(12) 公開特許公報(A)

(11)特許出顧公開番号

特開平5-172040

(43)公開日 平成5年(1993)7月9日

(51)Int.Cl. ⁵		識別記号	庁内整理番号	FΙ	技術表示箇所
F 0 3 H	5/00	Z	7812-3D		
B 6 4 G	1/00	F	8817-3D		
F42B	15/00		9111-2C		
G 0 5 D	1/00		7828-3H		

審査請求 未請求 請求項の数3(全48頁)

(21)出願番号	特顯平3-356180	(71)出願人	000004237 日本電気株式会社
(22)出願日	平成3年(1991)12月24日	(72) 登田孝	東京都港区芝五丁目7番1号 南 盖成
		(12)76.914	東京都港区芝五丁目7番1号 日本電気株 式会社内
		(74)代理人	弁理士 八幡 義博

(54)【発明の名称】 飛翔体の推進装置

(57)【要約】

【目的】 宇宙空間及び惑星大気圏を高速度(数万km /s~準光速度)で航行でき、急発進・急停止・直角旋 回・ジグザグ旋回等の航法を可能にする新規な推進装置 を提供する。

【構成】 飛翔体1は航空機、有人ロケット、宇宙船等 であるが、例えば楕円体形状のもので、円盤外周を4等 分した4つの外周位置と円盤の上下面の中央位置とに推 進エンジン(21~26)を設けてある。推進エンジン (21~26)は、それぞれ、磁気エネルギー発生手段 とこれを制御する磁気制御手段とを1対1に対応付けて 構成してある。磁気エネルギー発生手段は、強力な磁場 を発生して飛翔体1周辺の空間の曲率成分に変化を与 え、空間の歪み力としての加速度の場を生成させる。磁 気制御手段は、磁気エネルギー発生手段による強磁場の 発生態要を制御して強力な磁気エネルギーによって生ず る空間の曲率成分の変化を局所的に準反対称に制御し、 該空間に発生した重力と等価な空間歪み力を当該飛翔体 の推進力とする。



10

【特許請求の範囲】

【請求項1】 飛翔体(航空機、有人ロケット、宇宙船 等)の内部及び当該飛翔体周辺の空間の曲率成分に変化 を与えるための強磁場を発生する磁気エネルギー発生手 段と;前記磁気エネルギー発生手段による強磁場の発 生態様を制御して前記空間の曲率成分の変化を局所的に 準反対称に制御し、該空間に発生した重力と等価な空間 歪み力を当該飛翔体の推進力とするための磁気制御手段 と;を備えたことを特徴とする飛翔体の推進装置。

1

【請求項2】 請求項1に記載の飛翔体の推進装置にお いて; 前記磁気エネルギー発生手段は、球面状の磁場 を発生する主超電導マグネットを超電導材料からなる球 状体の内部に配置したものであり; 前記磁気制御手段 は、前記主超電導マグネットの片側の半球状磁場内に逆 極性の磁場を発生する補助超電導マグネットを配置し、 両超電導マグネットの励磁電流パルスの繰り返し周波数 を変更制御するものである; ことを特徴とする飛翔体 の推進装置。

【請求項3】 請求項1に記載の飛翔体の推進装置にお いて; 前記磁気エネルギー発生手段は、良電導性流体 20 たる液体金属を収納する液体金属貯蔵容器と; 強磁場 の発生容器たる球状のブランケットと; 前記液体金属 貯蔵容器からの液体金属を前記ブランケット内に噴霧状 の流体粒子として噴射するノズルと:前記ブランケット の対向する壁部に対向配置され当該ブランケット内に初 期磁場を生成する1対の超電導マグネットと; 前記1 対の超電導マグネットの配置方向と直交する両側の前記 ブランケット壁部に対向配置され磁束を凍結した流体粒 子にパルスレーザ光を照射する1対のレーザ光源と; 磁束凍結を解除された流体粒子を前記液体金属貯蔵容器 へ還流させるための排気ポンプと; を備え、前記磁気 制御手段は、前記1対の超電導マグネットへの励磁電流 制御、前記1対のレーザ光源の非対称制御及び流体粒子 の注入から排気までの過程を高速に繰り返す制御等を行 うこと; を特徴とする飛翔体の推進装置。

- 【発明の詳細な説明】
- [0001]

【産業上の利用分野】本発明は、飛翔体(航空機、有人 ロケット、宇宙船等)の推進装置に係り、特に強力な磁 気エネルギーによって空間の曲率成分を制御し、空間自 40 体に発生する空間歪み力を推進力とする空間駆動型の推 進装置に関する。

【0002】

【従来の技術】従来の飛翔体の推進方式には、プロペラ による空気流の反作用による方式、ジェットエンジンや ロケットエンジン等の内燃機関による噴射ガス流による 方式、プラズマ流及びイオン流の反作用による電気推進 方式等が知られている。また、ロケット推進方式では、 化学ロケット推進方式が既に実用化されている他、人工 衛星の姿勢制御用として実用化されている電気推進方式 50 2

(電気加熱推進、イオン推進、プラズマ推進等)のロケ ット推進への適用が検討され、構想段階の方式として原 子力推進方式(原子力熱推進、核分裂パルス推進、核融 合パルス推進等)や非化学ロケット推進方式(太陽加熱 推進、ラムジェット推進、レーザー推進等)がある。 【0003】

【発明が解決しようとする課題】しかし、従来の飛翔体 の推進方式は、何れも作動物質を高速度で後方へ噴射し その反作用で前方向への推力を発生する反動推力(運動 量推力)によるものであるので、得られる速度に一定の 限界がある。

【0004】即ち、最終到達速度は、作動物質の噴射速 度と質量比から理論的に決定されるので得られる速度の 限界は低いところにあり、任意の高速度は得られない。 例えば、化学ロケット(噴射ガス流による推進方式)で は数10km/秒、電気推進では数100km/秒が限界で あり、これ以上の高速はえられない。但し、推力重量比 (加速性能)でみると、化学ロケットでは100程度で あるのに対し、電気推進では10⁵~10³と非常に微 弱である。それ故、化学ロケットは、燃料の積載量によ って作動時間は短いが、地球の1Gの重力圏を脱出でき る唯一の推進方式となっている。

【0005】また、飛翔体の運用では、空中静止状態からの急発進、急停止、全方向への直角旋回等各種の動作を任意に行える必要があるが、従来の推進方式では原理的にも技術的にも不可能であり、仮に実行するとすれば 慣性力の巨大な加速度のため搭乗員等が破壊される事態を招来する。慣性力を理論上消し去ることができないからである。

30 【0006】さらに、騒音の発生が避けられず、噴射ガ スに放出と相俟って環境上有害である。特に、原子力推 進では放射能の飛散が不可避である。そして、燃料の爆 発を利用するので、安全性上も問題である。

【0007】次に、ロケットやスペースシャトル等から 明らかなように、巨大な積載量の燃料の上に数人の搭乗 員が積まれているようなもので、搭乗員の占める容積比 率は数%から10%程度と極めて少なく、飛翔させたい 対象(人間、貨物等)の重量や容積に制限がある。

【0008】最後に、宇宙船には、宇宙空間を高速度

(数100km/秒~数万km/秒~準光速)で航行できる 能力と、惑星-大気圏を自由に水平、垂直の任意の姿勢 をとって飛行でき、容易に離着陸できる能力と両者を保 有する必要があるが、従来の推進方式では不可能であ る。

【0009】本発明の目的は、飛翔体の推進に好適な新 規な推進原理に基づく推進装置、即ち、強力な磁気エネ ルギーによって空間の曲率成分を制御し、空間自体に発 生する空間歪み力を推進力とする空間駆動型の推進装置 を提供することにある。

【0010】

【課題を解決するための手段】前記目的を達成するため に、本発明の飛翔体の推進装置は次の如き構成を有す る。即ち、第1発明の飛翔体の推進装置は、飛翔体(航 空機、有人ロケット、宇宙船等)の内部及び当該飛翔体 周辺の空間の曲率成分に変化を与えるための強磁場を発 生する磁気エネルギー発生手段と; 前記磁気エネルギ -発生手段による強磁場の発生態様を制御して前記空間 の曲率成分の変化を局所的に準反対称に制御し、該空間 に発生した重力と等価な空間歪み力を当該飛翔体の推進 力とするための磁気制御手段と; を備えたことを特徴 とするものである。

【0011】

第2発明の飛翔体の推進装置は、

第1発明 の飛翔体の推進装置において; 前記磁気エネルギー発 生手段は、球面状の磁場を発生する主超電導マグネット を超電導材料からなる球状体の内部に配置したものであ り; 前記磁気制御手段は、前記主超電導マグネットの 片側の半球状磁場内に逆極性の磁場を発生する補助超電 導マグネットを配置し、両超電導マグネットの励磁電流 パルスの繰り返し周波数を変更制御するものである; ことを特徴とするものである。

【0012】また、第3発明の飛翔体の推進装置は、第 1発明の飛翔体の推進装置において; 前記磁気エネル ギー発生手段は、良電導性流体たる液体金属を収納する 液体金属貯蔵容器と; 強磁場の発生容器たる球状のブ ランケットと; 前記液体金属貯蔵容器からの液体金属 を前記ブランケット内に噴霧状の流体粒子として噴射す

るノズルと; 前記ブランケットの対向する壁部に対向 配置され当該ブランケット内に初期磁場を生成する1対 の超電導マグネットと; 前記1対の超電導マグネット の配置方向と直交する両側の前記ブランケット壁部に対 30 向配置され磁束を凍結した流体粒子にパルスレーザ光を 照射する1対のレーザ光源と; 磁束凍結を解除された 流体粒子を前記液体金属貯蔵容器へ還流させるための排 気ポンプと; を備え、前記磁気制御手段は、前記1対 の超電導マグネットへの励磁電流制御、前記1対のレー ザ光源の非対称制御及び流体粒子の注入から排気までの 過程を高速に繰り返す制御等を行うこと: を特徴とす るものである。

【0013】

【作用】次に、前記の如く構成される本発明の飛翔体の 推進装置の作用を説明する。本発明の推進方式は、通常 のジェットエンジン、ロケットエンジンのようなガス流 体噴射による反動推力(運動量推力)によるのではな く、空間の場の歪みによる圧力差を推力とする圧力推力 による空間駆動型の推進方式である。その概要は次の通 りである。

【0014】連続体力学上、場を充填する物体は場の量 の勾配により作用を受ける。例えば、大きさのある粒子 は静水圧の距離的勾配により正味の圧力を受けて移動す る。場の量としてこの量(静水圧)は場所の関数であ

4

り、この圧力勾配が重要な駆動力となる。圧力勾配の場 にある物体は正味の圧力差を受けて移動する。圧力0の 場にある物体は静止状態を続け移動しない。この物体 が、物体の周辺に局所的に反対称な一方向の圧力場を生 成したとする。この状態で、物体の空間への圧力場生成 作用と生成された圧力場による物体への作用とは平衡し ているために、場からの圧力は在るものの物体は移動で きない。

【0015】次に、物体の空間への圧力場生成作用を瞬 10 断する。空間は本作用が瞬時に取り除かれても、瞬間的 に元の自然な圧力0の状態に戻るのではなく、圧力0に 戻るまでに有限の時間を要する。つまり、空間は有限の 歪み速度を有する。この有限の時間領域において、物体 と空間の場は独立であり、物体は圧力の場の中にあり、 場の圧力を受けて移動する。本圧力は圧力勾配における 正味の圧力差と等価である。この圧力場生成作用のON-0 FF過程を高速に繰り返すことにより、連続的な推力を得 る。エネルギー論的には、物体の圧力場生成作用により 周辺の空間が局所的に変形し、本変位作用により空間に 20 歪みという形で貯えられた歪みエネルギーが、圧力場生

成作用の瞬断により解放され、一部のエネルギーロスを 除く空間の歪みエネルギーが解放時に物体に運動エネル ギーとして与えられることになる。ここで、空間の場の 圧力とは、強力な磁場により生成される空間の曲率から 発生する表面力である。

【0016】この推進原理は、空間に関する新しい概念 と空間の幾何学的性質から決定される空間の力学構造に 関する理論から導出されるものである。即ち、ここで用 いる「歪み」とは連続体力学上で定義される歪みの意で あるが、空間の歪みは空間の曲率によって発生し、空間

の曲率は物体の質量や磁場によって生成される。そし て、物体質量による空間の歪み場は重力場である。磁場 は空間の曲率(歪み)という媒介を通して重力場と等価 になる。

【0017】そこで、本発明では、飛翔体を含む空間領 域の動的な曲率変化が局所的となるように磁気エネルギ
 ・発生手段の発生する強磁場の発生態様を磁気制御手段
 によって制御し、空間自体に発生する空間歪み力(具体 的には、曲がった空間が曲率ゼロの平坦な空間へ戻る遷 40 移過程で歪んだ空間の場から得られる力)を推進力とす

【0018】従って、この推進方式は、空間の場の歪み による近接作用(直接的な作用は場から受け取るとする 概念)を利用した一種の圧力差推進方式、または、空間 の歪みにより発生する力は重力と等価であることから重 力推進方式と呼べるものであるが、推力が飛翔体を含む 空間領域全体に浸透する体積力(体積要素内部に一様に 分布し体積要素の質量に比例する力で、重力や慣性力も 体積力)であるので、慣性力を受けないこと、理論的に 50 準光速を短時間で達成できること等、飛翔体の推進方式

る。

として優れた特徴を有する。以下、本発明の背景を理解 するに必要な空間の力学構造(空間の歪み理論)、推進 作動原理等を説明する。

- 【0019】空間の歪み理論
- I.空間の基本概念

(1)空間は無限の連続体であり、その構造はリーマン 幾何学の枠組みにより決定される。空間には唯1つの歪 みのない自然な状態(平坦な空間)があり、歪みを起こ す外的な物理作用が全て取り除かれたとき、空間は常に 歪みのない自然な状態に戻る。そして、空間の隣接する 点はいかなる物理作用の下でも隣接点として残り、その 変化は連続的であり、変化後も連続体であるという基本 条件を満たす。この仮説を満足するという意味で連続体 である。連続体としての空間はリーマン空間であり、そ の構造はリーマン幾何学に従う。

【0020】(2)空間の曲がりは純粋に幾何学的な量 である。この幾何学的な量を現実の力と関連付けるため には、連続体力学上の歪みの概念が重要である。歪みの 場は、幾何学的な量と現実の力学との接点である。

【0021】(3)空間の局所的な幾何学上の構造の変 20 化を空間の歪み状態とみなす。幾何学上の構造の変化と は曲率成分の変化であり、曲率成分0の平坦な空間(ミ ンコフスキー空間)から曲率成分を伴う本格的に曲がっ た空間(リーマン空間)への移行を示す。空間が曲がっ ているということと空間が歪んでいるということとは本 質的に同じ内容である。

【0022】(4)空間の歪みは空間の一種の変形を表 すことになり、空間を充填している物質点は空間の変形 により作用を受けることになる。変形としての連続体力 学上の概念をリーマン幾何学上の概念と関連付ける重要 30 な解析手法となる概念はベクトルの平行移動である。曲 率が0でないと空間の曲がりによってベクトルの平行移 動の結果は途中の経路によって異なるし、またベクトル* $\Gamma^{r}_{ij} = g^{rk} \cdot 1/2 \cdot (g_{jk,i} + g_{ki,j} - g_{ij,k})$

*を曲面上の閉曲線に沿って一周させてもベクトルは最初 の値には戻らない。曲率が0の場合、本現象は発生しな ι١,

6

【0023】(5)物質は連続的な方法で空間内のある 領域を占める。ここで空間と物質とは明確に識別されね ばならない。物質は空間を充填し、移動することにより 空間の領域を占有する。つまり、物質は空間を移動可能 であり、空間を移動することにより空間を充填する。

【0024】(6)空間の連続性を保ために、空間を充 10 填する物質点の移動速度は空間の歪み速度を越えること はない。

【0025】II.リーマン幾何学とは

リーマン幾何学とは、曲がった空間を取り扱う幾何学で ある。即ち、本論では曲がった空間としての4次元リー マン空間を対象とし、空間の曲率を重視する。対象とす る現実の物理空間は空間座標3軸(x=x'、y=x

、 $z = x^{3}$)と時間座標1軸(w=ct=x)との4次 元リーマン空間である。これをx['](i=0、1、2、 3)と表記する。

- 【0026】この4次元リーマン空間での点x とその 隣接点 x['] + d x['] での 2 点間の無限小距離 d s の 2 乗 は、数式1で与えられる。gijは、計量テンソルと呼ば れ、空間の幾何学的性質を全て規定する量であり、一般 に場所の関数である。リーマン幾何学の出発点は、2点 間の無限小線素を規定する計量テンソルgijであり、こ のgijの組み合わせからリーマン接続係数(数式2)、 更にはリーマン曲率テンソル(数式3)が規定され、全 空間の幾何学が定まる。
 - [0027] 【数1】 $ds^2 = g_{ii} dx^i dx^j$ [0028]

[0029]

 $R_{\mu\nu\kappa_1} = g_{\mu\lambda}R^{\lambda}_{\nu\kappa_1}$

 $= 1 / 2 \bullet (g_{\mu 1}, y_{k} - g_{\nu 1}, \mu_{k} - g_{\mu k}, y_{1} + g_{\nu k}, \mu_{1})$

$$+ \Gamma_{\beta\mu 1} \Gamma^{\beta}_{\nu k} - \Gamma_{\beta\mu k} \Gamma^{\beta}_{\nu 1}$$

 $zz\overline{c}, g_{ik}, i \ge d = \frac{\partial g_{ik}}{\partial x^{i}}$ を示す。

【0030】次に、リーマン空間の性質は以下の通りで ある。

(1)平坦な(曲がりのない)空間は、リーマン曲率テ ンソルの全成分は0である。曲がりのある空間は、リー マン曲率テンソルの成分は0でない。0でない成分が1 つでもあれば、空間は本質的に曲がっている。

【0031】(2)空間が平坦であるための必要十分条 件は、リーマン曲率テンソルの独立な20個の全成分が 50 = g; dx とすると、無限小距離は、ds² = g; d

0である。

【数2】

【数3】

【0032】(3)平坦な空間では、計量テンソルは定 数値をとる。曲がりのある空間では、計量テンソルは場 所の関数となる。つまり、平坦な値(ミンコフスキー計 量)から計量テンソルがずれることになる。

【0033】

111.空間の基本構造式

構造変形前の空間領域Iの任意の2点間の線要素をds

特開平5-172040 (5) 7 8 x' d x' となる (図1の左)。そして、外的な物理作*移ったものであり、gij は変形後の座標系の計量テン 用(物質又は電磁エネルギーの存在による影響)によっ ソルである。 て空間の構造的な変形後の空間領域日では、同一空間領 【0034】変形の程度は、任意の2点間の距離の変化 域の同一の2点間を結ぶ線要素は新しく変化し、長さと として表せられるので、数式4となる。 方向において異なるので、d s = g d x とな [0035] り、無限小距離は、ds² = g_{ij} dxⁱ dxⁱ とな 【数4】 る(図1の右)。g: は基底ベクトルg:が変形して* $ds'^{2} - ds^{2} = g_{ij}' dx^{i} dx^{j} - g_{ij} dx^{i} dx^{j}$ $= (g_{ij}' - g_{ij}) dx^{i} dx^{j} = r_{ij} dx^{i} dx^{j}$ 【0036】つまり、空間の幾何学的な構造上の変形の [0037] 程度は、計量テンソルの変化 rij = gij - gijの量に 【数5】 $du = g^i u_i : dx^i$ よって記述される。この変形の状態は各点に関して変形 前の位置から変形後の同一の座標点が占める位置へ伸ば [0038] した変位ベクトルuを用いて表すことができる(数式 【数6】 5、同6)。 $dx' = ds + du = ds + g^{i} u_{i}$; dx^{i} 【0039】上記式を用いて、変形後の線要素の2乗d [0040]s²を作ると、数式7となる。 【数7】 $ds'^{2} - ds^{2} = r_{ii}dx^{i}dx^{j}$ $= (u_{i} : j + u_{j} : j + u^{k} : j u_{k} : j) dx^{i} dx^{j}$ $A_i : = A_{i,j} - \Gamma^r_{i,j} A_r$ 【0041】数式7において、2次の微小項 u^{*} : u【0044】現実の物理空間は、歪みのオーダーの試算 k : は、変位が小さいと充分無視できる。ここ で、「:」の記号は共変微分を示す。 から微小変位として扱え、2次の微小項は無視できるの 【0042】共変微分とは、数式8に表記され、普通微 で、数式9となる。 分A:, とは第2項の分量だけ異なる。平坦な空間で 【0045】 は、リーマン接続係数 ¹ ; ; = 0 なので、A; ; ; = A 【数9】 $\mathbf{r}_{ij} = \mathbf{u}_i$; $\mathbf{i}_j + \mathbf{u}_j$; i, i、つまり、1階テンソル(ベクトル)A:の共変微 30 分と普通の微分とは一致する。曲がった空間では、普通 【0046】一方、連続体力学上の歪みの概念として、 微分を補正する必要があり、共変微分として表記する。 歪みテンソル ei は、数式10で与えられるので、数式 従って、場の量の微分が含まれるときは共変微分として 11の関係式が得られる。 表記することが一般性を与える。 [0047] [0043] 【数10】 【数8】 $e_{13} = 1/2 \cdot r_{13} = 1/2 \cdot (u_1 : 1 + u_2 : 1)$ 【数11】 [0048] $ds'^{2} - ds^{2} = (g_{ij}' - g_{ij}) dx^{i} dx^{j}$ $= 2 e_{13} dx^{1} dx^{3}$ 【0049】数式11は、空間の幾何学的な構造上のあ [0051]る種の変形を歪みの概念によって示す方程式である。物 【数12】 $W_{\mu\nu} = R_{\mu\nu\kappa_1} d A^{\kappa_1}$ **質等の存在により、計量テンソルがgij からgij へ移** 【0052】数式12において 行すると歪みの場
e

「が発生することを示す。 【0050】IV.空間の基礎方程式 [0053]変形としての連続体力学上の概念をリーマン幾何学上の 【外1】 W_{uv} 概念と関連付ける重要な解析手法はベクトルの平行移動 【0054】は、リーマン曲率テンソルである の概念である。リーマン空間上のベクトル平行移動の概 念を拡張することにより数式12が得られる。 50 [0055]

9

る。 【外2】 RUVKI [0062] 【0056】の性質から反対称テンソルであり、変位場 【数14】 $\Gamma^{\alpha}_{j\nu e\mu a} = \Gamma^{\alpha}_{j\mu e\nu a}$ の回転を示す回転テンソルとなる。空間が曲がっている と、空間の領域内に変位(場)の回転が生ずる。 [0063] 【0057】さて、連続体力学上で上記回転テンソル 【数15】 $W_{\mu\nu}: = e_{\nu i}: \mu - e_{\mu i}: \nu$ と、歪みテンソルを表す [0058] 【0064】次いで、この数式15は、回転テンソルの 【外3】 変位勾配が歪みテンソルの変位勾配の差分に相当するこ е им 10 とを示すが、その両辺に空間の性質を規定する4階テン 【0059】は回転面に対する垂直方向の変位勾配に関 ソルを表す する次の微分方程式(数式13)を満たす。本方程式 [0065]は、平坦な空間では微分の順序が可逆ということで成立 【外4】 EIJUN する。 【0066】を形式的に掛けて、数式16、同17を得 [0060]る。なお、連続体力学上の応力(場)テンソル じと歪 【数13】 $W_{\mu\nu}$, $s = e_{\nu i}$, $\mu - e_{\mu i}$, ν み(場)テンソルe[™] との関係式(数式18)を使用 【0061】そして、数式13の微分方程式を曲がった し、また4階テンソルは共変微分に対して定数として扱 リーマン空間に拡張するためには方程式を共変形に修正 った。「:」の記号は共変微分を示すことは前述した。 する必要があるが、それは数式14が成立するという条 20 [0067] 件下で可能であり、数式15の共変微分方程式が得られ 【数16】 $E^{i J \mu \nu} W_{\mu \nu}$; = $E^{i J \mu \nu} (R_{\mu \nu k 1} d A^{k 1})$; $= E^{i J \mu \nu} R_{\mu \nu \kappa 1} : J d A^{\kappa 1}$ [0068]を示すので、数式16、同17から数式20が得られ 【数17】 る。 $E^{iJ\mu\nu}e_{\nu J}$: $\mu - E^{iJ\mu\nu}e_{\mu J}$: ν [0073] 【数20】 $= (E^{i j \mu \nu} e_{\nu j}) :_{\mu} - (E^{i j \mu \nu} e_{\mu j}) :_{\nu}$ $\Delta X^{i} = E^{i j \mu \nu} R_{\mu \nu \kappa i} : d A^{\kappa i}$ [0069] 【0074】数式20は、空間の曲がりを示すリーマン 30 【数18】 曲率テンソルの勾配によって空間歪み力を発生すること $\sigma^{ij} = E^{ijm1} e_{m1}$ を示す。ここで発生する空間歪み力は、空間とこの空間 【0070】一方、連続体での平衡条件により、体積力 を充填する物体に浸透する体積力である。 X['] と応力(場)テンソルe^{''}とは数式19で与えられ 【0075】V.空間の曲率 (Space Curvature)の構造 る。 空間の曲率は、リーマン曲率テンソルによって決定され [0071] る。リーマン曲率テンソルは数式21、同22で与えら 【数19】 れる。 $X^{i} = \sigma^{ij}$ [0076]【0072】従って、数式17は体積力の変化分 X¹ 【数21】 $R_{\mu\nu_{k1}} = 1 / 2 \cdot (g_{\mu_{1},\nu_{k}} - g_{\nu_{1},\mu_{k}} - g_{\mu_{k},\nu_{1}} + g_{\nu_{k},\mu_{1}})$ $+\Gamma_{\beta\mu\mu}\Gamma^{\beta}_{\nu k}-\Gamma_{\beta\mu k}\Gamma^{\beta}_{\nu 1}$ 【数22】 [0077] $\Gamma^{\mathbf{r}}_{i,i} = g^{\mathbf{r}\mathbf{k}} \cdot 1 / 2 \cdot (g_{j\mathbf{k},i} + g_{\mathbf{k}i,j} - g_{ij,k})$ ここで、記号gikii は $\partial g_{ik} / \partial x^{i}$ を示す。 【0078】リーマン曲率テンソルは、計量テンソルで 【外5】 g_{μν} ある

【0079】

50 【0080】で構成されるので、空間の構造はこの計量

(7) 特開平5-172040 11 12 テンソルによって決定される。そして、この計量テンソ *【0085】物質エネルギーテンソルを表す [0086]ルの解は重力場方程式によって決定される。 【0081】更にスカラー曲率Rと、リッチテンソルで 【外7】 YΨν ある [0082] 【0087】を重力場方程式に適用すると数式24とな 【外6】 り、これを展開すると、最終的に数式25が得られる。 R^{µv} [0088]【0083】とリーマン曲率テンソルとは、以下の関係 【数24】 を有する(数式23)。 [0084]10 【数23】 $R = R^{\alpha} a = g^{\alpha\beta} R_{\alpha\beta}$ $R^{\mu\nu} = g^{\mu\alpha} g^{\nu\beta} R_{\alpha\beta}$ $R_{\alpha\beta} = R^{j}_{\alpha j\beta} = g^{ij} R_{i\alpha j\beta}$ $R^{\mu\nu} - 1/2 \cdot g^{\mu\nu}R = -8\pi G/c^4 \cdot Y^{\mu\nu}$ [0089] 【0096】は4次元速度を示す。 20 【0097】今、物質の速度が光速度 c に比べて充分に 【数25】 $R^{\mu\nu} = 8 \pi G \swarrow c^4 \cdot Y^{\mu\nu}$ 小さいと仮定すると、4次元速度は数式27で与えられ る。それ故、物質エネルギーテンソルの最大成分はµ= 【0090】一方、物質エネルギーテンソルは数式26 = 0 の場合であるので、 $Y^{\circ\circ}$ は数式 2 8 となる。 で与えられる。 [0091][0098] 【数26】 【数27】 $\Upsilon^{\mu\nu} = c^2 \rho u^{\mu} u^{\nu}$ $u^{\mu} = u^{\nu} = 0 \& u^{o} = 1$ 【0092】なお、数式26において、 は静止質量密 [0099] 度、 【数28】 $\tilde{Y}^{00} = c^2 \rho u^0 u^0 = c^2 \rho$ [0093] 【外8】 30 【0100】従って、数式28を数式25に代入すれ υ^μ ば、物質エネルギーテンソル、即ち、静止質量密度によ る曲率の最大成分 $R^{\circ\circ}$ が得られる(数式29)。 【0094】と共に、 [0095] [0101]【外9】 【数29】 ч^и п $R^{00} = 8 \pi G / c^4 \cdot Y^{00} = 8 \pi G / c^4 \cdot c^2 \rho$ $= 8 \pi G / c^2 \cdot \rho$ 【0102】この数式29は静止質量密度 が空間の曲 時空で近似できる空間を考えると、スカラー曲率Rは数 率を制御することを示す。磁場Bも後述するように同様 40 式30で与えられる。 に空間の曲率を制御する。つまり、質量密度や磁場は空 [0104]【数30】 間の曲率 (Space Curvature)を生成するのである。 【0103】さて、静的で球対称なシュヴァルツシルト $R = g_{\alpha\beta}R^{\alpha\beta} = g_{00}R^{00} + g_{11}R^{11} + g_{22}R^{22} + g_{33}R^{33}$ \Rightarrow g₀₀ R⁰⁰ = - R⁰⁰ 【0105】リーマン空間上のリーマン曲率テンソルと 数式31から、2次元リーマン空間に対して数式33が リーマン空間に埋め込まれた2次元サブ空間上のガウス

曲率Kとは数式31の関係を有し、更に、スカラー曲率 【010 Rとガウス曲率Kとは数式32の関係がある。従って、 50 【数31

数式31から、2次元リーマン空間に対して数式33か 得られる。 【0106】 【数31】

(8) 特開平5-172040 13 14 $R_{\mu\nu\kappa i} = K \left(g_{\mu\kappa} g_{\nu i} - g_{\mu i} g_{\nu\kappa} \right)$ $K = R_{1212} / (g_{11}g_{22} - g_{12}g_{12})$ * 【0109】VI,磁場による空間の曲率制御 [0107]【数32】 電磁エネルギーテンソルを重力場方程式に適用する。こ R = -2Kの場合、計量テンソルgii は数式34で与えられる。 [0110][0108] 【数33】 【数34】 $R^{ij} - 1/2 \cdot g^{ij}R = -8\pi G/c^4 \cdot M^{ij}$ 【0111】数式34は電磁エネルギーによる空間の構 【数35】 $R = 8 \pi G / c^4 \cdot M$ 造を決定する式であるが、この数式34にgijを掛けて 変形することにより、数式35が得られ、両式から次式 10 【0113】 (数式36)が得られる。 【数36】 [0112] $R^{ij} = -8 \pi G / c^4 \cdot (M^{ij} - 1 / 2 \cdot g^{ij}M)$ 【0114】電磁場の大きさを示す反対称テンソル f のように求められる(数式39)。 を使用することにより、電磁エネルギーテンソルM [0115]は、数式37、同38で与えられるので、Mの値は次 【数37】 $M^{ij} = -1 / \mu_o \bullet (f^{ik} f^{j}_{k} - 1 / 4 \bullet g^{ij} f^{\alpha\beta} f_{\alpha\beta})$ [0116] [0117]【数38】 【数39】 $f^{ik} = g^{i\alpha} g^{k\beta} f_{\alpha\beta}$ 20 $M = M^{i} = g_{i} M^{i}$ = $-1 \swarrow \mu_0 \bullet (g_{ij} f^{ik} f^{j}_{k} - 1 \swarrow 4 \bullet g_{ij} g^{ij} f^{\alpha\beta} f_{\alpha\beta})$ $= -1/\mu_0 \cdot (f^{ik}f_{ik} - 1/4 \cdot 4f^{a\beta}f_{a\beta})$ $= -1 / \mu_0 \bullet (f^{ik} f_{ik} - f^{ik} f_{ik}) = 0$ $f_{10} = -f_{01} = 1 / c \cdot E x$ 【0118】M=3を数式36に代入することにより、 数式40が得られる。 $f_{20} = -f_{02} = 1 / c \cdot E y$ [0119] $f_{30} = -f_{03} = 1 / c \cdot E z$ 【数40】 30 $\bar{R}^{ij} = -8\pi G/c^4 \cdot M^{ij}$ $f_{12} = -f_{21} = Bz$ 【0120】リッチテンソルR¹¹は、10個の独立の成 分を持つが、主要な成分はi = i = 0、つまり、 $R^{\circ\circ}$ で $f_{23} = -f_{32} = B x$ ある。従って、数式40から数式41が得られる。 $f_{31} = -f_{13} = B v$ [0121]【数41】 $f_{00} = f_{11} = f_{22} = f_{33} = 0$ $R^{00} = -8 \pi G / c^4 \cdot M^{00}$ 【0122】 一方、反対称テンソル f₁₁ = - f₁₁ は、マ 【0124】数式42を数式37、同38に代入して数 クスウエルの電磁方程式との関連から電場Eと磁場Bと 式43が得られ、最終的に数式44が得られる。なお、 40 両式において、µ₀は4 ×10⁻⁷(H/m)、 ₀は によって与えられる(数式42)。 $1/36 \times 10^{-9} (F/m) \ class 3 \times 10^{\circ} (m/m)$ [0123] s)、Bは磁場 (Tesla)、Gは6.672×10⁻¹¹ (N 【数42】 ・m² / kg²)、R¹⁰ は空間の曲率成分(1/m²)であ る。 [0125] 【数43】 $M^{00} = -(1/2 \cdot \epsilon_0 E^2 + 1/2 \mu_0 \cdot B^2)$ $= -1/2 \mu_0 \cdot B^2$

 $R^{00} = 4 \pi G / \mu_0 c^4 \cdot B^2 = 8.2 \times 10^{-38} \cdot B^2$ 16 【0127】数式44は、空間の主要な曲率成分が磁場 *【数45】 $R^{oo} = 8 \pi G / c^2 \cdot \rho$ Bによって制御されることを示す。電場Eによっても制 【0130】空間の曲率成分R^{[®]はその発生源として物} 御は可能だが、同程度の大きさのE、Bであれば、1/ 2 ・ 。 E² の値が1/2µ。 ・B² の値に比べて約1 質エネルギー又は電磁エネルギーテンソルの要因とは無 7 桁程小さいので、電場 E の曲率への寄与は磁場 E に比 関係であるので、数式46となり、数式47が導かれ べて充分に無視できる。 る。 【0128】一方は、物質エネルギーテンソルY["]によ [0131] る主要曲率成分は数式45で与えられる。 10 【数46】 [0129] $R^{00} = 4 \pi G / \mu_0 c^4 \cdot B^2 = 8 \pi G / c^2 \cdot \rho$ [0132]【数48】 $W = \rho c^2$ 【数47】 $B^2 / 2 \mu_0 = \rho c^2$ 【0135】VII.空間の曲率による場の圧力(表面力) 【0133】B² / 2 µ 。=Wは、磁場のエネルギー密 発生 度 (J/m³)を示すので、静止質量密度 (kg/m³)と 3次元空間の基本的な構造は2次曲面構造により決定さ は次の関係がある(数式48)。数式48は、質量とエ れるので、2次元リーマン空間でのガウス曲率Kが実用 ネルギーとの関係式、 $E = mc^2$ を保証するものであ 的な概念を与える(数式49)。 20 [0136] る。 [0134] 【数49】 $K = 1 / 2 \cdot R^{00} = R_{1212} / (g_{11}g_{22} - g_{12}g_{12})$ 【0137】この2次曲面に対し膜理論を適用すること 【数53】 $N^{\alpha} K_{(1)} = -P^{3}$ により次の平衡条件式が得られる(数式50)。 【0149】2次曲面に対して , iは2値をとるの [0138] 【数50】 で、数式54となる。なお、数式54において、K $N^{\alpha\beta} b_{\alpha\beta} + P^{3} = 0$ (1) 、 K(2) は曲面の主曲率であり、主曲率半径 R1、 【0139】なお、数式50において、 同R2 の逆数である。 [0140][0150]30 【数54】 【外10】 N^{as} $N_{1}^{1}K_{(1)} + N_{2}^{2}K_{(2)} = -P^{3}$ 【0151】また、ガウス曲率Kは数式55で与えられ 【0141】は膜力(線応力)、 [0142] 【外11】 る。 baa [0152] 【0143】は曲面の第2基本計量、P³は曲面上の垂 【数55】 $K = K_{(1)} \bullet K_{(2)} = 1 / R_1 \bullet 1 / R_2$ 直応力(表面力)である。 【0144】曲面の第2基本計量は、曲面の主曲率と計 **[**0153**]** 量テンソル間で以下の関係を有する(数式51、同5 【数56】 $N \cdot (1/R_1 + 1/R_2) = -P^3$ 2)。 40 【0154】即ち、曲面上の膜力と主曲率は、曲面上に [0145]表面力としての垂直応力 P^{3} (N/m³)を発生させ、 【数51】 $b_{\alpha\beta} = K_{(\pm)} g_{\alpha\beta}$ その方向は曲面の内方に向かう。 [0146]【0155】さて、主曲率半径R1、同R2 が共に半径 Rに等しい球状型空間内の薄層の曲面を考える。ガウス 【数52】 $N^{\alpha_B} b_{\alpha_B} = N^{\alpha_B} K_{(i)} g_{\alpha_B} = g_{\alpha_B} N^{\alpha_B} K_{(i)}$ 曲率Kは、数式49、同55から数式57となるので、 $1/R = (R^{\circ \circ}/2)^{1/2}$ を数式56に代入すると、数 $= N^{\alpha} K_{(1)} = N \bullet K_{(1)}$ 式58となり、数式59が得られる。 【0147】従って、数式50から数式53となる。 [0156] [0148]50 【数57】

(9)

特開平5-172040

(10)

17 18 $K = 1/R_1 \cdot 1/R_2 = 1/R^2 = R^{00}/2$ * 何学的な構造によりもたらされる加速度の場の強さと [0157]空間の主要曲率成分R[®]とは、空間の曲率が比較的小さ 【数58】 $N \cdot (1/R_1 + 1/R_2) = N \cdot 2/R$ くて歪みの場が弱く、かつ、この場が時間的に静的な場 合、ニュートン力学との比較からそれぞれ数式60、同 $= N \cdot (2R^{00})^{1/2} = -P^3$ 61で与えられる。 [0158] [0161]【数60】 【数59】 $-P^3 = N \cdot (2R^{00})^{1/2}$ $\alpha_{i} = c^{2} \Gamma_{00}^{i} = 1 / 2 \cdot c^{2} h_{00};$ 【0159】線応力としての空間の膜力Nは、一定の条 10 [0162] 件のもとでは固有の定数値と考えられるので、数式59 【数61】 $R^{00} = 1/2 \cdot g^{ij} h_{00}$: から R[®]の曲率は曲面の内方に向かう空間の表面力とし ての垂直応力 P³を発生する。この曲面の内側方向の垂 【0163】ここで、h₀₀は曲がった空間の計量テンソ 直応力 P³は即ち場の圧力であり、空間の領域内での多 ルg₀₀ と平坦な空間のミンコフスキー計量 00 = -1と 数の曲面の集積により、1方向性の圧力場を形成する。 の変差を示し、数式62、同63の関係がある。 ここで、空間の薄層の曲面の表面力=曲面の内側方向の [0164]垂直圧力=場の圧力= - $P^{3}(N/m^{2})$ と全て同義であり、 【数62】 $g_{00} = \eta_{00} + h_{00} = -1 + h_{00}$ 見方の差だけである。表面力の場は一種の力の場であ り、空間の領域内の物質に対し加速度を与えるので、加 [0165] 速度の場を生成することになる。上記から空間の曲率 【数63】 20 $g_{00} - \eta_{00} = h_{00} = 2 e_{00}$ (Curvature)は空間それ自体に表面力 (Surface Force) を発生し、空間領域に1方向性の加速度場を形成する。 【0166】数式62と同63から空間の曲率と加速度 【0160】VIII.空間の曲率と加速度の場 場との関係は、数式64、同65となる。 空間の曲率により空間の曲がった薄膜層それ自体に内側 [0167] に向かう表面力を発生し、これらの薄膜層の集積により 【数64】 ある空間領域に加速度の場が形成される。この空間の幾* $R^{00} = 1/2 \cdot g^{ij} h_{00};_{ij}$ $= 1 / c^2 \cdot g^{ij} (1 / 2 \cdot c^2 h_{00}; i); i$ $= 1 / c^2 \cdot g^{ij} \alpha_i : = 1 / c^2 \cdot \alpha^j : =$ [0168] られる。 [0170] 【数65】 $R^{00} = 1 / c^2 \cdot \alpha^i$: 【数66】 【0169】また、数式60と同61から数式66が得 $\alpha_{i} = c^{2} \Gamma_{00}^{i} = 1 / 2 \cdot c^{2} h_{00}; = c^{2} e_{00};$ $(= c^2 \partial e_{00} / \partial x^i)$ 【0171】数式66は、空間の歪みe∞(=1/2・ 時空において、リーマン接続係数である 埦 が0でな h∞)の距離的勾配が加速度の場 を生成することを示 40 い成分は、球体の半径方向に向かうi=3の成分、すな わち、 b_{∞} のみである。従って、 R^{∞} は数式67とな す。また、リーマン接続係数 '∞ という幾何学的な量 り、加速度³ = は数式68で与えられる。 は、e_∞ : という歪みの勾配を示す物理量に対応して いることが解る。 【0173】 【0172】空間が静的な球対称なシュヴァルツシルト 【数67】 $\mathbf{R}^{00} = 1 / \mathbf{c}^2 \cdot \mathbf{\alpha}^3 :_3 = 1 / \mathbf{c}^2 \cdot \partial \mathbf{\alpha}^3 / \partial \mathbf{x}^3$

 $= 1 / c^2 \cdot \partial \alpha / \partial r$

[0174] 【0175】数式68は、加速度の場にある物体が受け る加速度は空間の曲率の積分に比例することを示す。 【数68】 $\alpha = c^2 \int R^{00} dr$

50 【0176】ニュートン力学上で加速度 はポテンシャ

特開平5-172040 (11)19 20 ル : で与えられる。ここで、 は数式69で与えら *【数70】 $\Phi = 1 / 2 \cdot c^2 h_{00} = GM / r$ れるが、 = : と数式60とから数式70となるの で、h_∞は数式71となる。従って、R[∞]は数式72と 【0179】 なる。 【数71】 $h_{00} = 2 e_{00} = 2 G M / c^2 r$ [0177] 【数69】 [0180] $\Phi = \int \int \int G \rho / r \cdot dV = GM / r$ 【数72】 [0178] $R^{00} = 1/2 \cdot g^{ij}h_{00} :_{ij} = 1/2 \cdot g^{33}\partial^2 h_{00}/\partial x^3 \partial x^3$ $= 1 / 2 \cdot \partial^2 h_{00} / \partial r^2 = 2 G M / c^2 r^3 = h_{00} / r^2$ 【0181】一方、加速度は次式(数式73)で求めら [0182]れ、地球表面での値は地球の半径と質量を代入すること 【数73】 により、それぞれの値が求められる(数式74)。 $\alpha = c^2 \int R^{00} dr = c^2 \int 2GM / c^2 r^3 \cdot dr = -GM / r^2$ $= -1/2 \cdot c^2 R^{00} r$ [0183] 【0184】また、磁場と曲率との関係式(数式75) から、空間の曲率3.42×10⁻²²を生成する磁場の強さは 【数74】 $h_{00} = 1.389 \times 10^{-9}$ 20 2 0 million Tesla となる。 [0185] $R^{00} = 3.42 \times 10^{-23} (1/m^2)$ 【数75】 $\alpha = 9.8 \text{ (m/s^2)} = 1 \text{ G}$ $R^{00} = 4 \pi G / \mu_0 c^4 \cdot B^2 = 8.2 \times 10^{-38} \cdot B^2$ 【0186】次に、空間の曲率と加速度場との関係につ されたものだが、空間の曲率は前述のように磁場によっ

いて検討する。空間の曲率 R^{⁽⁰⁾} によって生成される空間 の場の表面力は、 P³ = N・(2 R⁽⁰⁾)^{1/2} で与えられ ることは既に述べた。地球表面上の空間の曲率 R⁽⁰⁾ は、 3.42×10^{-23} で与えられ、その点の空間の場にある物体 30 は 1 Gの重力加速度を場から受ける。曲率の値は極めて 小さいが地表で 1 Gの加速度を引き起こすのに充分な大 きさなのである。厳密には、表面力の勾配によって物体 への加速度は与えられるが、いま空間の充分に小さな局 所領域を考えることにより加速度の場を生成する真ので ある表面力 P³ によって加速度との対応が近似的に得ら れる。

【0187】1Gの加速度の場を与える表面力 P³ を生 成する空間の曲率 R^{[®] は地球の質量密度によってもたら} されたものだが、空間の曲率は前述のように磁場によっ てももたらされる。空間の性質としての曲率はその発生 要因とは独立に同一の結果でなければならない。従っ て、1G=P³=N・(2*3.42*10⁻²³)^{1/2}=N・ (2*8.2*10⁻³³・B²)^{1/2}から、B=20M Tesla となる。 【0188】さて、仮に、地球の大きさは元のままで質 量が100倍つまり密度が100倍になると、表面上の空間

重か100 倍 Jまり密度か100 倍になると、表面上の空間 の曲率はR[∞] = 3.42 * 10⁻²¹ で、対応する加速度野場の 強さは100 Gとなり、上記と同じ手法で対応する磁場の 強さは200 M Tesla となる。同じ考えで次表が得られ る。

【表1】

曲率(1/m²)	加速度 (G:=m/s²)	磁場 (Tesla)
1 0 - 35	1 p G	20
1 0 - 29	1 µ G	20,000
1 0 - 23	1 G = 9.8	20 million
1 0 - 22	1 0 G = 9 8	60 million
1 0 -21	100G=980	200 million

【0190】ここで、注意しなければならないことは、 曲率R[®]の値と加速度の値とは1対1には対応しない ということである。数式65からも解るように、曲率つ まり空間がどれ程曲がっているかの程度は加速度の値そ のものではなく、加速度が変化する度合い、つまり加速 度の場の勾配に対応するのである。

【0191】或は、数式73から加速度は曲率の距離に 関する積分つまり曲がった空間の領域範囲(Volume)に対応しているということである。

【0192】また、ここでの比較は、地球という物質の 球体表面と磁場を球状の殻に閉じ込めた場合の球体表面 上での比較である。球体表面の外点つまり自由空間では 体分布密度関数としての歪みポテンシャルはラプラス方 程式を満たすため、距離rの関数として減衰していくこ とに留意しておきたい。表の値は一応の目安を与えるも のである。

【0193】IX. 重力と慣性力

重力と慣性力は共にその大きさが体積要素の質量に比例 し、外部から物体の各部分に浸透し、その内部で一様に 分布し、内部の全物質点に均等に作用する力であり、共 20 に体積力としての性質を呈する。疑似重力としての慣性 力は重力と等価であり、重力を局所的に打ち消すことは 等価原理として周知の事実である。航空機の旋回飛行に よって一時的に無重力状態を達成できることなどから既 に経験済みである。

【0194】この体積要素内の全物質点が等しく作用を 受け移動するためには、この領域内で表面力(面積力と も言う)の勾配つまり一種の圧力差勾配の存在が必要不 可欠である。つまり、体積要素自身の外殻の移動のみな らず体積要素の蔵物まで含めて均等に移動するために は、体積要素内に Pの表面力差が駆動力として必要で ある(図2参照)。このメカニズムが加速度の場を生成 させるのである。

【0195】重力と慣性力は空間を連続体と仮定する と、共に歪みの勾配が生成され、詳しい数式は省略する が、この歪みの勾配により前述の表面力の距離的勾配が 生成される。従って、全物質点に均等に作用する体積力 が生じ、そのメカニズムは全く同等である。

【0196】重力と慣性力の本質的な差異は、重力が空間の曲率 $R^{\circ\circ}$ を伴うのに対し、慣性力は空間の曲率を伴わない、つまり曲率 $R^{\circ\circ}$ =0であるという点である。慣性力の場合、曲率 $R^{\circ\circ}$ =0より、加速度 は場所によらず一定となる(数式76)。

【0197】

【数76】

 $\alpha = c^2 \int_{a}^{b} R^{00}(r) dr = -c^2 \pi c^2$

【0198】しかし、重力の場合は、空間の曲率は場所の関数となり、数式77で与えられるので、加速度は場所の関数となり、一定ではない。逆の言い方をする

と、重力では、加速度の値は場所によって変化する。正 確には距離的な勾配を持っており、この加速度の変化の 度合いが曲率つまり空間がどれくらい曲がっているかに 対応するのである。

【0199】

【数77】

 $R^{00}(r) = 2GM/c^2 r^3$

【0200】重力と慣性力は曲率の有無により識別され るが、共に空間の曲がりによる歪み勾配と物体の加速度 10 運動に伴う空間の線歪み勾配とが発生し、表面力勾配が 生成されるため、体積力の性質を呈することになる。

【0201】推進作動原理

以上の説明を要約すると、①空間の曲がりによって空間 の歪みが発生する。空間の歪み力は、場として空間とこ の空間を充填する物体に浸透し作用する。このような空 間の曲がりは、物体質量のみならず磁場によっても生成 される。つまり磁場により空間の主要な曲率成分R^{®®}を 制御できる(数式78)。②空間の曲率R^{®®}は空間の場 の圧力として物体を含む空間領域に一方向性の圧力場 -P[®]を生成する(数式79)。③一方向性の圧力場の中 にある物体はこの圧力を場から受けて移動する。この圧 力は圧力勾配の場にある物体が受ける正味の圧力差と等 価である。これが、本発明の推進原理を与える。 【0202】

 $\begin{bmatrix} 5 & 7 & 8 \\ R^{00} = 4 \pi G / \mu_0 & c^4 + B^2 \\ \begin{bmatrix} 0 & 2 & 0 & 3 \end{bmatrix}$

【0203 【数79】

$$-P^3 = N \cdot (2R^{00})^{1/2}$$

【0204】即ち、物体(飛翔体)に搭載した磁気エネ 30 ルギー発生手段の配置領域(推進部)近傍の空間領域に 強力な磁場によって曲がりを発生させる。しかし、静的 な磁場では空間の曲率を変える作用と空間の歪みの作用 とが平衡するので、推力が発生しても飛翔体の推進(移 動)はない。従って、飛翔体を推進させるためには、磁 場の空間への作用と空間からの逆作用との平衡状態を一 方的に破る必要があり、そのために磁気制御手段を搭載 してある。このとき、空間への作用はゆっくりと平衡状 態を保ちながら準静的過程で行い、空間からの逆作用は 40 瞬時に行う。エネルギー解放速度を制御することが重要 である。弓矢のようなもので、弾性体の歪みエネルギー として徐々に蓄え、矢に瞬間的なエネルギーを与えるこ とに近い。従って、磁場発生時には逆推力とはなりえな 11

【0205】磁気制御手段は、磁気エネルギー発生手段 の発生する強磁場がパルス状に変化するように、あるい は、磁場を回転(30GHz)させるようにその発生態様 を制御し、空間の曲率成分の動的な変化を生成し、空間 の場から連続的な推力を得て推進するのである。

50 【0206】空間は連続体として有限の歪み速度(光速

度)を有しており、磁場が瞬断されても、歪んだ(曲がった)空間が平坦な空間に戻るには有限の時間を要する。平坦な空間に戻る遷移過程の間、飛翔体は曲がった 空間の場に独立に存在し、この空間の場からの作用を受けて推進できる。

【0207】即ち、空間を曲げている作用を瞬断させる ことにより平衡状態が破られるので、曲がった空間が曲 がりのない平坦な空間に戻る遷移過程の微小時間の間、 飛翔体は曲がった空間の場から独立であり、飛翔体は空

間からの場の逆作用を受けて推進できることになる。 【0208】一般的に、自ら生成させた場により、その 場を引きずりながらの推進はできない。つまり推進する ものと場は独立していないと、場による推進はできな い。場への作用と場からの反作用が平衡しているためで ある。このとき、反作用を作用から時間的にdelay(遅 延) させることが原理上重要である。

【0209】本飛翔体の特徴

(1)推力が体積力であるため飛翔体(宇宙船)及び飛 翔体(宇宙船)内部の乗員を含む全物質点が同じ力を受 け加速されるので、慣性力の作用はない。

【0210】(2)空中での静止状態から全方向への急 発進、急停止、直角旋回及びジグザグ旋回等の航法が可 能である。

【0211】(3)空間に作用する磁場エネルギーは飛 翔体(宇宙船)に内蔵されるので、惑星大気圏及び宇宙 空間航行の両用ができる。

【0212】(4)推進加速度は超電導磁場制御により 数µG~100Gと自由に可変できる。つまり、航法が安定 している(空中停止~低速度~高速度が任意である)。

【0213】(5)高速化に伴う質量増加に対し推力は 30 比例するので、推進加速度は常に一定となる。また、推 進作動時間に制限がないので、飛翔体(宇宙船)の最終 到達速度は準光速度となる。

【0214】(6)内燃機関ではないので、騒音(プロ ペラ音、ガス噴射音)や噴射ガスを発生しない。また、 爆発物である燃料を搭載しないので、安全性が高い。

【0215】(7)飛翔体(宇宙船)を含む空間領域全体に推力が作用するので、大気中では飛翔体(宇宙船) 外表面の空気も同様に加速され移動することになり、空力加熱の発生を軽減できる。つまり、空気分子間の摩擦になるだけであり、飛翔体(宇宙船)は大気中を高速度(秒速数km/s~数10km/s)で移動できる。但し、高熱でイオン化した空気(プラズマ)が飛翔体(宇宙船)全体を包むことが予想される。

【0216】(8)飛翔体(宇宙船)の形状は動作原理 及び全方向性から、球体または楕円体が最も機能効率に 優れた形状と言える。

【0217】(9)飛翔体(宇宙船)周辺の空間領域は 局所的に曲がっているので、重力レンズ効果により、飛 翔体(宇宙船)の形状が変化し、あるいは、地上の観測 50 24

者との位置即ち距離と方位角度により全く見えない死角 ができる可能性がある。

【0218】

【実施例】以下、本発明の実施例を図面を参照して説明 する。図3は、本発明の一実施例に係る飛翔体の外観を 示し、図3(A)は上面断面概略図、図3(B)は側面 断面概略図である。

【0219】本実施例に係る飛翔体1は楕円体状のもの からなり、円盤外周を4等分した4つの外周位置と円盤 10の上下面の中央位置とに推進エンジン(21~26)を 設けてある。

【0220】この推進エンジン(21~26)は、それ ぞれ、磁気エネルギー発生手段とこれを制御する磁気制 御手段とを1対1に対応付けて構成してある。なお、磁 気制御手段は、全体として1つ設け、全ての磁気エネル ギー発生手段を総括制御するようにしても良い。

【0221】磁気エネルギー発生手段は、強力な磁場を 発生して飛翔体1周辺の空間の曲率成分の値を0又はあ る値からある値に増加させ、後述するように空間の歪み 20 力としての加速度の場を生成させる。磁気制御手段は、

強力な磁気エネルギーによって生ずる空間の曲率成分の 変化を準反対称に局所的なものとすると同時に、推進力 を得るために、磁場がパルス状に変化するように、ある いは、磁場の回転により空間の曲率成分が動的に変化す るように磁気エネルギー発生手段を制御する。 【0222】図4は、図3(B)の推進エンジン24を 作動させた状態を示す。飛翔体1は、空間の非対称な歪

み場から外力(圧力差) Pを受けて、図中右方向(P の方向)へ推進する。他の推進エンジンにおいても同様 であり、垂直方向及び水平面内の互いに直交する方向へ の推進力がそれぞれ得られ、これらの組み合わせにより 任意の方向への移動制御ができる。

【0223】例えば、図5に示すように推進エンジンを 4基とすれば、図6に示すように、空中の静止状態から の任意方向への急発進、急停止(図6(A))、水平移 動と垂直上昇(下降)の組み合わせ航法(図6 (B))、ジクザグ的な航法(図6(C))、等従来の 推進方式では得られない任意の航法が可能となる。

【0224】次に、推進作動原理は前述したが、より理 40 解を容易にするために、先ず実用的な推進概念を説明

し、その後順に、推進エンジンの配置構成、飛翔体(宇 宙船)の運動性、推進効率、準反対称な空間を生成する 推進エンジンの構造モデルについて説明する。

【0225】推進原理の概念的説明

例えば、地球周辺の空間の場にある物体は地球中心方向 に向かって移動(落下)する。物体の移動の直接的な原 因は、地球周辺の空間の曲がりによる歪み場に起因する 作用であり、決して地球それ自体による作用ではない。 唯、地球の質量(密度)の存在が空間を曲げることにな るので、物体の移動に対しては間接的な原因ではある。

70	
2n	

25 【0226】物体が地球中心方向に向かうのは、地球の * た空間が平坦な空間に戻る遷移状態にあり、この過程で 質量(密度)により生成される空間の曲率の方向(曲面) 曲がった空間と物体(宇宙船)とは独立しており、相互 の垂直方向)に歪みの場の勾配が生成され、地球中心方 作用はない(図9)。 【0230】この曲がった空間の領域で発生する加速度 向と一致するからである(図7)。曲がった空間と物体 は、曲率をR^{[®]、光速度をc、曲がった領域を示す積} とは独立しており、相互作用はない点留意すべきであ 分定数をrとして数式80で与えられる。 る。 【0227】今、仮想実験として、地球という存在がな [0231]く、宇宙空間に上記と同じ領域に空間の曲がりだけが存 【数80】 $\alpha = c^2 \int_a^b R^{00}(r) dr$ 在していると想定する。空間の曲がりの場にある物体 は、全く同じように移動することになる(図8)。曲が 10 【0232】もし、空間の曲率が領域内で一様(定数) った空間と物体とは相互作用なく独立である。 【0228】このことは、太陽の回りを公転している地 値)ならば(図9)、領域長をsとして加速度 は数式 球において、太陽が瞬時に消滅しても、その影響が地球 81となる。そして、空間の曲率は質量密度、また に到達するのは8分32秒後であり、それまでの間、地 は、磁場Bにより生成される(数式82)。つまり、質 量体または磁場により、空間の領域に加速度の場ができ 球は既になくなった太陽の回りを依然として公転し続け る事実と同様の解釈である。 ることになる。 【0229】本推進原理は、宇宙空間に在る物体(宇宙 [0233]船)が、物体周辺に上記のような一方向性の空間の曲が 【数81】 $\alpha = c^2 R^{00} (b-a) = c^2 R^{00} s$ りを人工的に生成し、その生成作用を瞬時に断つことに より、上記と等価な空間の曲がりの状態を作り出すこと 20 [0234] にある。但し、生成作用を断った直後の状態は、曲がっ* 【数82】 $R^{00} = 8 \pi G / c^2 \cdot \rho = 4 \pi G / \mu_0 c^4 \cdot B^2$ 【0235】物体の消滅は仮想実験として成立しても現 な、反対称な曲率を有する空間である。曲がった空間領 実には爆発でもしない限り不可能である。しかし、物体 域Aで生成される加速度場の大きさ、つまり加速度 は、R^{[®]を一様と仮定した場合、Gを万有引力定数、u} の消滅と等価なことが、磁場ではOFF 制御により容易に 可能となるのである。 。を真空の透磁率として数式83で与えられ、磁場Bに 【0236】宇宙船を推進させるためには、図10のよ より空間領域に加速度の場が生成されることは既述の通 うな空間の歪み面が理想的である。即ち、領域A では りである。 曲率 $R^{\circ\circ} = 0$ の平坦な空間、領域Aでは曲率 $R^{\circ\circ}$ 00 [0237]ある曲率を有する曲がった空間(歪んだ空間)のよう 30 【数83】 $\alpha = c^2 \int_a^b R^{00}(r) dr = c^2 R^{00}(b-a)$

 $= c^{2} R^{00} S = c^{2} \cdot 4 \pi G / \mu_{0} c^{4} \cdot B^{2} \cdot S$

 $= 4 \pi G / \mu_0 c^2 \cdot B^2 S$

【0238】しかし、実用的には図11に示すように、 空間の歪み面が宇宙船のエンジンを中心に球対称であっ たも推進には影響ない。宇宙船が領域Aの加速度場の推 力を受けて移動する有限時間の内に、領域Aの曲がっ 40 た空間の歪み面は平坦な空間(R^{^w)に既に戻ってしま} うので、領域Aの加速度場による逆推力はない。 【0239】曲がった空間が平坦な空間に戻る時間 は、空間の歪み速度が光速度 c であることから、 = 1 / c で一定である。また、加速度場から受けるこの推力 は重力と等価な体積力であり、体積要素の質量に比例す るため、図11の状態では領域A に宇宙船の質量体が ないということからも、領域A からの逆推力はないこ とが解る。

【0240】また、実用的には更に、図12に示すよう 50

- ~1/1600) × R^{⁰⁰} となり、数値的なオーダーとし て 、 $R^{\circ\circ}$ 《 $R^{\circ\circ}$ と準反対称な空間にできる。
 - 【0242】

に、領域Aの歪み面が領域Aの歪み面よりも弱くなる ような空間、つまり(領域Aの空間の曲率R[®]) < (領域Aの空間の曲率R^{⁰⁰)となるような準反対称の曲} 率を有する空間でもよい。この準反対称の曲率を有する 空間は、宇宙船のエンジン内の磁場分布の制御によって 生成する。 【0241】エンジン内の反対称に分布制御された磁場

をそれぞれ B、 B とすると、領域 A の空間の曲率は数

式84、領域Aの空間の曲率は数式85となる。従っ

て、B = (1/10~1/40) × Bに制御すると、 領域A の空間の曲率 R^[®] は、R[®] = (1/100

28

- *【0249】例えば、左直角旋回は次のようにして行 う。100G 1km/s²の加速度で、前部エンジンを1秒間作 動する。前進(等速直線運動)して1秒後に1kmの位置 に居る。その後、後部エンジンを1秒間作動し、停止す る。1km 後進(等速直線運動)して元の位置に戻る。そ 領 して、 左部エンジンを1秒間作動し、 直角に1km左進 加速 (等速直線運動)する。 【0250】そして、エンジンは球体内に形成するが、 « エンジンの種類を、図13(B)に示すように、1個の き 10 球体から2個の球体(小球と大球)を連結してボーリン グのピン状にしたものとすれば、エンジンの個数を減ら せる。図中、上部の小球は上部エンジンに対応し、下部 の大球は下部エンジンに対応する。 【0251】このようなピン状体のエンジンの4基を図 13(C)のように配置しても全方向への移動が可能で ある。また、このピン状体のエンジンの3基を正3角形 た空 状に配置してもエンジン制御性能の変更により全方向移 で加 動可能にてきる。 がり 【0252】推進エンジンの構造モデル 船の 20 エンジンの機能として、空間に曲率を与えることにより
 - 空間の場の圧力として一方向性の表面力の場を形成する ことが要求される。表面力を発生している空間の薄層の 2次曲面を空間の歪み面という。表面力はこの歪み面の 内側に向かう。

【0253】さて、磁場Bにより制御される空間の曲率 成分は数式88で与えられるが、この強力な磁場は、球 状の強度を有する完全反磁性体(超電導材料)の殻内に 閉じ込めた超電導マグネットによって発生する。完全反 磁性体を用いるのはエンジン内の磁場を内部に閉じ込め 外部空間に出さないで、純粋に空間の曲率のみを得るた めである。エンジン周辺の空間には球対称な場として球 面状の歪み面が生成される(図14)。 [0254]

【数88】

 $B^2 = 8.2 \times 10^{-38} \cdot B^2$

の主超電導マグネット31の片側の半球磁場内に磁場の 極性が逆になるように配置した補助超電導マグネット3 2とで構成する。推進力として必要とされる磁場は数百 40 億テスラの値であるので、通常の磁場発生手段では実現 できないので、超電導マグネットを使用するのである。 【0258】これにより、図16に示す反対称な一方向 性の歪みの場が生成される。エンジンは反対称な表面力 を受けるため曲率0の平坦な空間領域に向かって一方向 に移動する。エンジンの片側の空間領域(曲率 0)に 在る他の物質も同様に曲率0の平坦な空間領域に向かっ て移動する。従って、磁場の発生をON/OFF制御す れば飛翔体(宇宙船)を推進できることになる。 $\begin{bmatrix} 0 2 5 9 \end{bmatrix}$ なお、磁場の大きさは、 Bⁱ = B · B = B^{-2} で与えられるので、異なる2つの磁場を B_1 、 B

27
【数84】

$$R^{00} = 4\pi G / \mu_0 c^4 \cdot B^2$$

[0243]
[数85]
 $R^{00'} = 4\pi G / \mu_0 c^4 \cdot B'^2$
[0244] 領域A には宇宙船の質量体はないが、領
域A での加速度 は数式86、また領域Aでの加速
度 は数式87であるが、R⁰⁰ 《R⁰⁰より、 《
となり、宇宙船は図12の準反対称な空間を推進できる。
[0245]
[数86]
 $\alpha' = c^2 R^{00'} S$
[0246]
[数87]
 $\alpha = c^2 R^{00} S$
[0247] 更に、領域Aと領域A 双方の曲がった空
間が平坦な空間に戻る時間 は同一であり、領域Aで加
速された宇宙船が領域A に移動する間に空間の曲がり
は既になくなっており、 = 0となる。また宇宙船の
質量体 (質量m)は領域A になく、大半が領域Aにあ
るため、加速度による推力f^A = m に対し、f^A
0× = 0であり、領域A による逆推力は最初から
微小量として扱える。
[0248] エンジン配置構成と飛翔体(宇宙船)の運

の運 動性

図13(A)は、6基のエンジンを図3に示したように 配置したもので、この配置構成では全方向への移動が可 能である。前進のために前部エンジンを作動し、後進の ために後部エンジンを作動し、右進のために右部エンジ 30 ンを作動し、左進のために左部エンジンを作動し、上昇 のために上部エンジンを作動し、降下のために下部エン ジンを作動するが、推進方向は各エンジン部の推進方向 のベクトル合成であるので、飛翔体は全方向に移動でき る。 **m** 00

$$R^{00} = 4 \pi G / \mu_0 c^4 \bullet$$

【0255】エンジンは、その中心に向かう表面力を空 間の歪み面から球対称に受けるので、表面力が平衡し移 動はできない。但し、エンジン周辺の歪みの場に在る他 の物質は球心方向の表面力を受けてエンジンの中心に向 かって移動する。

【0256】推進するためには、エンジンにより空間の 領域に反対称な一方向性の歪みの場の生成が要求され る。即ちエンジン周辺の空間の片側半分の領域で曲率R 0(曲がった空間)、他の片側半分の領域でR²⁰= 0(平坦な空間)の反対称な場を磁場の方向制御によっ て生成することが必要である。

【0257】そこで、推進エンジンにおける磁気エネル ギー発生手段の原理的な構造は、図15に示すように、 球対称な磁場を発生する主超雷導マグネット31と、こ 50

特開平5-172040 (16) 29 30 2、合成磁場をBrとすると、数式89が得られる。そ *【0260】 して、2つの磁場が同じ大きさの場合、磁場の方向が順 【数89】 方向だと数式90、逆方向だと数式91となる。 $B_{T} = B_{1} + B_{2}$ $B_T^2 = |B_T|^2 = |B_1 + B_2|^2$ $= |B_1|^2 + |B_2|^2 + 2|B_1| \cdot |B_2| \cos \theta$ [0261] 10 【数90】 $B_1 \uparrow \uparrow B_2$ i.e. $B_1 \parallel B_2$ $\therefore \theta = 0$, & |B_1| = |B_2| = B $B_{\tau}^{2} = B^{2} + B^{2} + 2B \cdot B\cos 0 = 2B^{2} + 2B^{2} = 4B^{2}$ $R^{oo} = 4 \pi G \neq \mu_o c^4 \cdot B_{\tau}^2 > 0$ [0262]【数91】 $B_1 \uparrow \downarrow B_2$ i.e. $B_1 \parallel - B_2$ $\therefore \theta = \pi, \quad \& \quad |B_1| = |B_2| = B$ $B_T^2 = B^2 + B^2 + 2B \cdot B\cos \pi = 2B^2 - 2B^2 = 0$ $R^{oo} = 4 \pi G \neq \mu_0 c^4 \cdot B_T^2 = 0$ 【0263】推進効率とエネルギー式 エンジン全体の効率 は数式96となる。 [0264]次に、磁気制御手段の説明のために本推進エンジンの推 進効率をエネルギー変換の観点から検討する。変換フロ 【数92】 $\eta_{\rm E} = E_{\rm MAG} / P_{\rm WRE}$ ーは、供給電力エネルギー(Pme) 超電導磁場エネルギ 30 - (E_{MAG}) 空間の曲率(R⁰⁰) 空間に貯えた歪みエネル [0265] ギー(Ustrain):=エンジン出力エネルギー(Eng Pur) 【数93】 $\eta_{\rm M} = U_{\rm STRAIN} (E_{\rm NG} P_{\rm WR}) / E_{\rm MAG}$ 空間歪みエネルギーの放出 有効推進エネルギー(EEP) + 無効推進エネルギー(ELOS)+放射エネルギー(ERAD)と [0266] なる。各フェイズでの効率は数式92~同95となり、 【数94】 η₁(内部効率) = U_{STRAIN} (E_{NG}P_{WR}) \angle P_{WRE} = $\eta_{\text{E}} \times \eta_{\text{M}}$ [0267] [0268] 【数95】 40 【数96】 η_P(推進効率) $= E_{EFP} / U_{STRAIN} (E_{NG} P_{WR})$ $= E_{EFP} / (E_{EFP} + E_{LOS} + E_{RAD})$ $\eta = (有効推進エネルギー) / (供給電力エネルギー)$ $= E_{EFP} / P_{WRE} = \eta_I \times \eta_P$ $= \eta_{\rm E} \times \eta_{\rm M} \times \eta_{\rm P}$

31

【0269】そして、空間に貯えた歪みエネルギーU *-)は数式98となる。 strain (エンジン出力エネルギー)は数式97、(有効 [0270] 推進エネルギー+無効推進エネルギー+放射エネルギ * 【数97】 $U = \int_{V_1+V_2} \left(\int \sigma^{ij} de_{ij} \right) dV = \int_{V_1+V_2} 1/2 \cdot \sigma^{ij} e_{ij} dV$ $= \int v_{1+v_2} 1/2 \cdot E^{i_{J}\mu\nu} e_{\mu\nu} e_{i_{J}} dV$ [0271]【数98】 $1/2 \cdot \rho_1 V_1 v^2 + 1/2 \cdot \rho_2 V_2 v^2 + (h\nu_1 + h\nu_2)$ $+\cdots + h \nu_n$ 【0272】数式98において、V1と1は飛翔体の 場は一体となって恰も磁力線が流体に付着しているかの 体積と平均密度、V2 と 2 は飛翔体周辺の有限領域の ように運動する。磁場が流体に付着(凍結)しているた 体積とその平均密度(大気中であれば大気密度)、 h と め、流体の運動により、磁力線が引きずられて変形した はプランク定数と放射エネルギー振動数である。つま り、強められたりする。 り、無効推進エネルギーとは、本推力が体積力であるた 【0280】この現象は化石機構として天体が持つ磁場 めに周辺の大気をも同じように加速するためのエネルギ を説明する仮説として提案されている。つまり、星間ガ ーロスを意味する。また、空間歪みエネルギーが全て推 スの収縮によって星が誕生するとき、磁力線がガスに凍 進エネルギーとして変換されるとは限らず、一部は放射 結していると、ガスの収縮に伴い磁力線が濃縮され、星 エネルギーとして放出されると考えられる。 はポロイダル型の磁場を持つことになる。中性子星で約 5億テスラ程度と試算されており、観測結果と符号して 【0273】なお、エンジンの全体効率は仕事率の観点 20 から数式99で与えられる。 いる。 [0274] 【0281】さて、図17において、(a)は磁束(磁 【数99】 力線)が良電導性流体粒子に凍結した状態を示し、 $\eta = (f V \bullet v) / (\nu \bullet E I \bullet \tau)$ (b)は外力等の作用により流体粒子が収縮し、磁力線 【0275】数式99において、fは場の体積力(N/ もそれに応じて収縮した状態を示し、(c)は流体粒子 m[°])、Vは作用領域(m[°])、fV=Fは推力(N)、vは が更に収縮しポロイダル型となった状態を示す。流体粒 子の収縮に伴い流体粒子に凍結した磁束も同じ収縮運動 推進速度(m/s)、 は超電導エンジン励磁サイクル数、 Eは超電導コイル励磁電圧(V)、Iは超電導コイル励 を行うため、磁束 (Wb)は保存されながら磁束通過面積 磁電流(A)、 は電流パルス幅(s)である。 S(m²)だけが収縮し小さくなる。従って、磁束密度つま 【0276】要するに、数式99から、エンジン励磁サ り磁束の強さB(Tesla) は、B = / Sで、その値は増 30 イクル数 の可変により推進速度を制御でき、また推力 加し磁場が濃縮されるのである。 は基本的に動力源のパワーEIに依存し、励磁電流Iを 【0282】図18は、強力な磁場濃縮の原理を示す。 可変することで制御される。 予め注入しておいた噴霧状の良電導性流体粒子に初期磁 【0277】結局、磁気制御手段は、励磁電流パルスの 場を加え、磁束凍結状態にさせる。その後、磁束凍結し 繰り返し周波数を制御するよう構成される。これによ た流体粒子の領域に四方周辺からレーザ光を照射する。 り、磁場がパルス状に変化し、磁場のON/OFFに伴い空間 照射された流体粒子の表面は加熱されプラズマの噴出が の曲率の動的な変化が得られ、飛翔体(宇宙船)は、磁 始まり、流体粒子はプラズマ噴出の反動を受け中心方向 場のCut-Off 時の曲がった空間が平坦な空間に戻る遷移 へ圧縮される。所謂爆縮効果が達成され、レーザ光によ 過程の瞬時に空間の場からの作用としての推力をパルス る光圧力の収縮効果を更に高める役割を果たす。なお、 的に受けて推進できることになる。 40 左右のレーザ光強度の制御(例えば右側強度>左側強 【0278】さて、磁場発生手段の具体例を説明する。 度)により、磁場の非対称な分布が得られるので、この これは、磁束凍結及びレーザ光爆縮によって強磁場を得 方式によれば図15に示した補助超電導マグネット32 るものである(図17、図18、図19)。 を不要にできる。 【0279】まず磁束凍結について若干説明をする。磁 【0283】このように流体粒子は、レーザ光の光圧力 束凍結は磁場凍結とも呼ばれるが、これは良電導性流体 と高温プラズマガス反動により発生するアブレーション が磁場内で動くとき、磁束(磁力線)が流体に付着して (噴出)圧力により急速に収縮するので、流体粒子に凍 一緒に動こうとする現象である。原理的には、良電導性 結された磁束も同様に収縮し、磁場濃縮が達成される。 【0284】レーザ光パワー密度S(W/m²)は、光圧力を 流体と磁場の間に相対運動があると、電磁誘導により電 u (Pa:=N/m²)、光速値をCとして、S=u・Cで与 流が誘導され、この電流と磁場が相互作用して流体と磁 場の相対運動を打ち消そうとする。その結果、流体と磁 50 えられる。また、濃縮による体積比率(1/r)を考慮

すると、レーザ光パワー密度は、 $S = u \cdot C \cdot (1 / r)$ に軽減される。

【0285】現在実用化されているレーザ光パワー密度 は、10¹⁷~10¹⁸ (W/m²)程度であるので、仮に濃縮による 半径比1/1000を仮定すると、体積比率は、1/r = 1/10⁹ となり、S = 10¹⁷ (W/cm²) = 10²¹ (W/m²)より、レーザ光 圧 u は 3 万兆気圧となる。レーザ光の爆縮効果を含めた 光圧により、磁束凍結した良電導性流体粒子は急速に収 縮し強力な磁場濃縮が行われることになる。

【0286】次に、図19は、強磁場発生装置を示す。 この強磁場発生装置は、良電導性流体としての液体金属 を噴霧状の流体粒子としてブランケット41内に噴射す るノズル42と、ブランケット41内に初期磁場(種磁 場)を生成させる超電導マグルット43と、同44と、 ブランケット41内で磁束凍結した流体粒子に光圧と爆 縮効果を与えるレーザ光源45と、同46と、磁束凍結 が解除された流体粒子を排気する排気ポンプ47と、液 体金属貯蔵容器48とで基本的に構成され、数10テス ラから数百億テスラのパルス磁場を連続的に発生できる 装置である。

【0287】図19において、初期磁場(種磁場)を5 0テスラとして、50万テスラのパルス磁場を連続発生 する動作を説明する。まず、液体金属貯蔵容器48から 良電導性流体がノズル42により噴霧状粒子としてブラ ンケット41内に噴射注入される。その後、上下にある 超電導マグネット(43、44)によりブランケット4 1内部の空間に初期磁場(50テスラ)を生成させる。 磁場は噴射注入された流体粒子に凍結される。

【0288】次に、レーザ光源(45、46)からパル スレーザ光を流体粒子に照射する。このパルスレーザ光 30 のパワー密度は10¹⁴ W/cm² = 10¹⁶ (W/m²)である。このと き、光圧は10¹⁶ / 3 * 10⁸ = 3 * 10⁹ Pa で、3万気圧に 相当する。そして、レーザ光爆縮効果により、半径比1/ 100 を仮定すると、体積比で1/10⁶ となるので、本効果 を考慮して300 億気圧の圧力で流体粒子を収縮させるこ とになる。この場合、面積比は1/10⁴ なので、50テ スラの初期磁場は50 * 10⁴ = 50万テスラの磁場に濃縮さ れる。

【0289】この磁場濃縮過程は、磁気圧力とレーザ光

圧力とが平衡する状態まで進行する。レーザ光のパルス 照射を終了すると、光圧が減少するので、収縮した流体 粒子は、磁気圧により膨張爆発過程に進もうとするが、 この時点で超電導マグネット(43、44)の磁場生成 作用を停止させる。磁場停止により磁束凍結解除されて ブランケット41内に残留する流体粒子は、排気ポンプ 47により排気され、再度液体金属貯蔵容器48に戻さ れる。この過程で必要により消磁作用が行われる。

34

【0290】以上の過程を1サイクルとして1秒間に数 10 千サイクル繰り返す。つまり、数KHzの連続パルスによ る50万テスラの強磁場が発生する。そして、前述した ように、左右のレーザ光源(45、46)の強度を制御 する。つまり、本装置は、磁気エネルギー発生手段と磁 気制御手段とを備えているのである。

【0291】以上、現有技術で最も実現性のある50万 テスラ程度の強磁場の発生を説明したが、発生する磁場 の強度は、レーザ光パワー密度及びそれに伴う爆縮効果 により得られる半径比率により異なることが以上の説明 から理解できる。

- 20 【0292】即ち、本装置は、初期磁場50テスラから 同500テスラの磁束を良電導性流体(液体金属)の噴 霧状粒子に凍結させ、四方周辺からレーザ光(パワー密 度:10¹⁴ W/cm² ~10¹⁸ W/cm² 程度)を照射することによ る爆縮効果により、半径比で1/100~1/10,000、従っ て、面積比で1/10,000~1/100,000の流体収縮させ ることにより、50テスラ~500 テスラの初期磁場を1/1 0,000倍~1/100,000,000倍に濃縮させ、50万テスラ~50 0 万テスラ~500 億テスラの超強磁場をパルス的に発生 させることができる。
 -)【0293】また、噴霧状粒子の噴射とレーザ光照射は、機械的、電気的に制御できるので、数KHzの連続パルス動作を容易に行える。なお、磁場濃縮のためのライナー等の構造物は不要であり、磁場発生に伴う巨大磁気圧力による構造物の破壊はない等の特徴がある。 【0294】本発明による飛翔体の予想主要性能諸元は表2の通りである。
 - 【0295】
 - 【表2】

35

推進加速度	10 ⁻⁶ G~100G 可変
最終到達速度	準光速
推進作動時間	制限無し
推進方式	空間歪み力による場の近接作用 (空間駆動型)
推力制御方式	超電導等による磁場制御 (最大磁場 200億テスラ)
動 力 源	大電力発生源 飛翔体内蔵 (12GW程度の常温作動型小型原子炉)

(19)

【0296】なお、当該推進装置に必要な電力発生のた めの動力源としては、小型で大電流を取り出せる液体金 属MHD発電機(液体金属を作動流体とするMHD発電 機)を用い、その熱源に反粒子消滅反応炉を用いる。 【0297】

【発明の効果】以上説明したように、本発明の飛翔体の20 推進装置によれば、飛翔体の推進力は、飛翔体を含む空 間領域全体に浸透する重力と等価な体積力(空間歪み 力)であり、飛翔体及び飛翔体内部の搭乗員を含む全物 質点が同じ力を受け加速されることとなり、慣性力の作 用はなく、搭乗員等が破壊されることはない。

【0298】慣性力を理論上消し去る推進方式であり、 従って、空中の静止状態から全方向に対する急発進、急 停止、直角旋回、ジグザグ旋回及びV字旋回等任意の航 法が可能となる。

【0299】また、推進力は重力と等価であるため、得 30 られる最終速度は原理的に光速度の近辺(準光速度)ま で可能である。

【0300】更に、本発明の推進装置は、内燃機関では ないので、騒音(プロペラ音、ガス噴射音等)や噴射ガ スを発生せず、静かな飛行が可能である。また、航法が 安定(空中静止~低速度~高速度が任意)しており、爆 発物である燃料を積載していないので、安全性が高い。 【0301】加えて、推進力は飛翔体を含む空間領域全 体に作用するので、飛翔体外表面の空気も同様に加速さ れることになり、空力加熱の発生を軽減できる。つま り、空気分子と空気分子同士の摩擦になるだけであり、 飛翔体は大気中を高速(秒速数km/s~数100 km/s) で移動できる。

【0302】以上のことから、宇宙空間を準光速度で航 行できる能力と大気中を高速度で任意の飛行パターンで 航行できる能力とを併用する種々の優れた効果を期待で き、更に惑星探査等の航行時間短縮(例えば、火星まで 片道半日)に大きな効果がある。

【図面の簡単な説明】

【図1】空間の基本構造の説明図である。

【図2】駆動力としての表面力差の説明図である。 【図3】本発明の一実施例に係る飛翔体の外観を示し、

(A)は上面概略断面図、(B)は側面概略断面図であ る。

【図4】空間歪み推進機構の原理説明図である。

- 【図5】4基の推進エンジンの配置図である。
- 【図6】4基の推進エンジンによる航法説明図である。 【図7】地球周辺の空間歪み及びこの空間にある物体M の移動説明図である。

【図8】地球のような質量体のない宇宙空間で地球周辺の空間と同様な1方向性の空間歪みがある場合の物体Mの移動説明図である。

【図9】本発明の推進原理の説明図である。

【図10】宇宙船を推進させる理想的な空間歪み面の説 明図である。

【図11】宇宙船を推進させる実用的な空間歪み面の説 明図である。

【図12】宇宙船を推進させる実用的な空間歪み面の説 明図である。

【図13】推進エンジンの配置構成と宇宙船の運動性の 説明図であり、(A)は6基のエンジンの場合を示し、 (B)はエンジンの種類を示し、(C)は4基のエンジ ンの場合を示す。

【図14】1つの超電導マグネットで形成される空間歪 み面の説明図である。

40 【図15】本発明の推進エンジンの原理的な構造の説明 図である。

【図16】本発明の推進エンジンで形成される空間歪み 面の説明図である。

【図17】磁束凍結による磁場濃縮概念図であり、

(a)は磁束が良電導性流体粒子に凍結した状態図、

(b)は外力等の作用で流体粒子が収縮し、これに伴い 磁束も収縮した状態図、(c)は流体粒子が更に収縮し た状態図である。

【図18】本発明の一実施例に係る強磁場発生装置の原 50 理説明図である。 37 【図19】本発明の一実施例に係る強磁場発生装置の構 * 4 1 成プロック図である。 4 2

【符号の説明】

1 飛翔体

81

8ij

I

- 21~26 推進エンジン
- 31 主超電導マグネット
- 32 補助超電導マグネット

特開平5 - 1 7 2 0 4 0

38

- * 4 1 ブランケット
 - 42 ノズル

(20)

- 43~44 超電導マグネット
- 45~46 レーザ光源
- 4 7 排気ポンプ
- 48 液体金属貯蔵容器







【図3】

81

χ[']





(X[†]²)

82

*8*1j′

П

側面概略断面図 (B)



上面概略断面図 (A)

1--- 飛翔体 , 21~26--- 推進エンジン

【図15】





32 --- 補助超電導マグネット



【図16】

Ь























【図17】



(a)





【手続補正書】 【提出日】平成4年9月25日 【手続補正1】 【補正対象書類名】明細書 【補正対象項目名】全文 【補正方法】変更 【補正内容】 【書類名】 明細書 【発明の名称】 飛翔体の推進装置 【特許請求の範囲】 【請求項1】 飛翔体(航空機、有人ロケット、宇宙船

等)の内部及び当該飛翔体周辺の空間の曲率成分に変化 を与えるための強磁場を発生する磁気エネルギー発生手 段と; 前記磁気エネルギー発生手段による強磁場の発 生態様を制御して前記空間の曲率成分の変化を局所的に

準反対称に制御し、該空間に発生した重力と等価な空間 歪み力を当該飛翔体の推進力とするための磁気制御手段 と;を備えたことを特徴とする飛翔体の推進装置。 【請求項2】 請求項1に記載の飛翔体の推進装置にお

いて; 前記磁気エネルギー発生手段は、球面状の磁場 を発生する主超電導マグネットを超電導材料からなる球 状体の内部に配置したものであり; 前記磁気制御手段 は、前記主超電導マグネットの片側の半球状磁場内に逆 極性の磁場を発生する補助超電導マグネットを配置し、 両超電導マグネットの励磁電流パルスの繰り返し周波数 を変更制御するものである: ことを特徴とする飛翔体 の推進装置。

【請求項3】 請求項1に記載の飛翔体の推進装置にお いて; 前記磁気エネルギー発生手段は、良電導性流体

たる液体金属を収納する液体金属貯蔵容器と; 強磁場 の発生容器たる球状のブランケットと; 前記液体金属 貯蔵容器からの液体金属を<u>そのまま流体として、または</u> 噴霧状の流体粒子として前記ブランケット内に注入する ノズルと; 前記ブランケットの対向する壁部に対向配 置され当該ブランケット内に初期磁場を生成する1対の 超電導マグネットと: 前記1対の超電導マグネットの 配置方向と直交する両側の前記ブランケット壁部に対向 配置され磁束を凍結した流体粒子または流体にパルスレ ーザ光を照射する1対のレーザ光源と; 磁束凍結を解 除された流体粒子または流体を前記液体金属貯蔵容器へ 還流させるための排気ポンプと; を備え、前記磁気制 御手段は、前記1対の超電導マグネットへの励磁電流制 御、前記1対のレーザ光源の非対称制御及び流体粒子ま たは流体の注入から排気までの過程を高速に繰り返す制 御等を行うこと;を特徴とする飛翔体の推進装置。

【発明の詳細な説明】

[0001]

【産業上の利用分野】本発明は、飛翔体(航空機、有人 ロケット、宇宙船等)の推進装置に係り、特に強力な磁 気エネルギーによって空間の曲率成分を制御し、空間自 体に発生する空間歪み力を推進力とする空間駆動型の推 進装置に関する。

[0002]

【従来の技術】従来の飛翔体の推進方式には、プロペラ による空気流の反作用による方式、ジェットエンジンや ロケットエンジン等の内燃機関による噴射ガス流による 方式、プラズマ流及びイオン流の反作用による電気推進 方式等が知られている。また、ロケット推進方式では、 化学ロケット推進方式が既に実用化されている他、人工 衛星の姿勢制御用として実用化されている電気推進方式 (電気加熱推進、イオン推進、プラズマ推進等)のロケ ット推進への適用が検討され、構想段階の方式として原 子力推進方式(原子力熱推進、核分裂パルス推進、核融 合パルス推進等)や非化学ロケット推進方式(太陽加熱 推進、ラムジェット推進、レーザー推進等)がある。

【0003】

【発明が解決しようとする課題】しかし、従来の飛翔体 の推進方式は、何れも作動物質を高速度で後方へ噴射し その反作用で前方向への推力を発生する反動推力(運動 量推力)によるものであるので、得られる速度に一定の 限界がある。

【0004】即ち、最終到達速度は、作動物質の噴射速 度と質量比から理論的に決定されるので得られる速度の 限界は低いところにあり、任意の高速度は得られない。 例えば、化学ロケット(噴射ガス流による推進方式)で は数10km/秒、電気推進では数100km/秒が限界で あり、これ以上の高速はえられない。但し、推力重量比 (加速性能)でみると、化学ロケットでは100程度で あるのに対し、電気推進では10⁵~10⁻³と非常に微 弱である。それ故、化学ロケットは、燃料の積載量によって作動時間は短いが、地球の1Gの重力圏を脱出できる唯一の推進方式となっている。

【0005】また、飛翔体の運用では、空中静止状態か らの急発進、急停止、全方向への直角旋回等各種の動作 を任意に行える必要があるが、従来の推進方式では原理 的にも技術的にも不可能であり、仮に実行するとすれば 慣性力の巨大な加速度のため搭乗員等が破壊される事態 を招来する。慣性力を理論上消し去ることができないか らである。

【0006】さらに、騒音の発生が避けられず、噴射ガ スに放出と相俟って環境上有害である。特に、原子力推 進では放射能の飛散が不可避である。そして、燃料の爆 発を利用するので、安全性上も問題である。

【0007】次に、ロケットやスペースシャトル等から 明らかなように、巨大な積載量の燃料の上に数人の搭乗 員が積まれているようなもので、搭乗員の占める容積比 率は数%から10%程度と極めて少なく、飛翔させたい 対象(人間、貨物等)の重量や容積に制限がある。

【0008】最後に、宇宙船には、宇宙空間を高速度 (数100km/秒~数万km/秒~準光速)で航行できる 能力と、惑星-大気圏を自由に水平、垂直の任意の姿勢 をとって飛行でき、容易に離着陸できる能力と両者を保 有する必要があるが、従来の推進方式では不可能であ る。

【0009】本発明の目的は、飛翔体の推進に好適な新 規な推進原理に基づく推進装置、即ち、強力な磁気エネ ルギーによって空間の曲率成分を制御し、空間自体に発 生する空間歪み力を推進力とする空間駆動型の推進装置 を提供することにある。

【0010】

【課題を解決するための手段】前記目的を達成するため に、本発明の飛翔体の推進装置は次の如き構成を有す る。即ち、第1発明の飛翔体の推進装置は、飛翔体(航 空機、有人ロケット、宇宙船等)の内部及び当該飛翔体 周辺の空間の曲率成分に変化を与えるための強磁場を発 生する磁気エネルギー発生手段と;前記磁気エネルギ ー発生手段による強磁場の発生態様を制御して前記空間 の曲率成分の変化を局所的に準反対称に制御し、該空間 に発生した重力と等価な空間歪み力を当該飛翔体の推進 力とするための磁気制御手段と;を備えたことを特徴 とするものである。

【0011】第2発明の飛翔体の推進装置は、第1発明 の飛翔体の推進装置において;前記磁気エネルギー発 生手段は、球面状の磁場を発生する主超電導マグネット を超電導材料からなる球状体の内部に配置したものであ り;前記磁気制御手段は、前記主超電導マグネットの 片側の半球状磁場内に逆極性の磁場を発生する補助超電 導マグネットを配置し、両超電導マグネットの励磁電流 パルスの繰り返し周波数を変更制御するものである;

【0012】また、第3発明の飛翔体の推進装置は、第 1発明の飛翔体の推進装置において; 前記磁気エネル ギー発生手段は、良電導性流体たる液体金属を収納する 液体金属貯蔵容器と; 強磁場の発生容器たる球状のブ ランケットと; 前記液体金属貯蔵容器からの液体金属 をそのまま流体として、または噴霧状の流体粒子として 前記ブランケット内に注入するノズルと; 前記ブラン ケットの対向する壁部に対向配置され当該ブランケット 内に初期磁場を生成する1対の超電導マグネットと; 前記1対の超電導マグネットの配置方向と直交する両側 の前記ブランケット壁部に対向配置され磁束を凍結した 流体粒子<u>または流体</u>にパルスレーザ光を照射する1対の レーザ光源と; 磁束凍結を解除された流体粒子または 流体を前記液体金属貯蔵容器へ還流させるための排気ポ ンプと; を備え、前記磁気制御手段は、前記1対の超 電導マグネットへの励磁電流制御、前記1対のレーザ光 源の非対称制御及び流体粒子または流体の注入から排気 までの過程を高速に繰り返す制御等を行うこと; を特 徴とするものである。

【0013】

【作用】次に、前記の如く構成される本発明の飛翔体の 推進装置の作用を説明する。本発明の推進方式は、通常 のジェットエンジン、ロケットエンジンのようなガス流 体噴射による反動推力(運動量推力)によるのではな く、空間の場の歪みによる一種の圧力差を推力とする圧 力差推力による空間駆動型の推進方式である。その概要 は次の通りである。

【0014】連続体力学上、場を充填する物体は場の量 の勾配により作用を受ける。例えば、大きさのある粒子 は静水圧の距離的勾配により正味の圧力を受けて移動す る。場の量としてこの量(静水圧)は場所の関数であ り、この圧力勾配が重要な駆動力となる。圧力勾配の場 にある物体は正味の圧力差を受けて移動する。圧力0の 場にある物体は静止状態を続け移動しない。この物体 が、物体の周辺に局所的に反対称な一方向の圧力場を生 成したとする。この状態で、物体の空間への圧力場生成 作用と生成された圧力場による物体への作用とは平衡し ているために、場からの圧力は在るものの物体は移動で きない。

【0015】次に、物体の空間への圧力場生成作用を瞬 断する。空間は本作用が瞬時に取り除かれても、瞬間的 に元の自然な圧力0の状態に戻るのではなく、圧力0に 戻るまでに有限の時間を要する。つまり、空間は有限の 歪み速度を有する。この有限の時間領域において、物体 と空間の場は独立であり、物体は圧力の場の中にあり、 場の圧力を受けて移動する。本圧力は圧力勾配における 正味の圧力差と等価である。この圧力場生成作用のON-0 FF過程を高速に繰り返すことにより、連続的な推力を得 る。エネルギー論的には、物体の圧力場生成作用により 周辺の空間が局所的に変形し、本変位作用により空間に 歪みという形で貯えられた歪みエネルギーが、圧力場生 成作用の瞬断により解放され、一部のエネルギーロスを 除く空間の歪みエネルギーが解放時に物体に運動エネル ギーとして与えられることになる。ここで、空間の場の 圧力とは、強力な磁場により生成される空間の曲率から 発生する表面力である。

【0016】この推進原理は、空間に関する新しい概念 と空間の幾何学的性質から決定される空間の力学構造に 関する理論から導出されるものである。即ち、ここで用 いる「歪み」とは連続体力学上で定義される歪みの意で あるが、空間の歪みは空間の曲率によって発生し、空間 の曲率は物体の質量や磁場によって生成される。そし て、物体質量による空間の歪み場は重力場である。磁場 は空間の曲率(歪み)という媒介を通して重力場と等価 になる。

【0017】そこで、本発明では、飛翔体を含む空間領 域の動的な曲率変化が局所的となるように磁気エネルギ ー発生手段の発生する強磁場の発生態様を磁気制御手段 によって制御し、空間自体に発生する空間歪み力(具体 的には、曲がった空間が曲率ゼロの平坦な空間へ戻る遷 移過程で歪んだ空間の場から得られる力)を推進力とす る。これを別の観点から説明すると以下となる。空間が 曲がると曲がった空間領域に加速度の場が形成される。 加速度の場にある質量体はニュートン第2法則による推 力を受けて移動する。

【0018】従って、この推進方式は、空間の場の歪み による近接作用(直接的な作用は場から受け取るとする 概念)を利用した一種の圧力差推進方式、または、空間 の歪みにより発生する力は重力と等価であることから重 力場推進方式と呼べるものである。推力が飛翔体を含む 空間領域全体に浸透する体積力(体積要素内部に一様に 分布し体積要素の質量に比例する力で、重力や慣性力も 体積力)であるので、慣性力を受けないこと、理論的に 準光速を短時間で達成できること等、飛翔体の推進方式 として優れた特徴を有する。以下、本発明の背景を理解 するに必要な空間の力学構造(空間の歪み理論)、推進 作動原理等を説明する。

【0019】空間の歪み理論

I.空間の基本概念

(1)空間は無限の連続体であり、その構造はリーマン 幾何学の枠組みにより決定される。空間には唯1つの歪 みのない自然な状態(平坦な空間)があり、歪みを起こ す外的な物理作用が全て取り除かれたとき、空間は常に 歪みのない自然な状態に戻る。そして、空間の隣接する 点はいかなる物理作用の下でも隣接点として残り、その 変化は連続的であり、変化後も連続体であるという基本 条件を満たす。この仮説を満足するという意味で連続体 である。連続体としての空間はリーマン空間であり、そ の構造はリーマン幾何学に従う。 【0020】(2)空間の曲がりは純粋に幾何学的な量 である。この幾何学的な量を現実の力と関連付けるため には、連続体力学上の歪みの概念が重要である。歪みの 場は、幾何学的な量と現実の力学との接点である。

【0021】(3)空間の局所的な幾何学上の構造の変 化を空間の歪み状態とみなす。幾何学上の構造の変化と は曲率成分の変化であり、曲率成分0の平坦な空間(ミ ンコフスキー空間)から曲率成分を伴う本格的に曲がっ た空間(リーマン空間)への移行を示す。空間が曲がっ ているということと空間が歪んでいるということとは本 質的に同じ内容である。

【0022】(4)空間の歪みは空間の一種の変形を表 すことになり、空間を充填している物質点は空間の変形 により作用を受けることになる。変形としての連続体力 学上の概念をリーマン幾何学上の概念と関連付ける重要 な解析手法となる概念はベクトルの平行移動である。曲 率が0でないと空間の曲がりによってベクトルの平行移 動の結果は途中の経路によって異なるし、またベクトル を曲面上の閉曲線に沿って一周させてもベクトルは最初 の値には戻らない。曲率が0の場合、本現象は発生しな い。

【0023】(5)物質は連続的な方法で空間内のある 領域を占める。ここで空間と物質とは明確に識別されね ばならない。物質は空間を充填し、移動することにより 空間の領域を占有する。つまり、物質は空間を移動可能 であり、空間を移動することにより空間を充填する。 【0024】(6)空間の連続性を保つために、空間を* * 充填する物質点の移動速度は空間の歪み速度を越えることはない。

【0025】II.リーマン幾何学とは

リーマン幾何学とは、曲がった空間を取り扱う幾何学で ある。即ち、本論では曲がった空間としての4次元リー マン空間を対象とし、空間の曲率を重視する。対象とす る現実の物理空間は空間座標3軸(x = x¹、y = x

²、z = x³)と時間座標1軸(w = c t = x⁰)との4次 元リーマン空間である。これをx¹(i = 0、1、2、 3)と表記する。

【0026】この4次元リーマン空間での点×'とその 隣接点×'+d×'での2点間の無限小距離dsの2乗 は、数式1で与えられる。gi」は、計量テンソルと呼ば れ、空間の幾何学的性質を全て規定する量であり、一般 に場所の関数である。リーマン幾何学の出発点は、2点 間の無限小線素を規定する計量テンソルgi」であり、こ のgi」の組み合わせからリーマン接続係数(数式2)、 更にはリーマン曲率テンソル(数式3)が規定され、全 空間の幾何学が定まる。 【0027】

【数1】

 $ds^2 = g_{ij}dx^i dx^j$

【 0 0 2 8 】 【 数 2 】

$$\Gamma^{\mathbf{r}}_{\mathbf{i}\mathbf{j}} = \mathbf{g}^{\mathbf{r}\mathbf{k}} \cdot \mathbf{1}/2 \cdot (\mathbf{g}_{\mathbf{j}\mathbf{k},\mathbf{j}} + \mathbf{g}_{\mathbf{k}\mathbf{i},\mathbf{j}} - \mathbf{g}_{\mathbf{i}\mathbf{j},\mathbf{k}})$$

【0029】 【数3】

$$R_{\mu\nu k1} = g_{\mu\lambda} R^{\lambda}_{\nu k1}$$

 $= 1 \swarrow 2 \bullet (g_{\mu 1,\nu k} - g_{\nu 1,\mu k} - g_{\mu k,\nu 1} + g_{\nu k,\mu 1})$ $+ \Gamma_{\beta \mu 1} \Gamma^{\beta}_{\nu k} - \Gamma_{\beta \mu k} \Gamma^{\beta}_{\nu 1}$

ここで、
$$g_{ii}$$
 とは $\partial g_{ii} / \partial x^{1}$ を示す。

【0030】次に、リーマン空間の性質は以下の通りで ある。

(1)平坦な(曲がりのない)空間は、リーマン曲率テ ンソルの全成分は0である。曲がりのある空間は、リー マン曲率テンソルの成分は0でない。0でない成分が1 つでもあれば、空間は本質的に曲がっている。

【0031】(2)空間が平坦であるための必要十分条件は、リーマン曲率テンソルの独立な20個の全成分が

0である。

【0032】(3)平坦な空間では、計量テンソルは定数値をとる。曲がりのある空間では、計量テンソルは場所の関数となる。つまり、平坦な値(ミンコフスキー計量)から計量テンソルがずれることになる。

【0033】III.空間の基本構造式

構造変形前の空間領域 I の任意の 2 点間の線要素をd s = g₁ d x¹ とすると、無限小距離は、d s² = g₁ d x d x となる(図1の左)。そして、外的な物理作用(物質又は電磁エネルギーの存在による影響)によって空間の構造的な変形後の空間領域IIでは、同一空間領域の同一の2点間を結ぶ線要素は新しく変化し、長さと方向において異なるので、ds = g dx となり、無限小距離は、ds 2 = g dx dx となる(図1の右)。g は基底ベクトルg が変形して*

 * 移ったものであり、gij は変形後の座標系の計量テン ソルである。
 【0034】変形の程度は、任意の2点間の距離の変化 として表せられるので、数式4となる。
 【0035】
 【数4】

 $du = g^{i} u_{i} : dx^{j}$

$$ds'^{2} - ds^{2} = g_{ii} dx^{i} dx^{j} - g_{ii} dx^{i} dx^{j}$$

【数5】

[0038]

【数6】

【数7】

$$= (g_{ij}' - g_{ij}) dx^{i} dx^{j} = r_{ij} dx^{i} dx^{j}$$

【0036】つまり、空間の幾何学的な構造上の変形の 程度は、計量テンソルの変化rij = gij - gijの量に よって記述される。この変形の状態は各点に関して変形 前の位置から変形後の同一の座標点が占める位置へ伸ば した変位ベクトルuを用いて表すことができる(数式 5、同6)。

【0037】

$$dx' = ds + du = ds + g^{i}u_{i}$$
; dx^{j}

【0039】上記式を用いて、変形後の線要素の2乗d s²を作ると、数式7となる。

[0040]

$$ds'^2 - ds^2 = r_{ij}dx^i dx^j$$

$$= (u_i : j + u_j : i + u^k : i u_k : j) dx^i dx^j$$

【0041】数式7において、2次の微小項u^k: u k: : は、変位が小さいと充分無視できる。ここ で、「:」の記号は共変微分を示す。 【0042】共変微分とは、数式8に表記され、普通微 分A:, とは第2項の分量だけ異なる。平坦な空間で は、リーマン接続係数⁽ⁱ⁾ = 0なので、A: : = A i, 、つまり、1階テンソル(ベクトル)A:の共変微 分と普通の微分とは一致する。曲がった空間では、普通 微分を補正する必要があり、共変微分として表記する。 従って、場の量の微分が含まれるときは共変微分として 表記することが一般性を与える。 【0043】 【数8】 【0044】現実の物理空間は、歪みのオーダーの試算 から微小変位として扱え、2次の微小項は無視できるの で、数式9となる。 【0045】 【数9】

$$\mathbf{r}_{ij} = \mathbf{u}_i :_j + \mathbf{u}_j :_i$$

【0046】一方、連続体力学上の歪みの概念として、 歪みテンソルeijは、数式10で与えられるので、数式 11の関係式が得られる。 【0047】 【数10】

$$A_{i} : = A_{i,j} - \Gamma^{r}_{ij} A_{r}$$

$$e_{i,j} = \frac{1}{2} \cdot r_{i,j} = \frac{1}{2} \cdot (u_{i} : + u_{j} : +)$$

【0048】 【数11】 (29)

$$ds'^{2} - ds^{2} = (g_{ij}' - g_{ij}) dx^{i} dx^{j}$$

 $= 2 e_{ij} dx^{i} dx^{j}$

【0049】数式11は、空間の幾何学的な構造上のあ る種の変形を歪みの概念によって示す方程式である。物 質等の存在により、計量テンソルがgiiからgii へ移 行すると歪みの場eiiが発生することを示す。 【0050】IV.空間の基礎方程式 変形としての連続体力学上の概念をリーマン幾何学上の 概念と関連付ける重要な解析手法はベクトルの平行移動 の概念である。リーマン空間上のベクトル平行移動の概 念を拡張することにより数式12が得られる。 【0051】

【数12】

$$W_{\mu\nu} = R_{\mu\nu kl} dA^{kl}$$

【0052】数式12において 【0053】 【外1】

Wuy

【0054】は、リーマン曲率テンソルである 【0055】 【外2】

$R_{\mu\nu kl}$

【0056】の性質から反対称テンソルであり、変位場の回転を示す回転テンソルとなる。空間が曲がっていると、空間の領域内に変位(場)の回転が生ずる。 【0057】さて、連続体力学上で上記回転テンソルと、歪みテンソルを表す 【0058】 【外3】

eμv

【0059】は回転面に対する垂直方向の変位勾配に関 する次の微分方程式(数式13)を満たす。本方程式 は、平坦な空間では微分の順序が可逆ということで成立 する。

Ε

*【0060】 【数13】

$$W_{\mu\nu, j} = e_{\nu j, \mu} - e_{\mu j, \nu}$$

【0061】そして、数式13の微分方程式を曲がった リーマン空間に拡張するためには方程式を共変形に修正 する必要があるが、それは数式14が成立するという条 件下で可能であり、数式15の共変微分方程式が得られ る。 【0062】

【数14】

$$\Gamma^{a}{}_{j\nu} e_{\mu a} = \Gamma^{a}{}_{j\mu} e_{\nu a}$$

【0063】 【数15】

 $W_{\mu\nu}:_{j} = e_{\nu j}:_{\mu} - e_{\mu j}:_{\nu}$

【0064】次いで、この数式15は、回転テンソルの 変位勾配が歪みテンソルの変位勾配の差分に相当するこ とを示すが、その両辺に空間の性質を規定する4階テン ソルを表す 【0065】 【外4】

E^{ijμν}

【0066】を形式的に掛けて、数式16、同17を得 る。なお、連続体力学上の応力(場)テンソル ¹¹ と歪 み(場)テンソルe¹¹ との関係式(数式18)を使用 し、また上記4階テンソルは共変微分に対して定数とし て扱った。「:」の記号は共変微分を示すことは前述し た。 【0067】

【数16】

$$^{ij\mu\nu}W_{\mu\nu}: _{j} = E^{ij\mu\nu} (R_{\mu\nu k1} dA^{k1}) : _{j}$$

$$= \mathrm{E}^{\mathrm{i}\mathrm{j}\mu\nu} \mathrm{R}_{\mu\nu\mathrm{k}\mathrm{l}} : \mathrm{j} \mathrm{d} \mathrm{A}^{\mathrm{k}\mathrm{l}}$$

炸盟习

【0072】従って、数式17は体積力の変化分 X^{} を示すので、数式16、同17から数式20が得られ る。 【0073】 【数20】

$$\Delta X^{i} = E^{ij\mu\nu} R_{\mu\nu kl} : \int dA^{kl}$$

【0069】 【数18】

【0068】 【数17】

 $= (E^{ij\mu\nu} e_{\nu j}) :_{\mu} - (E^{ij\mu\nu} e_{\mu j}) :_{\nu}$

 $E^{ij\mu\nu}e_{\nu j}:_{\mu}-E^{ij\mu\nu}e_{\mu j}:_{\nu}$

【0070】一方、連続体での平衡条件により、体積力 X[']と応力(場)テンソルe^{''}とは数式19で与えられ る。 【0071】 【数19】 【0074】数式20は、空間の曲がりを示すリーマン 曲率テンソルの勾配によって空間歪み力を発生すること を示す。ここで発生する空間歪み力は、空間とこの空間 を充填する物体に浸透する体積力である。

【0075】V. 空間の曲率 (Space Curvature)の構造 空間の曲率は、リーマン曲率テンソルによって決定され る。リーマン曲率テンソルは数式21、同22で与えら れる。

$$X^{i} = \sigma^{ij}; \qquad [300/6]$$

$$X^{i} = \sigma^{ij}; \qquad [3021]$$

 $R_{\mu\nu kl} = 1 / 2 \cdot (g_{\mu l,\nu k} - g_{\nu l,\mu k} - g_{\mu k,\nu l} + g_{\nu k,\mu l})$

(30)

$$+ \Gamma_{\beta\mu1} \Gamma^{\beta}_{\nu k} - \Gamma_{\beta\mu k} \Gamma^{\beta}_{\nu 1}$$

.

【0077】 【数22】

$$\Gamma^{\mathbf{r}}_{\mathbf{i}\mathbf{j}} = g^{\mathbf{r}\mathbf{k}} \cdot \mathbf{1} / \mathbf{2} \cdot (g_{\mathbf{j}\mathbf{k},\mathbf{i}} + g_{\mathbf{k}\mathbf{i},\mathbf{j}} - g_{\mathbf{i}\mathbf{j},\mathbf{k}})$$

ここで、記号 $g_{jk,i}$ は $\partial g_{jk} / \partial x^i$ を示す。

【0078】リーマン曲率テンソルは、計量テンソルで ある 【0079】 【外5】

g_{µy}

【0080】で構成されるので、空間の構造はこの計量 テンソルによって決定される。そして、この計量テンソ ルの解は重力場方程式によって決定される。 【0081】更にスカラー曲率Rと、リッチテンソルで ある 【0082】 【外6】 【0083】とリーマン曲率テンソルとは、以下の関係 を有する(数式23)。 【0084】 【数23】

 $R = R^{a}{}_{a} = g^{a\beta} R_{a\beta}$ $R^{\mu\nu} = g^{\mu a} g^{\nu\beta} R_{a\beta}$ $R_{a\beta} = R^{j}{}_{aj\beta} = g^{ij} R_{iaj\beta}$

【0085】物質エネルギーテンソルを表す 【0086】 【外7】 (31)

Υ^{μν} * 【0088】 【数24】 【0087】を重力場方程式に適用すると数式24とな り、これを展開すると、最終的に数式25が得られる。* $R^{\mu\nu} - 1/2 \cdot g^{\mu\nu}R = -8\pi G/c^4 \cdot Y^{\mu\nu}$ [0089] 【0096】は4元速度を示す。 【数25】 【0097】今、物質の速度が光速度 c に比べて充分に 小さいと仮定すると、4元速度は数式27で与えられ $R^{\mu\nu} = 8 \pi G \swarrow c^4 \cdot Y^{\mu\nu}$ る。それ故、物質エネルギーテンソルの最大成分は u = = 0 の場合であるので、Y[®]は数式28となる。 【0090】一方、物質エネルギーテンソルは数式26 [0098] で与えられる。 【数27】 [0091] $u^{\mu} = u^{\nu} = 0$ & $u^{0} = 1$ 【数26】 $Y^{\mu\nu} = c^2 \rho u^{\mu} u^{\nu}$ [0099] 【数28】 【0092】なお、数式26において、 は静止質量密 $Y^{00} = c^2 \rho u^0 u^0 = c^2 \rho$ 度、 [0093] 【0100】従って、数式28を数式25に代入すれ 【外8】 ば、物質エネルギーテンソル、即ち、静止質量密度によ 11 る曲率の最大成分 $R^{\circ\circ}$ が得られる(数式29)。 [0101]【0094】と共に、 【数29】 [0095] 【外9】 u¹ $R^{00} = 8 \pi G \swarrow c^4 \cdot Y^{00} = 8 \pi G \swarrow c^4 \cdot c^2 \rho$

 $= 8 \pi \mathrm{G} / \mathrm{c}^2 \cdot \mathrm{\rho}$

【0102】この数式29は静止質量密度 が空間の曲 率を制御することを示す。磁場Bも後述するように同様 に空間の曲率を制御する。つまり、質量密度や磁場は空 間の曲率 (Space Curvature)を生成するのである。 【0103】さて、静的で球対称なシュヴァルツシルト 時空で近似できる空間を考えると、スカラー曲率Rは数 式30で与えられる。 【0104】 【数30】

$$R = g_{a\beta} R^{a\beta} = g_{00} R^{00} + g_{11} R^{11} + g_{22} R^{22} + g_{33} R^{33}$$

$$= g_{00} R^{00} = -R^{00}$$

【0105】リーマン空間上のリーマン曲率テンソルと リーマン空間に埋め込まれた2次元サプ空間上のガウス 曲率Kとは数式31の関係を有し、更に、スカラー曲率 Rとガウス曲率Kとは数式32の関係がある。従って、

数式31から、2次元リーマン空間に対して数式33が 得られる。	*【0108】 【数33】
【	$K = R_{1212} / (g_{11}g_{22} - g_{12}g_{12})$
$R_{\mu\nu k1} = K \left(g_{\mu k}g_{\nu 1} - g_{\mu 1}g_{\nu k}\right)$	【0109】Ⅵ.磁場による空間の曲率制御 電磁エネルギーテンソル <u>M[□]</u> を重力場方程式に適用す
【 0 1 0 7 】 【 数 3 2 】	る。この場合、計量テンソルgijは数式34で与えられる。
$R = -2 K = -R^{00}$	【数34】
$R^{ij} - 1/2 \cdot g^{ij}R =$	$= -8 \pi \mathrm{G/c}^4 \cdot \mathrm{M}^{\mathrm{i}\mathrm{j}}$
【 0 1 1 1 】数式 3 4 は電磁エネルギーによる空間の構 造を決定する式であるが、この数式 3 4 に g ij を掛けて 変形することにより、数式 3 5 が得られ、両式から次式	$R = 8 \pi G \neq c^4 \cdot M$
(数式36)が得られる。 【0112】	【 0 1 1 3 】 【 数 3 6 】
$R^{ij} = -8\pi G/c^4 \cdot 0$	$(M^{ij} - 1/2 \cdot g^{ij}M)$
【0114】電磁場の大きさを示す反対称テンソル f ;; を使用することにより、電磁エネルギーテンソルM ^{;;} は、数式37、同38で与えられるので、Mの値は次 のように求められる(数式39)。	【0115】 【数37】
$M^{1j} = -1 / \mu_0 + (f^{1k} f^{j})$	$J_k - 1 / 4 \cdot g^{1J} f^{a\beta} f_{a\beta}$
【 0 1 1 6 】 【 数 3 8 】	【 0 1 1 7 】 【 数 3 9 】
$f^{ik} = g^{ia} g^{k\beta} f_{a\beta}$	
$M = M_{i} = g_{ij} M^{ij}$	
$= -1 \not \mu_{0} \bullet (g_{ij}f^{ik}f^{j}$	$i_k - 1 \neq 4 \cdot g_{ij} g^{ij} f^{a\beta} f_{a\beta}$
$= -1 \not \mu_{0} \bullet (f^{ik}f_{ik} - 1)$	$1 \swarrow 4 \cdot 4 f^{\alpha\beta} f_{\alpha\beta}$
$= -1 \neq \mu_{o} \bullet (f^{ik}f_{ik} - t)$	$f^{ik}f_{ik} = 0$
【 0 1 1 8 】M = 0を数式 3 6 に代入することにより、 数式 4 0 が得られる。 【 0 1 1 9 】 【数 4 0 】	分を持つが、主要な成分は i = j = 0 、つまり、 R [∞] で ある。従って、数式 4 0 から数式 4 1 が得られる。 【 0 1 2 1 】 【数 4 1 】
$R^{ij} = -8 \pi G \swarrow c^4 \bullet M^{ij}$	

【0120】リッチテンソルR Цは、10個の独立の成

 $R^{00} = -8 \pi G \swarrow c^4 \cdot M^{00}$ *【0124】数式42を数式37、同38に代入して数 式43が得られ、最終的に数式44が得られる。なお、 両式において、μ₀は4 ×10⁻⁷(H/m)、 0は $1/36 \times 10^{-9} (F/m) \ clt 3 \times 10^{\circ} (m/m)$ s)、Bは磁場(Tesla)、Gは6.672×10⁻¹¹(N ・ m^2 / kg^2)、 $R^{\circ\circ}$ は空間の曲率成分(1/ m^2)であ 【0122】一方、反対称テンソルfij = - fji は、マ クスウエルの電磁方程式との関連から電場Eと磁場Bと る。 によって与えられる(数式42)。 [0125] [0123] 【数43】 【数42】 $f_{10} = -f_{01} = 1 / c \cdot E x$ $f_{20} = -f_{02} = 1 / c \cdot E y$ $f_{30} = -f_{03} = 1 \neq c \cdot E z$ $f_{12} = -f_{21} = Bz$ $f_{23} = -f_{32} = Bx$ $f_{31} = -f_{13} = By$ $f_{00} = f_{11} = f_{22} = f_{33} = 0$ $M^{00} = - (1/2 \cdot \epsilon_0 E^2 + 1/2 \mu_0 \cdot B^2)$ $= -1/2 \mu_0 \cdot B^2$

(33)

【0126】 【数44】

$$R^{00} = 4 \pi G \swarrow \mu_0 c^4 \cdot B^2 = 8.2 \times 10^{-38} \cdot B^2$$

【0127】数式44は、空間の主要な曲率成分が磁場 Bによって制御されることを示す。電場Eによっても制 御は可能だが、同程度の大きさのE、Bであれば、1/ 2・ 。 E^2 の値が1/2 μ 。・ B^2 の値に比べて約1 7桁程小さいので、電場Eの曲率への寄与は磁場<u>B</u>に比 べて充分に無視できる。 【0128】<u>一方</u>、物質エネルギーテンソルY¹¹による 主要曲率成分は数式45で与えられる。 【0129】 【数45】 $R^{00} = 4 \pi G / \mu_0 c^4$ 【0132】 【数47】

$$B^2 / 2 \mu_0 = \rho c^2$$

$$R^{00} = 8 \pi G / c^2 \cdot \rho$$

【0130】空間の曲率成分 R[∞] はその発生源として物 質エネルギー又は電磁エネルギーテンソルの要因とは無 関係であるので、数式46となり、数式47が導かれ る。 【0131】 【数46】

$$^{10} = 4 \pi \operatorname{G} / \mu_0 \operatorname{c}^4 \cdot \operatorname{B}^2 = 8 \pi \operatorname{G} / \operatorname{c}^2 \cdot \rho$$

【0133】B²/2µ₀ = Wは、磁場のエネルギー密 度(J/m³)を示すので、静止質量密度 (kg/m³)と は次の関係がある(数式48)。数式48は、質量とエ ネルギーとの関係式、E = m c² を保証するものであ る。 【0134】 【数48】

 $W = \rho c^2$

【0135】VII.空間の曲率による場の圧力(表面力) 発生

 $K = 1 / 2 \cdot R^{00} = R_{1212} / (g_{11}g_{22} - g_{12}g_{12})$

【0137】この2次曲面に対し膜理論を適用すること により次の平衡条件式が得られる(数式50)。 【0138】 【数50】

$$N^{a\beta} b_{a\beta} + P^3 = 0$$

【0139】なお、数式50において、 【0140】 【外10】

N^{ab}

【0141】は膜力(線応力)、 【0142】 【外11】

b_ng

【0143】は曲面の第2基本計量、P³は曲面上の垂 直応力(表面力)である。 【0144】曲面の第2基本計量は、曲面の主曲率と計 量テンソル間で以下の関係を有する(数式51、同5 2)。 【0145】 【数51】

$$b_{a\beta} = K_{(i)} g_{a}$$

【0146】 【数52】

$$N^{\alpha\beta} b_{\alpha\beta} = N^{\alpha\beta} K_{(i)} g_{\alpha\beta} = g_{\alpha\beta} N^{\alpha\beta} K_{(i)}$$
$$= N^{\alpha}{}_{a} K_{(i)} = N \cdot K_{(i)}$$

【0147】従って、数式50から数式53となる。 $K=1/R_1 \cdot 1/R_2 = 1/R^2 = R^{00}/2$

* 3次元空間の基本的な構造は2次曲面構造により決定さ れるので、2次元リーマン空間でのガウス曲率Kが実用 的な概念を与える(数式49)。 【0136】 【数49】

$$N^{a}_{a}K_{(i)} = -P^{3}$$

【0149】2次曲面に対して , i は2値をとるの で、数式54となる。なお、数式54において、K (1) 、K(2) は曲面の主曲率であり、主曲率半径R1、 同R2 の逆数である。 【0150】 【数54】

$$N_{1}^{1}K_{(1)} + N_{2}^{2}K_{(2)} = -P^{3}$$

【0151】また、ガウス曲率Kは数式55で与えられ るので、膜力N¹ = N² = Nを仮定して数式56とな る。 【0152】 【数55】 K=K(1) ・K(2) = 1/R₁ ・1/R₂ 【0153】

【数56】

N•
$$(1/R_1 + 1/R_2) = -P^3$$

【0154】即ち、曲面上の膜力と主曲率は、曲面上に 表面力としての垂直応力 P³ (N/m³)を発生させ、 その方向は曲面の内方に向かう。 【0155】さて、主曲率半径 R₁、同 R₂が共に半径 Rに等しい球状型空間内の薄層の曲面を考える。ガウス 曲率 K は、数式 49、同 55から数式 57となるので、 1/R = (R^{⁽⁰⁾/2)^{1/2}を数式 56に代入すると、数 式 58となり、数式 59が得られる。 【0156】 【数 57】}

N•
$$(1/R_1 + 1/R_2) = N \cdot 2/R$$

= N• $(2R^{00})^{1/2} = -P^3$
[0158]
[数59]

 $-P^3 = N \cdot (2R^{00})^{1/2}$

【0159】線応力としての空間の膜力Nは、一定の条 件のもとでは固有の定数値と考えられるので、数式59 から R[®]の曲率は曲面の内方に向かう空間の表面力とし ての垂直応力 P³を発生する。この曲面の内側方向の垂 直応力 P³は即ち場の圧力であり、空間の領域内での多 数の曲面の集積により、1方向性の圧力場を形成する。 ここで、空間の薄層の曲面の表面力=曲面の内側方向の 垂直圧力=場の圧力= - $P^{3}(N/m^{2})$ と全て同義であり、 見方の差だけである。表面力の場は一種の力の場であ り、空間の領域内の物質に対し加速度を与えるので、加 速度の場を生成することになる。上記から空間の曲率 (Curvature)は空間それ自体に表面力(Surface Force) を発生し、空間領域に1方向性の加速度場を形成する。 【0160】////.空間の曲率と加速度の場 空間の曲率により空間の曲がった薄膜層それ自体に内側 に向かう表面力を発生し、これらの薄膜層の集積により ある空間領域に加速度の場が形成される。この空間の幾 何学的な構造によりもたらされる加速度の場の強さ と 空間の主要曲率成分R[®]とは、空間の曲率が比較的小さ くて歪みの場が弱く、かつ、この場が時間的に静的な場 合、ニュートン力学との比較からそれぞれ数式60、同*

$$R^{00} = 1 / 2 \cdot g^{ij} h_{00};_{ij}$$

$$\alpha_{i} = c^{2} \Gamma^{i}_{00} = 1 / 2 \cdot c^{2} h_{00};$$

$$R^{00} = 1 / 2 \cdot g^{ij} h_{00};$$

【0163】ここで、h_∞は曲がった空間の計量テンソ ルg_∞と平坦な空間のミンコフスキー計量 ∞ = -1と の<u>偏</u>差を示し、数式62、同63の関係がある。 【0164】 【数62】

$$g_{00} = \eta_{00} + h_{00} = -1 + h_{00}$$

【0165】 【数63】

$$g_{00} - \eta_{00} = h_{00} = 2 e_{00}$$

【0166】数式62と同63から空間の曲率と加速度 場との関係は、数式64、同65となる。 【0167】 【数64】

$$= 1 / c^{2} \cdot g^{ij} (1 / 2 \cdot c^{2} h_{00} : _{i}) : _{j}$$

$$= 1 / c^{2} \cdot g^{ij} \alpha_{i} : _{j} = 1 / c^{2} \cdot \alpha^{j} : _{j}$$
[0168]
[0169] #t, 数式60と同61から数式66が得
5h3.
[0170]
R⁰⁰ = 1 / c^{2} \cdot \alpha^{i} : _{i} [0170]
[x 66]
a_{i} = c^{2} \Gamma^{i}_{00} = 1 / 2 \cdot c^{2} h_{00} : _{i} = c^{2} e_{00} : _{i}
(= $c^{2} \partial e_{00} / \partial x^{i}$)

【0171】数式66は、空間の歪みe∞(=1/2・ す。また、リーマン接続係数⁶∞ という幾何学的な量 h∞)の距離的勾配が加速度の場 を生成することを示 は、e∞::という歪みの勾配を示す物理量に対応して (36)

* り、加速度³ = は数式68で与えられる。 いることが解る。 【0172】空間が静的な球対称なシュヴァルツシルト 【0173】 時空において、リーマン接続係数である '∞ が0でな 【数67】 い成分は、球体の半径方向に向かうi=3の成分、すな わち、³____のみである。従って、R^[®]は数式67とな* $\mathbf{R}^{00} = \mathbf{1} / \mathbf{c}^2 \cdot \mathbf{a}^3 :_3 = \mathbf{1} / \mathbf{c}^2 \cdot \partial \mathbf{a}^3 / \partial \mathbf{x}^3$ $= 1 \angle c^2 \cdot \partial \alpha \angle \partial r$ [0174] $\Phi = \int \int \int G\rho / r \cdot dV = GM / r$ 【数68】 **[**0178**]** $\alpha = c^2 \int R^{00} dr$ 【数70】 $\Phi = 1 \swarrow 2 \cdot c^2 h_{00} = GM \swarrow r$ 【0175】数式68は、加速度の場にある物体が受け る加速度 は空間の曲率 R^{[®]の距離的積分に比例するこ} とを示す。 [0179] 【0176】ニュートン力学上で加速度 はポテンシャ 【数71】 ル: で与えられる。ここで、 は数式69で与えら $h_{00} = 2 e_{00} = 2 G M / c^2 r$ れるが、 = : と数式60とから数式70となるの で、 h_{∞} は数式71となる。従って、 $R^{\circ\circ}$ は数式72と なる。 [0180] [0177] 【数72】 【数69】 $\mathbf{R}^{00} = 1 \mathbf{1} \mathbf{2} \cdot \mathbf{g}^{ij} \mathbf{h}_{00} : _{ij} = 1 \mathbf{1} \mathbf{2} \cdot \mathbf{g}^{33} \partial^2 \mathbf{h}_{00} \mathbf{1} \partial \mathbf{x}^3 \partial \mathbf{x}^3$ $= 1 / 2 \cdot \partial^2 h_{00} / \partial r^2 = 2 G M / c^2 r^3 = h_{00} / r^2$ 【0181】一方、加速度は次式(数式73)で求めら [0182] れ、地球表面での値は地球の半径と質量を代入すること 【数73】 により、それぞれの値が求められる(数式74)。 $\alpha = c^2 \int R^{00} dr = c^2 \int 2GM/c^2 r^3 \cdot dr = -GM/r^2$ $= -1/2 \cdot c^2 R^{00} r$

【0183】 【数74】 $h_{00} = 1.389 \times 10^{-9}$ $R^{00} = 3.42 \times 10^{-23}(1/m^2)$ 【0184】また、磁場と曲率との関係式(数式75) から、空間の曲率3.42×10⁻²³を生成する磁場の強さは 20million Tesla となる。 【0185】 【数75】

 $\alpha = 9.8 \text{ (m/s}^2) = 1 \text{ G}$

$$R^{00} = 4 \pi G \neq \mu_0 c^4 \cdot B^2 = 8.2 \times 10^{-38} \cdot B^2$$

【0186】次に、空間の曲率と加速度場との関係について検討する。空間の曲率R[®]によって生成される空間

の場の表面力は、 $P^3 = N \cdot (2 R^{\infty})^{1/2}$ で与えられ ることは既に述べた。地球表面上の空間の曲率R[®]は、 3.42×10⁻²³ で与えられ、その点の空間の場にある物体 は1Gの重力加速度を場から受ける。曲率の値は極めて 小さいが地表で1Gの加速度を引き起こすのに充分な大 きさなのである。厳密には、表面力の勾配によって物体 への加速度は与えられるが、いま空間の充分に小さな局 所領域を考えることにより加速度の場を生成する真の要 因である表面力 P³によって加速度との対応が近似的に 得られる。

【0187】1Gの加速度の場を与える表面力P³を生 成する空間の曲率 R^{[®] は地球の質量密度によってもたら} されたものだが、空間の曲率は前述のように磁場によっ

*要因とは独立に同一の結果でなければならない。従っ τ , 1 G = P³ = N · (2 * 3.42 * 10⁻²³)^{1/2} = N · (2*8.2 *10⁻³⁸ ・B²)^{1/2} から、B = 2 0 M Tesla となる。 【0188】さて、仮に、地球の大きさは元のままで質 量が100 倍つまり密度が100 倍になると、表面上の空間 の曲率はR¹⁰⁰ = 3.42 * 10⁻²¹ で、対応する加速度の場の 強さは100 Gとなり、上記と同じ手法で対応する磁場の 強さは200 M Tesla となる。同じ考えで次表が得られ る。 【0189】

【表1】

~	-	

曲率(1/m²)	加速度(G:=m/s²)	磁場(Tesla)
1 0 ⁻³⁵	1 p G	2 0
1 0 ⁻²⁹	1 µ G	20,000
1 0 ⁻²³	1 G = 9.8	20 million
1 0 ⁻²²	1 0 G = 9 8	60 million
1 0 ⁻²¹	1 0 0 G = 9 8 0	200 million

てももたらされる。空間の性質としての曲率はその発生*

【0190】ここで、注意しなければならないことは、 曲率 R^{[®]の値と加速度の値とは1対1には対応しない} ということである。数式65からも解るように、曲率つ まり空間がどれ程曲がっているかの程度は加速度の値そ のものではなく、加速度が変化する度合い、つまり加速 度の場の勾配に対応するのである。

【0191】或は、数式73から加速度は曲率の距離に 関する積分つまり曲がった空間の領域範囲(Volume)に対 応しているということである。

【0192】また、ここでの比較は、地球という物質の 球体表面と磁場を球状の殻に閉じ込めた場合の球体表面 上での比較である。球体表面の外点つまり自由空間では 体分布密度関数としての歪みポテンシャルはラプラス方 程式を満たすため、距離rの関数として減衰していくこ とに留意しておきたい。表の値は一応の目安を与えるも のである。

【0193】IX. 重力と慣性力

重力と慣性力は共にその大きさが体積要素の質量に比例 し、外部から物体の各部分に浸透し、その内部で一様に 分布し、内部の全物質点に均等に作用する力であり、共 に体積力としての性質を呈する。疑似重力としての慣性 力は重力と等価であり、重力を局所的に打ち消すことは 等価原理として周知の事実である。航空機の旋回飛行に

よって一時的に無重力状態を達成できることなどから既 に経験済みである。

【0194】この体積要素内の全物質点が等しく作用を 受け移動するためには、この領域内で表面力(面積力と も言う)の勾配つまり一種の圧力差勾配の存在が必要不 可欠である。つまり、体積要素自身の外殻の移動のみな らず体積要素の蔵物まで含めて均等に移動するために は、体積要素内に Pの表面力差が駆動力として必要で ある(図2参照)。このメカニズムが加速度の場を生成 させるのである。

【0195】重力と慣性力は空間を連続体と仮定する と、共に歪みの勾配が生成され、詳しい数式は省略する が、この歪みの勾配により前述の表面力の距離的勾配が 生成される。従って、全物質点に均等に作用する体積力 が生じ、そのメカニズムは全く同等である。

【0196】重力と慣性力の本質的な差異は、重力が空 間の曲率R[®]を伴うのに対し、慣性力は空間の曲率を伴 わない、つまり曲率 R[®] = 0 であるという点である。慣 性力の場合、曲率 R^{[∞] = 0 より、加速度 は場所によら} ず一定となる(数式76)。

- [0197]
- 【数76】

$$\alpha = c^2 \int_a^b R^{00}(r) dr = -\overline{z}$$

【0198】しかし、重力の場合は、空間の曲率は場所 の関数となり、数式77で与えられるので、加速度 は 場所の関数となり、一定ではない。逆の言い方をする と、重力では、加速度の値は場所によって変化する。正 確には距離的な勾配を持っており、この加速度の変化の 度合いが曲率つまり空間がどれくらい曲がっているかに 対応するのである。

【0199】

【数77】

 $R^{00}(r) = 2 G M / c^2 r^3$

【0200】重力と慣性力は曲率の有無により識別され るが、共に空間の曲がりによる歪み勾配と物体の加速度 運動に伴う空間の線歪み勾配とが発生し、表面力勾配が 生成されるため、体積力の性質を呈することになる。

【0201】推進作動原理

以上の説明を要約すると、①空間の曲がりによって空間 の歪みが発生する。空間の歪み力は、場として空間とこ の空間を充填する物体に浸透し作用する。このような空 間の曲がりは、物体質量のみならず磁場によっても生成 される。つまり磁場により空間の主要な曲率成分 R[®]を 制御できる(数式78)。②空間の曲率 R[®] は空間の場 の圧力として物体を含む空間領域に一方向性の圧力場 -P³を生成する(数式79)、または空間の曲率は曲が った空間領域に加速度の場を形成する(数式68)。③ 一方向性の圧力場の中にある物体はこの圧力を場から受 けて移動する、または加速度の場にある質量mの物体 はこの場からf = m の推力を受けて移動する。この圧 力は圧力勾配の場にある物体が受ける正味の圧力差と等 価である。これが、本発明の推進原理を与える。

【0202】 【数78】

$$R^{00} = 4 \pi G \swarrow \mu_0 c^4 \cdot B^2$$

【0203】 【数79】

$$-P^3 = N \cdot (2R^{00})^{1/2}$$

【0204】即ち、物体(飛翔体)に搭載した磁気エネ ルギー発生手段の配置領域(推進部)近傍の空間領域に 強力な磁場によって曲がりを発生させる。しかし、静的 な磁場では空間の曲率を変える作用と空間の歪みの作用 とが平衡するので、推力が発生しても飛翔体の推進(移 動)はない。従って、飛翔体を推進させるためには、磁 場の空間への作用と空間からの逆作用との平衡状態を一 方的に破る必要があり、そのために磁気制御手段を搭載 してある。このとき、空間への作用はゆっくりと平衡状 態を保ちながら準静的過程で行い、空間からの逆作用は 瞬時に行う。エネルギー解放速度を制御することが重要 である。弓矢のようなもので、弾性体の歪みエネルギー として徐々に蓄え、矢に瞬間的なエネルギーを与えるこ とに近い。従って、磁場発生時には逆推力とはなりえな い。

【0205】磁気制御手段は、磁気エネルギー発生手段 の発生する強磁場がパルス状に変化するように、あるい は、磁場を回転(30GHz)させるようにその発生態様 を制御し、空間の曲率成分の動的な変化を生成し、空間 の場から連続的な推力を得て推進するのである。

【0206】空間は連続体として有限の歪み速度(光速度)を有しており、磁場が瞬断されても、歪んだ(曲がった)空間が平坦な空間に戻るには有限の時間を要する。平坦な空間に戻る遷移過程の間、飛翔体は曲がった空間の場に独立に存在し、この空間の場からの作用を受けて推進できる。

【0207】即ち、空間を曲げている作用を瞬断させる ことにより平衡状態が破られるので、曲がった空間が曲 がりのない平坦な空間に戻る遷移過程の微小時間の間、 飛翔体は曲がった空間の場から独立であり、飛翔体は空 間からの場の逆作用を受けて推進できることになる。

【0208】一般的に、自ら生成させた場により、その 場を引きずりながらの推進はできない。つまり推進する ものと場は独立していないと、場による推進はできな い。場への作用と場からの反作用が平衡しているためで ある。このとき、反作用を作用から時間的にdelay(遅 延)させることが原理上重要である。

【0209】本飛翔体の特徴

(1)推力が体積力であるため飛翔体(宇宙船)及び飛 翔体(宇宙船)内部の乗員を含む全物質点が同じ力を受 け加速されるので、慣性力の作用はない。

【0210】(2)空中での静止状態から全方向への急 発進、急停止、直角旋回及びジグザグ旋回等の航法が可 能である。

【0211】(3)空間に作用する磁場エネルギー<u>及び</u> 動力源は飛翔体(宇宙船)に内蔵<u>される</u>ので、惑星大気 圏及び宇宙空間航行の両用ができる。

【0212】(4)推進加速度はパルス磁場制御により 数µG~100Gと自由に可変できる。つまり、航法が安定 している(空中停止~低速度~高速度が任意である)。

【0213】(5)高速化に伴う質量増加に対し推力は 比例するので、推進加速度は常に一定となる。また、推 進作動時間に制限がないので、飛翔体(宇宙船)の最終 到達速度は準光速度となる。

【0214】(6)内燃機関ではないので、騒音(プロペラ音、ガス噴射音)や噴射ガスを発生しない。また、

爆発物である燃料を搭載しないので、安全性が高い。

【0215】(7)飛翔体(宇宙船)を含む空間領域全体に推力が作用するので、大気中では飛翔体(宇宙船) 外表面の空気も同様に加速され移動することになり、空 力加熱の発生を軽減できる。つまり、空気分子間の摩擦 になるだけであり、飛翔体(宇宙船)は大気中を高速度 (秒速数km/s~数10km/s)で移動できる。但し、高熱で イオン化した空気(プラズマ)が飛翔体(宇宙船)全体 を包むことが予想される。

【0216】(8)飛翔体(宇宙船)の形状は動作原理 及び全方向性から、球体または楕円体が最も機能効率に 優れた形状と言える。

【0217】(9)飛翔体(宇宙船)周辺の空間領域は 局所的に曲がっているので、重力レンズ効果により、飛 翔体(宇宙船)の形状が変化し、あるいは、地上の観測 者との位置即ち距離と方位角度により全く見えない死角 ができる可能性がある。

<u>(10)</u>宇宙船の推進加速度100Gで、火星までの所要時 間は11時間程度であり、有人惑星探査に必要な期間は 激減する。

(11)磁場をOFFするタイミング制御により、宇 宙船下部の物体の吸い上げ放遂が行える。

[0218]

【実施例】以下、本発明の実施例を図面を参照して説明 する。図3は、本発明の一実施例に係る飛翔体の外観を 示し、図3(A)は上面断面概略図、図3(B)は側面 断面概略図である。

【0219】本実施例に係る飛翔体1は楕円体状のものからなり、円盤外周を4等分した4つの外周位置と円盤の上下面の中央位置とに推進エンジン(21~26)を設けてある。

【0220】この推進エンジン(21~26)は、それ ぞれ、磁気エネルギー発生手段とこれを制御する磁気制 御手段とを1対1に対応付けて構成してある。なお、磁 気制御手段は、全体として1つ設け、全ての磁気エネル ギー発生手段を総括制御するようにしても良い。

【0221】磁気エネルギー発生手段は、強力な磁場を 発生して飛翔体1周辺の空間の曲率成分の値を0又はあ る値からある値に増加させ、後述するように空間の歪み 力としての加速度の場を生成させる。磁気制御手段は、

強力な磁気エネルギーによって生ずる空間の曲率成分の 変化を準反対称に局所的なものとすると同時に、推進力 を得るために、磁場がパルス状に変化するように、ある いは、磁場の回転により空間の曲率成分が動的に変化す るように磁気エネルギー発生手段を制御する。

【0222】図4は、図3(B)の推進エンジン24を 作動させた状態を示す。飛翔体1は、空間の非対称な歪 み場から外力(圧力差)P-Pを受けて、図中右方向 (Pの方向)へ推進する。他の推進エンジンにおいて も同様であり、垂直方向及び水平面内の互いに直交する 方向への推進力がそれぞれ得られ、これらの組み合わせ により任意の方向への移動制御ができる。

【0223】例えば、図3に示す飛翔体において推進工 <u>ンジンを</u>図5に示すよう<u>な形のものにすれば、</u>推進エン ジン<u>4基により</u>、図6に示すように、空中の静止状態か らの任意方向への急発進、急停止(図6(A))、水平 移動と垂直上昇(下降)の組み合わせ航法(図6

(B))、ジクザグ的な航法(図6(C))、等従来の
 推進方式では得られない任意の航法が可能となる。

【0224】次に、推進作動原理は前述したが、より理 解を容易にするために、先ず実用的な推進概念を説明 し、その後順に、推進エンジンの配置構成、飛翔体(宇 宙船)の運動性、推進効率、準反対称な空間を生成する 推進エンジンの構造モデルについて説明する。

【0225】推進原理の概念的説明

例えば、地球周辺の空間の場にある物体は地球中心方向 に向かって移動(落下)する。物体の移動の直接的な原 因は、地球周辺の空間の曲がりによる歪み場に起因する 作用であり、決して地球それ自体による作用ではない。 唯、地球の質量(密度)の存在が空間を曲げることにな るので、物体の移動に対しては間接的な原因ではある。 【0226】物体が地球中心方向に向かうのは、地球の

質量(密度)により生成される空間の曲率の方向(曲面の垂直方向)に歪みの場の勾配が生成され、地球中心方向と一致するからである(図7)。曲がった空間と物体とは独立しており、相互作用はない点留意すべきである。

【0227】今、仮想実験として、地球という存在がな く、宇宙空間に上記と同じ領域に空間の曲がりだけが存 在していると想定する。空間の曲がりの場にある物体 は、全く同じように移動することになる(図8)。曲が った空間と物体とは相互作用なく独立である。

【0228】このことは、太陽の回りを公転している地 球において、太陽が瞬時に消滅しても、その影響が地球 に到達するのは8分32秒後であり、それまでの間、地 球は既になくなった太陽の回りを依然として公転し続け る事実と同様の解釈である。

【0229】本推進原理は、宇宙空間に在る物体(宇宙船)が、物体周辺に上記のような一方向性の空間の曲が りを人工的に生成し、その生成作用を瞬時に断つことに より、上記と等価な空間の曲がりの状態を作り出すこと にある。但し、生成作用を断った直後の状態は、曲がっ た空間が平坦な空間に戻る遷移状態にあり、この過程で 曲がった空間と物体(宇宙船)とは独立しており、相互 作用はない(図9)。

【0230】この曲がった空間の領域で発生する加速度 は、曲率をR[∞]、光速度をc、曲がった領域を示す積 分定数をrとして数式80で与えられる。

- [0231]
- 【数80】

*ることになる。 [0233]【数81】

[0234]

【数82】

$$\alpha = c^2 \int_a^b R^{00} (r) dr$$

【0232】もし、空間の曲率が領域内で一様(定数 値)ならば(図9)、領域長をsとして加速度 は数式 81となる。そして、空間の曲率は質量密度、また は、磁場Bにより生成される(数式82)。つまり、質 量体または磁場により、空間の領域に加速度の場ができ* $R^{00} = 8 \pi G / c^2 \cdot \rho = 4 \pi G / \mu_0 c^4 \cdot B^2$

【0235】物体の消滅は仮想実験として成立しても現 実には爆発でもしない限り不可能である。しかし、物体 の消滅と等価なことが、磁場ではOFF 制御により容易に 可能となるのである。

【0236】宇宙船を推進させるためには、図10のよ うな空間の歪み面が理想的である。即ち、領域A では 曲率 R° = 0の平坦な空間、領域Aでは曲率 R° 0の ある曲率を有する曲がった空間(歪んだ空間)のよう な、反対称な曲率を有する空間である。曲がった空間領

域Aで生成される加速度場の大きさ、つまり加速度 は、R^{[®]を一様と仮定した場合、Gを万有引力定数、µ} 。を真空の透磁率として数式83で与えられ、磁場Bに より空間領域に加速度の場が生成されることは既述の通 りである。 [0237]

 $\alpha = c^2 R^{00} (b-a) = c^2 R^{00} s$

【数83】

$$\alpha = c^{2} \int_{a}^{b} R^{00} (r) dr = c^{2} R^{00} (b-a)$$
$$= c^{2} R^{00} S = c^{2} \cdot 4 \pi G \neq \mu_{0} c^{4} \cdot B^{2} \cdot S$$

$$= 4 \pi G / \mu_0 c^2 \cdot B^2 S$$

【0238】しかし、実用的には図11に示すように、 空間の歪み面が宇宙船のエンジンを中心に球対称であっ ても推進には影響ない。宇宙船が領域Aの加速度場の推 力を受けて移動する有限時間の内に、領域Aの曲がっ た空間の歪み面は平坦な空間($R^{"} = 0$)に既に戻って しまうので、領域A の加速度場による逆推力はない。 【0239】曲がった空間が平坦な空間に戻る時間 は、空間の歪み速度が光速度cであることから、 = 1 / c で一定である。また、加速度場から受けるこの推力 は重力と等価な体積力であり、体積要素の質量に比例す るため、図11の状態では領域A に宇宙船の質量体が ないということからも、領域A からの逆推力はないこ とが解る。

【0240】また、実用的には更に、図12に示すよう に、領域Aの歪み面が領域Aの歪み面よりも弱くなる ような空間、つまり(領域Aの空間の曲率R[®]) < (領域Aの空間の曲率R^{⁰⁰)となるような準反対称の曲} 率を有する空間でもよい。この準反対称の曲率を有する 空間は、宇宙船のエンジン内の磁場分布の制御によって 牛成する。

【0241】エンジン内の反対称に分布制御された磁場 をそれぞれB、B とすると、領域Aの空間の曲率は数 式84、領域Aの空間の曲率は数式85となる。従っ

て、B = (1/10~1/40) × Bに制御すると、 領域A の空間の曲率R[∞] は、R[∞] = (1/100 ~1/1600) × R^{[®] となり、数値的なオーダーとし} て、 $R^{\circ\circ}$ 《 $R^{\circ\circ}$ と準反対称な空間にできる。 [0242] 【数84】

$$R^{00} = 4 \pi G \swarrow \mu_0 c^4 \cdot B^2$$

[0243] 【数85】

$$R^{00'} = 4 \pi G \swarrow \mu_0 c^4 \cdot B'^2$$

【0244】領域A には宇宙船の質量体はないが、領 域A での加速度 は数式86、また領域Aでの加速 度 は数式 8 7 であるが、 $R^{\circ\circ}$ 《 $R^{\circ\circ}$ より、 となり、宇宙船は図12の準反対称な空間を推進でき る。 [0245]【数86】

$$\alpha' = c^2 R^{00'} S$$

【0246】 【数87】

$$\alpha = c^2 R^{00} S$$

【0247】更に、領域Aと領域A 双方の曲がった空間が平坦な空間に戻る時間 は同一であり、領域Aで加速された宇宙船が領域A に移動する間に空間の曲がりは既になくなっており、 = 0となる。また宇宙船の 質量体(質量m)は領域A になく、大半が領域Aにあるため、加速度による推力f_A = m に対し、f_A

0 × = 0 であり、領域 A による逆推力は最初から 微小量として扱える。

【0248】エンジン配置構成と飛翔体(宇宙船)の運 動性

図13(A)は、6基のエンジンを図3に示したように 配置したもので、この配置構成では全方向への移動が可 能である。前進のために前部エンジンを作動し、後進の ために後部エンジンを作動し、右進のために右部エンジ ンを作動し、左進のために左部エンジンを作動し、上昇 のために上部エンジンを作動し、降下のために下部エン ジンを作動するが、推進方向は各エンジン部の推進方向 のベクトル合成であるので、飛翔体は全方向に移動でき る。

【0249】例えば、左直角旋回は次のようにして行 う。100G 1km/s²の加速度で、前部エンジン<u>の</u>1秒間作 動<u>により、1秒後に0 1km/sの等速直線運動。その</u> 後、後部エンジンの1秒間作動により、1秒後に1km/s

<u>0で停止する。そして、左部エンジンの1秒間作動に</u>*

$$R^{\nu\nu} = 4 \pi G \swarrow \mu_0$$

【0255】エンジンは、その中心に向かう表面力を空間の歪み面から球対称に受けるので、表面力が平衡し移動はできない。但し、エンジン周辺の歪みの場に在る他の物質は球心方向の表面力を受けてエンジンの中心に向かって移動する。

【0256】推進するためには、エンジンにより空間の 領域に反対称な一方向性の歪みの場の生成が要求され る。即ちエンジン周辺の空間の片側半分の領域で曲率 R

0(曲がった空間)、他の片側半分の領域でR[®] =
 0(平坦な空間)の反対称な場を磁場の方向制御によって生成することが必要である。

【0257】そこで、推進エンジンにおける磁気エネル ギー発生手段の原理的な構造は、図15に示すように、 球対称な磁場を発生する主超電導マグネット31と、こ の主超電導マグネット31の片側の半球磁場内に磁場の 極性が逆になるように配置した補助超電導マグネット3 2とで構成する。推進力として必要とされる磁場は数百

* <u>より、1秒後に0 1 km/sで、直角に左進(等速直線運動)する。</u>

【0250】そして、エンジンは球体内に形成するが、 エンジンの種類を、図13(B)に示すように、1個の 球体から2個の球体(小球と大球)を連結してボーリン グのピン状にしたものとすれば、エンジンの個数を減ら せる。図中、上部の小球は上部エンジンに対応し、下部 の大球は下部エンジンに対応する。

【0251】このようなピン状体のエンジンの4基を図 13(C)のように配置しても全方向への移動が可能で ある。また、このピン状体のエンジンの3基を正3角形 状に配置してもエンジン制御性能の変更により全方向移 動可能に<u>できる</u>。

【0252】推進エンジンの構造モデル

エンジンの機能として、空間に曲率を与えることにより 空間の場の圧力として一方向性の表面力の場を形成する ことが要求される。表面力を発生している空間の薄層の 2次曲面を空間の歪み面という。表面力はこの歪み面の 内側に向かう。

【0253】さて、磁場Bにより制御される空間の曲率 成分は数式88で与えられるが、この強力な磁場は、球 状の強度を有する完全反磁性体(超電導材料)の殻内に 閉じ込めた超電導マグネットによって発生する。完全反 磁性体を用いるのはエンジン内の磁場を内部に閉じ込め 外部空間に出さないで、純粋に空間の曲率のみを得るた めである。エンジン周辺の空間には球対称な場として球 面状の歪み面が生成される(図14)。

【0254】 【数88】

$G \neq \mu_{A} c^{4} \cdot B^{2} = 8.2 \times 10^{-38} \cdot B^{2}$

億テスラの値であるので、通常の磁場発生手段では実現 できないので、超電導マグネットを使用するのである。 【0258】これにより、図16に示す反対称な一方向 性の歪みの場が生成される。エンジンは反対称な表面力 を受けるため曲率0の平坦な空間領域に向かって一方向 に移動する。エンジンの片側の空間領域(曲率 0)に 在る他の物質も同様に曲率0の平坦な空間領域に向かっ て移動する。従って、磁場の発生をON/OFF制御す れば飛翔体(宇宙船)を推進できることになる。

【0259】なお、磁場の大きさは、B² = B・B = B² で与えられるので、異なる2つの磁場をB₁、B 2、合成磁場をB₁ とすると、数式89が得られる。そ して、2つの磁場が同じ大きさの場合、磁場の方向が順 方向だと数式90、逆方向だと数式91となる。

- [0260]
- 【数89】

$$B_{T} = B_{1} + B_{2}$$

$$B_{T}^{2} = |B_{T}|^{2} = |B_{1} + B_{2}|^{2}$$

$$= |B_{1}|^{2} + |B_{2}|^{2} + 2|B_{1}| \cdot |B_{2}| \cos \theta$$

$$\stackrel{(02611)}{=} B_{1} \uparrow \uparrow B_{2} \quad i.e. \quad B_{1} \parallel B_{2}$$

$$\therefore \theta = 0, \quad \& \mid B_{1} \mid = \mid B_{2} \mid = B$$

$$B_{T}^{2} = B^{2} + B^{2} + 2B \cdot B\cos 0 = 2B^{2} + 2B^{2} = 4B^{2}$$

$$R^{00} = 4\pi G \neq \mu_{0} c^{4} \cdot B_{T}^{2} > 0$$

$$\begin{bmatrix} 0 & 2 & 6 & 2 \\ 1 & 2 & 9 & 1 \end{bmatrix}$$

$$B_{1} \uparrow \downarrow B_{2} \quad 1.e. \quad B_{1} \parallel - B_{2}$$

$$\therefore \theta = \pi, \quad \& \quad \mid B_{1} \mid = \mid B_{2} \mid = B$$

$$B_{T}^{2} = B^{2} + B^{2} + 2B \cdot B\cos \pi = 2B^{2} - 2B^{2} = 0$$

$$R^{00} = 4\pi G \neq \mu_{0} c^{4} \cdot B_{T}^{2} = 0$$

【0263】推進効率とエネルギー式 $\eta_{\rm E} = {\rm E}_{\rm MAG} \, \checkmark {\rm P}_{\rm WRE}$ 次に、磁気制御手段の説明のために本推進エンジンの推 進効率をエネルギー変換の観点から検討する。変換フロ ーは、供給電力エネルギー(Pme) 超電導磁場エネルギ [0265] -(E_{MAG}) 空間の曲率(R⁰⁰) 空間に貯えた歪みエネル 【数93】 ギー (Ustrain): = エンジン出力エネルギー (Eng Pur) $n_{\rm M} = U_{\rm STRAIN} (E_{\rm NG} P_{\rm WR}) \times E_{\rm MAG}$ 空間歪みエネルギーの放出 有効推進エネルギー(EEPP) + 無効推進エネルギー(ELOS) + 放射エネルギー(ERAD)と なる。各フェイズでの効率は数式92~同95となり、 [0266] エンジン全体の効率 は数式96となる。 【数94】 [0264]

【数92】

 η_{l} (内部効率)

=
$$U_{\text{STRAIN}}$$
 (E_{NG}P_{WR}) \angle P_{WRE} = $\eta_E \times \eta_M$

【0267】 【数95】 (43)

η₀(推進効率) * 【0268】 【数96】 $= E_{EFP} / U_{STRAIN} (E_{NG} P_{WR})$ $= E_{EFP} / (E_{EFP} + E_{LOS} + E_{RAD})$ n=(有効推進エネルギー)/(供給電力エネルギー) $= \mathbf{E}_{\mathrm{FFP}} / \mathbf{P}_{\mathrm{WRE}} = \eta_{\mathrm{T}} \times \eta_{\mathrm{P}}$ $=\eta_{\rm E} \times \eta_{\rm M} \times \eta_{\rm P}$ 【0269】そして、空間に貯えた歪みエネルギーU [0270] strain (エンジン出力エネルギー)は数式97、(有効 【数97】 推進エネルギー+無効推進エネルギー+放射エネルギ -)は数式98となる。 $U = \int_{V_1+V_2} (\int \sigma^{ij} de_{ij}) dV = \int_{V_1+V_2} 1/2 \cdot \sigma^{ij} e_{ij} dV$ $= \int_{V_1+V_2} 1 \swarrow 2 \cdot E^{i j \mu \nu} e_{\mu \nu} e_{i j} dV$ [0271] 【数98】 $1/2 \cdot \rho_1 V_1 v^2 + 1/2 \cdot \rho_2 V_2 v^2 + (h\nu_1 + h\nu_2)$ $+\cdots+h \nu_n$

【0272】数式98において、V1と11は飛翔体の 体積と平均密度、V2と22は飛翔体周辺の有限領域の 体積とその平均密度(大気中であれば大気密度)、hと

はプランク定数と放射エネルギー振動数である。つま り、無効推進エネルギーとは、本推力が体積力であるた めに周辺の大気をも同じように加速するためのエネルギ ーロスを意味する。また、空間歪みエネルギーが全て推 進エネルギーとして変換されるとは限らず、一部は放射 エネルギーとして放出されると考えられる。

【0273】なお、エンジンの全体効率は仕事率の観点 から数式99で与えられる。

【0274】

【数99】

 $\eta = (f V \cdot v) / (\nu \cdot E I \cdot \tau)$ 【0275】数式99において、f は場の体積力(N/m³)、Vは作用領域(m³)、f V = F は推力(N)、vは 推進速度(m/s)、 は超電導エンジン励磁サイクル数、 E は超電導コイル励磁電圧(V)、I は超電導コイル励 磁電流(A)、 は電流パルス幅(s)である。 【0276】要するに、数式99から、エンジン励磁サ イクル数 の可変により推進速度を制御でき、また推力 は基本的に動力源のパワーEIに依存し、励磁電流Iを 可変することで制御される。

【0277】結局、磁気制御手段は、励磁電流パルスの 繰り返し周波数を制御するよう構成される。これによ り、磁場がパルス状に変化し、磁場のON/OFFに伴い空間 の曲率の動的な変化が得られ、飛翔体(宇宙船)は、磁 場のCut-Off 時の曲がった空間が平坦な空間に戻る遷移 過程の瞬時に空間の場からの作用としての推力をパルス 的に受けて推進できることになる。

【0278】さて、磁場発生手段の具体例を説明する。 これは、磁束凍結及びレーザ光爆縮によって強磁場を得 るものである(図17、図18、図19)。

【0279】まず磁束凍結について若干説明をする。磁 束凍結は磁場凍結とも呼ばれるが、これは良電導性流体 が磁場内で動くとき、磁束(磁力線)が流体に付着して 一緒に動こうとする現象である。原理的には、良電導性 流体と磁場の間に相対運動があると、電磁誘導により電 流が誘導され、この電流と磁場が相互作用して流体と磁 場の相対運動を打ち消そうとする。その結果、流体と磁 場は一体となって恰も磁力線が流体に付着しているかの ように運動する。磁場が流体に付着(凍結)しているた め、流体の運動により、磁力線が引きずられて変形した り、強められたりする。

【0280】この現象は化石機構として天体が持つ磁場 を説明する仮説として提案されている。つまり、星間ガ スの収縮によって星が誕生するとき、磁力線がガスに凍 結していると、ガスの収縮に伴い磁力線が濃縮され、星 はポロイダル型の磁場を持つことになる。中性子星で約 5億テスラ程度と試算されており、観測結果と符号して いる。

【0281】さて、図17において、(a)は磁束(磁 力線)が良電導性流体粒子に凍結した状態を示し、

(b) は外力等の作用により流体粒子が収縮し、磁力線 もそれに応じて収縮した状態を示し、(c) は流体粒子 が更に収縮しポロイダル型となった状態を示す。流体粒 子の収縮に伴い流体粒子に凍結した磁束も同じ収縮運動 を行うため、磁束 (Wb) は保存されながら磁束通過面積 $S(m^2)$ だけが収縮し小さくなる。従って、磁束密度つま り磁束の強さ B (Tesla) は、B = /Sで、その値は増 加し磁場が濃縮されるのである。

【0282】図18は、強力な磁場濃縮の原理を示す。 予め注入しておいた噴霧状の良電導性液体金属の流体粒 子またはそのまま流し込んだ液体金属に初期磁場を加 え、磁束凍結状態にさせる。その後、磁束凍結した流体 粒子または液体金属の領域に四方周辺からレーザ光を照 射する。照射された流体粒子または液体金属の表面は加 熱されプラズマの噴出が始まり、流体粒子または液体金 属はプラズマ噴出の反動を受け中心方向へ圧縮される。 所謂爆縮効果が達成され、レーザ光による光圧力の収縮 効果を更に高める役割を果たす。なお、左右のレーザ光 強度の制御 (例えば右側強度 > 左側強度)により、磁場 の非対称な分布が得られるので、この方式によれば図1 5に示した補助超電導マグネット32を不要にできる。 【0283】このように流体粒子または液体金属は、レ ーザ光の光圧力と高温プラズマガス反動により発生する アブレーション(噴出)圧力により急速に収縮するの で、流体粒子に凍結された磁束も同様に収縮し、磁場濃 縮が達成される。

【0284】レーザ光パワー密度S(W/m²)は、光圧力を u(Pa:=N/m²)、光速値をCとして、S=u・Cで与 えられる。また、濃縮による<u>面積</u>比率(1/r)を考慮 <u>す</u>ると、<u>レー</u>ザ光パワー密度は<u>、S</u>=u・C・(1/ r)に軽減される。

【0285】現在実用化されているレーザ光パワー密度 は、10¹⁷~10¹⁸(W/cm²)程度であるので、仮に濃縮によ る半径比1/1000を仮定すると、面積比率は、1/r = 1/10 ⁶となり、S = 10¹⁷(W/cm²) = 10²¹(W/m²)より、レーザ 光圧uは10兆気圧となる。レーザ光の爆縮効果を含め た光圧により、磁束凍結した良電導性流体粒子は急速に 収縮し強力な磁場濃縮が行われることになる。

【0286】次に、図19は、強磁場発生装置を示す。 この強磁場発生装置は、良電導性流体としての液体金属 を<u>そのまま流体として、または</u>噴霧状の流体粒子として ブランケット41内に噴射<u>注入</u>するノズル42と、ブラ ンケット41内に初期磁場(種磁場)を生成させる超電 導マグ<u>ネ</u>ット43と、同44と、プランケット41内で 磁束凍結した流体粒子<u>または液体金属</u>に光圧と爆縮効果 を与えるレーザ光源45と、同46と、磁束凍結が解除 された流体粒子<u>または液体金属</u>を排気する排気ポンプ4 7と、液体金属貯蔵容器48とで基本的に構成され、数 10万テスラから数百億テスラのパルス磁場を連続的に 発生できる装置である。

【0287】図19において、初期磁場(種磁場)を5 0テスラとして、50万テスラのパルス磁場を連続発生 する動作を説明する。まず、液体金属貯蔵容器48から 良電導性液体金属がノズル42により噴霧状粒子として または液体金属のままプランケット41内に噴射注入さ れる。その後、上下にある超電導マグネット(43、4 4)によりブランケット41内部の空間に初期磁場(5 0テスラ)を生成させる。磁場は噴射注入された流体粒 子または液体金属に凍結される。

【0288】次に、レーザ光源(45、46)からパル スレーザ光を流体粒子<u>または液体金属</u>に照射する。この パルスレーザ光のパワー密度は 10^{18} W/cm² = 10^{22} (W/m²) である。このとき、光圧は 10^{22} / 3 * 10^{8} = 3 * 10^{13} Pa で、3億気圧に相当する。そして、レーザ光爆縮効果に より、半径比1/100 を仮定すると、面積比で $1/10^{4}$ とな るので、本効果を考慮して<u>3兆</u>気圧の圧力で流体粒子<u>ま</u> たは液体金属</u>を収縮させることになる。この場合、面積 比は1/ 10^{4} なので、50テスラの初期磁場は50 * 10^{4} = 50万テスラの磁場に濃縮される。<u>なお、50万テスラ</u> の磁気圧力は1兆気圧である。

【0289】この磁場濃縮過程は、磁気圧力とレーザ光 圧力とが平衡する状態まで進行する。レーザ光のパルス 照射を終了すると、光圧が減少するので、収縮した流体 粒子<u>または液体金属</u>は、磁気圧により膨張爆発過程に進 もうとするが、この時点で超電導マグネット(43、4 4)の磁場生成作用を停止させる。磁場停止により磁束 凍結解除されてブランケット41内に残留する流体粒子 または液体金属は、排気ポンプ47により排気され、再 度液体金属貯蔵容器48に戻される。この過程で必要に より消磁作用が行われる。

【0290】以上の過程を1サイクルとして1秒間に数 千サイクル繰り返す。つまり、数KHzの連続パルスによ る50万テスラの強磁場が発生する。そして、前述した ように、左右のレーザ光源(45、46)の強度を制御 する。つまり、本装置は、磁気エネルギー発生手段と磁 気制御手段とを備えているのである。

【0291】以上、現有技術で最も実現性のある50万 テスラ程度の強磁場の発生を説明したが、発生する磁場 の強度は、レーザ光パワー密度及びそれに伴う爆縮効果 により得られる半径比率により異なることが以上の説明 から理解できる。

【0292】即ち、本装置は、初期磁場50テスラから 同500テスラの磁束を良電導性流体(液体金属)の噴 霧状粒子<u>または液体金属</u>に凍結させ、四方周辺からレー ザ光(パワー密度:10¹⁴ W/cm²~10¹⁸ W/cm² 程度)を照 射することによる爆縮効果により、半径比で1/100~1/ 10,000、従って、面積比で1/10,000~1/100,000,000の 流体収縮させることにより、50テスラ~500 テスラの初 期磁場を1/10,000倍~1/100,000,000 倍に濃縮させ、50 万テスラ~500 万テスラ~500 億テスラの超強磁場をパ ルス的に発生させることができる。

【0293】また、噴霧状粒子の噴射<u>または液体金属の</u> 流し込みとレーザ光照射は、機械的、電気的に制御でき* * るので、数KHZ<u>~数10MHz</u>の連続パルス動作を容易に 行える。なお、磁場濃縮のためのライナー等の構造物は 不要であり、磁場発生に伴う巨大磁気圧力による構造物 の破壊はない等の特徴がある。<u>なお、レーザ光源として</u> は強制モード同期による有機色素レーザを用いるのは、 この有機色素レーザは、パワー密度の強大なピコパルス レーザを数MHz~数GHzの繰り返しで実現できるためで ある。

【0294】本発明による飛翔体の予想主要性能諸元は 表2の通りである。

【0295】

【表2】

推進加速度	10 ⁻⁶ G~100G 可変
最終到達速度	準 光 速
推進作動時間	制限無し
推進方式	空間歪み力による場の近接作用 (空間駆動型)
推力制御方式	超電導等による磁場制御 (最大磁場 800億テスラ)
動力源	大電力発生源 飛翔体内蔵 (最大200TW程度の常温作動型小型原子炉)

【 0 2 9 6 】<u>また、参考までに空間駆動推進宇宙船の本</u> <u>体の計算式を数式 1 0 0 に、磁束凍結レーザ爆縮エンジ</u>

ンの計算式を数式101にそれぞれ示す(図20及び図

【0297】 【数100】

21を参照)。

$$R^{00} = 4 \pi G \neq \mu_0 c^4 \cdot B^2 = 8.2 \times 10^{-38} B^2$$

 $\alpha = c^{2} \int_{a}^{b} R^{00}(r) dr = c^{2} R^{00}(b-a) = c^{2} R^{00} S$ (R⁰⁰-様と仮定)

 $\alpha_{\rm NET} = 1 / 2 \cdot \alpha \tau N$

$$t_1 = S/c, \quad t_2 = \tau = L/c, \quad N = 1/(t_1 + t_2 + t_3)$$

 $V = \alpha_{NET} t$, $F = M \alpha_{NET}$, $P_M = F V$

推進効率 η_{TP} =(宇宙船の得る動力)/(供給電力) = $P_M / P_E = FV / P_E =$ 電気効率 $\eta_E \times 2$ 間効率 η_S

【0298】 【数101】

$$\varepsilon_{s} = \varepsilon / k$$
, $S_{D} = \varepsilon_{s} / (t_{L} A)$, $u = S_{D} / (c x^{2})$

$$P_u = B^2 \swarrow 2 \mu_0$$
, $E = \varepsilon N$

【0299】<u>なお、数式100において、R[®]:空間の</u> 曲率(1/m²),B:磁場(Tesla),c:光速値(空間の <u> 歪み伝幡速度)(m/s),S:曲がった空間の領域長</u> (m), L:宇宙船機体長(m), N:推進パルス繰り返し <u> 周波数(Hz):=1秒間当たりの推進パルス数,</u> NET :宇宙船が受ける正味の加速度(m/s²), :推力 <u>有効時間(推進パルス幅)(s), t:加速時間(エンジ</u> <u>ン作動時間)(s),M:宇宙船質量(Kg),V:宇宙船</u> <u>速度(m/s), F:宇宙船推力(N)である。</u> 【0300】<u>また、数式101において、 :推進パル</u> <u>ス1サイクル (T=1/N)のレーザエネルギー (J), k:慣</u> 性保持パルス数, 。:慣性保持1パルス当たりのレー <u> ザ照射エネルギー (J), S[®]: レーザパワー密度 (W/</u> <u>m²),t.:レーザ照射時間(s),A:レーザ照射面積</u> (m²), :爆縮半径比(1), u:爆縮レーザ光圧 <u>(N/m^²:=Pa),P』 :磁気圧力(N/m^²:=Pa),E :</u> 1秒当たりの供給エネルギー (J/s := W):= エンジン 供給電力 P 🗉 (W) である。 【0301】また計算例として、宇宙船の機体長(直 <u>径)L=15m、曲がった空間領域S(=3L)=45</u> <u>m、磁場B=800億テスラとした宇宙船の設計値を以</u> <u>下に示す。なおレーザ爆縮エンジンについては検討開始</u> <u>直後であり、あくまでも目安にとどめておきたい。 =</u> $t_2 = L/c = 50ns$, $t_1 = S/c = 150ns$, $t_3 = 0 ns$. N=1/t₁のMax 値を設定し、N=6.7MHz. $R^{00} = 5.3 \times 10^{-16} (1/m^2)$, $= 2146m/s^2 = 219G$, NET = 36G . $P_{u} = 2.5 \times 10^{27} Pa$. = 10MJ, k = 10, t = 0.1P <u>s</u>, A = 0.0314 cm², = 0.2×10^{-5} として、S_D = 3. 2 ×10[∞] W/m², u = 2.7 ×10[∞] Paとなり、 u Puとな る。E = P ⊨ = 67TW. エンジン1基の最大推進加速度36G、供給電力67T W。宇宙船推進方向3基エンジンで最大推進加速度10 <u>8G、供給電力200TWとなる。宇宙船の速度及び推</u> 力の制御は、推進パルス繰り返し周波数Nを下げること により行い、 推進加速度を108G~36G~1G~0Gまで 下げ ることができる。例えば1Gの場合、宇宙船の機体高さ L = 5 m, 曲がった空間領域S = L = 5 m, 磁場800 億テスラ,N=4.9MHzとして、 = t₂ = L/c = 17ns, $t_1 = S/c = 17ns$, $t_3 = 170ns$, $R^{00} = 5.3 \times 10$ $, = 236m/s^2 = 24G$, _{NET} = 1G, E = P_E = 4.

, - 230m/s - 246 , MT - 16 , E - PE - 4. 9TW となる。電力はレーザ照射時間 t を0.01ps(10fs) にすると、いずれの計算例も1/10になる。

【0302】なお、当該推進装置に必要な電力発生のための動力源としては、小型で大電流を取り出せる液体金

属MHD発電機(液体金属を作動流体とするMHD発電 機)を用い、その熱源に反陽子と陽子との対消滅反応を 利用した反粒子消滅反応炉を用いる。

[0303]

【発明の効果】以上説明したように、本発明の飛翔体の 推進装置によれば、飛翔体の推進力は、飛翔体を含む空 間領域全体に浸透する重力と等価な体積力(空間歪み 力)であり、飛翔体及び飛翔体内部の搭乗員を含む全物 質点が同じ力を受け加速されることとなり、慣性力の作 用はなく、搭乗員等が破壊されることはない。

【0304】慣性力を理論上消し去る推進方式であり、 従って、空中の静止状態から全方向に対する急発進、急 停止、直角旋回、ジグザグ旋回及びV字旋回等任意の航 法が可能となる。

【0305】また、推進力は重力と等価であるため、得 られる最終速度は原理的に光速度の近辺(準光速度)ま で可能である。

【0306】更に、本発明の推進装置は、内燃機関では ないので、騒音(プロペラ音、ガス噴射音等)や噴射ガ スを発生せず、静かな飛行が可能である。また、航法が 安定(空中静止~低速度~高速度が任意)しており、爆 発物である燃料を積載していないので、安全性が高い。 【0307】加えて、推進力は飛翔体を含む空間領域全 体に作用するので、飛翔体外表面の空気も同様に加速さ れることになり、空力加熱の発生を軽減できる。つま り、空気分子と空気分子同士の摩擦になるだけであり、 飛翔体は大気中を高速(秒速数km/s~数100 km/s) で移動できる。

【0308】以上のことから、宇宙空間を準光速度で航 行できる能力と大気中を高速度で任意の飛行パターンで 航行できる能力とを併用する種々の優れた効果を期待で き、更に惑星探査等の航行時間短縮(例えば、火星まで 片道半日)に大きな効果がある。

【図面の簡単な説明】

【図1】空間の基本構造の説明図である。

【図2】駆動力としての表面力差の説明図である。

【図3】本発明の一実施例に係る飛翔体の外観を示し、

(A)は上面概略断面図、(B)は側面概略断面図である。

【図4】空間歪み推進機構の原理説明図である。

【図5】4基の推進エンジンの配置図である。

【図6】6基又は4基の推進エンジンによる航法説明図 であり、(A)は空中静止からの急発進・急停止を示 し、(B)は直角旋回飛行を示し、(C)はジグザク飛 行を示す。

【図7】地球周辺の空間歪み及びこの空間にある物体M の移動説明図である。

【図8】地球のような質量体のない宇宙空間で地球周辺 の空間と同様な1方向性の空間歪みがある場合の物体M の移動説明図である。

【図9】本発明の推進原理の説明図である。

【図10】宇宙船を推進させる理想的な空間歪み面の説 明図である。

【図11】宇宙船を推進させる実用的な空間歪み面の説 明図である。

【図12】宇宙船を推進させる実用的な空間歪み面の説 明図である。

【図13】推進エンジンの配置構成と宇宙船の運動性の 説明図であり、(A)は6基のエンジンの場合を示し、

(B)はエンジンの種類を示し、(C)は4基のエンジ ンの場合を示す。

【図14】1つの超電導マグネットで形成される空間歪 み面の説明図である。

【図15】本発明の推進エンジンの原理的な構造の説明 図である。

【図16】本発明の推進エンジンで形成される空間歪み 面の説明図である。

【図17】磁束凍結による磁場濃縮概念図であり、

(a)は磁束が良電導性流体粒子に凍結した状態図、

(b)は外力等の作用で流体粒子が収縮し、これに伴い 磁束も収縮した状態図、(c)は流体粒子が更に収縮し* * た状態図である。

【図18】本発明の一実施例に係る強磁場発生装置の原 理説明図である。

【図19】本発明の一実施例に係る強磁場発生装置の構 成ブロック図である。

【図20】エンジンのON/OFFによる動作状態図で ある。

【図21】動作パルス説明図である。

- 【符号の説明】
- 1 飛翔体
- 21~26 推進エンジン
- 3.1 主超電導マグネット
- 32 補助超電導マグネット
- 41 ブランケット
- 42 ノズル
- 43~44 超電導マグネット
- 45~46 レーザ光源
- 47 排気ポンプ
- 48 液体金属貯蔵容器
- 【手続補正2】
- 【補正対象書類名】図面

【補正対象項目名】図17

【補正方法】変更

【補正内容】

【図17】



【手続補正3】 【補正対象書類名】図面 【補正対象項目名】図20 【補正方法】追加 【補正内容】 【図20】



平坦公空間-曲形东空間: t1=S/c

曲がった空間--平坦な空間: t2=L/c