# 数値解析によるマイクロ波放電式中和器の内部物理解析

○楠田将士, 笹川裕太郎, 山本直嗣, 中島秀紀(九大)

## 1. はじめに

# 1.1. 研究背景

イオンエンジンは、宇宙用推進機の中でも、特に比推 カの高い静電加速型電気推進機であり、小惑星探査機 「はやぶさ」のミッションのような深宇宙探査や、人工 衛星の姿勢制御、軌道遷移に使用されている. 「はやぶ さ」ミッションにおいて、イオンエンジンの中でも無電 極のために長寿命を期待されていたマイクロ波放電式 が採用され、ミッションの成功によって、マイクロ波放 電式イオンエンジンの世界初の宇宙実証がなされた. 今 後、その利用は益々拡大していくだろう. 開発にあたっ て、イオンエンジンは、低推力のために所定のΔVを得 るために、数千から数万時間の長時間の作動が必要とな る. そのために、地上での耐久試験において、数万時間 をかける必要があり、その際の人的・時間的コストは開 発の際に大きな負担となっている.

そのような状況の下,数値解析によってイオンエンジ ンの寿命評価の指針を得る研究が進められている.先の はやぶさのミッションでは,宇宙機の帯電を防ぐために 設置されているマイクロ波放電式中和器の不具合及び 性能低下がイオンエンジンシステムの寿命の制限要因 となることが分かった.マイクロ波放電式中和器に関し ては,その寿命どころか内部の物理現象も不明である. よって,本研究では,マイクロ波放電式中和器の内部物 理現象の解明,性能向上への指針を得ることおよび寿命 評価ツールの作成を目的としている.

これまでに、本研究室では、内部物理解析するものと して①電子とマイクロ波の相互作用の効果を解析する 解析ソルバ(3D-FDTD-PIC)と ②電子とイオンの運動及 びシース解析を目的とした静電場解析を行うコード (2D-Full-PIC).寿命評価を行うものとして、③中和器内 部のスパッタ粒子の動きの解析するコード(2D-DSMC) という3つの解析物理対象に対するコード群の作成を行 ってきた.②の電子とイオンのプラズマ解析に際し、電 子とイオンを各々粒子として扱う Full-PIC(Particle In Cell)モデルを採用した.これは、一連のツールは、より 忠実に挙動を模擬する設計思想の下、開発されている為 である.本稿では、さらに忠実な解析を進めるために、 従来の 2D-Full-PIC コードでは,電子のマイクロ波電力 の吸収効果は,ECR(電子サイクロトロン共鳴)を模擬し ていたが,これを改善し,ECR 効果のみではなく,空間 毎のエネルギー吸収効果を取り入れることにした.密度 分布,エネルギー分布,電位分布などを用いて,定性的 なプラズマ挙動を議論する.

# 2. 数值解析手法

### 2.1. 全体のフロー

まず、ツール全体のフローについて詳しく説明する. 本研究では初期電子密度を一様として、①電子とマ イクロ波の相互作用を解析し、その効果をエネルギ ー獲得確率として、②電子とイオンの運動を解析し、 密度分布を得る.電子密度分布を①のマイクロ波解 析にフィードバックし、定常状態まで繰り返す.そ の後、③各壁面電流値からスパッタ計算を行い、マ イクロ波性能の低下を解析する.その効果をさらに マイクロ波解析へとフィードバックする.これらの 連成解析を進めることによって、より忠実な解析が 可能となる.本稿では、連成解析を行うステップとして、 上述の通り、①と②の連成部を検証するために、①と② のみを扱う.



#### 2.2. 粒子計算の意義

ECR プラズマ源の数値解析は、内外で実施されて おり、電子とイオンを粒子として扱う Full-PIC モデ ルと電子を流体、イオンを粒子として扱う Hybrid-PIC モデルがある.電子を流体と扱うことで、計算コス トを大幅に減少させることが出来るが、壁面シース をモデル化する必要があり、厳密解と言えない.そ こで、電子も粒子として扱うことで、壁面シースを 直接解くことが出来、さらに磁気ミラーによる電子 閉じ込め効果も表現できる.また,流体計算の妥当 性の評価も可能である.故に,高い計算コストがあ るものの,粒子計算を行う意義はあると言える.

# 2.3. 解析対象

本稿では、解析対象として、本研究室の実験体系を導入した.解析対象となる中和器の断面図及び解析領域を図2に示す.計算領域は赤枠で示すように軸対称zr円筒座標系z=18mm,r=10mmとしている.円筒状の放電室に、L字型のアンテナを内挿したものとし、直方体のサマリウムコバルト磁石を14個、放電室の周りに囲んだ物である.放電室の上流(図左)と下流(図右)に設置された磁性体(Fe)と永久磁石により、プラズマの生成・維持に必要な磁場が形成されている.図3に、その磁場分布を示す.これは、Advanced Science Laboratory, Inc社の3次元磁場解析ソフトAmazeを用いて解析した磁束密度分布である.本稿で用いられるマイクロ波周波数は4.2GHzの為、ECRを起こす磁束密度は0.15Tである.図中の黒線部がECR層を示している.



図 3. 磁束密度分布(zr 断面) 黒線は ECR 層(0.15T)

# 2.4. マイクロ波解析

マイクロ波解析は 3D-FDTD-PIC を用いて解析される. これは、増井ら<sup>1)</sup>によって開発されてきた電子とマイク ロ波の相互作用を解析するコードである.電子スケール で解析するものとし、中性粒子とイオンは背景として動 かず,静電場を考慮しないものとする.マイクロ波伝播 解析にはFDTD 法を用いる.3次元体系として電場と磁 場を差分化し,基礎式として以下のマクスウェル方程式 によって解く.

$$\nabla \times \boldsymbol{E} = -\mu_0 \frac{\partial \boldsymbol{H}}{\partial t}$$
(3)  
$$\nabla \times \boldsymbol{H} = \varepsilon_0 \frac{\partial \boldsymbol{E}}{\partial t} + \boldsymbol{J}$$
(4)

電場計算に用いられる電流密度 J の項として, PIC 法で 計算される電子電流密度のみを考慮して計算する.

一方 FDTD-PIC では、イオンと中性粒子を背景として 置き、電子のみを粒子として扱う.電子の運動は PIC 法 により解析する.電子の位置と速度は以下の運動方程式 を leap-frog 法により時間中心差分により解く.

## 2.5. プラズマ解析

プラズマ挙動解析のための 2D-Full-PIC について 説明する. 粒子計算は, PIC 法(particle in the cell method)を用いた. PIC 法では,離散的な空間格子に 電磁場量を割り振り,格子内の粒子に電磁場量を線 形補間して与える.(1)の運動方程式を基礎式として 電子,イオンについてイオンの時間スケールで解く. 電子とイオンを粒子として扱うことから Full-PIC と 呼ばれる.このように粒子法を用いることで,壁面 シースを解く際,モデル化が不要であり,(2)のポワ ソン方程式を解くことができる.シースを解析する 際,格子間隔をデバイ長程度にする必要があるため, 計算コスト削減のために2次元解析を行っている.

ポワソン方程式を解く際,(2)式を差分化し,連立 方程式として解いた.このポワソン方程式の連立方 程式の解法として,反復法の一種であるマルチグリ ッド法を用いた.マルチグリッド法は比較的高速な 解法であり,多大な計算コストを必要とするシース の解析には有効であると考え採用した.シース解析 の際に,不等間隔格子を採用した.格子全体をデバ イ長で解くことは,多大な計算コストとなるので, シース解析に必要な壁面付近のみをデバイ長程度の 細かい格子に設定することで,計算コストをかける ことなくシースを解くことが可能となった.

電子・中性粒子・イオンの衝突は弾性,励起、電離衝 突を考慮し,衝突判定として,計算時間短縮のため Null-collision 法を用いている.これは,

$$m\frac{d\mathbf{v}}{dt} = q(\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B}) \tag{1}$$

$$\nabla^2 \phi = -\frac{\rho}{\varepsilon_0} \tag{2}$$

# 2.6. FDTD-PIC から Full-PIC への連成方法

1

2D-Full-PIC へ電子のマイクロ波吸収効果を渡すため に、3D-FDTD-PIC において、各電子がある領域、ある 時間に受け取るエネルギー増分を観測し、それを図5に 示すような確率分布として算出する.ここで、ある領域 とは、FDTD-PIC で計算する際の1セル(0.5mm×0.5mm ×0.5mm)を表し、ある時間とは、電子の平均エネルギー を約 8eV と仮定した時の1 セルを通り過ぎる時間、約 0.9 ns とする. この 8eV はマイクロ波放電式イオンエン ジンの内部をレーザートムソン散乱法で計測した際の 値である. 従来は、図3に示すような ECR 層を電子が 通る時のみ、エネルギーを与えていたが、上記のように 1 セル毎のエネルギー増分の効果を反映させることによ り、より厳密な解が、得られる. これを可能にしたのは、 並列化や計算機性能の向上により、計算可能になった為 である.



図 5 FDTD-PIC における空間エネルギー分布(yz 断面)と あるセルにおける電子エネルギー獲得確率分布

## 2.7. 境界条件

壁面での粒子の扱いとして,壁面に達したものとオリフィス下流では,無条件で電子・イオンは消失するものとした.尚,今回は,非対称性のあるL字アンテナの壁面条件は2次元で表現できないために,アンテナでの消失は考えないものとした.

## 2.8. 解析条件

Full-PIC における種々のパラメータを表1に示す.推進剤,マイクロ波周波数及び投入電力は本研究室所有の中和器に用いられたものと同等である.中性粒子密度に関しては,別途同中和器体系にて DSMC 計算を行ったところ,0.05mg/sでは,2.1×10<sup>20</sup> m<sup>-3</sup>で一定となったため,それを導入した.出口(オリフィス下流)の計算領域の端に 30V をかけ,イオンビーム電位を模擬した.

推進剤	Xe
ガス流量	0.05 mg/s
中性粒子密度(一定)	$2.1 \times 10^{20} \text{ m}^{-3}$
マイクロ波周波数	4.2 GHz
投入電力	8 W
初期密度	$1.0 \times 10^{17} \text{ m}^{-3}$
初期電子温度	2.0 eV
初期イオン温度	300 K
出口電圧	30 V

表1物理パラメータ

表2 計算パラメータ

各粒子数 (電子・イオン)	各 1000 万個
1 セルあたりの粒子数	約 40 個
タイムステップ	$1.0 \times 10^9$ ns

## 2.9. 並列化

本稿では、粒子数を増やし、計算精度の向上を図った. しかし、計算コストが大幅に上がる.そのため、計算時間の短縮が必要であった.そこで、分散メモリ型の並列 計算機に最適化するため、MPI (Message Passing Interface) を用いた.<sup>5)</sup> 今回、粒子分割つまりノードの数だけ粒 子数を分割し、メモリを分散化し、計算コストの削 減を図った.Full-PIC において、PIC 計算部の並列化 は比較的容易であるので、PIC 部のみの並列化を図っ た.並列数を384 とすると、従来の約10倍の速度が 得られた.ポワソン方程式の反復計算がその多くを 占めているため、今後は反復計算を並列化すること で、更なる計算コストの削減が図れるはずである.

### 3. 解析結果

#### 3.1. 空間エネルギー分布

まず, FDTD-PIC から Full-PIC への連成がきちんと 行われているかを確認するために、電子のエネルギ ーを見る.図6に空間電子エネルギー分布を示す. これは、2D-Full-PICを9000nsまで解析した結果であ る.図5のようなアンテナの先端付近にエネルギー が集中するような分布になっている.以前は、ECR 層付近しか高エネルギーが存在しなかったが、電子 エネルギー獲得確率を各セル毎で評価するように改 善すると, FDTD-PIC で解析した結果通りに, エネル ギーが与えられるようになった.よって、連成がき ちんと行われていることが確認できる.また、出口 電位があるオリフィス下流にも高エネルギー電子が 存在しているので、ビーム電位により電子が加速さ れている事がわかる. FDTD-PIC の分布と比べて, 広 がっているようにみえるのは、静電場の影響の可能 性があるかもしれない.また、定量的に見ると、全 体的に 3eV, BACKYORK と FRONTYORK 間の磁気 チューブ付近を中心に 8eV 以上の電子が分布してい る事がわかる.マイクロ波放電式イオンエンジンの レーザートムソン散乱計測では、8eV 程度と出てい るので、定量的にも合っていると言えるが、定常状 態ではないので,評価はできない. 今後,連成解析 を進め、定常状態まで解析した後、実験値等との比 較が必要である.



図6空間エネルギー分布 9000 ns 後

#### 3.2. 空間電位分布

次に、シースや中空電位が模擬できているか確認 するために、電位を見る.図7に空間電位分布を示 す.まず、オリフィス下流に出口電位として、30V 設定していたが、きちんと現れている事がわかる. 壁面シースの確認だが、壁面に対して、負の電位も しくは、中空に比べて低電位が見られる.壁面シー スを表現できていると言える.次に、放電室の中空 電位であるが、<br />
中心付近に若干ではあるが、<br />
高電位 が見られる. 先ほど述べたエネルギー分布でも, 中 空に高エネルギー電子が存在しており、この地点で 多くの電離が起こっているため、後述する密度分布 でもこの地点が高い密度を示しており、高電位が存 在しているものと考えられる.しかし、BACKYORK のすぐ上に低電位が存在しており、定性的な振るま いといえるのか難しいものもある.また、定量的に 見ると、後述する高密度の割には、非常に低く(10V 程度)見積もられている.実験値からは、20~30V程 の電位の存在が示唆されていることも有り、電位に 関しては、過小評価されていることがわかる.



図7空間電子エネルギー分布 9000 ns 後

### 3.3. 密度分布

プラズマ挙動を見るために、電子とイオンの密度 分布を見る.図 8(a)に空間電子密度分布,図 8(b)に 空間イオン密度分布を示す. 電子密度は, BACKYORK 寄り、イオン密度は FRONTYORK 寄 りに高密度が存在しているのがわかる.図6の高エ ネルギー電子が存在しているところとイオン密度 の高密度がある地点が合致するので,この地点で多 くの電離が起こっていることがわかる.電子は磁気 チューブ内に閉じ込められているのはわかるが、イ オンも閉じ込められているように見える.本来なら ば、イオンは壁面シースに引き寄せられる筈である. 電場の効果が上手く働いていないことがわかる.ま た、定量的に見ると、電子・イオン共に非常に高い 密度を示している. 特に, イオンは, 1.0×10<sup>20</sup> m<sup>-3</sup>以 上を示している. 中性粒子密度一定で 2.1×10<sup>20</sup> m<sup>-3</sup>で あるため、電離度が100%を超えるものとなり、過剰 に電離している事がわかる.これは、明らかに過大 評価であり、損失機構の見直しや衝突計算の際に過 剰に電離する地点を一定とせずに、中性粒子密度を 減らす必要があるかも知れない.





図 8 (b) 空間イオン密度分布 9000 ns 後

# 4. まとめ

3D-FDTD-PIC コードを用い,マイクロ波解析を行い,その効果を 2D-Full-PIC コードに反映させて,電子とイオンのプラズマ挙動を解析した.FDTD-PIC から Full-PIC への連成において,従来の ECR のみを考慮したマイクロ波からの電子のエネルギー増分の効果から,各セル毎のエネルギー増分の効果を取り入れることが出来た.

壁面シースと中空電位を模擬することに成功した が、実験値より低い値を示した.過剰電離し、イオ ンの密度が高過ぎる値をとってしまった.

今後は、電位分布の過小評価と電離の際の過大評 価を改善するために、ポワソンソルバの見直しと密 度の過大評価の改善のために損失機構の見直しと衝 突計算の見直しが必要と考えられる.連成解析の自 動化を行い、実際に計算をしてみて、定常状態への 目処が立つかを確認していく.

#### 参考文献

- Ohmichi, W., and Kuninaka, H.: Degradation Mechanism of ECR Neutralizer and Countermeasure, IEPC-2011-314, 2011
- 2) 増井博一:マイクロ波放電型宇宙推進用プラズマ 源に関する数値解析,九州大学博士論文,2005
- 3) 廣池匠哉:マルチグリッド法を用いたマイクロ波 放電式中和器のプラズマ損失機構解明,九州大学 修士論文,2012
- 4) 窪田健一,渡邊裕樹,船木一幸,山本直嗣,中島 秀紀,宮坂武志、"マイクロ波放電式中和器の3 次元 Hybrid-PIC シミュレーション,"第45回流体 力学講演会 /航空宇宙数値シミュレーション技 術シンポジウム2013 論文集2C15、2013 年7月、 東京
- 5) 青山幸也:並列プログラミング入門 MPI 版, 理化 学研究所 情報基盤センター http://accc.riken.jp/secure/4467/parallel-programming \_\_\_\_\_main.pdf
- Y. Takao, "Three-Dimensional Particle-in-Cell Simulation of a Miniature Microwave Discharge Ion Thruster mu1", IEPC-2013-186