空気吸い込み性能とマイクロ波受電性能による マイクロ波ロケットのサイジング

Sizing of Microwave Rocket Based on Air-breathing and Microwave-receiving Performance

○福成 雅史・中村 友祐・小泉 宏之・小紫 公也 (東大)

OMasafumi Fukunari • Yusuke Nakamura • Hiroyuki Koizumi • Kimiya Komurasaki(The University of Tokyo)

Abstract (概要)

Microwave Rocket is an air-breathing beamed energy propulsion rocket using microwave beams irradiated from the ground. In this paper, a sizing of Microwave Rocket was conducted. A microwave beam concentrator and reed valve air-breathing system are key technologies to determine the Microwave Rocket size. The reed valve is driven by pressure difference between inside and outside of the thruster without any actuators and therefore, the reed valve can synchronize with the engine cycle. The microwave concentrator receives the microwave beam of which radius is larger than that of the thruster. The thruster diameter and length, number of the thruster and concentrator size were estimated assuming a replacement of the first-stage engine and solid rocket boosters of the Japanese H-IIB rocket with Microwave Rocket.

1. はじめに

今後望まれる大規模な宇宙開発や宇宙探索などの宇宙活動において、宇宙への物資輸送コストがボトルネックとなっている.宇宙輸送システムの根幹を担うのは地球からの打ち上げロケットである. ロケットは衛星などの積荷(ペイロード)を所定の軌道に投入するための速度と高度を与える役割



図1 マイクロ波ロケットのエンジンサイクル

を持つ.地球からの打ち上げに用いられるロケットは打ち上 げの始まった 1950 年代から現在に至るまで化学推進が用い られており,根本的な部分での進歩は無い.

既存の化学推進を用いた輸送方法は莫大な量の搭載燃料 が必要であり、ペイロード質量に比して巨大な打ち上げロケ ットを必要とする.また化学推進で用いるロケットエンジン やターボポンプは複雑で高価であり、一回の打ち上げで使い 捨てられる.そのため化学推進を用いた場合の輸送費用は通 常、ペイロード1キログラム当たり100万円以上に達し、多 くの宇宙開発プロジェクトが技術的問題より経済的問題で 頓挫している.

本研究のマイクロ波ロケットはマイクロ波によって地上 から伝送されたエネルギによって飛行するマイクロ波ビー ミング推進ロケットである.

図1にマイクロ波ロケットのエンジンサイクルを示す.マ イクロ波ロケットの推進機は片端を閉じた円筒で閉管端に マイクロ波を集光し放電を開始するための放物面鏡が搭載 されている.その作動原理は次のようになっている.

1) 開口端から照射されたマイクロ波ビームが放物面鏡で 集光され、その集光点で絶縁破壊によりプラズマが生じる. 2)発生したプラズマが後続のマイクロ波エネルギを吸収し、 その電離波面が衝撃波を伴って推進機内部を伝播する.これ を化学デトネーションとのアナロジーからマイクロ波支持 デトネーション(MSD)と呼ぶ.このマイクロ波支持デトネー ションによって推進機内部に高圧状態が生成・維持され機体 は推力を得る. 3) マイクロ波支持デトネーションが開口端 より排気されると推進機内に膨張波が伝播し4) 閉口端で反 射することで推進機内部に負圧が誘起される. その負圧によ り弁が受動的に動作し換気が行われる. このサイクルを繰り 返すことで機体は推力を得ている.

マイクロ波ロケットは機体周辺大気を推進剤にできるの で搭載推進剤が不要で,化学推進では原理上実現不可能な高 いペイロード比を実現できる.また MSD によって推進機内 部を昇圧するので,ターボポンプ不要でシンプルな機体構造 となり,機体製造費用も安価となる.地上に建設するビーム 発信基地の建設費用は輸送システム全体の中では支配的だ が,地上にあるため保守点検は容易で,繰り返し使用するこ とで償還することができる¹⁻⁶.

マイクロ波ロケットにおいて重要となるのは,推進機の空 気吸い込み性能と,大電力マイクロ波受電性能である.推進 機の空気吸い込み性能が低いと,推進機内部に高温希薄なガ スが残留しパルスごとに推力性能が低下する.またマイクロ 波は指向性が悪いため適切に伝送を行わなければ,回折によ りビームが発散し損失となる.そのため,これまでリード弁 を用いた吸気機構,長距離伝送用のテーパ管型マイクロ波集 光器を開発し,その性能が調べてきた.またマイクロ波の繰 り返し周波数によって発生する異常放電も,推進機のサイズ を決定するうえで重要である.

マイクロ波ロケットは空気吸い込みロケットという特徴 から,地上からの一段目ロケットとしてメリットがあると考 えられる.2段目に化学推進を採用し横向きのマニューバリ ングを任せることで、マイクロ波ロケットは垂直に打ち上げ れば良く、ミリ波伝送が容易になる.そのため本稿では、H-IIB ロケットの1段目エンジンとロケットブースターをマイ クロ波ロケットで置き換えた場合をモデルケースとし、上述 の実験結果からマイクロ波ロケットのサイジングを行った.

2. マイクロ波ロケットの概要

図2にH-IIBロケットの1段目エンジンとロケットブース ターをマイクロ波ロケットで置き換えた場合の概念図を示 す.2段目以降はH-IIBの2段目ロケットを使用する.

マイクロ波ロケットはインテークを持ち,機体周辺大気を 吸気する.その内部はプレナムとなっており,マイクロ波ロ ケットは多気筒化して配置する



図 2 HII-B ロケット1段目置き換えの場合のマイクロ波 ロケット

3 リード弁の吸気性能による L/D の決定

マイクロ波ロケットの吸気機構としてリード弁を用いる. リ ード弁は吸気口と圧力差によって動作するリードペタルか らなり, 圧力変化に対して受動的に開閉し吸気を行う. その ため開閉のためのアクチュエータや制御系が不要で, パルス ジェットエンジン, 2 ストロークエンジンやコンプレッサ ーなど様々な分野で使用されている. マイクロ波ロケットの 場合, 他のエンジンと異なり燃焼を伴わないので燃料と空気 を混合する必要が無く, リード弁を推進機壁面に直接搭載す ることが可能である.

マイクロ波ロケットの吸気性能は推進機体積と吸気した 気体との体積比である部分充填率で評価される.図3にCFD で計算した推進機内部の特性線図を示す.推進機内部で発生 する圧力波は自己相似解である.また吸気性能の指標である 部分充填率Ψは次式となる.

$$\psi = \frac{\int \dot{V} dt}{\pi (D_{\rm th}/2)^2 L_{\rm th}} \tag{1}$$

ここで D_{th} は推進機径, L_{th} は推進機長さ, \dot{V} はリード弁からの単位時間当たりの吸気体積である.ここで定常吸気を仮定する.吸気に必要な時間は膨張波の伝播時間となるので,推進機長 L_{th} を音速で割った値となる.またリード弁の開口面積が推進機の側面積に比例するとおくと, Ψ は L_{th}/D_{th} に比例する.

$$\psi \propto \frac{L_{\rm th}}{D_{\rm th}}$$
 (2)

これは, 圧力波形は自己相似解なので推進機長が伸びると吸 気時間が増え部分充填率は増加し, 推進機直径が増えると推 進機体積が増えるため部分充填率が低下すると理解できる.

本研究では、実際にマイクロ波ロケット用のリード弁を開 発し、ジャイロトロンをビーム源として用いてその性能を計 測した.多くの場合、リード弁ではリードペタルの変位によ る塑性変形を防ぐため、リードペタルストッパーが採用され るが、マイクロ波ロケットでは推進機内部で金属突起部の電 界集中によって異常着火が発生するため、リードペタルスト ッパー使用することができない.そこで、リード弁の塑性変 形を防ぐためリード形状をテーパ形状とし、材料として金属



材料で降伏応力の高いチタンを採用する.

16 個のリード弁を搭載した実験結果より、リード弁の搭 載数が少なく十分な吸気量の確認はできなかったが⁷⁾,推進 機長 500 mm,推進機径 56 mm, $L_{\rm h}/D_{\rm h}$ が 8.9 の推進機で Ψ \geq 1 を達成可能と予測されるため、将来的なサイジングでも 部分充填率を保つため $L_{\rm h}/D_{\rm h}$ を 8.9 以上とする.

4 マイクロ波ロケットの受電直径の決定

ビーミング推進システムにおいて、地上から機体への電力 伝送は最も重要な技術である.マイクロ波ロケットのような マイクロ波放電を用いて、マイクロ波エネルギを運動エネル ギに変換するプラズマ型エネルギ変換器は、電力伝送の分野 でよく使用されるレクテナのような整流素子を必要としな いため、より高い周波数のマイクロ波も容易に適用可能でコ ンパクトなシステムを構築することができる.

自由空間でのマイクロ波は基本伝播モード TEM₀₀ で伝播 していく. TEM₀₀モードのビーム電力密度分布は次式で示す ガウシアンプロファイルを持つ.

$$S(\mathbf{r},\mathbf{z}) = \left(\frac{2P_{\text{total}}}{\pi\omega^2(z)}\right) \exp\left(-\frac{2r^2}{\omega^2(z)}\right)$$
(3)

ここで *P*total は全伝送電力, *r*はビーム中心からの距離, *w*(z) は距離 z でのビームスポットサイズをそれぞれ表す. ビーム の最小半径径をビームウェスト *w*0 と置く.

ビームの伝送距離がある長さを超えるとスポットサイズ は発散角 θ を持って拡大しビームの電力密度は低下してい く.このときビームが発散を始める伝送距離をレイリー長 zR という.マイクロ波の波長をλとおくと、レイリー長は次式 となる.

$$z_{\rm R} = \frac{\pi \omega_0^2}{\lambda} \tag{4}$$

このレイリー長を用いてガウシアンプロファイルのビー ムのスポットサイズは次式で表される.

$$\omega = \omega_0 \left[1 + \left(\frac{z}{z_R}\right)^2 \right]^{1/2} \tag{5}$$

この式から明らかなようにレイリー長の端 $_{z=z_{R}}$ ではビーム スポットサイズは $\sqrt{2}\omega_{0}$ にとどまる.

今回提案するワイヤレス電力伝送システムの概念図を図 4に示す.マイクロ波は垂直方向に照射され、その中をマイ クロ波ロケットが飛翔する.この際フェーズドアレイシステ ムを用いてビームウェストを伝送距離の中間に設定するこ とで、レイリー長の2倍の距離までマイクロ波を伝送可能で ある.このとき伝送系の直径と受電径の直径は等しくなる.

マイクロ波ロケットの受電直径は空気抵抗と伝送距離に よって求まる.受電直径が小さいと,長距離伝送できず低い 高度でカットオフ速度を達成せねばならず必要なビーム電 力が増加する.一方,受電直径が大きくなると空気抵抗が大 きくなる.そのため,ロケット全体の質量を122トン,マイ クロ波ロケット(一段目)のカットオフ高度を2km/sと仮定し て質点近似モデルにて飛行解析を行った.図5にその計算結



図4 ガウシアンビームプロファイル

果を示す.この結果より必要なビーム電力が最少の188 GW となる受電直径 8.5 m を最適受電径とした⁸⁾.

5 マイクロ波集光器の設計

機体に搭載するマイクロ波集光器は上記で述べたように 必要な伝送距離で決定される機体の受電径とデトネーショ ンの関係式で決定される推進機径を繋げる役割を持つため, マイクロ波ロケットへの電力伝送では特に重要である.

テーパ管型マイクロ波集光器は伝送されたビームを受電 し推進機に導く.テーパ形状は機体軸に対して対称で重心が 変化せず,推進機からの排気と衝突しない.またマイクロ波 の波長に比べて十分ピッチサイズの小さいメッシュ素材な どを用いることで,マイクロ波集光器壁面を通して換気を行 うことが可能で,推進機端に残留する荷電粒子を早く消滅さ せることも期待できる.

図6にマイクロ波集光器の概要を示す.大口径を Din,小 口径を Dout,テーパ長さを L とおく.小口径と波長の比 Dout/A が十分に大きいため入射マイクロ波を多数の光線として光 幾何学的に形状を決定する.ここで Dout は推進機径に等しい とし, Din は入射するマイクロ波のスポットサイズから決定 する.このときマイクロ波集光器に入射するマイクロ波電力





図6 テーパ管型マイクロ波集光器

の割合は次式で求められる.

$$\eta_{\rm in} = \left[1 - \exp\left(-\frac{D_{\rm in}^2}{2\omega^2}\right) \right] \tag{6}$$

マイクロ波集光器内で反射した光線の角度の絶対値 θ_{ray} は反射回数 n ごとにテーパ角の 2 倍, $2\theta_t$ ずつ増えていく. ビーム源への反射が発生しない条件は $\theta_{ray} < 90^\circ$ である.入射マイクロ波の光軸のマイクロ波集光器軸に対する傾き角を θ_{error} とおくと

$$\theta_{\rm ray} = 2n\theta_t + \theta_{\rm reror}$$
(7)
$$\theta_t = \tan^{-1} \left(\frac{D_{\rm in} - D_{\rm out}}{2L_t} \right)$$
(8)

となる.ここでマイクロ波集光器内のビームの最大反射回数 を n_{max} とおくと、 n_{max} は次式を満足する最少の反射回数nで ある.

$$1 \ge \frac{D_{\text{in}}}{D_{\text{out}}} \prod_{n=1} \left(1 - \frac{2 \tan \theta_{\text{t}}}{\tan 2n\theta_{\text{t}} + \tan \theta_{\text{t}}} \right)$$
(9)

図7に集光器のサイズに対する最大反射回数の等高線を 示す.図中左上の領域はビーム源への反射が発生するため使 用することができない.

次に $\theta_{ray} < 90^{\circ}$ を満たす最大の θ_{error} を求める.大口径の下側 エッジを原点にビーム方向に z 軸を,高さ方向に y 軸をと る.最大反射回数を偶数回と奇数回で分けて,反射回数ごと の集光器壁面との交点を計算する.

2m回反射

$$y_{2m} = -\tan[2(2m)\theta_{t} + \theta_{error}](z - z_{2m-1}) + y_{2m-1}$$
(10a)

$$=\frac{\tan[2(2m)\theta_{t}+\theta_{error}]z_{2m-1}+y_{2m-1}}{\tan\theta_{t}+\tan[2(2m)\theta_{t}+\theta_{error}]}$$
(10b)

2m-1 回反射

$$y_{2m-1} = \tan[2(2m-1)\theta_t + \theta_{error}](z - z_{2m-2}) + y_{2m-2}$$
(11a)



図 7 テーパ管型マイクロ波集光器のサイズに対する最 大反射回数 *n*_{max}の等高線

 Z_{2m-1}

$=\frac{\tan[2(2m-1)\theta_{t}+\theta_{error}]z_{2m-2}-y_{2m-2}+D_{in}}{\tan\theta_{t}+\tan[2(2m-1)\theta_{t}+\theta_{error}]}$ (11b)

この式で θ_{error} を増加させると、ある θ_{error} で $z_{nmax}=L_t$ とな り、反射回数 n_{max} の光線が集光器出口でさらに反射するため 反射回数が増える. その際、 $2(n_{max} + 1)\theta_t + \theta_{error} \ge 90^{\circ}$ と なる θ_{error} を図8に示す. 集光器軸に対して入射マイクロ波 の光軸がこの θ_{error} より大きくなるとマイクロ波集光器内部 の光線の傾きが 90°を超え、ビーム源への反射が発生する. L_t が長くなると、テーパ角 θ_t が小さくなるため受電器内部で 最大反射回数が増えても θ_{ray} が 90°を超えずビーム源への反 射が生じない.

実際に上述の手法でテーパ管型マイクロ波集光器を作成 し、ジャイロトロンからの大電力ミリ波を用いてプラズマ着 火・電離波面伝播の伝播を調べた.ミリ波集光器内での反射 により推進機内部の電力密度分布はガウシアンプロファイ ルとは異なる.推進機内部の電力密度分布の変化はプラズマ の着火、電離波面伝播速度に大きく影響する.試験で用いた ミリ波集光器の寸法は Din = 250 mm,出口径 Dout = 56 mm, 長さ 470 mm である.入射ミリ波の周波数は 170 GHz で Dout/A は 33 となる.図9に試験系を示す.ジャイロトロンから照 射されたマイクロ波は伝送ミラーに照射される.伝送ミラー はビーム径を 40 mm から 240 mm に拡大しレイリー長を 0.7 m から 20.7 m に延伸する.使用した推進機の長さは 500 mm, 内部直径は 56 mm である.推進機は観測窓を持っており,



図8 テーパ管型マイクロ波集光器の入射ビームの許容 傾き角の等高線.等高線は2 deg ステップ.



図9 マイクロ波集光器によるマイクロ波放電試験



図 10 高速度カメラによるマイクロ波集光器でのマイク ロ波放電と電離波面の伝播計測

推進機内部を伝播する電離波面を高速度カメラにより計測 する.入射マイクロ波電力はダミーロードを用いて 600 kW と見積もられた.結果としてマイクロ波集光器でマイクロ波 を上手く導いてプラズマの着火,電離波面伝播の駆動に成功 した(図 10).

6 異常着火による推力生成の阻害

マイクロ波の繰り返し周波数が高いと推進機内部で残留 したプラズマにより異常放電が発生し,推力性能が低下する. 特にテーパ管型集光器内部で異常放電が発生すると,マイク ロ波は推進機に伝送されず推力生成に至らない.残留するプ ラズマの消炎時間によって繰り返し周波数が制限されるた め,マイクロ波の照射繰り返し周波数とパルス幅を変えて推 力計測試験を行った.図11にその結果を示す.推進機より 排気されたプラズマは推力生成に寄与しないため,500 mm の推進機と900 mmの推進機を用いた.

その結果およそ 70 Hz 以上の領域から異常放電によって, 推力生成が阻害されることが分かった.パルス幅が短い場合, より高い周波数でも推力が発生するのは,異常放電が発生し ても,そのパルスカウントの間プラズマが推進機内部にとど まるためだと考えられる.

推進機外部に排気されたプラズマは推力に寄与しないた め有効なパルス幅と推進機長は比例し、また吸気に必要な時



図 11 マイクロ波受電器を用いた推力性能試験結果、点の大きさが推力を表し、黒線はデューティ比を示す

間も膨張波の伝播時間によって決まるため推進機長に比例 する.このトレードオフ関係より実験結果を用いて最適な推 進機長を6mとした. *LD*の関係より推進機径は0.67mと なる.

7 マイクロ波ロケットの実効直径

次に入射電力に対して必要なロケットの実効直径を MSD のチャップマンージュゲ条件 (C-J条件)より求め,推進機直 径 0.67 m の推進機を多気筒化することで,求めた実効直径 を達成する.

デトネーションの状態は流れに加わる加熱量 *q* を流れの 全エンタルピーで規格化した値 *Q* で表される.

$$Q = \frac{q}{C_{\rm p}T_{01}} \tag{12}$$

ここで Cp は等圧比熱, Toi は流れの全温度でありデトネーションのマッハ数を Mcj とすると次式で表される.

$$T_{01} = \left(1 + \frac{\gamma - 1}{2}M_{cj}^2\right)T$$
 (13)

流れに加えることのできる最大の熱量は次式となる.

$$Q_{max} = \frac{q_{max}}{C_{\rm p} T_{01}} (M_{ci}^2 - 1)^2$$
(14)

 $\begin{aligned} & - (\gamma + 1)M_{cj}^{2}[2 + (\gamma - 1)M_{cj}^{2}] \\ \text{C-J 条件は} Q = Q_{max} \ cba3 \ cbb \$

$$S_{av} = \frac{M_{cj} (M_{cj}^2 - 1)^2 C_p T_{01} \rho a}{(\gamma + 1) M_{ci}^2 [2 + (\gamma - 1) M_{ci}^2]}$$
(15)

マイクロ波の電離波面伝播速度はピーク電力密度 Speak に依存しているため、テーパ管型マイクロ波受電器によって多気筒管内の電力密度が、フラットになっていると仮定する.電離波面速度は入射マイクロ波電力に対し、最も遅くなる.式(14)をニュートンラプソン法で解き実効直径を導くと、実効 直径は4.26mとなる.気筒の直径は0.67mであるため必要な多気筒管の数は40気筒である.マイクロ波の受電については、多気筒管で合ってもマイクロ波受電器を6角形にして密着させれば入射マイクロ波のロスは発生しない.

8. まとめ

リード弁とテーパ管型マイクロ波受電器の研究結果から, マイクロ波ロケットのサイジングを行った.リード弁とマイ クロ波受電器の研究結果より最大直径(受電径)は8.5m,ロケ ットの長さは6.6mで気筒数40の多気筒管を用いる.表1に サイジングの結果をまとめる.

表1 HII-B ロケット1段目置き換えの場合のマ イクロ波ロケットのサイズ

要素	寸法
ロケット長	6 m
気筒直径	0.67 m
多気筒管の実効直径	4.26 m
マイクロ波受電器直径	8.5 m
受電器長さ	0.6 m

参考文献

- Komurasaki, K., and Wang, B., Encyclopedia of Aerospace Engineering edited by R. Blockley and W. Shyy, John Wiley & Sons Ltd., Chichester, UK., (2010), pp. 1351-1360.
- Nakagawa, T., Mihara, Y., Komurasaki, K., Takahashi, K., Sakamoto, K., and Imai, T., Journal of Spacecraft and Rockets, 41, 1 (2004), pp. 151-153
- Oda, Y., Shibata, T., Komurasaki, K., Takahashi, K., Kasugai, A., and Sakamoto, K., J. Propulsion and Power, 25, 1 (2009), pp. 118-122.
- Oda, Y., Komurasaki, K., Takahashi, K., Kasugai, A., and Sakamoto, K., J. Applied Physics, **100**, 11 (2006), pp. 113307-113307-4
- Oda, Y., Kajiwara, K., Takahashi, K. Kasugai, A. Sakamoto, K., and Komurasaki, K., Jpn. J. Appl. Phys., 48(2009), 116001.
- Oda, Y., Yamaguchi, T., Shiraishi, Y., Komurasaki, K., Kajiwara, K., Takahashi, K., Kasugai, A., and Sakamoto, K., J Infrared Milli Terahz Waves, 32 6(2011), pp. 877-882
- Fukunari M., Yamaguchi T., Komurasaki K., Oda Y., Ikeda R., Kajiwara K., Takahashi Koji, and Sakamoto K., Aerospace Technology Japan, TJSAS-D-15-00033R2 (to be published)
- Fukunari M., Arnault A., Yamaguchi T., Komurasaki K., Applied Optics, The optical society, 53, 31(2014), pp. I16-I22