# 静電加速スラスターの性能評価(I)

## Performance Evaluation of Electrostatic Acceleration Thruster (I)

○市原 大輔・内賀 嶋瞭(名大院)・岩川 輝・佐宗 章弘(名大)

ODaisuke Ichihara • Akira Uchigashima • Akira Iwakawa • Akihiro Sasoh (Nagoya University)

### Abstract

A new electrostatic thruster was developed. The thruster has a cusped magnetic field between ring shape anode in upstream and hollow cathode in downstream. The ion beam characteristics, ion beam energy, ion beam current and divergence were measured as changing propellant flow rate, propellant injection port, discharge voltage and anode inner diameter. Ion beam energy was mainly affected by anode inner diameter. 2 different diameter anodes were tested and with larger diameter anode, ion beam energy was about 30% lower than that of smaller diameter anode case. Ion beam current was strongly affected by propellant flow rate and injection port. Injecting totally 1.36 Aeq Ar propellant though the near anode injection port, ion beam energy and ion beam current were 132 eV which was 59% of discharge voltage and 1.31 A which was 96% of total propellant flow rate. Using these results, thrust efficiency was 13% for maximum.

## 記号の説明

- *D*a: アノード内径
- Ei: イオンビームエネルギー,(1)式
- $\hat{J}$ : 全推進剤流量 (= $\hat{J}_1 + \hat{J}_2$ )
- Ĵ<sub>1</sub>: 推進剤流量(電流値換算)
- Ĵ<sub>2</sub>: ホローカソード用推進剤流量 (電流値換算)
- Jc: RPA 捕集電流
- Jd: 放電電流
- ji: イオンビーム電流密度
- Ji: イオンビーム電流
- J<sub>k</sub>: キーパー電流
- R: 回転半径
- Vc: RPA 挿印電圧
- Vd: 放電電圧
- V<sub>k</sub>: キーパー電圧
- η: エネルギー変換効率, (4)式
- $\bar{\theta}$ : イオンビーム発散角
- *φ*1: RPA 第1ピーク電圧,図4
- *φ*<sub>2</sub>: RPA 第2ピーク電圧, 図 4

#### 1. はじめに

化学推進機と比較してより高比推力を達成可能な電気推進機は、これまで主に宇宙機の姿勢制御に用いられてきたが、 近年では軌道変更にも適用されるようになり<sup>1)</sup>、活躍の幅を 広げている.しかし、推力密度は化学推進機の1/1000程度 であるために<sup>2)</sup>ミッション期間の長期化が避けられず、電気

推進機の高推力密度化が求められる. 推力密度はプラズマ密 度に比例することから, 高密度プラズマを生成可能な Helicon 波放電を電気推進機に適用する試みが行われている <sup>2-6)</sup>. Harada ら<sup>5</sup>は Helicon プラズマを静電加速する推進機, Helicon Electrostatic Thruster を開発した. Helicon 波放電に投 入する電力を増加すると放電電圧相当のエネルギーまでイ オンを加速できることが報告されている.また, Uchigashimaのらの報告では同推進機におけるイオン加速は 半径方向電界を用いてなされたものであることを示唆する 結果が得られている. HEST ではアノード-カソード間の直流 放電によってプラズマを生成/加速することも可能である. また、半径方向電界を用いたイオン加速ではアノード近傍に てプラズマを生成することが望ましい. そこで本研究ではア ノード近傍から推進剤を供給し、半径方向電界と軸方向発散 磁場とを組み合わせたイオンの静電加速を試みた. アノード 内径, 推進剤流量, 推進剤供給位置, 放電電圧を変化させた 際のイオンビームエネルギー,イオンビーム電流,放電電流 を測定し、イオンビーム発散角、エネルギー変換効率を評価 したのでその結果を報告する.

## 2. 実験装置

2.1 スラスターヘッド 本実験にて新たに製作したスラ スターヘッドの断面図ならびに回路図を図 1 に示す.上流 部にリング型アノードならびに絶縁板を,下流部にホローカ ソードを設置し,両者の間に発散-ソレノイドコイルと永久 磁石からなる磁気回路を用いてカスプ磁場を印加する.リン グ型アノードは銅製であり,内径 *D*a,外径 80 mm,厚さ10 mm とした.リング内側には直径(*D*a-3) mm の凸型を有する

絶縁部品を設置した.これにより、リング型アノード内面と 凸部とにより幅 1.5 mm のスリットが形成され、本スリット を通じて推進剤を供給した.本供給経路を Port A とする.作 動特性に対する推進剤供給経路の影響を評価するため,中心 軸上に直径 1.5mm の流路を設け、Port B とした. 印加した磁 場形状を図2に示す.ソレノイドコイル,16本のネオジム 磁石および軟鉄製円盤から構成される磁気回路を用いて発 散-カスプ磁場を印加した.ネオジム磁石は周方向に等間隔 で設置した. ソレノイドコイルによってアノード近傍では緩 やかな発散磁場が形成される一方,スラスター下流域ではネ オジム磁石により磁力線は大きく変形しカスプ磁場を形成 する. コイル電流は 10A に固定した. このとき磁場強度は ソレノイドコイル中心部にて 100 mT でありスラスター下流 域にて1mT未満のField free 領域を形成した.このField free 領域内において、ソレノイドコイル中心から軸方向に 150 mm、中心軸から半径方向に 70 mm の位置にホローカソード (Kaufman & Robinson 製 DLHC-1000)を設置した.





2.2 イオンビームエネルギー分布関数計測 イオンエネ ルギー分布関数の計測には図 3 に示す Retarding Potential Analyzer (RPA)を用いており, ソレノイドコイル中心から 350 mm 離れた中心軸上に設置した. RPA は 3 枚のステンレス製 グリッドとイオンコレタクから構成されている. 1 枚目のグ リッドは浮遊電位であり、プラズマのデバイ長を大きくする 役割を持つ.2枚目のグリッドはカソード電位に対して-100 Vにバイアスされており、電子の流入を防いでいる.3枚目 のグリッドの電位 $V_3$ はカソード電位に対して-20から440V の間で掃引され、イオンを選別する.グリッド下流には直径 30 mm の鋼製のイオンコレクタが設置されており、 $V_3$ 以上 のエネルギーを持つイオンのみがコレクタに到達しイオン 電流  $J_c$ として計測される. $J_c$ は 15 k $\Omega$ (誤差±5%)の抵抗に かかる電圧を計測することにより評価した.



図 3 Retarding potential analyzer (RPA)断面図および回路図

-20 V  $\leq$  V<sub>3</sub>  $\leq$  0 V での値で規格化した J<sub>c</sub>の測定例ならびに イオンエネルギー分布関数(IEDF)算出例を図 4 に示す.規 格化した J<sub>c</sub>を最小二乗法にて Fitting し, V<sub>3</sub>に対する微分値 ( $dJ_c/dV_3$ )を用いて IEDF を算出した.図 4 に示す通り IEDF は 2 つのピーク値を有する.それぞれのピークにおける V<sub>3</sub> の値を  $\varphi_1$ ,  $\varphi_2$  とすると、イオンビームエネルギーE<sub>i</sub>は

*E*<sub>i</sub> ≡ *φ*<sub>2</sub> - *φ*<sub>1</sub> (1)
 と定義することができる.以下, (1)式に基づいて *E*<sub>i</sub>を評価 する.



図 4 イオンエネルギー分布関数(IEDF)算出例 ( $\hat{J}_1$ =0.5 Aeq,  $V_d$ =300 V,  $D_a$ =27 mm, injection port A)

2.3 イオンビーム電流計測 イオンビーム電流は直径 12 mmの捕集面を有する Faraday cup を用いて測定した. 捕 集面はカソード電位に対して-50 V にバイアスされており, 捕集面に流入するイオンビーム電流を1kΩの抵抗器を用い て測定した. イオンビーム電流の空間分布計測のため Faraday cup を図 5 に示すとおり周方向に回転速度 70 deg./sec.でスイープした. 中心軸上における推進機出口位置 を回転中心とし、半径 250 mm 上での回転角  $\theta$ に対するイ オンビーム電流密度  $j_i(\theta)$ を測定した.  $\theta=0$  deg.の値で規格化 した  $j_i$ の測定例を図 6に示す.測定した  $j_i(\theta)$ から(2),(3)式 で定義されるイオンビーム電流  $J_i$ ならびにイオンビーム発 散角 $\bar{\theta}$ を算出した.



図 6 イオンビーム発散角算出例 ( $\hat{J}_1$ =0.5 Aeq,  $V_d$ =300 V,  $D_a$ =27 mm, injection port A)

$$J_{i} \equiv 2\pi R^{2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} j_{i}(\theta) |\sin\theta| \cdot d\theta$$
(2)  
$$\left\langle \cos\overline{\theta} \right\rangle \equiv \frac{2\pi R^{2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} j_{i}(\theta) |\sin\theta| \cdot \cos\theta \cdot d\theta}{2\pi R^{2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} j_{i}(\theta) |\sin\theta| \cdot d\theta}$$
(3)

2.4 真空排気系 実験は直径 1.2 m, 長さ 3.2 m のステン レス製真空チャンバーを使用した. チャンバー内は排気速度 116.7 L/s のドライポンプで粗引き後,排気速度 8,400 L/s の クライオポンプを用いて真空引きされる. チャンバー内圧力 は,電離真空計を用いて計測され,  $\hat{J}_{1}=1.0 \text{ Aeq}$  において,  $1.0 \times 10^{-2} \text{ Pa}$ 以下に保たれている.

## 3. 実験結果

**3.1 実験条件** 本実験にて設定した各パラメータおよび その値を表 1 にまとめる. 各作動条件において *E*<sub>i</sub>, *j*<sub>i</sub>(*θ*)に加 え, 放電電流 *J*<sub>d</sub>, キーパー電圧 *V*<sub>k</sub>を測定した. 測定は作動 条件ごとに 2 回実施し, 平均値をシンボルで, 標準偏差をエ ラーバーの大きさで示す.

	表 1 実験条件	
Parameter	Unit	Value
Propellant	-	Ar (99.9999%)
Injection port	-	Α, Β
$\hat{J_1}$	Aeq	0.5, 1.0
$\hat{J}_2$	Aeq	0.36
$J_{ m k}$	А	2.0
$V_{ m d}$	V	175-300
$D_{\mathrm{a}}$	mm	27, 50

3.2 アノード内径の影響 D<sub>a</sub>を変化させた際の E<sub>i</sub>算出 結果を図 7 に示す. Daによらず Vaの増加に対して Eiは線形 に増加た. V<sub>d</sub> =300 V において D<sub>a</sub> =27 mm では E<sub>i</sub>=216 eV で あった. これは Vaに対して 72%である. Da=50 mm の場合, 同条件において  $E_{i=154 \text{ eV}}$  であるが、これは  $D_a = 27 \text{ mm}$  での  $E_i$ に対して 71%にとどまった. また,  $D_a = 27,50 \text{ mm}$  におい てそれぞれ Vd <200 V, Vd <250 V ではプラズマを生成するこ とができなかった. 推進剤の電離は中性粒子と電子との非弾 性衝突によって進行する. アノード近傍では発散磁場である ことを考えると、Daを増加させた場合、スラスター中心軸上 からアノード内面の間を横切る磁力線の本数も増加する.ホ ローカソードから放出された電子は磁力線に沿って拡散し, スラスター中心軸上がカソード電位であると仮定すると、Da の増加により推進剤供給孔付近まで到達する電子が減少し, より低電位位置にて推進剤が電離すると考えられる. その結 果,イオンの加速に用いることができる電位差が低下するこ とで Eiも低下したと思われる.以下,より Eiの高い Da =27 mmの場合に限って議論する.



図 7  $E_i$ に対する  $D_a$ の影響 ( $\hat{J}_1=0.5$  Aeq, injection port A)

**3.3 推進剤流量,供給位置の影響**はじめに推進剤流量 の影響を述べる. *Ĵ*<sub>1</sub>を変化させた際の *E*<sub>i</sub>, *J*<sub>i</sub>, *J*<sub>a</sub>測定結果を図 8 に示す. 推進剤は Port A より供給した. *Ĵ*<sub>1</sub>の値によらず *E*<sub>i</sub>は *V*<sub>a</sub>の変化に対して同様の傾向を示した. *Ĵ*<sub>1</sub>の違いは *E*<sub>i</sub> に大きく影響しないものの,同 *V*<sub>a</sub>においては *Ĵ*<sub>1</sub>が小さいほ ど *E*<sub>i</sub>も高い. *V*<sub>d</sub>=225 V では *Ĵ*<sub>1</sub>=1.0 Aeq での *E*<sub>i</sub>は *Ĵ*<sub>1</sub>=0.5 Aeq での *E*<sub>i</sub>に対して 87%であった. 一方, *J*<sub>i</sub>, *J*<sub>a</sub>は *Ĵ*<sub>1</sub>の違いに より大きく変化する.  $V_d$ =225 V では $\hat{J}_i$ =1.0 Aeq での $J_i$ ,  $J_d$ はそれぞれ 1.31 A, 2.12 A であった.  $J_i$ は全推進剤流量相 当の電流値( $\hat{J}_i$ + $\hat{J}_2$ )の 96%に達しており,完全電離に近いプ ラズマを生成できた.  $\hat{J}_i$ =0.5 Aeq では同条件における  $\hat{J}_i$ =1.0 Aeq での値と比較して $J_i$ ,  $J_d$ はそれぞれ 14%, 21%に とどまった.  $\hat{J}_i$ が大きいほど電子-中性粒子間の衝突頻度も 増加すると考えられ,  $\hat{J}_i$ =1.0 Aeq において推進剤の電離が 促進したことで $J_i$ ひいては $J_d$ も増加したと予想される.  $V_d$ =150 V と比較して  $V_d$ =200 V では, 53 W の投入電力増加 に対してイオンビーム電力( $J_i \times E_i$ )は 49 W 増加している. このように投入電力増分の 90%以上をイオンビーム電力 に変換可能な作動領域が存在する.  $\hat{J}_i$ =1.0 Aeq,  $V_d$ =200 V での測定結果を用いると,全投入電力( $J_dV_d$ + $J_kV_k$ )390 W に 対してイオンビーム電力は 141 W となる. これはエネル ギー変換効率 36%に相当する.

次に推進剤供給位置の影響について述べる.  $\hat{J}_i=1.0$  Aeq とし Port B から推進剤を供給した場合の  $E_i$ は Port A から供 給した場合の  $E_i$ と比較して最大 14%減少した. アノード内 面に近い Port A から推進剤を供給することでアノード近傍 にて推進剤が電離し,より高電位位置からイオン加速が行わ れた結果と考える.  $J_i, J_d$ は推進剤供給位置の影響を大きく受 ける.  $V_d = 200V$ において Port B から推進剤を供給した場合 の  $J_i, J_d$ は Port A から供給した場合と比較してそれぞれ 56%, 77%にとどまった.



図 8  $E_i, J_i, J_d$ に対する  $\hat{J_1}$  の影響 ( $D_a=27$  mm, injection port A)

**3.4 イオンビーム発散角計測結果** (3)式に基づいて算 出した $\bar{\theta}$ を図 9 に示す.  $\hat{J}_1$ の値によらず  $V_d$ の変化に対し て $\bar{\theta}$ は大きく変化せず,  $\hat{J}_1=0.5$ , 1.0 Aeq においてそれぞれ 45 deg., 50 deg.程度であった. これはカスプ磁場を用いた HEMP<sup>7</sup>と同程度の値(45-55 deg.)であり, Hall スラスター <sup>8)</sup>(35-48 deg.)より大きい.  $V_d$ によらず $\bar{\theta}$ はほぼ一定である ことから,  $\bar{\theta}$ はカスプ磁場形状で決定されると予想される. 磁場形状を変化させ,  $\bar{\theta}$ を減少することが今後の課題の 1 つである.



図 9 イオンビーム発散角算出結果 (*D*<sub>a</sub>=27 mm, injection port A)



図 10 単位推進剤流量あたりの投入電力に対するイオン 1 個あたりの軸方向運動エネルギー (*D*a=27mm, *V*d=175-300V, injection port A)

3.5 推力効率算出結果 測定した E<sub>i</sub>, J<sub>i</sub>, J<sub>a</sub>ならびに算出し た  $\bar{\theta}$  を用いて推力効率  $\eta$  を算出した.推力効率の定義より, 推進剤粒子 1 個あたりに投入した電力とイオン 1 個あたり の軸方向運動エネルギーとの関係は以下のように表すこと ができる.

$$\eta = \frac{F^2}{2mJ_{\rm d}V_{\rm d}} = \frac{E_{\rm i}}{V_{\rm d}} \cdot \frac{J_{\rm i}}{J_{\rm d}} \cdot \frac{J_{\rm i}}{\hat{j}} \cdot \left\langle \cos\bar{\theta} \right\rangle^2$$
$$= \frac{\left(J_{\rm i}/\hat{j}\right)^2 \cdot E_{\rm i} \left\langle \cos\bar{\theta} \right\rangle^2}{J_{\rm d}V_{\rm d}/\hat{j}} \tag{4}$$

ここで $\hat{J}=\hat{J}_1+\hat{J}_2$ である. Port A を用いて推進剤を供給した際の測定値に基づき,(4)式を用いて算出した  $\eta$  を図 10 に示す.図 10において原点からの傾きが $\eta$ に相当する. $\hat{J}_1=0.5$  Aeq では  $\eta$  は 5%未満にとどまった. 一方  $\hat{J}_1=1.0$  Aeq においては最大 13%となった.図 8 に示すとおり  $\hat{J}_1$ によって  $J_i$ , $J_d$ が大きく変化する. $\hat{J}_1$ の増加量以上に  $J_i$ が増加したことで軸方向運動エネルギーも増加したものと考える.

#### 4. 結論

上流部のリング型アノードと下流部のホローカソードと の間にカスプ磁場を配した静電加速機を試作し、そのイオ ンビーム特性を取得した.

- イオンビームエネルギーはアノード内径の影響を強 く受ける.アノード内径50mmの場合,27mmの場合に 対して30%イオンビームエネルギーが減少する.電離 位置に応じて加速に用いることができる電位が異な るためと考える.
- イオンビーム電流は推進剤流量の影響を強く受ける.
   1.0 Aeq相当のArを供給した場合,推進剤流量相当のイオンビーム電流が測定されたが,0.5 Aeqではその14% 程度にとどまった.電離衝突頻度が上昇したためと考える.
- 3. イオンビーム発散角は推進剤流量によらず45-50deg 程度であった.発散角はカスプ磁場形状で決定され ると考える.

#### 参考文献

- Oh, D. Y., Snyder, J. S., Goebel, D. M., Hofer, R. R. and Randolph, T. M. : Solar electric propulsion for discoveryclass missions, J SPACECRAFT ROCKETS,. 51 (2014), pp. 1822-1835.
- Charles, C., Boswell, R. W., Laine, R. and MacLellan, P. : An experimental investigation of alternative propellants for the helicon double layer thruster, J PHYS D APPL PHYS, 41 (2008), Art.ID. 175213.
- Longmuir, B. W. et al. : Ambipolar ion acceleration in an expanding magnetic nozzle, PLASMA SOURCES SCI T, 20 (2011), Art.ID. 015007.
- Takahashi, K., Komuro, A. and Ando, A. : Low pressure, high-density, and supersonic plasma flow generated by a helicon magnetplasmadynamic thruster, APPL PHYS LETT, 105 (2014), Art.ID. 193503.
- Harada, S. et al. : Electrostatic acceleration of helicon plasma using a cusped magnetic field, APPL PHYS LETT, 105 (2014), Art.ID. 194101.
- Uchigashima, A. et al, : Anode Geometry Effects on Ion Beam Energy Performance in Helicon Electrostatic Thruster, IEEE T PLASMA SCI, accepted.
- Koch, N., Harmann, H. P. and Kornfeld, G. : Development & Test Status of the THALES High Efficiency Multistage Plasma (HEMP) Thruster Family, 29<sup>th</sup> International Electric Propulsion Conference, IEPC-2009-297, 2009.

 Hoffer, R. R., Jankovsky, R. S. and Gallimore, A. D. : High-Specific Impulse Hall Thrusters, Part 1: Influence of Current Density and Magnetic Field, J PROPUL POWER, 22 2006), pp. 721-731.