

Gauss-Manin 系の解の無限遠における展開

上智大・理工 野海正俊 (Masatoshi Noumi)

§1. 序

ここでは、孤立特異点の変形に伴う Gauss-Manin 系を考察する。Gauss-Manin 系の解“周期”は、個々の函数として興味深いものと期待されるが、具体的な形で知られている例は数少なく、例えば、Euler 積分表示をもつ超幾何函数等との関係すら明らかにされていないように思われる。そこで、Gauss-Manin 系の解を何らかの形で、計算可能な対象として把握したい—というのが、このノートの一つの動機である。ここでは、その第一段階として、Gauss-Manin 系の多価正則解を、無限遠点で展開することを試みる。(以下主に、斎藤恭司先生の枠組に従って、孤立特異点をもつ函数の開折に伴う Gauss-Manin 系を考えることにする。但し、技術的な理由で、議論は多項式の 카테고리—で行う。)

$f(x)$ を n 変数 $x = (x_1, \dots, x_n)$ の多項式で、 $x=0$ のみに孤立特異点をもつものとする (即ち $\{\partial_{x_1} f = \dots = \partial_{x_n} f = 0\} = \{0\}$, $\partial_{x_i} = \partial/\partial x_i$).

$(t_0, t) = (t_0, t_1, \dots, t_m)$ を変形のパラメータとして, $f(x)$ の変形多項式 $F(t_0, t, x) = t_0 + F_0(t, x)$ ($F_0|_{t=0} = f$) を考える。このとき, 次の形の積分の満たすべき微分方程式系として Gauss-Manin 系を理解する: λ を (generic な) 複素数として

$$(1.1) \quad u(t_0, t) = \int \delta^{(\lambda)}(F(t_0, t, x)) dx \quad (\text{または } \int F(t_0, t, x)^{-\lambda-1} dx),$$

ここには $dx = dx_1 \wedge \dots \wedge dx_m$. 変形 F が比較的"単純"な場合には, Gauss-Manin 系 (以下 GM 系と略す) を, 未知関数のベクトル w に対する微分方程式系として表示することができる。

以下 $f(x)$ は weighted homogeneous と仮定する。孤立特異点の仮定から, $\mathbb{C}[x]/(\partial_x f)$ ($(\partial_x f) = (\partial_{x_1} f, \dots, \partial_{x_m} f)$) は \mathbb{C} 上有限次元であり, その次元 $\mu = \mu(f)$ を f の Milnor 数という。そこで, weighted homogeneous な $e_1, \dots, e_\mu \in \mathbb{C}[x]$ をとり, その剰余類が $\mathbb{C}[x]/(\partial_x f)$ の基底をなすようにする (以下 $e_1 = 1$ としておく)。このとき,

$$(1.2) \quad \vec{w} = {}^t(w_1, \dots, w_\mu), \quad w_i = \int e_i \delta^{(\lambda)}(t_0 + f) dx$$

とおくと, \vec{w} の満たすべき方程式系は次の形の単純なものがある: ($D_{t_0} = \partial/\partial t_0$ と書く。)

$$(1.3) \quad D_{t_0} \vec{w} = -\Lambda \vec{w} \quad ; \quad \Lambda = \text{diag}(\lambda - \varepsilon_1, \dots, \lambda - \varepsilon_\mu).$$

$\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_\mu$ は有理数で, f の exponents と呼ばれる。一般の変形 $F = t_0 + F_0$ ($F_0|_{t=0} = f$) については, 事情は簡単ではなすが, 比較的"単純"な場合には,

$$(1.4) \quad \vec{u} = {}^t(u_1, \dots, u_\mu), \quad u_i = \int e_i \delta^{(\mu)}(F) dx$$

の満たすべき方程式系は、次の形の積分可能系として表示される:

$$(1.5) \quad \begin{cases} D_{t_0} t_0 \vec{u} = (A_0(t) D_{t_0} + A_1(t)) \vec{u} \\ D_{t_k} \vec{u} = (B_0^k(t) D_{t_0} + B_1^k(t)) \vec{u} \end{cases}; A_r, B_r^k \in M(\mu; \mathbb{C}[t]).$$

ここで $A_0|_{t=0} = 0$, $A_1|_{t=0} = -\Lambda$ であり, (1.5) は, (1.3) の方程式系と (この変形を与える。 (t_0, t) を座標とするアフィン空間を $S = \mathbb{C} \times \mathbb{C}^m$ とし, (1.5) を S 上の方程式系と見做す。 (1.5) において, $\Delta(t_0, t) = \det(t_0 I - A_0(t))$ (t_0 の μ 次 monic な多項式) を discriminant と呼ぶ。容易にわかるように, (1.5) は, S 上の, 有理函数を係数とする全微分方程式系を定め, 高さ $D = \{\Delta = 0\}$ に沿ってのみ極を有する。これらのことから, (1.5) の $S \setminus D$ 上の多価正則解の基本系 $\Phi(t_0, t)$ で, $\Phi|_{t=0} = t_0^{-\Lambda - I}$ となるものが一意に定まることがわかる。ここで, t_0 軸方向に S をコンパクト化して $\bar{S} = \mathbb{P}^1 \times \mathbb{C}^m$ ととり, 無限遠超平面 $\{t_0 = \infty\}$ に目を転じると, (1.5) は, $t_0 = \infty$ に沿って確定特異点を有し, さらに, 解の基本系 Φ について, $\Phi t_0^{+\Lambda + I}$ は, 無限遠点 $(t_0, t) = (\infty, 0)$ の近傍で一価正則となることが検証できる。これにより, Φ は $(t_0, t) = (\infty, 0)$ の近傍で

$$(1.6) \quad \bar{\Phi}(t_0, t) = \sum_{r=0}^{\infty} \Phi_r(t) t_0^{-\Lambda - (r+1)I}$$

という形の展開を有することがわかる ($\Phi_r(t)$ は $t=0$ の近傍

で正則な函数の行列)。これが、標題にいう GM 系の解の無限遠における展開である。至の第 1 行 — $u = u_1$ に対応する行に注目し、とくに、 u に対応する 1 次独立解ということにする。

この形の展開の最も基本的な例は、次の楕円積分に対応する場合である：

例 (1.7) $F = t_0 + t_1 x + x^3$ のとき、 $\mu = 2$ 。積分 u に対応する 2 つの 1 次独立解は次で与えられる：

$$\begin{cases} t_0^{-\lambda - \frac{2}{3}} F\left(\frac{\lambda}{2} + \frac{1}{3}, \frac{\lambda}{2} + \frac{5}{6}; \frac{2}{3}; -\frac{4t_1^3}{27t_0^2}\right) \\ (-\lambda - \frac{1}{3}) t_1 t_0^{-\lambda - \frac{4}{3}} F\left(\frac{\lambda}{2} + \frac{2}{3}, \frac{\lambda}{2} + \frac{7}{6}; \frac{4}{3}; -\frac{4t_1^3}{27t_0^2}\right). \end{cases}$$

ここで $F(a, b; c; z)$ は Gauss の超幾何級数。この場合、 $\Delta = t_0^2 + \frac{4}{27} t_1^3 z$ 、 $z = -\frac{4t_1^3}{27t_0^2}$ とおくと、 $\Delta t_0^{-2} = 1 - z$ となることに注意する。」

一般に、Brieskorn type の $f(x) = x_1^{p_1} + x_2^{p_2} + \dots + x_n^{p_n}$ に対し、変形 $F = t_0 + t_1 x_1 + \dots + t_n x_n + f$ をとると、積分 u に対応する $\mu = \prod_{i=1}^n (p_i - 1)$ の 1 次独立解はすべて、ある種の Mellin 型超幾何級数による展開をもつことがわかる(後述)。その例として

例 (1.8) $F = t_0 + t_1 x_1 + t_2 x_2 + x_1^3 + x_2^3$ のとき $\mu = 2^2 = 4$ 。 u に対応する 4 つの 1 次独立解は、Appell の超幾何級数

$$F_4(a, b; c_1, c_2; z_1, z_2) = \sum_{k_1, k_2 \geq 0} \frac{(a; k_1 + k_2)(b; k_1 + k_2)}{(c_1; k_1)(c_2; k_2)} \cdot \frac{z_1^{k_1}}{k_1!} \cdot \frac{z_2^{k_2}}{k_2!}$$

を用いて表わされる。例えるは、4 つのうち 1 つは

$$t_0^{-\lambda - \frac{1}{3}} F_4\left(\frac{\lambda}{2} + \frac{1}{6}, \frac{\lambda}{2} + \frac{1}{3}; \frac{2}{3}, \frac{2}{3}; -\frac{4t_1^3}{27t_0^2}, -\frac{4t_2^3}{27t_0^2}\right).$$

4

この場合の discriminant は $\Delta = t_0^4 + \frac{8}{27}(t_1^3 + t_2^3)t_0^2 + \left(\frac{4}{27}\right)^2(t_1^3 - t_2^3)^2$

で, $z_i = -\frac{4t_i^3}{27t_0^2}$ ($i=1,2$) とおくと,

$$\Delta t_0^{-4} = 1 - 2(z_1 + z_2) + (z_1 - z_2)^2.$$

右辺は, Appell F_4 の特異点集合の, 一つの既約成分の定義方程式である。」

Gauss-Mann 系の多価正則解の無限遠における展開に関連して得られている結果のうち主要な項目を掲げておく:

(1) $f(x)$ が, 次の (I) または (II) の型の孤立特異点をもつ多項式であるとする:

$$(I) \quad f(x) = x_1^{p_1} + x_2^{p_2} + \cdots + x_n^{p_n} \quad (\text{Brieskorn type})$$

$$(II) \quad f(x) = x_1^{p_1} + x_1 x_2^{p_2} + x_3^{p_3} + \cdots + x_n^{p_n}$$

このとき, 変形 $F = t_0 + t_1 x_1 + \cdots + t_n x_n + f$ に対応する GM 系の解の基本系の具体的な展開を決定すること。

(2) とくに $f(x)$ が (I) 型するとき, 上の F に対応する GM 系の解は, Mellin 型超幾何級数による展開をもつ。

(3) $f(x)$ が, 次の, simple singularity の canonical form とする。

$$\left\{ \begin{array}{l} A_\ell : f(x) = x_1^{\ell+1} + x_2^2 + \cdots + x_n^2 \quad (\ell \geq 1) \\ D_\ell : f(x) = x_1^{\ell-1} + x_1 x_2^2 + x_3^2 + \cdots + x_n^2 \quad (\ell \geq 4) \\ E_6 : f(x) = x_1^4 + x_2^3 + x_3^2 + \cdots + x_n^2 \\ E_7 : f(x) = x_1^3 + x_1 x_2^3 + x_3^2 + \cdots + x_n^2 \\ E_8 : f(x) = x_1^5 + x_2^3 + x_3^2 + \cdots + x_n^2 \end{array} \right.$$

このとき, $f(x)$ の (monomial による) versal deformation F に対し, GM 系の解の基本系の展開の具体形を決定すること。

(4) (3) の結果の応用として, 斎藤恭司先生等により導入された flat coordinate system を, A, D, E 型について, explicit に記述するある公式を得る。(以上の詳細については [7] を参照)

§2. 解の展開の構成.

この節で, GM 系の多価正則解の無限遠での展開を求めるための実際的な方法について概説する。ここで述べる方法で計算される結果については次節で述べることにする。(以下, 敬称略。)

パラメータ (t_0, t) の空間 $S = \mathbb{C} \times \mathbb{C}^m$ 上の, 多項式係数の微分作用素の環を $\mathcal{D}(S) = \mathbb{C}[t_0, t; D_{t_0}, D_t]$ と記し, これを $D_{t_0}^{-1}$ で局所化したものを $\mathcal{D}(S)[D_{t_0}^{-1}]$ で表わす。 $\mathcal{D}(S)[D_{t_0}^{-1}]$ の元は

$$(2.1) \quad P = \sum_{r \in \mathbb{Z}} P_r(t_0, t, D_t) D_{t_0}^r \quad (\text{有限和})$$

の形に表わされる。我々は, GM 系を $\mathcal{D}(S)[D_{t_0}^{-1}]$ 上の左加群として定式化する。(ここで述べる定式化は, K. Saito [10], F. Pham [8] の定式化を翻訳したものである。)

(t_0, t, x) を座標とする affine 空間を $Z = \mathbb{C} \times \mathbb{C}^m \times \mathbb{C}^n$ と書く。

$F(t_0, t, x) = t_0 + F_0(t, x)$ ($F_0|_{t_0} = f$) に対して,

$$(2.2) \quad M_F^\lambda = \bigoplus_{k \in \mathbb{Z}} \mathbb{C}[t, x] S^{(\lambda+k)}(F) \quad (\lambda \in \mathbb{C})$$

とおく。 M_F^λ は定義により $\delta^{(\lambda+k)}(F)$ ($k \in \mathbb{Z}$) を基底とする自由 $\mathbb{C}[t, x]$ -加群であるが, $t_0, D_{t_0}, D_{t_j}, D_{x_i}$ の作用は次のやり方で特定する: $t_0 \delta^{(\lambda)}(F) = -F_0 \delta^{(\lambda)}(F) - \lambda \delta^{(\lambda-1)}(F)$, $D_{t_0} \delta^{(\lambda)}(F) = \delta^{(\lambda+1)}(F)$, $D_{t_j} \delta^{(\lambda)}(F) = 2_{t_j}(F) \delta^{(\lambda+1)}(F)$, $D_{x_i} \delta^{(\lambda)}(F) = 2_{x_i}(F) \delta^{(\lambda+1)}(F)$. この左 $\mathcal{O}(Z)[D_{t_0}^{-1}]$ -加群 M_F^λ を用いて, GM系 H_F^λ を

$$(2.3) \quad H_F^\lambda = M_F^\lambda / \sum_{i=1}^m D_{x_i} M_F^\lambda$$

と定める。 H_F^λ は左 $\mathcal{O}(S)[D_{t_0}^{-1}]$ -加群となる。以下標準全射 $M_F^\lambda \rightarrow H_F^\lambda$ を $\int dx$ で表わす。 ($\lambda \notin \mathbb{Z}$ のときは, $M_F^\lambda \simeq \mathcal{O}(Z)F^{-\lambda-1}$ なので, H_F^λ は積分 $\int F^{-\lambda-1} dx$ の満たすべき方程式系でもある。)

まず, K. Saito [9], F. Pham [8] あるいは石浦 [3] により知られている結果を, この GM系 H_F^λ について再構成する。

$\rho = (\rho_1, \dots, \rho_n)$ を正有理数の n 組としこれを $x = (x_1, \dots, x_n)$ の重みにとる。ここで次を仮定する:

(A.1) $f(0) = 0$ かつ $f: \mathbb{C}^n \rightarrow \mathbb{C}$ は $x=0$ のみに critical point をもつ。

(A.2) f は, x の重み ρ について 1 次斉次。かつ $F = t_0 + F_0$ について, $F - f$ の, x の重み ρ に関する次数は < 1 。

定理 2.1. 仮定 (A.1)(A.2) の F で, H_F^λ は, 階数 $\mu = \mu(f)$ の自由 $\mathbb{C}[t][D_{t_0}, D_{t_0}^{-1}]$ -加群。」

§1で述べたように $e_i \in \mathbb{C}[x]$ ($1 \leq i \leq \mu$) をとると, $u_i = \int e_i \delta^{(n)}(F) dx$ ($1 \leq i \leq \mu$) は, H_F^λ の自由 $\mathbb{C}[t][D_{t_0}, D_{t_0}^{-1}]$ -基底をなし, $\vec{u} = {}^t(u_1, \dots, u_\mu)$ に関し, H_F^λ は, 次の形の有限表示をもつことがわかる。

$$(2.4) \quad \begin{cases} t_0 \vec{u} = \sum_{r=0}^R A_r(t) D_{t_0}^{-r} \vec{u} \\ D_{t_k} D_{t_0}^{-1} \vec{u} = \sum_{r=0}^R B_r^k(t) D_{t_0}^{-r} \vec{u} \quad (1 \leq k \leq m) \end{cases}; A_r, B_r^k \in M(\mu, \mathbb{C}[t]).$$

ここで $R=1$ とできる場合が, §1の表示(1.5)に対応する。実際, §1の最後にのべた(1)~(4)を考えると $R=1$ となるが, いったいどうなるか? については, 今は深入りしない。(K.Saito [9], B.Malgrange [6] 参照.)

上の表示(2.4)は, H_F^λ の性質をよく反映するが, A_r, B_r^k を具体的に決定するのは容易でない。そこで, 石浦による, 母函数による表示を考える。今, 簡単のため $m \geq n$ とし, $t' = (t_1, \dots, t_n)$, $t'' = (t_{n+1}, \dots, t_m)$ と書く。また有理数の m 組 $\sigma = (\sigma_1, \dots, \sigma_m) \in \mathbb{Z}^m$ と, $t = (t_1, \dots, t_m)$ の重みとして固定する。

$$(B.1) \quad F \text{ は 次の形に書かれる: } F(t_0, t, x) = t_0 + t_1 x_1 + \dots + t_n x_n + G(t'', x) \quad (G|_{t''=0} = f).$$

$$(B.2) \quad F(t_0, t, x) \text{ は, } (t_0, t, x) \text{ の重み } (1, \sigma, \rho) \text{ に関して 1 次斉次。}$$

定理 2.2. 仮定(B.1)の F で, H_F^λ は, $\mathbb{C}[t'', D_t][D_{t_0}, D_{t_0}^{-1}]$ 上, 階数 1 の自由加群。 $u = \int \delta^{(n)}(F) dx$ はその基底となる。」

さらに H_F^λ は, u に関して次の有限表示をもつことがわかる:

$$(2.5) \quad H(\tau_0, \tau', t'') = -\tau_0 G(t'', \tau' \tau_0^{-1})$$

として "母函数" H を定めると

$$(2.6) \quad \begin{cases} (t_0 - H_{\tau_0}(D_{t_0}, D_{t'}, t'') + (\lambda - n) D_{t_0}^{-1}) u = 0 \\ (t_i - H_{\tau_i}(D_{t_0}, D_{t'}, t'')) u = 0 \quad (1 \leq i \leq n) \\ (D_{t_j} + H_{t_j}(D_{t_0}, D_{t'}, t'')) u = 0 \quad (n+1 \leq j \leq m). \end{cases} \quad \begin{cases} H_{\tau_i} = \frac{\partial H}{\partial \tau_i} \\ H_{t_j} = \frac{\partial H}{\partial t_j} \end{cases}$$

(B.1) に加えて, (B.2) を仮定すると, (2.6) はもう少しみやすい方程式系となる: Euler作用素 $\theta := t_0 D_{t_0} + \sum_{k=1}^m \sigma_k t_k D_{t_k}$ を用いると

$$(2.7) \quad \begin{cases} \theta u = (\varepsilon_* - \lambda - 1) u \quad (\varepsilon_* = \sum_{i=1}^m \rho_i) \\ (t_i + G_{X_i}(t'', D_{t'}, D_{t_0}^{-1})) u = 0 \quad (1 \leq i \leq n) \\ D_{t_j} D_{t_0}^{-1} u = G_{t_j}(t'', D_{t'}, D_{t_0}^{-1}) u \quad (n+1 \leq j \leq m). \end{cases}$$

以下(A.1) ~ (B.2) を仮定する。このとき, $\mathcal{D}(S)[D_{t_0}^{-1}]$ -加群 H_F^λ は2通りの有限表示をもつこととなり, (2.4) の解はすべて, (2.7) の解から決まることがわかる。そこで, (2.7) の解を, 無限遠における展開の形で決定することを考える。(1.6) では, t_0 の中函数を用いて展開したが, ここでも δ 函数を用いることにして, 形式的な級数

$$(2.8) \quad \phi(t_0, t) = \sum_{r \in \mathbb{Z}} a_r(t) D_{t_0}^r S^{(k)}(t_0) \quad (k \in \mathbb{C}, a_r(t) \in \mathbb{C}[[t]])$$

の形で解を探すことにする。しかし, この段階で(2.7)を解くのは賢明でない。

変形 $F(t_0, t, x)$ で, $t'' = (t_{n+1}, \dots, t_m)$ に関する変形の部分をやめ。

$$(2.9) \quad \overset{\circ}{F}(t_0, t, x) = t_0 + t_1 x_1 + \dots + t_n x_n + f(x)$$

に対する GM 系 H_F^λ を考える。そうすると, H_F^λ は, H_F^λ とある作用素で発展させたものと見做すことができる。まず, H_F^λ の, (2.7) に対応する表示は次の形になることに注意しておく。

$$(2.10) \quad \begin{cases} \theta v = (\varepsilon_x - \lambda - 1)v \\ (t_i + f_{x_i}(D_t D_{t_0}^{-1})) v = 0 \quad (1 \leq i \leq n) \\ D_{t_j} v = 0 \quad (n+1 \leq j \leq m) \end{cases}$$

ここで, $K(\tau_0, \tau', \tau'') = H(\tau_0, \tau', \tau'') - H(\tau_0, \tau', 0) = -\tau_0 G(\tau', \tau_0^{-1}) + \tau_0 f(\tau_0^{-1})$ とおき, 作用素 $e^{\pm K}$ ($K = K(D_{t_0}, D_t, t'')$) を考える。

命題 2.3. 作用素 $e^{\pm K}$ は, (2.8) の形の級数の空間に可逆に作用し, $u = e^{-K} v$ によって, (2.7) は (2.10) に変換される。」

e^K の作用を書き下すのは, 困難でないので, (2.10) の解を決定すればよいことがわかる。ここで, (2.10) を係数の差分系に書き直す。今函数 $c: \mathbb{N}^m \rightarrow \mathbb{C}$ に対して, $\Delta_k c, \mathcal{T}_k c: \mathbb{N}^m \rightarrow \mathbb{C}$ を次で定める。 $(\Delta_k c)(\alpha) = \alpha_k c(\alpha - \mathbf{1}_k)$, $(\mathcal{T}_k c)(\alpha) = c(\alpha + \mathbf{1}_k)$ ($\alpha \in \mathbb{N}^m$)。但し, $\mathbf{1}_k = (0, \dots, \overset{k}{1}, \dots, 0)$ 。このとき,

$$(2.11) \quad \psi(t_0, t) = \sum_{r \in \mathbb{Z}} a_r(t) \delta^{(k+r)}(t_0) \quad (K \in \mathbb{C})$$

が (2.10) の解となるための条件は, ψ が

$$(2.12) \quad \psi(t_0, t) = \sum_{r = \langle \sigma, \alpha \rangle - \varepsilon} c(\alpha) \frac{t^\alpha}{\alpha!} \delta^{(k+r)}(t_0) \quad (\varepsilon = \varepsilon_x + k - \lambda)$$

($\langle \sigma, \alpha \rangle = \sum_{i=1}^m \sigma_i \alpha_i$) と表わされ, $c: \mathbb{N}^m \rightarrow \mathbb{C}$ が次の差分系をみた

すことである:

$$(2.13) \quad (\Delta_i + f_{x_i}(T'))c = 0 \quad (1 \leq i \leq n). \quad (T' = (T_1, \dots, T_n))$$

従って, この差分系の解をすべて決定すれば, GM系の(2.8)の形の解はすべて決定されることになる。この差分系(2.13)は $T' = (T_1, \dots, T_n)$ について陽に解けていないので, 自明に解が求まる訳ではないが, 例えは f が (I) 型の場合は容易である。 f にある種の条件を課せば, f の Newton polygon から, (2.13) の解を系統的に作る方法もあるが, それで (2.13) のすべての解がつかされるかどうか明らかでなく, 現段階では個々の例で検証している。今までに検証した範囲で述べたのが §1 の最後の (1) ~ (4) である。

§3. 結果の概要.

ここでは主に $f(x)$ が (I) 型の場合について述べる。(II) 型の場合を含めて詳細は M. Noumi [7] を参照されたい。

$f(x) = x_1^{p_1} + x_2^{p_2} + \dots + x_n^{p_n}$ ($p_i \geq 2$) とする。ここで, $\mathbb{C}[x]/(2_x f)$ の基底を, 単項式

$$(3.1) \quad x^\nu = x_1^{\nu_1} \dots x_n^{\nu_n} \quad (\nu = (\nu_1, \dots, \nu_n); 0 \leq \nu_i \leq p_i - 2)$$

の剰余類でとる。以下

$$(3.2) \quad N = \{ \nu = (\nu_1, \dots, \nu_n) \in \mathbb{N}^n; 0 \leq \nu_i \leq p_i - 2 \ (1 \leq i \leq n) \}$$

とおき, $N^* = N \setminus \{0\}$ と書く。 $\mu = \#N = \prod_{i=1}^n (p_i - 1)$. "lattice" L

$\mathbb{C}\mathbb{Z}^n$ を

$$(3.3) \quad L = \sum_{i=1}^n \mathbb{Z} p_i \mathbf{1}_i \quad (\mathbf{1}_i = (0, \dots, \overset{i}{1}, \dots, 0))$$

で定め, 各 $\nu \in \mathbb{N}^n$ に対して $L(\nu) = (\nu + L) \cap \mathbb{N}^n$ とおく。そこで, 各 $\nu \in \mathbb{N}^n$ に対して, $L(\nu)$ に台をもつ函数 $c_\nu: \mathbb{N}^n \rightarrow \mathbb{C}$ を

$$(3.4) \quad c_\nu(\alpha) = \prod_{i=1}^n (-1)^{k_i} \binom{\nu_i + 1}{p_i} \binom{\alpha_i}{k_i} \quad (\alpha \in L(\nu); k_i = \frac{\alpha_i - \nu_i}{p_i})$$

で定める。($f(x)$ が (II) 型の場合も同様の形式で, L, c_ν が定まる。)

(1) $F = t_0 + t_1 x_1 + \dots + t_n x_n + f$ の Gauss-Manin 系 H_F^λ の, 定理 2.1 の意味での基底として,

$$(3.5) \quad \vec{u} = {}^t(u_\nu)_{\nu \in \mathbb{N}^n}; \quad u_\nu = \int x^\nu \delta^{(\lambda)}(F) dx \quad (\text{または } \int x^\nu F^{-\lambda-1} dx)$$

をとる。(η 函数を用いるときは λ は generic とする。) ところで, $\tilde{\nu}, \nu \in \mathbb{N}^n$ に対して

$$(3.6) \quad P_{\tilde{\nu}, \nu}(t, D_{t_0}) = \sum_{r = \langle \sigma, \alpha \rangle + \langle \rho, \nu - \tilde{\nu} \rangle} c_\nu(\alpha + \tilde{\nu}) \frac{t^\alpha}{\alpha!} D_{t_0}^r$$

とおく。このとき

定理 3.1. $\vec{u} = {}^t(u_\nu)_{\nu \in \mathbb{N}^n}$ に対する GM 系の解の基本系は,

$$\Phi = (P_{\tilde{\nu}, \nu} \delta^{(\lambda - \varepsilon_{\tilde{\nu}})})_{\tilde{\nu}, \nu} \quad \text{または} \quad (P_{\tilde{\nu}, \nu} t_0^{\varepsilon_{\tilde{\nu}} - \lambda - 1})_{\tilde{\nu}, \nu}$$

で与えられる。((II) 型でも, 同じ形式で述べられる。)

(2). 上で, η 函数を用いて書いた Φ の $\tilde{\nu} = 0$ に対応する行の成分を書き直せば, §1 で述べた様な, 超幾何級数による表示が得られる。ここでは, これを少し違う方法で導く。

(1) の記号で, $u = \int \delta^{(\lambda)}(F) dx$ または $\int F^{-\lambda-1} dx$ の, (2.7) に対応す

る方程式系は、今の場合、

$$(3.7) \quad \theta u = (\varepsilon_* - \lambda - 1) u ; (t_j + p_j D_{t_j}^{p_j-1} D_{t_0}^{-p_j+1}) u = 0 \quad (1 \leq j \leq n)$$

である。ここで、 $\theta = t_0 D_{t_0} + \sum_{i=1}^n \frac{p_i-1}{p_i} t_i D_{t_i}$, $\varepsilon_* = \sum_{i=1}^n \frac{1}{p_i}$. 今新しい変数 $z = (z_1, \dots, z_n)$ を

$$(3.8) \quad z_i = (-1)^{p_i} t_i^{p_i} / p_i^{p_i} t_0^{p_i-1} \quad (1 \leq i \leq n)$$

で定め、 $u(t_0, t) = t_0^{\varepsilon_* - \lambda - 1} v(z)$ で変換すると、 v の方程式として、次の Mellin 型の超幾何方程式系が得られる:

$\partial_z = (\partial_{z_1}, \dots, \partial_{z_n})$, $\partial_{z_i} = z_i D_{z_i}$ とおくとき、

$$(3.9) \quad \left\{ [\langle p-1, \partial_z \rangle + \lambda - \varepsilon_* ; p_i - 1] z_i - \prod_{k=0}^{p_i-2} (\partial_{z_i} - \frac{k}{p_i}) \right\} v = 0 \quad (1 \leq i \leq n).$$

ここで $[s; k] = s(s-1)\dots(s-k+1)$. 各 $\nu \in \mathbb{N}$ に対して、

$$(3.10) \quad G_\nu(z) = \sum_{d \in \mathbb{N}^n} \frac{(1 + \lambda - \varepsilon_* - \langle \sigma, \nu \rangle ; \langle p-1, d \rangle)}{\prod_{i=1}^n \prod_{k=0}^{p_i-2} (1 + \frac{\nu_i - k}{p_i} ; d_i)} \cdot z^d$$

とおく. ($\sigma = (\sigma_1, \dots, \sigma_n)$, $\sigma_i = \frac{p_i-1}{p_i}$.) このとき、 $z^{\nu/p} G_\nu(z)$ ($\nu \in \mathbb{N}$)

が (3.9) の $\mu = \prod_{i=1}^n (p_i - 1)$ の 1 次独立解を与える。これから、

定理 3.2. $f(x) = x_1^{p_1} + \dots + x_n^{p_n}$, $F = t_0 + t_1 x_1 + \dots + t_n x_n + f$ のとき、

$u = \int F^{-\lambda-1} dx$ (λ : generic) に対する GM 系の $\mu = \prod_{i=1}^n (p_i - 1)$ の

1 次独立解は

$$\phi_\nu = \frac{(-1)^{|\nu|}}{\nu!} (\lambda - \varepsilon_\nu + 1 : |\nu|) t_0^{-\lambda-1+\varepsilon_\nu-|\nu|} G_\nu((-1)^p t^p / p^p t_0^{p-1})$$

($\nu \in \mathbb{N}$) で与えられる。ここで $\varepsilon_\nu = \sum_{i=1}^n \frac{\nu_i + 1}{p_i}$.」

この表示は、 $F = t_0 + t_1 x + x^p$ のときは、Barnes の超幾何級数に

よる表示であり, $F = t_0 + t_1 x_1 + \dots + t_n x_n + x_1^3 + \dots + x_n^3$ のときは, n 変数の, Lauricella の超幾何級数 F_C による表示となる。

(3) $f(x)$ を, simple singularity の canonical form (§1の) とする。 A_ℓ のときは $x_1^{\ell+1}$, D_ℓ, E_6, E_7, E_8 のときは, 夫々, $x_1^{\ell-1} + x_1 x_2^2$, $x_1^4 + x_2^3$, $x_1^3 + x_1 x_2^3$, $x_1^5 + x_2^3$ に対応する, index の集合 N , 函数 c_ν ($\nu \in N$) をとる。 $t = (t_\nu)_{\nu \in N^*}$ とおき, $(t_0, t) = (t_\nu)_{\nu \in N}$ を変形, $\mu \rightarrow x - \mu$ として, $f(x)$ の versal な変形

$$(3.11) \quad F(t_0, t, x) = \sum_{\nu \in N} t_\nu x^\nu + f(x)$$

を考える。 multi-index $d \in \mathbb{N}^{M-1}$; $d = (d_\nu)_{\nu \in N^*}$ に対して, 1 または 2 変数の multi-index $l(d)$ を,

$$(3.12) \quad e^{\sum_{\nu \in N^*} t_\nu x^\nu} = \sum_{d \in \mathbb{N}^{M-1}} \frac{t^d}{d!} x^{l(d)}$$

によって定める。 ($l_i(d) = \sum_{\nu \in N^*} \nu_i d_\nu$.) このとき

$$\vec{u} = {}^t(u_\nu)_{\nu \in N}; \quad u_\nu = \int x^\nu \delta^{(\lambda)}(F) dx$$

とおき, 対応して, $\tilde{\nu}, \nu \in N$ に対して

$$(3.13) \quad P_{\tilde{\nu}, \nu}(t, D_{t_0}) = \sum_{r = \langle \sigma, d \rangle - \sigma_\nu + \sigma_{\tilde{\nu}}} c_\nu(l(d) + \tilde{\nu}) \frac{t^d}{d!} D_{t_0}^r$$

とおく。

定理 3.3. 上の設定で, $\vec{u} = {}^t(u_\nu)_{\nu \in N}$ に対する GM 系の解の基本系は

$$\Phi = (P_{\tilde{\nu}, \nu} \delta^{(\lambda - \varepsilon_{\tilde{\nu}})}(t_0)) \text{ または } (P_{\tilde{\nu}, \nu} t_0^{\varepsilon_{\tilde{\nu}} - \lambda - 1})$$

で与えられる。」

(4) 上の結果から, A, D, E 型の flat coordinate system を

決定することができる。(flat coordinate system については,
K. Saito [9], 矢野 [11], 石浦・野海 [4] 等を参照のこと。)

(3) の記号を用いて,

定理 3.4. A, D, E 型の上の versal deformation F については,
 $(t_\nu)_{\nu \in N}$ に対応する flat coordinate system を $(s_\nu)_{\nu \in N}$ と書くと,

$s_\nu (\nu \in N)$ は

$$\begin{cases} s_0 = t_0 + \sum_{\langle \sigma, \alpha \rangle = 1} c_0(\ell(\alpha)) \cdot \frac{t^\alpha}{d!} \\ s_\nu = \sum_{\langle \sigma, \alpha \rangle = \sigma_\nu} c_\nu(\ell(\alpha)) \frac{t^\alpha}{d!} \quad (\nu \in N^*) \end{cases}$$

と与えられる。」

文献

- [1] Aomoto, K; Les équations aux différences linéaires et les intégrales des fonctions multi-formes. J. Fac. Sci. Univ. Tokyo, Sec IA, 22, 271-297, 1975.
- [2] Appell, P. et Kampé de Fériet, J: Fonctions hypergéométriques et hypersphériques, Gauthier-Villars, 1926
- [3] 石浦信三: Gauss-Manin system の特性多様体の母関数について, 数学のあゆみ 21号, 206-219, 1981.
- [4] 石浦信三・野海正俊: A型 Gauss-Manin 方程式系, 数理研講究録 459, 29-57, 1982

- [5] Kita, M and Noumi, M; On the structure of cohomology groups attached to the integral of certain many-valued analytic functions, to appear in Japan. J. Math.
- [6] Malgrange, B.: Déformations des systèmes différentiels et micro-différentiels, preprint.
- [7] Noumi, M: Expansion of the solutions of a Gauss-Manin system at a point of infinity, preprint.
- [8] Pham, F: Singularités des systèmes différentiels de Gauss-Manin, Birkhäuser, 1979.
- [9] Saito, K; Primitive forms for a universal unfolding of a function with an isolated critical point, J. Fac. Sci. Univ. Tokyo, Sec IA, 28, 775-792, 1982.
- [10] Saito, K; On the periods of primitive integrals, I, preprint RIMS-412, 1982.
- [11] 矢野環; 有限鏡映群の不変式と孤立特異点の flat coordinate system, 数理研講究録 444, 209-235.