

## 差分方程式と微分方程式

福原満洲雄 (Masuo Hukuhara)

### 1. 序論

線形差分方程式の解の漸近展開については、Poincaré 以来、不確定特異型線形微分方程式と類似な結果が得られてゐるが、必ずしも理解し易くはないといはない。また、單に類似性に注目するだけでは物足りない。

例えは、Mellin 変換—積分変数を変更するだけで Laplace 変換となるから、これを Laplace 変換といふ著者もいふ——によつて差分方程式の解と微分方程式の解とが対応するこゝも既知であるが、それを利用して解の性質をどこまで追ぶで止まるのか、文献は暗いのでよく分らない。もっと後学のため、といふのは必ずしも後進のためといふのではない、自分をも含めて、さらに微分方程式の理論を発展させるためには重要なところと思われる知識を広め、かつ高めるために、差分方程式の理論をもっと近づき易いものとして建設していくべきであると思う。

高階代数的微分方程式の中で、その一般解が動く分歧点を  
もたないものを求めるといふ問題設定が良いか悪いかといふ  
ことではなく、Painlevé を始めとする後続の学者の努力は  
それなりに高く評価されるべきであろうことはいうまでもな  
い。しかし最初から、 $\Gamma$  関数が代数的微分方程式の解にな  
らぬ——これは吉江琢磨先生の東大での講義でも説明  
されており、周知の事実であった——といふことのため、  
このようすは関数の研究に対する象から外されてしまうに感じ  
受けたが、このことは自分は多くの疑問を抱いた。

よく知られているように、 $\Gamma$  が満たす関係式

$$\Gamma(x+1) = x\Gamma(x)$$

は簡単な差分方程式の一例である。それが何故に微分方程式  
の解である特殊関数の解析的研究に不可欠となるのか、その  
理由を解明すべきであつたと思ふ。例えは、Gauss の微分  
方程式の解の接続公式の中には  $\Gamma$  関数が現れるが、その理  
由は  $\Gamma$  関数が簡単な差分方程式の解だからである。

一方、微分方程式の一般解が動く分歧点をもたないといふ  
条件から微分方程式を決定することは多くの困難を伴うのに  
反して、有理関数を係数とする差分方程式が有理型関数解を  
もつてこがいた困難ない証明立てる。しかも、このよう  
な関数が線形微分方程式の解の接続公式の中には現れる、とい

う事實を見逃してはならない。

また、モードロミ不變の線形微分方程式と動く分歧点をもつ  
ものは、非線形微分方程式との関係が R. Fuchs によって注意  
された。その接続公式が求めれば、それからモードロミ不變  
の条件も書き下せる。差分方程式について知られた事實を微  
分方程式に応用するなどによって未知の事實が解明される事  
がある、でもよってではないか。少くとも現在は、二のよう  
な方向での研究は初期の段階と思われるから、二にて深く立  
入ることはできないので、單に問題提起に止めておく。

## 2. 正則型, 確定特異型, 不確定特異型

連立差分方程式は、行列記号を使って、

$$y(x+1) = A(x)y(x)$$

のようにな書かれることが多い。 $A(x)$  は  $\infty$  を極あるいは正則  
点とする  $n \times n$  行列である。

$$y(x) = \Gamma(x)^m z(x)$$

とおけば、それは

$$z(x+1) = x^{-m} A(x) z(x)$$

に変形されるから、 $A(x)$  の  $x$  における極の位数  $m$  とは大い  
に意味がない。差分記号

$$\Delta y(x) = y(x+1) - y(x)$$

を使って、差分方程式を

$$x \cdot \Delta y(x) = A(x)y(x)$$

のよ) は書く方がよい。ここで  $A(x)$  は、 $x$  について  $x^{1/q}$  ( $q$  は正の整数) の関数として、正則または有理型とする。微分方程式の場合には、必要なら  $x^{1/q}$  を改めて独立変数  $t$  へ、いつて  $t^q = x$  の場合に帰着させることができるべし; 差分方程式の場合にはそうはない。

さて、 $A(x)$  は  $x^{1/q}$  ( $q$  は或る正の整数) の関数としてのを正則または極とし、そのベキ級数展開を

$$(2) \quad A(x) = \sum_{v=0}^{\infty} x^{-v/q} A_v$$

とする。(1) は  $\sigma > 0$  なら 正則型,  $\sigma = 0$  なら 確定特異型,  $\sigma < 0$  なら見掛け上不確定特異型である。見掛け上といふのは、有理関数を係數とする線形変換で外的の確定特異型に変形されるところがあるからである。見てないとき真性特異型といふべきであるが、便宜的に「見掛け上」「真性」を省略して單に不確定特異型といふ。

### 形式的ベキ級数

$$(3) \quad P(x) = P_0 + x^{1/q} P_1 + \cdots + x^{(v-1)/q} P_v + \cdots$$

を係數とする線形変換

$$(4) \quad y = P(x) z$$

で(1)をべき字だけ簡単にする操作は微分方程式の場合と

全く同様で、説明を要しない。ここで  $q'$  はこの整数で、正則型、確定特異型の場合には  $q' = q$  であるが、不確定特異型の場合には  $q' = q$  とされるとは限らない。

### 線形変換 (4) の逆変換

$$\mathcal{L} = P^{-1}(x) \gamma$$

を考えるから、 $\det P(x) \neq 0$  を仮定するのを当然であるが、 $\det P_0 \neq 0$  とは限らない。

### 3. 標準型

前述のようにして、(1)をできるだけ簡単な形の差分方程式を (1) の標準型といふ。(1) が正則型か、確定特異型、不確定特異型かに従って、その標準型は次のようになる。

$$(5)_0 \quad \Delta \mathcal{L}(x) = 0,$$

$$(5)_1 \quad x \cdot \Delta \mathcal{L}(x) = (\Lambda + E) \mathcal{L}(x),$$

$$(5)_2 \quad x \cdot \Delta \mathcal{L}(x) = (\Lambda(x) + E) \mathcal{L}(x).$$

$$x = T$$

$$(6)_1 \quad \Lambda + E = (\mu_1 I_1 + E_1) \oplus \cdots \oplus (\mu_m I_m + E_m),$$

$$(6)_2 \quad \Lambda(x) + E = (\mu_1(x) I_1 + E_1) \oplus \cdots \oplus (\mu_m(x) I_m + E_m);$$

$I_j$  は単位行列、 $E_j$  は  $j$  行目を零とする直和、その次元は  $n_j$  で  $n_1 + \cdots + n_m = n$ 、 $\mu_j(x)$  は  $x^{1/q'}$  の多項式で、 $j \neq k$  のとき  $\mu_j(x) \not\equiv \mu_k(x) \pmod{1}$  である。1 次元の  $j$  行目は零行目を意味する。

標準型の差分方程式の解を(4)に入れるにより

(1)の形式解を得る。(5)。このことは説明を要しない。

(5)<sub>1</sub>は(5)<sub>2</sub>において  $\mu(x)$  が定数になった場合とみなせるとともに、(5)<sub>2</sub>について考えよ。

(5)<sub>2</sub>は各  $j$  每に 1 組の連立差分方程式になっているから、  
 $j$  を省略して、

$$(7) \quad x \cdot \Delta z(x) = (\mu(x)I + E)z(x)$$

において  $E$  がレフト行列の直和であるとする。ここで、 $E$  を構成する一つのレフト行列に関係のある  $z_j(x)$  だけ集めると、それらだけで 1 組の差分方程式となるから、(7)において  $E$  がレフト行列、即ち対角線のすぐ上だけが 1 で、他の要素すべて 0、という場合を考えればよい。

$E$  の次元を  $n$  とし、(7)を成分の式に書き直せば、

$$(8) \quad \begin{cases} x \cdot \Delta y_j(x) = \mu(x)y_j(x) + y_{j+1}(x) & (j < n) \\ x \cdot \Delta y_n(x) = \mu(x)y_n(x) \end{cases}$$

ただし、この最後の式を商たす関数  $f(x)$  をとれば、

$$(9) \quad xf(x+1) = (\mu(x) + x)f(x).$$

この  $f(x)$  は和分によって求められる。すなは

$$(10) \quad \begin{cases} y_j(x) = f(x)u_j(x) & (j < n) \\ y_n(x) = f(x)u_n(x) \end{cases}$$

における、

$$(11) \begin{cases} (\mu(x)+x)\Delta u_j(x) = u_{j+1}(x) & (j < n) \\ \Delta u_n(x) = 0 \end{cases}$$

とすれば、 $\mu_{n-1}(x), \dots, \mu_1(x)$  の順にそれらの和分を行ふ  
ことによつて求まる。

#### 4. Mellin 変換

Mellin 変換によつて、微分方程式の解と差分方程式の解との対応がはつきりするのは確定特異型の場合である。

$$(11) \quad A(x)y(x+1) = B(x)y(x)$$

(このとき、 $A(x), B(x)$  が共に  $m$  次の多項式で、 $n \times n$  行列であるとする。従つて

$$(12) \quad A(x) = \sum_{k=0}^m x^k A_k, \quad B(x) = \sum_{k=0}^m x^k B_k$$

と書ける。Mellin 変換は

$$(13) \quad y(x) = \int_L t^{x-1} \eta(t) dt$$

と定義される。

積分の道  $L$  は、部分積分を行つて

$$(14) \quad x^k y(x) = (-1)^k \int_L t^{x-1} \mathcal{D}^k \eta(t) dt$$

が成立つようになつて  $\mathcal{D}$  は微分作用子  $d/dt$  を意味する。  
従つて、(11) に対する微分方程式は

$$(15) \quad \sum_{k=0}^m (-1)^k \{ A_k t^k [\eta(t)] - B_k t^k \eta'(t) \} = 0$$

と書け又.

(15) における最高階の導関数  $\eta^{(m)}(t)$  の係数は  $t^m(\lambda A_m - B_m)$  であるから、その特異点 ( $\neq \infty$ ) は  $t=0$  に関する方程式

$$(16) \quad t^m \det(\lambda A_m - B_m) = 0$$

の根である。今後、特殊な条件が成立する場合を除いて考えるとして、予め定係數の線形変換を行って、

$$(17) \quad A_m = I, \quad B_m = \Lambda = \text{diag}[\lambda_1, \dots, \lambda_m],$$

$0, \lambda_1, \dots, \lambda_m$  は相異とする。これらが (15) の特異点である。

3.

(15) は、 $\eta(t)$  が  $n$  ベクトルであるから、 $t^k \eta(t)$  ( $k=0, 1, \dots, m-1$ ) の成分に関する  $m n$  階の連立線形微分方程式である。

一般に、 $N$  連立  $l$  階線形微分方程式が確定特異点における  $N-1$  個の正則な解をもつ、 $l$  の入力における値の行列の階数が  $N-1$  で、残る一つの解が非整数  $K$  を指數とするとき、入力を單純不確定特異点、 $K$  を  $\lambda_i$  における特性指數、 $K$  を指數とする解を入力における重要解という。

二の定義によれば、 $\lambda_1, \dots, \lambda_m$  は (15) の單純不確定特異点であり、 $\lambda_j$  における特性指數を  $\kappa_j$  とすれば、 $A_{m-1}, -$

$\lambda_j^{-1} B_{m-1}$  の  $j$  番目の斜角線要素が  $K_j + m$  である。

(15) には、 $\gamma$  の単純な確定特異点において主要解が存在する。そのベキ級数展開から、Mellin 変換によって、 $\gamma$  から対応する (11) の解の漸近行動を知ることができる。

### 5. Mellin 積分と Riemann-Liouville 積分

Mellin 変換 (13) を Fuchs 型微分方程式に適用すると、  
 $L$  は  $\gamma(t)$  の単純な確定特異点入力をやはり確定特異点である  
 $0$  または  $\infty$  —  $\gamma$  では必ず解が存在しないとする — と兩  
 端とする曲線であるが、簡単のため  $L$  は  $0, 1$  を兩端とする  
 線分とする。このとき、 $1$  は単純な確定特異点 —  $\gamma$  における  
 特性指数  $\kappa$  を  $K$  — とし、 $\kappa$  の  $K$  を明示するため、主要  
 解を

$$(16) \quad f_\kappa(t) = (1-t)^\kappa f(t)$$

と書く。従って、 $f(t)$  は  $0, 1$  を兩端とする線分上で、 $0$   
 を除いて  $\kappa$  の巡回  $\gamma$  上で  $f(t)$  は  $0$  は  $\gamma$  の確定特異点である。

$f(t)$  の  $1$  における Taylor 展開を

$$(17) \quad f(t) = f_0 + (1-t)f_1 + \cdots + (1-t)^\nu f_\nu + \cdots$$

と書く、記号

$$(y)_\nu = y(y+1) \cdots (y+\nu-1)$$

を使ふことにより、 $\gamma < t$  形式的には、 $f_\kappa(t)$  の Mellin  
 積分

$$(19) \quad \varphi_K(x) = \frac{1}{\Gamma(x)} \int_0^1 t^{x-1} f_K(t) dt$$

と  $\Gamma(x+k+1)/\Gamma(k+1)$  の積は、 $x+k$  の逆階乗級数として

$$(20) \quad \frac{\Gamma(x+k+1)}{\Gamma(k+1)} \varphi_K(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(k+1)_n}{(x+k+1)_n} f_n$$

のようにな表される。

一般に、 $a$  からの R-L 積分 は

$$(21) \quad I_a^p f_K(x) = \frac{1}{\Gamma(p)} \int_a^x (x-t)^{p-1} f_K(t) dt$$

で定義される。ここで  $p$  は  $\rho$  の整関数である。

$a$  を 1,  $x$  を 0,  $p$  を  $x$  とし、積分の上限と下限を入れ換えると、符号は反対になるが、本質的には Mellin 積分となる。このことから、 $f(x)$  の正則性で  $\varphi(x)$  も正則、確定特異点では  $\varphi(x)$  が確定特異点をもつことが分かる。

逆階乗級数は  $\operatorname{Re} x$  が収束半径より大きい範囲——これが収束半平面である——で正則であり、そこで漸近展開がある。 $x$  を  $\sigma x$  で置換すると  $\sigma x$  は必ず  $\sigma$  の収束半平面の境界線である直線が虚軸と交わるよ；れてこまると、漸近展開が有効な範囲を広げること也可能である。

$f(t)$  の 1 における Taylor 展開の特異度——Hadamard が導入した Taylor 級数の Ordre —  $\times \varphi(x)$  を表す逆階

乗級数の収束座標との間にも顕著な関係がある。

このように、差分方程式の場合には、解の性質を知る上で、逆階乗級数展開が適切であることを物語る。

### 6. Euler 変換

超幾何型微分方程式

$$(22) \quad (x-\lambda) dy/dx = Ay$$

においては、 $A$  は  $n \times n$  行列、 $\lambda$  は対角行列

$$(23) \quad \Lambda = \text{diag}[\lambda_1, \dots, \lambda_n]$$

で、何れも宣教行列である。これを Euler 変換

$$(24) \quad Z(x) = D^{\rho} y(x)$$

を行なうことは、(22) の同種の微分方程式

$$(25) \quad (x-\lambda) dz/dx = (A-\rho) z$$

を考慮させることである。 $\rho = \nu$  が正の整数なら、 $D^{\nu}$  は  $\nu$  回微分子となる。 $\rho = -\nu$  が負の整数なら、 $D^{-\nu} =$  これを  $I^{\rho}$  と書く —  $\nu$  回積分子である。

この作用子に関する基本公式

$$D^{\alpha} D^{\beta} = D^{\alpha+\beta}$$

が成立することはよく知られている。たゞし、 $D^0$  は恒等算子である。

Painlevé が彼の名で呼ばれる微分方程式の型を決定したとき、元の方程式にはない助変数を導入したが、その方法は

巧みであった。ここでの問題はそれとは性格が異なが、超幾何型微分方程式の解の性質を知るため新しい助変数を導入すれば（たゞ、Euler 変換子  $D^P$  が含む  $P$  を助変数とみなすのがよからう）、実際に  $P$  が  $\alpha$  の整数なら、モード数  $\alpha$  は変化しない、一般には  $P$  の任意の値に対してモード数  $\alpha$  はどう変化するか、これら一般化して、解の接続公式が  $P$  と共にどう変化するかを知ることにより、接続係数と  $P$  の如何なる関数かを知ることができるのではないか。大域的問題をこのよう従事するのも一つの案であろう。

そこで、(22) の解と (24) の解との対応を明らかにせねばならぬ。

$\lambda_1, \dots, \lambda_m$  は互に異なれば、(22), (24) の何れかについても有限な特異点は単純である。 $\lambda_j$  における (22), (24) の主要解を  $\gamma_j(x)$ ,  $\zeta_j(x)$  とすれば、これらの対応関係は

$$(26) \quad \gamma_j(x) = \frac{1}{\Gamma(P)} \int_{\lambda_j}^x (x-t)^{P-1} \zeta_j(t) dt,$$

$$(27) \quad \zeta_j(x) = \frac{1}{\Gamma(P)} \int_{\lambda_j}^x (x-t)^{P-1} \gamma_j(t) dt$$

である。

このようした後方に因する結果を見易くするために

$$f_x(x) = x^\alpha f(x)$$

$f(x)$  は  $x=0$  で 0 とならぬ凸則関数  $\times$ , その MacLaurin 展開を

$$f(x) = f_0 + xf_1 + \cdots + x^\nu f_\nu + \cdots$$

とする. その R.-L 積分

$$I_v^p f_\alpha(x) = \frac{1}{\Gamma(p)} \int_0^x (x-t)^{p-1} f(t) dt$$

は  $x=0$  で凸則な関数

$$F_\alpha(x) = \sum_{\nu=0}^{\infty} x^\nu \frac{(\alpha+1)_\nu}{(\rho+\alpha+1)_\nu} f_\nu$$

と  $\Gamma(\alpha+1)/\Gamma(\rho+\alpha+1)$  との積  $\neq 0$ . 二の係数が  $\rho+\alpha$  の逆階乗という特徴を持つことこれが重要である.

$E$  を  $f(x)$  の 0を中心とする星状領域 — 0,  $x$  を結ぶ  
間線分上に  $f(x)$  が凸であるよう  $x$  の集合 — とすれば,  
 $F_\alpha(x) + E$  で凸則である. この代に注目すべき関係が見  
出される.

### 7. 接続行列と満たす差分方程式

$x = \lambda_j$  における (24) の主要解を  $\varphi_j(x, p)$  で表し, それ  
らで作られる行列 — 標準基本解行列 — を

$$(28) \quad \Psi(x, p) = [\varphi_1(x, p), \dots, \varphi_n(x, p)]$$

とする.

一つの特異点, 例えは  $\lambda_n$ , における 非標準基本解行列

を

$$(29) \quad \bar{\psi}(x, p) = [\psi_1(x, p), \dots, \psi_n(x, p)]$$

とすと、ここで  $\psi_n(x, p) = \varphi_n(x, p)$  で、 $\psi_1(x, p), \dots, \psi_{n-1}(x, p)$  は入<sub>n</sub> における既解で、入<sub>n</sub> における値  $\psi_j(\lambda_n, p)$  は  
その成分だけが 1、その成分を除いて他の成分は 0 となる条件で与えます。 $\bar{\psi}(x, p)$  に対して  $\bar{\psi}(x, p)$  を 大域標準基本解  
とします。 $\bar{\psi}(x, p)$  と  $\psi(x, p)$  の間には線形関係、

$$(30) \quad \bar{\psi}(x, p) = \bar{\psi}(x, p) C(p)$$

が成立し、この接続係数  $C(p)$  を知るにはよって、入<sub>n</sub> を  
まわる回路に沿って解析接続したとき、 $\bar{\psi}(x, p)$  がどんな変  
化をするかが分る。

ところが、 $C(p)$  は線形関係式

$$(31) \quad C(p-1)(\alpha + p) = B(p)C(p)$$

を満たす。ここで

$$(32) \quad \left\{ \begin{array}{l} \alpha = \text{diag} [\alpha_{11}, \dots, \alpha_{nn}] \\ b_{jk}(p) = \begin{cases} \frac{1}{\lambda_n - \lambda_k} \left\{ \alpha_{kk} + p - \frac{\alpha_{kj}\alpha_{ik}}{p + \alpha_{nn}} \right\} & (j=k) \\ \frac{1}{\lambda_n - \lambda_j} \left\{ \alpha_{jk} - \frac{\alpha_{jn}\alpha_{nk}}{p + \alpha_{nn}} \right\} & (j \neq k) \end{cases} \end{array} \right.$$

である。これら

$$(33) \quad C(p) = D(p) \Gamma(\alpha + p + 1)$$

ところば、  $D(p)$  の零約数  $n(p)$  に関する差分方程式

$$(34) \quad n(p-1) = B(p)n(p)$$

の解となる。これを (11) のようにな書きば、左辺の係数は 1 次式、右辺の係数は 2 次式となつて、そこで述べた一般論がそのまま適用できるわけではなか、これは特殊な差分方程式として研究の対象となり得るであろう。

$p + a_{nn}$  を両辺に掛けて、分子を払い、左辺の係数の行列式をひとおけば、 $p = -a_{nn}$  が重根、右辺の係数の行列式をひとおけば、その根は定数行列  $A$  の固有値の符号を変えたものである。

複素関数論において、有理型関数に関するこの程度の成果が得られてはいるのかよく知らないが、二元現れる有理型関数解は、その位数が 1 であり、その特異点の分布も分っているのである。

しかし、解とへうのはベクトル関数である。また、接続行列を考えようなら、それは行列の延長関数である。そのため、零束に対応する束を平常な正則束として取るのは適切でない。これは複素関数論的立場から新たな理論を開拓する必要があると思われる。

以上、詮駁は語は終止したが、その中から将来新しい何物かが生れ出ることを期待していくのである。