

=====

正準変換と無限小変換

2001.6.27 by KENZOU

=====

最初に「正準変換と母関数」を一読しておく必要があります。

1. 恒等変換

変換 $q_i=q_i(Q_1, \dots, Q_f, P_1, \dots, P_f)$, $p_i=p_i(Q_1, \dots, Q_f, P_1, \dots, P_f)$ において、

$$q_i=Q_i$$

$$p_i=P_i$$

となる変換を恒等変換と呼ぶ。この変換の母関数 W は

$$W= P_i q_i$$

となる。このことは次式からも確かめられる。

$$p_i = \frac{\partial W}{\partial q_i} = P_i, \quad Q_i = \frac{\partial W}{\partial P_i} = q_i$$

2. 無限小変換

恒等変換からわずかにずれた変換を次に考える。恒等変換の母関数は 式で与えられているから、無限小変換の母関数は

$$W= P_i q_i + \epsilon G(q ; p)$$

と表わされる。 ϵ は無限小のパラメータで、 $G(q ; p)$ は考えている変換によって異なる q_i, p_i の関数である。ここで留意すべき点は、1次までの無限小を考えるから、 G は q_i と p_i の関数と考えても、 q_i と P_i の関数と考えても、それらの差は高次の無限小になるから同じであるということ。さて、母関数 式より

$$p_i = \frac{\partial W}{\partial q_i} = P_i + \epsilon \frac{\partial G(q ; p)}{\partial q_i}$$

$$Q_i = \frac{\partial W}{\partial P_i} = q_i + \epsilon \frac{\partial G(q ; P)}{\partial P_i} \rightarrow (\text{高次の無限小をカット}) \rightarrow q_i + \epsilon \frac{\partial G(q ; p)}{\partial p_i}$$

が得られる。

$$d q_i = Q_i - q_i, \quad d p_i = P_i - p_i$$

とすると、 式と 式より

$$d q_i = \epsilon \frac{\partial G(q ; p)}{\partial p_i}$$

$$d p_i = -\epsilon \frac{\partial G(q ; p)}{\partial q_i}$$

となる。 $G(q;p)$ を与えると、式から $d q_i$ と $d p_i$ が定まるので、 $G(q;p)$ を無限小変換の母関数という。

2 - 1 . 空間推進 (座標の無限小推進)

q' を新しい座標系での位置ベクトル、 q を旧座標系での位置ベクトルとする。 e を無限小成分を持ったベクトルとする。座標の無限小推進は次式で与えられる。

$$q' = q + e$$

両座標系で、粒子の速度は同じであるから運動量も同じである。

$$p' = p$$

、式より

$$d q_i = q'_i - q_i = e_i, \quad d p_i = p'_i - p_i = 0 \quad i=1, \dots, f$$

とすると、3次元空間の無限小空間推進の母関数 $G(q;p)$ は、より

$$eG = \sum_{i=1}^f e_i p_i$$

と書ける。これから、空間推進の母関数は本質的に運動量であることになる。

2 - 2 . 無限小回転

[空間の回転の復習]

3次元空間の回転の復習をしておく。3次元空間の中の単位ベクトル e のまわりに無限小角だけ回転した座標系をダッシュで区別すると、両座標系における粒子の位置ベクトルは

$$x' = x + e x \times e$$

なる関係にある。

いま、 $e = (0, 0, 1)$ とすると

$$(x'_1, x'_2, x'_3) = (x_1, x_2, x_3) + e \begin{vmatrix} i & j & k \\ x_1 & x_2 & x_3 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = (x_1 + e x_2, x_2 - e x_1, x_3)$$

$$\therefore x'_1 = x_1 + e x_2, \quad x'_2 = x_2 - e x_1, \quad x'_3 = x_3$$

[2次元空間の無限小回転]

さて、3次元の無限小回転に行く前に、2次元空間の無限小変換を考えることにする。

$x_1 = x, x_2 = y$ と置き換えて式より

$$d x = x' - x = e y, \quad d y = y' - y = -e x$$

x と y 方向の運動量は、これに従って

$$d p_x = m(\dot{x}' - \dot{x}) = e p_y, \quad d p_y = m(\dot{y}' - \dot{y}) = -e p_x$$

となる。この回転の母関数 G を求めるのに、例によって、式の関係を使えば

$$G = (y p_x - x p_y)$$

となることがわかる。この母関数の姿は紙面に直角な上向きの軸のまわりの角運動量の符号をかえたものである。つまり、無限小回転の母関数は角運動量である、ということになる。

[3次元空間の無限小回転]

3次元空間 (x, y, z) で、単位ベクトル e のまわりに無限小角 e だけ回転した新しい座標系を (x', y', z') とすると、この新しい座標系における粒子の位置ベクトル x^c は旧座標系での位置ベクトル x と次の関係で結ばれることは復習の項で述べた。

$$x^c = x + e x \times e$$

式より各 x, y, z 座標の無限小変化は(z 軸まわりの回転を考える)

$$dx = x' - x = e y, \quad dy = y' - y = e x, \quad dz = z' - z = 0$$

と書け、これをベクトル表示すると

$$dx = x^c - x = e x \times e$$

また、回転においては運動量成分も x, y, z 座標と同じように変換されるから

$$dp_x = p'_x - p_x = e p_y, \quad dp_y = p'_y - p_y = e p_x, \quad dp_z = p'_z - p_z = 0$$

これをベクトル表示すると

$$dp = m(\dot{x}^c - \dot{x}) = e m \dot{x} \times e = e p \times e$$

となる。

ところで、位置座標と運動量の無限小変換は、式で表わされるように無限小変換の母関数 G から導かれる関係にある。

$$dx_1 = e \frac{\partial G}{\partial p_1} = e x_2, \quad dx_2 = e \frac{\partial G}{\partial p_2} = -e x_1, \quad dx_3 = e \frac{\partial G}{\partial p_3} = 0 \quad -1$$

$$dp_1 = -e \frac{\partial G}{\partial x_1} = e p_2, \quad dp_2 = -e \frac{\partial G}{\partial x_2} = -e p_1, \quad dp_3 = -e \frac{\partial G}{\partial x_3} = 0 \quad -2$$

このことから母関数 G を具体的に求めてみる。その前に次のことを念頭に置いておこう。つまり、3次元の回転を指定するには、

(a) e の方向 (回転軸が上向きか下向きか) を指定する2つのパラメータが必要

(b) 回転角 e の指定

の3つのパラメータが必要になるという点である。例えば回転軸を z 軸とした場合を想定すると、回転が右回りか左回りかで回転軸を $+z$ 軸方向か $-z$ 軸方向かになるし、回転の角度はどないなんだ、ということで合計3つのパラメータを指定しないと回転が決まらない(^)。

今、3次元空間の回転を考えているから、 x, y, z それぞれの独立した回転軸があるわけで、各軸を中心とした無限小回転を考える必要がある。すると、各回転軸に相当して3つの母関数 G_1, G_2, G_3 が必要となるので、母関数 G をベクトルのように扱えば便利である。

$$e G = e G \cdot e = e(G_1 e_1 + G_2 e_2 + G_3 e_3)$$

2次元無限小回転の母関数からの類推で母関数 G を

$$G = p \times x$$

ととると、

$$e G = e G \cdot e = e(p \times x) \cdot e = x \times e \cdot p = -p \times e \cdot x$$

となる。また、

$$\mathbf{x} \times \mathbf{e} \cdot \mathbf{p} = \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{x} \times \mathbf{e} \rangle_i p_i$$

$$-\mathbf{p} \times \mathbf{e} \cdot \mathbf{x} = - \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{p} \times \mathbf{e} \rangle_i x_i$$

となるので

$$\mathbf{e} G = \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{x} \times \mathbf{e} \rangle_i p_i$$

$$= - \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{p} \times \mathbf{e} \rangle_i x_i$$

となる。さて、式が求める母関数であるかの検証に移る。
式を使えば

$$d x_1 = \mathbf{e} \frac{\partial G}{\partial p_1} = \mathbf{e} \frac{\partial}{\partial p_1} \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{x} \times \mathbf{e} \rangle_i p_i = \mathbf{e} \langle \mathbf{x} \times \mathbf{e} \rangle_1 = \mathbf{e} x_2$$

$$d x_2 = \mathbf{e} \frac{\partial G}{\partial p_2} = \mathbf{e} \frac{\partial}{\partial p_2} \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{x} \times \mathbf{e} \rangle_i p_i = \mathbf{e} \langle \mathbf{x} \times \mathbf{e} \rangle_2 = -\mathbf{e} x_1$$

$$d x_3 = \mathbf{e} \frac{\partial G}{\partial p_3} = \mathbf{e} \frac{\partial}{\partial p_3} \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{x} \times \mathbf{e} \rangle_i p_i = \mathbf{e} \langle \mathbf{x} \times \mathbf{e} \rangle_3 = 0$$

となって式がでてくる。式も同様にして算出される。

$$d p_1 = -\mathbf{e} \frac{\partial G}{\partial x_1} = -\mathbf{e} \frac{\partial}{\partial x_1} \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{p} \times \mathbf{e} \rangle_i x_i = \mathbf{e} p_2$$

$$d p_2 = -\mathbf{e} \frac{\partial G}{\partial x_2} = -\mathbf{e} \frac{\partial}{\partial x_2} \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{p} \times \mathbf{e} \rangle_i x_i = -\mathbf{e} p_1$$

$$d p_3 = -\mathbf{e} \frac{\partial G}{\partial x_3} = -\mathbf{e} \frac{\partial}{\partial x_3} \sum_{i=1}^3 \langle \mathbf{p} \times \mathbf{e} \rangle_i x_i = 0$$

このことから、無限小回転の母関数を式とおいても良いことが判った。つまり、無限小回転の母関数は、回転の軸のまわりの角運動量（の符号を変えたもの）であるということになる。

2 - 3 . 時間推進

無限小変換の母関数 G は次式で与えられた。

$$d q_i = \mathbf{e} \frac{\partial G(q; p)}{\partial p_i}$$

$$d p_i = -\mathbf{e} \frac{\partial G(q; p)}{\partial q_i}$$

さて、正準方程式の類推から、母関数を $G = H(q; p)$ とし、 \mathbf{e} を微小な時間間隔 dt であるような無限小変換を考えると上式より

$$d q_i = dt \frac{\partial H}{\partial p_i} = \dot{q}_i dt = dq_i$$

$$dp_i = e \frac{\partial H}{\partial q_i} = \dot{p}_i dt = dp_i$$

となる。これらの式は、この変換が時刻 t における座標と運動量の値を、時刻 $t+dt$ における座標と運動量の値に変えるということを意味している。つまり「時間間隔 dt の間における系の運動は、Hamiltonian $H(q; p)$ を母関数とする無限小変換によって記述することができる」ということになる。

さて、有限の正準変換は、無限小の正準変換の連鎖で表すことができるので（すべての正準変換は群を形成する）、 t_0 から t までの有限の時間間隔にわたる系の運動は一連の無限小正準変換の連鎖によって表わすことができる、ということになってくる。このことから Hamiltonian は系の時間的な運動に関する母関数であるということになる。

-(P.S)-----

【正準変換群について】

(1) $T_1: (q, p) \rightarrow (q', p')$, $T_2: (q', p') \rightarrow (q'', p'')$ を 2 つの正準変換とすれば
 $(q, p) \rightarrow (q'', p'')$ もまた 1 つの正準変換である。

[証明]

$W = W(q_i; Q_i, t)$ で t をパラメータ、 q_i, Q_i を独立変数と考え、 q_i, Q_i に任意の微小変化 dq_i, dQ_i を与えたときの W の変化を dW とすると

$$dW = \sum_i \frac{\partial W}{\partial q_i} dq_i + \sum_i \frac{\partial W}{\partial Q_i} dQ_i = \sum_i p_i dq_i - \sum_i P_i dQ_i$$

の関係より

$$T_1: dW_1 = \sum_i p_i dq_i - \sum_i p'_i dq'_i$$

$$T_2: dW_2 = \sum_i p'_i dq'_i - \sum_i p''_i dq''_i$$

$$T_3: dW_3 = \sum_i p''_i dq''_i - \sum_i p'''_i dq'''_i$$

これから

$$d(W_1 + W_2) = \sum_i p_i dq_i - \sum_i p''_i dq''_i$$

となって、正準変換の条件を満たす。

《注》正準変換 $(q, p) \rightarrow (Q, P)$ は $\sum_i p_i dq_i - \sum_i P_i dQ_i$ が完全微分であるようなものである。

(2) $(T_1 T_2) T_3 = T_1 (T_2 T_3)$ の結合則が成り立つ

[証明]

$$T_1 T_2 : d(W_1 + W_2) = \sum_i p_i dq_i - \sum_i p''_i dq''_i$$

$$T_2 T_3 : d(W_2 + W_3) = \sum_i p'_i dq'_i - \sum_i p'''_i dq'''_i$$

$$(T_1 T_2) T_3 : d(W_1 + W_2 + W_3) = \sum_i p_i dq_i - \sum_i p_i''' dq_i'''$$

$$T_1 (T_2 T_3) : d(W_1 + W_2 + W_3) = \sum_i p_i dq_i - \sum_i p_i''' dq_i'''$$

(3) 正準変換は恒等変換を含む

[証明]

略

(4) $T : (q, p) \rightarrow (Q, P)$ に対して $T^{-1} : (Q, P) \rightarrow (q, p)$ の逆変換を含む。

[証明]

正準変換 $(q, p) \rightarrow (Q, P) : dW = \sum_i p_i dq_i - \sum_i P_i dQ_i$ より、逆変換 $(Q, P) \rightarrow (q, p) :$

$dW' = \sum_i P_i dQ_i - \sum_i p_i dq_i = -dW$ となるから、逆変換も正準変換である。

以上の (1) ~ (4) の条件を満たすとき、群を形成するという。したがって、正準変換の全体は群をつくっている、ということになり、これを正準変換群という。

(以上)