

時 空 理 論

(重力と電磁気の統合)

渡辺 満 著

$$G_{ij} \rightarrow \lambda G_{ij} \quad , \quad A_i \rightarrow A_i + \partial_i \eta \quad , \quad \eta = \log \sqrt{\lambda}$$

$$\frac{d^2 x^i}{d\tau^2} + y_{\Gamma_{jk}}^i \frac{dx^j}{d\tau} \frac{dx^k}{d\tau} = 0$$

$$y_{\Gamma_{jk}}^i = \frac{\partial x^i}{\partial y^l} \frac{\partial^2 y^l}{\partial x^j \partial x^k}$$

$$h_{\lambda\mu} = \exp(2x^0) G_{\lambda\mu} + A_\lambda A_\mu \quad (G_{\lambda 0} = G_{0\lambda} = 0)$$

$$y_{\Gamma_{jk}}^i = G_{\Gamma_{jk}}^i - (\delta_j^i A_k + \delta_k^i A_j - G^{il} A_l G_{jk})$$

$$\frac{d}{d\tau}(\alpha v^i) + B^{il}(A_l - \partial_l \eta) = 0 \quad , \quad v^i = \frac{dx^i}{d\tau}$$

$${}^w \Gamma_{\mu\nu}^\lambda = {}^h \Gamma_{\mu\nu}^\lambda - h^{\lambda\alpha}(A_\mu g_{\nu\alpha} + A_\nu g_{\mu\alpha} - A_\alpha g_{\mu\nu}) \quad (3.1)$$

$${}^w \Gamma_{\mu\nu}^\lambda = {}^u \Gamma_{\mu\nu}^\lambda + \frac{1}{2} h^{\lambda\alpha}(f_{\mu\alpha} A_\nu + f_{\nu\alpha} A_\mu) \quad (3.2)$$

0. まえがき

時空理論は、物理学というより、むしろ数学である。一般的に正しいと認められる事項を公理として、そこから演繹的に結果を導く、言うならば、数学の定理である。

時空理論では、一人の母親より、二人の子供が生まれる。それは、重力と電磁気である。

Einstein の一般相対論は、重力の数学的表現として、唐突に計量を導入するが、そこには飛躍が感じられる。重力と計量は、ウサギとカメほども、違って見えるだろう。

重力の本質を、もっとも適確に表しているのは、物理学で言う局所慣性系である。従って、この局所慣性系を数学化した'局所慣性座標'によって、重力を表現するのが、最良の方法である。(本文では、局所慣性座標を'各点慣性座標'と呼んでいる)時空理論は、この方法で、斬新な重力理論を展開する。

時空理論では、すべてがテンソル的であり、その上に、各点慣性座標から生じた接続係数が活躍する。最初に定義があつて、後に、導かれた命題が並ぶ。

時空理論は、この各点慣性座標の他に、もうひとつ基本的な要素として、光錐面(光円錐とも言う)を導入する。光錐面は、物理学には必要不可欠の存在であり、それは時空理論においても同様である。

誰かが、まったくの白紙の上に、(マクロ的な)時空を描こうとするならば、たぶん、局所慣性座標と光錐面の2つを、まず最初に導入せざるを得ないだろう。それほど、この2つは基本的な概念である。

理論は、この2つを基本的な構成要素として、その上に、光路や質点の自由落下路を定義する。面白いことに、その過程で、あるベクトルが出現する。それが、電磁気のベクトルポテンシャルである。

時空理論は、時空の数学的模型である。これが、現実の物理的世界に正しく対応するかどうかは、今後随時、検証していく必要があるだろう。しかし、まず、矛盾のない数学的模型が必要であった。

時空理論は、ユークリッド幾何学のような、理路整然とした建造物である。僕は、芸術家のようにコツコツと、その建設を行った。1997年頃から始めて、大体の骨格ができたのが、2005年頃。まだ第6章が未完成なため、これを書いている今でも続いている。

神は、人に宇宙の扉を開ける鍵として数学を与えた。労を厭わなければ、人は数学を使って、神の創造の一部を知ることができる。しかしそれは、延々と続く長い螺旋階段のような道のりだ。ちょうど、人が衣食住のために、毎日せっせと働かねばならないのに似て、神は人に労を求め、その報酬として創造の一部を教えてくれる。

この世のものは、すべて形を持っている。すべての意味は形という衣を着ている。人は意味を知るために、形を求めなければならない。それが数学である。

2011年 渡辺 満

目 次

第0章	まえがき, 目次と解説
第1章	数学的な準備
1.1	テンソル
1.2	各点座標と接続係数
1.3	共変微分
1.4	方程式 $z[x^i/t] = 0$ について
1.5	接続係数と計量の同期
1.6	線状座標
1.7	その他の命題
1.8	公式
第2章	時空の数学的表現
2.1	物体の自由落下路は質量によらない
2.2	各点慣性座標と自由落下の方程式
2.3	光錐面と光路の方程式
2.4	時空ポテンシャルとゲージ変換
2.5	5次元計量
2.6	${}^y\Gamma_{jk}^i$ の5次元化
2.7	${}^w\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ の一般化
第3章	5次元各点座標
3.1	基底
3.2	${}^w\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$
3.3	${}^y\Gamma_{jk}^i$ の決定
3.4	${}^y\Gamma_{jk}^i$ と ${}^w\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ に関する命題
3.5	5次元からみた ${}^y\Gamma_{jk}^i$
第4章	質点の路
4.1	準備
4.2	単相時空と単相座標
4.3	<i>Newton</i> の運動方程式
4.4	固有ベクトル
4.5	固有時
4.6	物体面
4.7	どれが真の物理量か? 効果質量
第5章	荷電質点の路
5.1	定性的な考察

5.2 方程式

第6章 場の方程式

6.1 どのような方法を用いるのか

6.2 連続の方程式

6.3 物理ゲージ

6.4 荷電質点流と原始質量

6.5 *Kaluza* 計量

6.6 作用積分の対象領域

6.7 単相時空

6.8 変分原理の実行

6.9 場の方程式

6.10 一般的な命題

6.11 *Kaluza* 計量に関する計算

(第6章には、まだ未確定要素があるため、今後、項目の変更が生じる
かもしれません。)

第7章 物体の形状理論

7.1 括弧積

7.2 界と流れに乗るベクトル

7.3 安定界

7.4 界路に沿った座標変換

7.5 界座標

7.6 物体界 (1)

第8章 ゲージ変換による不変性

8.1 テンソルについて

8.2 接続係数について

8.3 曲率テンソルについて

解 説

解説：第1章

ここでは、第2章以降で必要とする数学を列挙している。この章のすべてをマスターしなければ、先に進めないというものではない。ざっと目を通して先へ進み、必要に応じて戻ってくる、というのでよいと思う。とりあえず、第2章で必要とするのは、'各点座標と接続係数'あたりである。

著者は、どんな小さなことでも証明しないと、気がすまない性質なので、必要なことはすべて命題の形で述べて、証明を付けた。そのよい所は、この本だけで閉じた世界になることである。しかし、基本的な数学力は前提とするが。

本書で用いるのは、主にテンソルであるから、テンソルに慣れているのが望ましい。テンソルについては、*Einstein* 記法を用いるが、そういうことを知っていなくてはならない。例えば、

$$A_i v^i = A_1 v^1 + A_2 v^2 + A_3 v^3 + A_4 v^4$$

しかし、そのつどマスターして行けば、どうにかなるという人もいる。必要なのは知識ではなく、知恵である。ただ、微分や偏微分に精通していかなくては、お手上げだろう。

証明は、いちいち追わなくてもよいかもしれないが、その命題の言わんとすることを、理解する必要がある。何よりも概念をよく理解し、意味をつかむことである。

この本では、3次元、4次元、5次元を扱うので、添え字の使い方について、 a, b, \dots, h は 1, 2, 3 を、 i, j, \dots, z は 1, 2, 3, 4 を、ギリシヤ文字 $\alpha, \beta, \dots, \omega$ は 0, 1, 2, 3, 4 を表すものと決めている。ただし、第1章については一般次元を扱うので、この限りでない。

この理論で用いる座標は、特に断らない限り一般座標である。例えば N 次元空間であれば、その空間の各点に対して、それを判別する N 個の実数の組 (x^1, x^2, \dots, x^N) が連続的に、適当に一意的に、割り付けられているとする。

座標 (x^i) 上に、計量 g_{ij} が与えられているとき、 g_{ij} の *Christoffel* の記号を ${}^g\Gamma_{jk}^i$ で表す。

$${}^g\Gamma_{jk}^i = \frac{1}{2} g^{il} (\partial_j g_{kl} + \partial_k g_{jl} - \partial_l g_{jk})$$

が定義である。また、 δ_j^i, δ_{ij} を *Kronecker* のデルタとする。定義は、

$$\delta_j^i, \delta_{ij} = 1 \quad (i = j) \quad , \quad = 0 \quad (i \neq j)$$

解説：第2章

●4次元時空

時空理論では、4次元空間を出発点にする。我々のこの物理的世界が、(独立した3次元空間+独立した時間)ではなくて、時間軸を特別としない4次元連続体であるということは、次のような考察によって、ある程度理解できるだろう。

我々の日常生活では、空間は3次元であり、時間はまた、それとは別の存在である。たぶん、これは誰でもそう感じることだろう。しかし、この感じは本当に正しいのか、ということを吟味してみよう。’感じ’は錯覚であることが、往々にしてあるからだ。

「我々は、物を見るという行為によって、3次元の空間概念を作っている」これには、誰も異論はないと思う。しかし、我々の見ている世界が3次元であるかという点、これはすでに違う。衆知のとおり、光速は有限であるから、我々が見ている景色は、実は過去のものである。遠くの景色ほど過去になり、近くの景色ほど現在に近い。この景色は、4次元空間内に円錐形を作り(これを物理学では光錐面、光円錐などという)、これは平らな3次元面にはならない。このように、この段階ですでに3次元を外れ、4次元空間の中にいる。我々の目は、過去と未来を連続的に映像化できないから、4次元に気づかないだけなのかもしれない。

●固有時

固有時というのは、4次元時空内の路(世界線)に沿って与えられる、ある実数(パラメータ)であり、具体的にいえば、その路に時計を置いたとき、その時計が刻む時間をいう。例えば、惑星探査機の軌道の固有時は、機内に置かれた時計の示す時間である。固有時の値は、定義からわかるように座標とは無関係である。これに対して、座標 x^4 (本によっては x^0) を、時間として用いる場合がある。こちらを座標時と呼ぶ。

Newton の世界では、時間と空間が独立しているためか、固有時と座標時の区別がないように見える。

●物体の自由落下路は質量によらない

この命題が、どのような実験で、どの程度正確に確認されているのか、僕は知らないが、たぶん、正確に成り立つのだろうということは、次のような経験や考察によってもわかる。

最近ではテレビなどで、地球軌道上のスペースシャトルや宇宙ステーションの中の映像を、見る機会も多い。そこでは、無重力状態の宇宙飛行士が、目の前にいろんな物を置いて、浮かせたり回転させたりしている。その光景からは、質量の違いによって、自由落下路が異なるようには見えない。

今、自由落下状態にある物体 M と、その中の1部分 $M1$ を考える。もし、自由落下路が物体の質量によって異なるとすると、物体の1部分 $M1$ が、元の物体 M とは、別の路を行きたがるということになる。他の1部分 $M2$ をとれば、また別の路を行きたがる。僕が口を出すのも変であるが、これは創造主にとっては、まことに都合の悪い、まことによろしからぬことである。だから、そんな風にはなっていないと思われる。

●局所慣性座標

地球のまわりの空間には、地球によって形成された重力がある。しかし、よく知られているように、地球軌道上の宇宙船の中は、無重力である。宇宙は、どこに行っても重力場で満ちている。しかし、どの点においても、自由落下系を取れば、重力は見かけ上存在しなくなる。これが、重力の著しい特徴である。(自由落下系を、別の言葉で局所慣性系と呼ぶ)

これが、広い意味の等価原理であり、ここに重力の本質があると、時空理論は考える。そして、これを数学的に表現するために、次の'各点慣性座標'なる概念を考えた。

4次元時空の各点で、ある近傍をとり、その上にある小さな座標を定義し、これを各点慣性座標 (y^i) と呼ぶ。この各点慣性座標が、その点での自由落下系を、局所慣性座標を表すと考える。時空理論では、この各点慣性座標 (y^i) を重力場の数学的表現とする。

各点慣性座標は、マクロ的に見れば、無重力状態の宇宙船の中で、飛行士が自分の周囲に見る自然な座標のことである。

●光錐面

もうひとつ、この理論は光錐面 G_{ij} を必要とする。光錐面というのは、この上で、すでに出てきたが、4次元時空の中で点 P から発せられ

た、光の進行する3次元円錐のことである。それを、時空の各点 P の近傍において考える。点 P から発せられた光の進行方向を v^i とすると、

$$G_{ij}v^iv^j = 0 \quad (i, j = 1, 2, 3, 4)$$

となる。光錐面は対称テンソルである。すなわち、

$$G_{ij} = G_{ji}$$

光錐面は、すでに電磁気学の中に現れている。*Maxwell* の方程式より導かれる磁場の強さ \mathbf{H} についての波動方程式、

$$B^{ij} \frac{\partial^2 \mathbf{H}}{\partial x^i \partial x^j} = \text{rot } \mathbf{i}$$

$$B^{11} = B^{22} = B^{33} = -1, \quad B^{44} = 1, \quad \text{他は } B^{ij} = 0 \quad (i, j = 1, 2, 3, 4)$$

ここに現れている B^{ij} は、光錐面だろう。このように、光錐面は理論物理学にとっては、必須の存在である。

●光路と質点の自由落下路

このようにして、4次元時空上に‘各点慣性座標’と‘光錐面’を導入する。この2つの概念を、時空の基本的要素として、これを時空の数学的モデルとし、この上に、新たな物理学を展開するのが、時空理論である。

これらの要素を元に、まず考えられるのが質点の自由落下路だろう。この路は、「各点慣性座標 (y^i) 上では直線である」として定義することができ、その方程式を導くことができる。この方程式は、各点慣性座標 (y^i) のみによって決まり、とりあえずは光錐面 G_{ij} には関係がない。

質点の自由落下路の特別な場合として、光路を定義することができる。光路の場合には、さらに「光路は、常に光錐面に接していなければならない」という条件が付加される。この条件は、各点慣性座標 (y^i) と光錐面 G_{ij} の間に、ある関係を要求する。その関係に、あるベクトル A_i が現れ絡んでくる。果たして、この A_i が、電磁気のベクトルポテンシャルらしいということが、次第にわかってくる。

ここで、質点の自由落下路というと、いかにも古典物理学的で、新しい量子力学的像とは、なじまないように思えるが、しかし、時空理論が数学的な理論体系として、非常にうまくいくことを見ると、量子力学のようなマイクロな物理学だけでなく、この時空理論のようなマクロな物理

学の存在が、我々の世界の一員として、許されているように見える。量子力学で、惑星や弾丸の軌道を論ずることは困難だろう。

●ゲージ変換

光錐面 G_{ij} にスカラー λ を乗じた λG_{ij} を考えると、この2つは、実は同じ光錐面を定義することがわかる。そこで、光錐面の交替

$$G_{ij} \rightarrow \lambda G_{ij}$$

をゲージ変換と呼ぶことにする。それは、これが従来からのゲージ変換によく似た結果を生むからである。

さて、この光錐面の交替によって、ベクトル A_i がどう変化するか調べると、

$$A_i \rightarrow A_i + \partial_i \eta, \quad \eta = \log \sqrt{\lambda}$$

となることがわかる。これによって、 A_i が、電磁気のベクトルポテンシャルらしいということがわかった。

●固有時と5次元化

質点の自由落下路と光路の方程式は、

$$\frac{d^2 x^i}{d\tau^2} + {}^y \Gamma_{jk}^i \frac{dx^j}{d\tau} \frac{dx^k}{d\tau} = 0$$

のように書ける。ここで、

$${}^y \Gamma_{jk}^i = \frac{\partial x^i}{\partial y^l} \frac{\partial^2 y^l}{\partial x^j \partial x^k}$$

と定義され、これを各点座標 (y^i) による接続係数と呼んでいる。この方程式は、解の曲線 $x^i(\tau)$ のみならず、そのパラメータ τ をも特定する。この解となるパラメータ τ を特に、この曲線の正規パラメータと呼んでいる。正規パラメータ τ は、この路 (曲線) の固有時に対応すると考えられる。

光錐面 G_{ij} は、これを計量として扱うこともできるので、 ds を計量 G_{ij} による微小な長さとする。我々は、正規パラメータ $d\tau$ と ds の間に、次のような関係を見つけることができる。

$$d\tau^2 = \exp(2\zeta) G_{ij} dx^i dx^j$$

ここで dx^i は路の微小成分、 ζ は、この路に沿って $-A_i$ を線積分した値である。

これを見ると、 $\exp(2\zeta)G_{ij}$ がいかにも計量のように見える。しかし、 ζ は (x^i) の関数ではない。そこで、 ζ を新たな座標 x^0 として、5次元化を行う。 $A_0 = 1$ として A_i も5次元化する。

$$x^0(\tau) = \zeta(\tau)$$

であるから、路 $x^i(\tau)$ も5次元化され、 $x^\lambda(\tau)$ と書かれる。このとき、路の方向の微小ベクトル dx^λ に対しては $A_\lambda dx^\lambda = 0$ となる。なぜなら、

$$A_\lambda dx^\lambda = dx^0 + A_i dx^i = d\zeta + A_i dx^i$$

これは、 ζ の定義より 0 である。

さて、これらの5次元化によって、*Kaluza* 計量によく似た、次の5次元計量が現れる。

$$h_{\lambda\mu} = \exp(2x^0)G_{\lambda\mu} + A_\lambda A_\mu \quad (G_{\lambda 0} = G_{0\lambda} = 0)$$

これによって、この路の固有時について、

$$d\tau^2 = h_{\lambda\mu} dx^\lambda dx^\mu$$

と書ける。

● ${}^y\Gamma_{jk}^i$ の5次元化

質点の自由落下路や光路を5次元化したので、それに伴って ${}^y\Gamma_{jk}^i$ の5次元化も必要となる。これは自然な流れで、次のように定義される。

${}^u\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ を次のように定義する。

$${}^u\Gamma_{jk}^i = {}^y\Gamma_{jk}^i, \quad {}^u\Gamma_{jk}^0 = \frac{1}{2}({}^y\nabla_j A_k + {}^y\nabla_k A_j), \quad {}^u\Gamma_{\mu 0}^\lambda = {}^u\Gamma_{0\mu}^\lambda = 0$$

(${}^u\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ は x^0 を含まない)

また、 ${}^U\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ を次のように定義する。

$${}^U\Gamma_{\mu\nu}^\lambda = {}^u\Gamma_{\mu\nu}^\lambda + (K_\mu^\lambda A_\nu + K_\nu^\lambda A_\mu)$$

これを使って、5次元化された質点の自由落下路と光路の方程式は、

$$\frac{d^2 x^\lambda}{d\tau^2} + {}^U\Gamma_{\mu\nu}^\lambda \frac{dx^\mu}{d\tau} \frac{dx^\nu}{d\tau} = 0$$

のようになる。ここで、 K_μ^λ は任意の (1,1) 次テンソルである。

$$A_\lambda \frac{dx^\lambda}{d\tau} = 0$$

なので、この任意性が生じる。

解説：第3章

●5次元各点座標 (w^λ)

5次元時空 (x^λ) において、ある5次元各点座標 (w^λ) があって、(w^λ) の上では $h_{\lambda\mu}$ が平坦に見えるとするならば、それは意味のある、特別な5次元各点座標といえるだろう。

そのようなものを探してみると、うまい具合に、自然な流れでそれが決まり、その接続係数は

$${}^w\Gamma_{\mu\nu}^\lambda = {}^h\Gamma_{\mu\nu}^\lambda - h^{\lambda\alpha}(A_\mu g_{\nu\alpha} + A_\nu g_{\mu\alpha} - A_\alpha g_{\mu\nu}) \quad (3.1)$$

となる。ここで ${}^h\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ は計量 $h_{\lambda\mu}$ の *Christoffel* の記号である。

さらに、この ${}^w\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ が、第2章の ${}^y\Gamma_{jk}^i$ の自然な拡張である ${}^U\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ に等しいと仮定すると、 K_μ^λ がうまく決まり、結局、

$${}^w\Gamma_{\mu\nu}^\lambda = {}^U\Gamma_{\mu\nu}^\lambda + \frac{1}{2}h^{\lambda\alpha}(f_{\mu\alpha}A_\nu + f_{\nu\alpha}A_\mu) \quad (3.2)$$

が得られる。上の式(3.1)と(3.2)より、次の関係が得られる。

$${}^y\Gamma_{jk}^i = {}^G\Gamma_{jk}^i - (\delta_j^i A_k + \delta_k^i A_j - G^{il} A_l G_{jk})$$

これによって、 ${}^y\Gamma_{jk}^i$ が G_{ij} と A_i によって表現された。ここで ${}^G\Gamma_{jk}^i$ は計量 G_{ij} の *Christoffel* の記号である。この式の右辺は、ゲージ変換によって値が変わらないことが示される。

これらから我々の理論は、4次元座標 (x^i) 上に G_{ij} と A_i を独立に与えて、始めればよいことがわかる。この時空を (x^i, G_{ij}, A_i) のように表記する。

解説：第4章

この章の主な内容は、*Newton* 理論に対応する時空モデルの提示である。この時空モデルから、*Newton* の運動方程式を精密化したような運動方程式が導かれるが、そこでは、ベクトルポテンシャル A_i が重力場のように振舞っている。

●絶対座標

Newton 力学や電磁気学及び量子力学などでは、ある特別な座標が前提として存在し、暗黙の内に使用されている。*Newton* 力学では、これを絶対座標と呼んでいる。絶対座標は、その上に成立する様々な物理学（一般相対論を除く）の方程式によって、逆に規定される存在である。しかし、次のような特性を持つとして、よいのではないだろうか。

「絶対座標では、すべての光路が直線に見える」

時空理論としても、これらの一般的な物理学が要請する、この絶対座標を準備する必要があるだろう。次の単相時空は、これに対する解答である。

●単相時空

単相時空というものを次のように定義する（'単相時空'は、この本での造語である）。時空にある特別な座標が存在して、その座標では光錐面 G_{ij} が、ある実数 λ によって λB_{ij} の形に書けるとき、これを単相時空と呼ぶ。そして、このときの座標を単相座標と呼ぶ。ここで、

$$B_{11} = B_{22} = B_{33} = -1, \quad B_{44} = 1, \quad \text{他は } B_{ij} = 0 \quad (i, j = 1, 2, 3, 4)$$

命題 4.2.1 によれば、単相時空ではすべての光路は直線となる。

単相時空での、質点の自由落下路 $x^\lambda(\tau)$ の方程式は、

$$\frac{d}{d\tau}(\alpha v^i) + B^{il}(A_l - \partial_l \eta) = 0, \quad v^i = \frac{dx^i}{d\tau}$$

のようになる。ここで、

$$\alpha = \exp(2x^0(\tau) + 2\eta(\tau)), \quad \eta = \log \sqrt{\lambda}$$

である。 τ は固有時（正規パラメータ）であり、次のように書ける。

$$d\tau^2 = \alpha B_{ij} dx^i dx^j$$

これは *Newton* の運動方程式によく似ている。これを見ると、 η は重力ポテンシャルに対応し、 A_i が重力場に見える。

この方程式を、古典力学的に書き直してみよう。 c を光速として、時間パラメータを $t = x^4/c$ に書き換えてみると、

$$\frac{dw^a}{dt} = k(\beta \hat{A}_a - \partial_a p) + \frac{k}{c}(\beta \hat{A}_4 - \partial_4 p)w^a \quad (a, b = 1, 2, 3)$$

$$w^a = \frac{dx^a}{dt}, \quad k = 1 - \frac{w^b w^b}{c^2}, \quad p = c^2 \eta$$

ここで、 p は古典的な重力ポテンシャルである。 \hat{A}_i は古典的なベクトルポテンシャルで、新しい物理定数 β によって、

$$c^2 A_i = \beta \hat{A}_i$$

の関係で結ばれる。 β の次元は、MKSA 単位系で A/kg である。

単相時空 $(x^i, \lambda B_{ij}, A_i)$ はゲージ変換によって、 (x^i, B_{ij}, \bar{A}_i) の形に変えることができる。ここで、

$$\bar{A}_i = A_i - \partial_i \eta$$

である。この形にすれば、重力場を A_i ひとつで表現することができるが、このとき、「 A_i の数学的回転が電磁気であり、その方向が重力である」という極めて魅惑的な構図ができあがる。

解説：第5章

●荷電質点の路

荷電質点 (m, q) というのは、質量 m 電荷 q を伴った質点という意味とする。ここでは、荷電質点の自由落下路の方程式を考察する。第3章で導出した ${}^w\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ を使った方程式、

$$\frac{d^2 x^\lambda}{d\tau^2} + {}^w\Gamma_{\mu\nu}^\lambda \frac{dx^\mu}{d\tau} \frac{dx^\nu}{d\tau} = 0 \quad (5.1)$$

を考える。この方程式の解 $x^\lambda(\tau)$ について、

$$\kappa = A_\lambda \frac{dx^\lambda}{d\tau}$$

と置くと、

$$\frac{d\kappa}{d\tau} = 0$$

となっている。

方程式 (5.1) は、質点の自由落下路 $x^\lambda(\tau)$ の方程式になっていて、質点の自由落下路では dx^0 の定義より $\kappa = 0$ となっている。

さて、荷電質点の方程式には、電荷 q が含まれるはずだが、 $q = 0$ とするとき、それは、質点の自由落下路の方程式に一致するだろう。このことから、方程式は質点のそれと同じで、違うのは $dx^0/d\tau$ の方向ではないかと予想できる。 $\kappa = q/m$ が期待できるだろう。案の定、方程式 (5.1) からは、古典物理学的にもよさそうな結果が出る。すなわち (5.1) は、荷電質点の方程式でもある。