静電容量-印加電圧が外部磁場印加型パルスプラズマスラスタに与える影響

○ 森真也,進藤崇央(首都大学東京・院),田尻啓祐,田麥雄也

青柳潤一郎, 竹ヶ原春貴(首都大学東京)

E-mail: ppt@astak3.sd.tmu.ac.jp

パルスプラズマスラスタ(PPT)は小型・軽量、低電力作動可能な電気推進機である。過去の研究により、PPT に外部磁場を印加すると性能が向上することが判明している。また、静電容量-印加電圧を変更することによ り、性能が変化することが示唆された。よって、本研究では静電容量-印加電圧が外部磁場印加型 PPT に与え る影響を評価したので報告する.

1.序論

パルスプラズマスラスタ(Pulsed Plasma Thruster: PPT)は電気推進機の一種であり、1960年代にアメリ カ,ヨーロッパおよび旧ソ連で研究が始められ,1964 年には旧ソ連の火星探査機 Zond-2 に搭載され,宇宙 に進出した初めての電気推進となった¹⁾. PPT は他 の電気推進機とは異なり固体推進剤を用いることが 多いため,推進剤タンク,供給配管,機械的バルブ 等が不要となり、小型で軽量な推進機である. さら に、PPT はパルス作動であるため力積のデジタル制 御が可能となる. 日本でも 1974 年ラムダ L-4SC-3 号機, 1981 年 ETS-IVに PPT が搭載され, 宇宙空間 での試験が行われた.しかし、衛星の大型化により PPT の発生力積では要求力積を賄えなくなったため、 PPT への関心が薄れ研究が中断された. だが, 近年 衛星の小型化が進むにつれ、小型化に対応すること ができる PPT の研究が再び活発になっている.しか し、PPT の推力電力比や推進効率は他の推進機に比 べ非常に低いというのが現状である.これら推進性 能に関しては、外部磁場を印加することにより向上 がすることが過去の研究より明らかになっている²⁾. しかし研究が行われた当時では性能向上をさせるに 十分な強さの磁場を有した永久磁石は高価かつ大型 であったため, 簡素であり小型の構造を利点とする PPT へ適用した際にはその利点を喪失させることと なった. だが, 1983 年に佐川眞人によってネオジム 磁石が発表されて以来、現在に至るまで永久磁石の エネルギ積が向上し続けており³⁾,結果的に永久磁 石の小型化に繋がっている. したがって現在におい ては安価かつ小型の永久磁石が入手可能なため、こ れを用いた場合に PPT の小型という特徴を崩すこと なく推進性能を向上させることが期待できる.

2.外部磁場印加型 PPT の電磁加速力

PPT に外部磁場を印加した際,PPT の電磁加速力 は自己誘起磁場に由来するものと外部磁場に由来す るものの和となる.外部磁場印加型 PPT の性能を評 価する上で、外部磁場に由来するインパルスビット がどのようなパラメータに依存するかを明らかにす る必要がある.ここでは簡単のため、Fig.1に示す ようにカレントシート幅が電極幅と同一であり、そ の厚みが無視できるほど十分に薄く、かつカレント シート中の電流密度が一様である場合を考える.こ のとき、外部磁場による推力 F_{ext}は以下のようにな る.

$$F_{ext} = \int_{x}^{x+\delta} \int_{0}^{h} \int_{0}^{d} \vec{j} \times \vec{B}_{ext} \, dx \, dy \, dz \tag{1}$$

ここで, x はテフロン表面からカレントシートまで の距離, δ はカレントシート厚さ, h は電極間距離, d は電極幅, j は主放電電流密度, B_{ext} は外部磁場の 磁束密度である.主放電電流はカレントシート中の 電流密度の積分となるため以下のようになる.

$$J = \int_{x}^{x+\delta} \int_{0}^{d} \vec{j} \, dx \, dy \tag{2}$$

また簡単のために印加する外部磁場は一様であり, かつ *z* 方向成分のみを持つと仮定すると(1)式の *B_{ext}* は積分の外に出る.よって(1)式と(2)式より,(3)式が 導かれる.

$$F_{ext} = hJB_{ext} \tag{3}$$

外部磁場による推力が(3)式のようになり,(3)式を放 電時間τで積分することにより外部磁場によるイン パルスビット(電磁加速力)が導出できる.

$$I_{bit,ext} = \int_0^\tau F_{ext} dt = h B_{ext} \int_0^\tau J dt$$
(4)



PPTの放電が減衰振動の場合,放電電流 *J*は(5)式のようになる.

$$J = \frac{V_0}{\omega L_0} e^{-\left[(R/2L_0)t\right]} \sin \omega t$$
(5)

$$\omega = \left(\frac{1}{L_0 C} - \frac{R_0^2}{4L_0^2}\right)^{1/2}$$

ここで、 V_0 は印加電圧、 ω は放電の角周波数、 L_0 は回路の初期インダクタンス、Cはキャパシタの静電容量、 R_0 は回路の初期抵抗、tは放電開始からの時間である. (5)式を(4)式に代入することにより、外部磁場によるインパルスビット(電磁加速力)が得られる.

$$I_{bit,ext} = \frac{hB_{ext}V_0}{\omega L_0} \int_0^\tau e^{-\left[(R_0/2L_0)t\right]} \sin \omega t \, dt \tag{6}$$

(6)式のように外部磁場によるインパルスビットは 電極間距離 h,外部磁場の磁束密度 B_{ext} ,印加電圧 V_0 ,静電容量 C,回路の初期インダクタンス L_0 ,回 路の初期抵抗 R_0 の関数となる.

ここで、省略のため $k=R_0/2L_0$ とおくと $\int_0^{\tau} e^{-kt} \sin \omega t \, dt = \frac{\omega}{k^2 + \omega^2} - \frac{e^{-k\tau}}{k^2 + \omega^2} (k \sin \omega \tau + \omega \cos \omega \tau)$ となり、PPT の放電がキャパシタに蓄えられた電荷 を一度の放電で十分に放出する場合には τ を無限と することが可能であり、(7)式が導かれる.

$$I_{bit,ext} = hB_{ext}CV_0 = hB_{ext}Q_0 \tag{7}$$

(7)式より,外部磁場によるインパルスビットはキャパシタに蓄えられる電荷量に依存する可能性がある.

3. 研究目的

前述の計算より,外部磁場によるインパルスビットはキャパシタに蓄えられた電荷量に依存する可能 性がある.よって,本研究ではキャパシタが蓄える 電荷量のパラメータである静電容量と印加電圧を変 更し実験を行い,導出した式の妥当性を検証し,静 電容量と印加電圧が外部磁場によるインパルスビッ トに与える影響を評価することを目的とする.

4. 実験装置・実験条件

4-1. 平行平板型 PPT

本研究で用いた平行平板型 PPT の概略図と断面図 を Fig.2, Fig.3 に示す. PPT の電極には幅 5mm, 厚 さ 3.5mm の銅を用い, 電極間距離を 10mm にして配 置 し て い る . 推 進 剤 に は PTFE (Polytetrafluoroethylene)を用いている. 放電チャンネ ルは 20mm であり,上流側から 10mm の部分まで PTFE で側面を覆われている.外部磁場を印加した 際,イグナイタにより発生する電子が加速され,電 極間が短絡するのに十分なプラズマが供給されず主 放電が誘起されないことがあるため⁴⁾,側面を PTFE で覆うことによりイグナイタで発生するプラズマを 増加させ,主放電の誘起を容易にすることを目的と し, PTFE に U 字形の昇華面を持たせている.

4-2. 外部磁場

対称な磁場を形成するため同強度の磁場を発する ネオジム磁石を対称な位置に同方向で配置し、強い 磁力線のループを形成するためにヨークを取り付け ている. 概要図を Fig.4 に示す. ネオジム磁石は残 留磁束密度 1.24T, 表面磁束密度 0.56T, 着磁方向長 さ 30mm, 幅 10mm, 高さ 30mm である. ヨークに は構造用鋼である SS400 を用いた.磁気閉回路によ る z 方向磁束密度の x 方向分布を Fig.5 に示す. 放電 チャンネル内においては磁束密度のz方向成分はy, zの位置には依存しない.また外部磁場の磁束密度 は主放電が作り出す自己誘起磁場と同じオーダーで あるため、推進性能を変化させるに十分な強さを有 している.また、外部磁場は PPT が放電初期に作る 自己誘起磁場と同方向に印加している. これは前述 の数式においける Bert が正となる方向であるため, 電磁加速力を増加させる働きを持つ.



Fig.3 A-A' cross sectional view



Fig.4 Schematic of magnets with yoke





4-3.実験条件

キャパシタに蓄えられる電荷量が推進性能へ与え る影響を評価するため2通りの実験を行った。一つ はキャパシタに蓄えられるエネルギを固定し,静電 容量および印加電圧を変化させることにより,蓄え られる電荷量が推進性能に与える影響を評価する実 験である。他方は,静電容量を固定し,印加電圧を 変化させることにより,エネルギおよび電荷量の変 化が推進性能に与える影響を評価する.投入エネル ギを固定した際の実験条件を Table 1 に示す.また 静電容量を固定した際の実験条件は静電容量9.41µF であり,印加電圧を 0.6kV から 1.6kV まで 0.1kV ず つ変更し実験を行った.両者の実験ともに,外部磁

Capacitance	Voltage	Electric charge	Energy
$\mu \mathrm{F}$	kV	$\times 10^{-3}$ C	J
2.17	2.76	5.99	
5.64	1.72	9.70	
8.80	1.37	12.1	8.3
14.07	1.08	15.2	
17.07	0.98	16.7	

場を印加しない場合とした場合の2通りの推進性能 を取得している.

5. 実験結果・考察

投入エネルギを一定にし,静電容量と印加電圧を 変更し行った実験の結果と(4)式を用いて計算した 外部磁場によるインパルスビットをFig.6に示す.(4) 式による計算には実験で取得した電流波形を用い, 外部磁場の磁束密度BextはFig.5に示す分布の平均値 とした.また、計算値は外部磁場によるインパルス ビットと自己誘起磁場によるインパルスビットの和 として示しており、自己誘起磁場によるインパルス ビットは外部磁場を印加していない実験結果より 100µNs としている. ここで外部磁場を印加しない実 験については、試験装置の不具合から2度実験を行 ったのみである. Fig.6 より, 外部磁場を印加した場 合, キャパシタに蓄えられる電荷量が 15×10⁻³C に至 るまでキャパシタに蓄えられる電荷量に対しインパ ルスビットがおよそ線形に増加しており、計算値も 同様の傾向を示している. キャパシタに蓄えられる 電荷量が 17×10-3C の場合においては放電が途中で 停止したためインパルスビットが減少した. この際 の電流波形を Fig.7 示す. Fig.7 において,赤色の線 が一般的な電流波形であるが、青色の線のような半





Fig.7 Current waveform at 17×10^{-3} C

波長で放電が終了するという現象が実験中数多く見 印 られ,全体の90%以上を占めた.自己誘起磁場によ ル るインパルスビットについては,電流が半波長で終 お 了することにより,初期にキャパシタに蓄えられた よ エネルギをすべて放出することなく放電が終了した に ため自己誘起磁場によるインパルスビットの電磁加 ス 速成分が減少した.また,外部磁場印加時に放電が イ 半波長で終了することによりマスショットが減少す て ることは過去の研究においても同様の傾向を示して え おり⁵,結果的に電熱加速成分が減少した可能性が 考 ある.また,電流値が負にならなないことにより, 部

電流の時間積分値が増加し、計算値が増加したこと から、外部磁場によるインパルスビットの電磁加速 成分は増加したと考えられる.

静電容量一定で電圧のみを変更した実験結果を Fig.8 に示す.外部磁場印加時のインパルスビットと 外部磁場を印加していない状態のインパルスビット の差が外部磁場によって発生したインパルスビット と考えられるため、インパルスビットの差と(4)式を 用いて計算した値を Fig.9 に示す. Fig.8 より、外部 磁場を印加していない状態では、インパルスビット は印加電圧に対して二次関数的な増加、すなわちエ ネルギに対して線形的な増加を示しており、過去の 研究と同様の傾向を示している⁶.一方、外部磁場



Fig.9 Comparison between experimental value and calculated value

印加時において, Fig.9 より,外部磁場によるインパ ルスビットは印加電圧に対し線形的な増加を示して おり,計算値も同様の傾向を示している.また,Fig.8 より,全体にわたり外部磁場印加をしていないとき に比べ,外部磁場印加を行った状態の方がインパル スビットは大きい.計算値と実測値を比較すると, インパルスビットの増加傾向は一致するが,値とし ては異なり,最大で40%程度の違いが存在する.考 えられる要因として,計算値は電磁加速成分のみを 考慮しており,電熱加速成分を加味していない,外 部磁場は一様だと仮定しているが,実験では一様で ないこと等が挙げられる.よって,今後はマスショ ットを測定し,外部磁場による電熱加速成分への影 響を評価することが重要である.

6. 結論

外部磁場によるインパルスビットを表す式を導き, 実験を行うことで以下の結論を得た.

- 導出した式は電磁加速力のみを考慮しているため、定性的には実験値と一致するが、定量的には一致しない.理由としては、電熱加速成分を考慮していない、導出式は外部磁場を一様と仮定している等が挙げられる.
- 導出式を用いて計算した値と実験値は傾向が同じであるため、導出式は妥当だと考えられる。
- 外部磁場印加時のインパルスビットはキャパシ タに蓄えられる電荷量に対し一次関数的な増加 を示す。

参考文献

- 竹ヶ原春貴,"電気推進ロケット入門"栗木恭 一,荒川義博編,第8章,東京大学出版会, pp.157-181,2003
- 2) 竹ヶ原春貴,"外部磁場による固体プロペラント・パルス型・プラズマスラスタの性能向上に関する研究",東京大学院工学研究科航空学専門課程学位論文,1985
- 浜野正昭, "ネオジム磁石のすべて", 佐川眞人 監修, 第1章, アグネ技術センター, pp.1-14, 2011
- 進藤崇央,三村大樹,森真也,青柳純一郎,竹 ヶ原春樹,"平行平板型 PPT の磁場印加による 性能評価実験",平成 23 年度宇宙輸送シンポジ ウム, 2012, STEP-2011-059
- 5) 森真也,進藤崇央,田尻啓祐,青柳潤一郎,竹 ヶ原春貴,"平行平板型パルスプラズマスラス タにおける外部磁場印加時の性能評価",第56 回宇宙科学技術連合講演会,2012年,3J10
- 6) R. L. Burton and P. J. Turchi, "Pulsed Plasma Thruster", *Journal of Propulsion and Power*, Vol. 14, No. 5, pp. 716-735,1998