thrust Stand Micromass Balance for the Direct Measurement of Specific Impulse," Journal of Propulsion and Power 24(6), 1376-1381 (2008).
- [53]. A. P. Pancotti, M. Gilpin, and M. S. Hilario, "Comparison of electrostatic fins with piezoelectric impact hammer techniques to extend impulse calibration range of a torsional thrust stand," Review of Scientific Instruments 83(3), 035109 (2012).

- [54].J. K. Ziemer, "Performance Measurements Using a Sub-Micronewton Resolution Thrust Stand," in 27th International Electric Propulsion Conference, IEPC-01-238, 2001.
- [55].N. P. Selden and A. D. Ketsdever, "Comparison of force balance calibration techniques for the nano-Newton range" Review of Scientific Instruments 74(12), 5249–5254 (2003).
- [56].K. H. Cheah, K.-S. Low, Q.-V. Tran, and Z. Lau, "Development of an Electrostatic Calibration System for a Torsional micronewton Thrust Stand," IEEE Transactions on Instrumentation and Measurement 64(12), 3467 (2015).

謝辞

平成時代と共に,自分は3年間の博士課程を修了します.ここまで歩んでこれたのは, 厳しく叱咤激励してくださった先生方をはじめ,常に優しく見守ってくださった関係者の 皆様,そして幾つもの苦楽を共にした学生の仲間たちの支えがあったからに他なりません. この博士論文の最後として,皆様に感謝の意を申し上げます.

國中先生には、長年に渡るイオンエンジンの開発・改良の中で培ってきたものづくりの 極意を教わりました.細かな物理現象に囚われず、大まかな本質を素早く見極め次に進ん でいくためのエンジニアリングセンスや、そのために早く早く試行回数をこなすことの重 要性、そしてただ闇雲にこなすのではなく大本の原理原則は遵守するという基本....何度 も何度も、時には怒鳴りながらご教授いただいたことは、今後自分が1人のエンジニアと して生き抜いていく上でかけがえのない財産です.本当にありがとうございました.宇宙 科学研究所所長となられてからの太陽系宇宙征服の計画、その成功を心よりお祈り申し上 げます.

西山先生には,最後の最後で博士論文の主査という非常にやり辛い環境の中,最後まで 自分の面倒を見ていただき,本当に感謝しております.自分の結果に納得がいかず,悶々 としていた時に頂いた先生からの適切な提言は,自分の心と研究に立ち込めた闇を晴らさ んとする一筋の光のように感じました.

嶋田先生には、博士3年からの8ヶ月間という期間でしたが、ある意味脳筋ともいえる 自分の実験的な研究アプローチに対してアカデミックな視点から丁寧にご指導していただ きました.先生の研究室で見て感じた自分にとっての新しい観念は、あらゆる事・物への 考え方を豊かにするために大切にしていきます.北川先生をはじめ、インターナショナル な学生たちとの交流も、これまでとは一味違った感覚で良い刺激になりました.

船田さんは、ここまでの研究室生活において本当に母親のような存在でした.出張や物 品購入でお世話になったことは言うまでもありません.それよりも、ひょんなことから世 間話が始まり、いつのまにか1~2時間以上経過しているあの安らかなひととき...,あれで どれほど自分が救われたかは筆舌に尽くし難いです.エンジニアとして目指すべきが國中 先生ならば、包容力と温かみのある人間として最も尊敬し目標とするのは船田さんです.

神田さんには、卒業後になっても普段の研究のことからアウトドア等の遊びのことまで 何から何までお世話になりました.「広く学び吸収し、色んな人と議論し理解を深めていこ うとするスタイル」は、上に立ち模範を示す学生に最も近い教育者として尊敬しておりま す.一家の大黒柱としても、これからの益々のご活躍を心よりお祈り申し上げます.

研究室の学生メンバーは、特に後輩たちには本当に恵まれて、受験してまで東京大学大 学院まで来て良かったと心から思っております.環境は、人の考え方や行動に深く影響を 与えるんだなぁとしみじみ感じました.あのコーヒーの香りは忘れません. ジュリオは、自分の支離滅裂な英語を何度も何度も聞いて理解してくれて、今後必須とな る英語コミュニケーションはもちろん、英語論文の校正でも本当に助かりました. I am grateful for your kindly support! 山本くん、森田くん、清水くん、森下くんは、普段の何気な い超適当な会話からちょっとした研究に関わる相談、果ては物事への考え方・人生観とい った深い話まで夜な夜な付き合ってくれてありがとう、本当に楽しかった. 山下くんと江 本くんには、数値計算に関してがっつり輪講まで開いてくれたり、その豊富な知識から色 んな知見を与えてくれて超感謝しています. 結局のところ、皆からは教わることの方が多 くて、先輩としてはあまり頼りなかったのが悔しい. だからこそ、せめて、優秀な皆が今 後様々な障害・困難を乗り越え益々飛躍していけるよう、心から応援します.

自分の研究へ多大なる支援をしてくださった JAXA 先端工作技術グループの皆様には, 感謝してもしきれません. 鈴木さんや徳永さん, 頻繁に来られる仲澤さんには, 工作技術 の知識から妙技まで多くを学ばせていただきました. 稲部さんには, T シャツ等の何気ない 会話やお菓子の差し入れ等, 何かと気を遣っていただき, 疲れて果てた自分の大きな心の 支えとなりました. 笛木さんには, 卒業が決まった暁には面と向かってお礼を申し上げた かったのですが, この場にて感謝の意を申し上げます. 大変お世話になりました. 本当に, 本当に, ありがとうございました.

類稀なる恵まれた環境を志すきっかけを与えてくださった方々にも感謝を申し上げます. 百武先生には、学部4年生の頃より多くの貴重な経験を得る機会を頂きました.博士に行 くか就職かで悩んでいた時に頂いた「自分のやりたいことがあるなら、それに伴うリスク を背負ってでもその道に進みなさい、その後はなんとかなるというケセラセラ的な気持ち も大切」という言葉は、今でも何か事を始める時に必ず思い浮かぶ印象的で大切な考え方 です.小泉先生には、自分が博士進学する上で積極的に後押ししていただきました.研究 室に入った B4 から、気さくで知識豊富な先生の姿に憧れておりました.1年後には別々に なってしまいましたが、学会会場や授業という限られた時間の中で、PPT やスラストスタン ドに関する多くの知識を頂きました.この博士論文の執筆でも的確なアドバイスを明確に 与えてくださり、最後まで大変勉強になりました.

最後に,ここまでの27年間,自分の意思を尊重し最後まで惜しみない支援をしてくれた 両親に感謝の意を申し上げます.妹よ,何かと気を遣ってくれてありがとう.ようやく社 会人となりますが,ここまでの感謝といくらかの矜持を胸に,精一杯やっていきます.

気が付けば6年,光のような時間だったなあと感慨深く,ここで締めくくりと致します.

平成 31 年 3 月

吉川 哲史