

配置と特殊関数

(Onsager vortex model 及び
Dyson Complex modelへのひとつの注意)
谷理 青本和彦

1. 古典的な Appell 超幾何関数, Lauricella 超幾何関数, 半單純 Lie 群上の球関数などは, 適当な代数多様体上の多重初等関数積分表示を持つ。すなわち, ある代数多様体上の hyperplane sections の配置を与えるに附隨する しかるべく複素積分を考える。その微分方程式の構造は すなわち その Gauß-Manin 接続の構造によって与えられる。もっとも簡単な例として

$$(1) J = \int f_1^{\lambda_1}(x) \cdots f_m^{\lambda_m}(x) \exp(f_0(x)) dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_m$$

(f_0, f_1, \dots, f_m はいつも線型)

の Gauß-Manin 接続は [1] にある。
この場合 f_0, f_1, \dots, f_m が “一般の位置にある” という仮定をつけなければ

かなりの部分の超幾何関数を含む。

ここでは f_1, f_2, \dots, f_m が線型だが,
 f_0 が 2 次式の場合を考察する。すなわち

$$(2) J' = \int \exp\left(-\frac{1}{2} \sum_{j=1}^n x_j^2\right) f_1^{x_1} \cdots f_m^{x_m} dx_1 \cdots dx_n$$

の Gauß-Manin 接続を計算する。

J の場合 被積分関数は affine
 変換を許すから, J は affine 変換群
 の不变式を用いて表示された。 J' の
 場合は 同じ理由によて直交変換群
 の不变式を用いて表示されねばならない。

$$\text{今, } a_{jk} = \sum_{v=1}^n \alpha_{jv} \alpha_{kv} \quad (1 \leq j, k \leq m),$$

$$f_j = \sum_{v=1}^n \alpha_{jv} x_v + \alpha_{j0} \quad (1 \leq j \leq m),$$

$$f_0 = 1$$

$$a_{00} = 0, \quad a_{j0} = a_{0j} = \alpha_{j0}$$

とおく事により $(m+1) \times (m+1)$ の対称行列

$A = ((a_{jk}))_{0 \leq j, k \leq m}$ を定義する。

J' の Gauß-Manin 接続は変数 a_{jk} を用いて
 表示される。以下次の仮定をおく。

$\left\{ \begin{array}{l} i) f_1, \dots, f_m \text{ は 実 } \\ ii) f_1 \neq 0, f_2 = 0, \dots, f_m = 0 \end{array} \right.$ は 一般の位置にある,
 $(*) \quad \det A(i_1 \dots i_p) \neq 0 \quad 1 \leq i_1 < \dots < i_p \leq m$

ここで $\det A(i_1 \dots i_p)$ は $i_1 \dots i_p$ 行, $i_1 \dots i_p$ 列の
小行列式, $\det A(i_1 \dots i_p) = \det A(i'_1 \dots i'_p)$ とおく.

$\omega = -\sum_1^n x_j dx_j + \sum_1^m \lambda_j d \log f_j$ を connection
form (ある), analytic, twisted
de Rham cohomology を $H^*(X, D_\omega)$ ([2] を
参照) とすれば ($X = \mathbb{C}^n - \bigcup_{j=1}^m (f_j = 0)$),

Lemma 1. $\lambda_1, \dots, \lambda_m$ が $\lambda_1 + \dots + \lambda_m \in \mathbb{Z}^+$
($1 \leq i \leq n$) ($i_1 < \dots < i_m \leq m$) をみたせば

i) $H^p(X, D_\omega) = 0 \quad 0 \leq p \leq n-1$

ii) $H^n(X, D_\omega)$ の基底として

$$\varphi_{i_1 \dots i_p} = \frac{dx_1 \wedge dx_2 \wedge \dots \wedge dx_n}{f_{i_1} f_{i_2} \dots f_{i_p}}, \quad 1 \leq i_1 < \dots < i_p \leq m$$

がされる. (これについては [3] を参照)

J' の積分の輪体として 線型独立なものは

$\mathbb{R}^n - \bigcup (f_j = 0)$ の connected components

が取れる.

$$(3) \cdots \hat{\varphi}_{(i_1 \dots i_p)} = \int \underbrace{e^{-\frac{1}{2} \sum_j x_j^2}}_{U_\lambda} f_1 \dots f_m \cdot \hat{\mathcal{H}}_{(i_1 \dots i_p)}$$

とおくとき $\hat{\varphi}_{i_1 \dots i_p}$ は次の差分方程式をみたす。計算の方法は [8] と同様。

Proposition 1. $0 \leq p \leq n$ に対して

$$(4) \cdots T_i \hat{\varphi}_{(i_1 \dots i_p)} = \int U_\lambda \cdot f_i \cdot \hat{\mathcal{H}}_{(i_1 \dots i_p)}$$

とおくとき

$$T_{i_0} \hat{\varphi}_{(i_1 \dots i_p)} = + \sum_{s=1}^p \frac{\det A(i_1 \dots \overset{i_0}{i_s} \dots i_p)}{\det A(i_1 \dots i_p)} (-1)^{s-1} \cdot$$

$$\left\{ \hat{\varphi}(i_1 \dots \overset{i_0}{i_s} \dots i_p) - \alpha_{i_0,0} \hat{\varphi}(i_1 \dots i_p) \right\} + \alpha_{i_0,0} \hat{\varphi}(i_1 \dots i_p) +$$

$$+ \sum_{k \notin (i_1, \dots, i_p)} \lambda_k \frac{\det A(i_1 \dots i_p \overset{i_0}{k})}{\det A(i_1 \dots i_p)} \hat{\varphi}(i_1 \dots i_p k), i_0 \notin I$$

$(I = (i_1, \dots, i_p)$ とおいた) ;

$$T_{i_\mu} \hat{\varphi}(i_1 \dots i_p) = \hat{\varphi}(i_1 \dots \overset{i_\mu}{i_\mu} \dots i_p), 1 \leq \mu \leq p$$

これは 最大過剰な線型差分系である。

これを逆 K 解くと

Prop 1' $I = (i_1, i_2, \dots, i_p)$, $0 \leq p \leq n$ K に対して,

$$(5) \dots (\lambda_{i_1} - 1) T_{i_1}^{-1} \tilde{\varphi}(i_1 \hat{i}_2 \dots \hat{i}_n) = - \sum_{k \notin I} \lambda_k \frac{\det A(k \hat{i}_1 \dots \hat{i}_n)}{\det A(k i_1 \dots \hat{i}_n)} + \frac{\det A(0 \hat{i}_2 \dots \hat{i}_n)}{\det A(i_1 \dots \hat{i}_n)}.$$

$$\cdot \tilde{\varphi}(i_1 \dots \hat{i}_n) = \sum_{v=1}^n (-1)^v \frac{\det A(k \hat{i}_2 \dots \hat{i}_n)}{\det A(k i_1 \dots \hat{i}_n)} \tilde{\varphi}(k i_1 \dots \hat{i}_v \dots \hat{i}_n)$$

$$+ \sum_{\mu=1}^n \frac{\det A(\hat{i}_2 \dots \hat{i}_n)}{\det A(i_1 \hat{i}_2 \dots \hat{i}_n)} (-1)^{\mu+1} \tilde{\varphi}(i_1 \dots \hat{i}_{\mu} \dots \hat{i}_n);$$

$$(T_{i_0}^{-1} \tilde{\varphi}(i_1 \dots \hat{i}_n)) = \frac{1}{[i_0 i_1 \dots \hat{i}_n]} \sum_{v=0}^n (-1)^v [i_0 \dots \hat{i}_v \dots \hat{i}_n] \tilde{\varphi}(i_1 \dots \hat{i}_v \dots \hat{i}_n),$$

$$(\lambda_{i_1} - 1) T_{i_1}^{-1} \tilde{\varphi}(i_1 \dots \hat{i}_p) = \sum_{v=1}^p \frac{\det A(i_1 \dots \hat{i}_v \dots \hat{i}_p)}{\det A(i_1 \dots \hat{i}_p)} (-1)^{v+1} \tilde{\varphi}(i_1 \dots \hat{i}_v \dots \hat{i}_p) +$$

$$+ \sum_{\substack{k \geq p+1 \\ k \notin I}} \lambda_k \frac{\det A(\hat{i}_1 \dots \hat{i}_p \dots \hat{i}_k)}{\det A(i_1 \dots \hat{i}_p)} (-1)^{p+k-1} \tilde{\varphi}(k i_1 \dots \hat{i}_p),$$

$$T_{i_0}^{-1} \tilde{\varphi}(i_1 \dots \hat{i}_p) = \tilde{\varphi}(i_0 i_1 \dots \hat{i}_p);$$

Prop 2. J' のみたす 最大過剰決定系は

次で与えられる :

$$(6) \quad d\tilde{\varphi}_k = \sum_{j=1}^m d\alpha_{j0} \cdot \lambda_j \tilde{\varphi}(j) + \\ + \frac{1}{2} \sum_{\substack{1 \leq j, k \leq m \\ j \neq k}} d\alpha_{jk} \cdot \lambda_j \lambda_k \tilde{\varphi}(j, k)$$

(これだけでは 開けていいが、(5) ~~を~~ 合わせれば
開けていい！)

2. Dyson の <complex system> の 密度 (unitary ensemble)

関数は次の多重積分によって与えられる ([4] 参照) :

$$(7) \quad \int_{\mathbb{R}^m} \exp\left(-\frac{1}{2} \sum_{j=1}^n x_j^2\right) \prod_{1 \leq i < j \leq n} |x_i - x_j|^\beta \prod_{1 \leq i \leq n} |x_i|^{\beta} dx_1 \cdots dx_n$$

これは 積分形としては (2) の カテゴリーに 属する。
我々はこれを x_1, \dots, x_p, β の 関数とみて

$F_n(x_1, \dots, x_p; \beta)$ とおく。 x_1, \dots, x_p については 最大過
剰決定系 (holonomic 系), β については 差分系を
みたす事は 一般的によく知られている事だか,

以下 この方程式系を 陽に求める事にする。

接続型式を $\omega = -\sum_{j=1}^n x_j dx_j + \beta \sum_{1 \leq i < j \leq n} \frac{dx_i - x_j}{x_i - x_j}$ とおく。

Lemma 1 に呼応して、(*)をみたさないか 同様の考察により、

Lemma 2. β が generic ($\beta > 0, \beta \notin \mathbb{Z}$) のとき、

$$(i) H^p(X, \mathcal{V}_\omega) \cong 0 \quad p < n$$

$$(ii) H^n(X, \mathcal{V}_\omega) \text{ は }$$

$d \log f_{s_1} \wedge \cdots \wedge d \log f_{s_k} \wedge dx_{j_1} \wedge \cdots \wedge dx_{j_{n-k}}$
(ここで $\log f_s$ は $\log(x_i - x_j)$ の形のもの) で
張られる。これは又 基底として

$$\frac{dx_1 \wedge dx_2 \wedge \cdots \wedge dx_n}{(x_{i_1} - x_{j_1}) \cdots (x_{i_p} - x_{j_p})},$$

$i_1 > j_1, \dots, i_s > j_s, p+1 \leq i_1 < i_2 < \cdots < i_s \leq n$ を 取る

事が出来る。従て次元は $(p+1)(p+2)\cdots n$

である。上記 微分型式を $\varphi(k_{p+1}, \dots, k_n)$

と記す ($0 \leq k_v \leq v-1$):

$\varphi \in (i_1, \dots, i_s)$ のとき k_v を 対応する j_v とおく

$v \notin (i_1, \dots, i_s)$ のとき $k_v = 0$ とおく。

積分 $\tilde{\varphi}(k_{p+1}, \dots, k_n)$ は, $x_n, x_{n-1}, \dots, x_{p+1}$ で

順々に 積分を行なってゆくのであるから、各段階の 積分の構造を 知る事によて 明らかに

される。まず x_n についての 積分は Pochhammer 型であり、その結果は 簡単な 方程式をみたす。

さらくこの角解を積分する、...と繰り返す。

Lemma 3. (Pochhammer 型 積分の公式) ([5])

$$(8) \quad \frac{dY}{dw} = Y \left[\sum_{i=1}^m \frac{U_i}{w-\alpha_i} + Aw+B \right], Y, U_i \text{ は } S \times S$$

\rightarrow matrix ; にあって U_i は Schlesinger 方程式をみたすとする (A, B を const) :

$$(9) \quad \begin{cases} dU_i = - \sum_{j \neq i} [U_i, U_j] \frac{d(\alpha_i - \alpha_j)}{\alpha_i - \alpha_j} \\ U_i A = A U_i, \text{ 且 } B = B U_i, \text{ 且 } A B = B A \end{cases}$$

この時 積分

$$(10) \quad \tilde{\Psi} = \int Y \cdot \Psi dw, \quad \Psi \text{ rational 1-form} \\ \Psi \in \Omega^1(\mathbb{C} - \{\alpha_1, \dots, \alpha_m\})$$

は一般化された Pochhammer 方程式をみたす:

$$\varphi(i) = \frac{dw}{w-\alpha_i}, \quad \text{とおくと} \quad \varphi \neq dw$$

$$(11) \quad \left\{ \begin{array}{l} d\tilde{\varphi}(i) = \sum_{j \neq i} \frac{U_j d(\alpha_i - \alpha_j)}{\alpha_i - \alpha_j} (\tilde{\varphi}(i) - \tilde{\varphi}(j)) + \\ \quad + A \tilde{\varphi} d\alpha_i + \{ A \alpha_i + B \} \tilde{\varphi}(i) d\alpha_i, \\ d\tilde{\varphi} = - \sum_{i=1}^m U_i \tilde{\varphi}(i) d\alpha_i \end{array} \right.$$

$\tilde{\varphi}(k_{p+1}, \dots, k_n)$ のみたすべき Gauß-Manin 接続
($0 \leq k_v \leq n-1$) を

$$(42) \quad d\tilde{\varphi}(\dots) = \sum_{1 \leq i < j \leq p} \left[U_{ij}^{(p)} d\log(\alpha_i - \alpha_j) + \sum_{i=1}^p (A_i^{(p)} \alpha_i + B_i^{(p)}) d\alpha_i \right]$$

$(U_{ij}^{(p)}, A_i^{(p)}, B_i^{(p)})$ は いつれも $(p+1) \times n \times (p+1) \times n$ の Matrix とおくとき, Lemma 3 を 繼承し用いて

Lemma 4. (漸化式)

$$(43) \quad \begin{cases} U_{ij}^{(p)} = U_{ij}^{(p)} = \xi_{ij} \otimes (\beta + U_{j,p+1}^{(p+1)}) + \xi'_{ij} \otimes (\beta + U_{i,p+1}^{(p+1)}) + 1_p \otimes U_{ij}^{(p+1)}, \\ A_j^{(p)} = e_j \otimes A_{p+1}^{(p+1)} + 1_p \otimes A_j^{(p+1)} - e_j \otimes 1_{p+1} \otimes \cdots \otimes 1_n, \\ B_j^{(p)} = -\beta e_{j0} - e_{j0} \otimes U_{j,p+1}^{(p+1)} + e_{0j} \otimes A_j^{(p+1)} - e_{0j} \otimes 1_{p+1} \otimes \cdots \\ \quad + e_j \otimes B_j^{(p+1)} + 1_p \otimes B_j^{(p+1)}, \end{cases}$$

ここで $\xi_{ij}, \xi'_{ij}, e_j, e_{j0}, e_{0j}$ は各々 $\mathbb{R}^{(p+1) \times 1}$ の 行ベクトル
を表わす。

$$\begin{matrix} \xi_{ij} & \xi'_{ij} & e_j & e_{j0} & e_{0j} \\ i \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} & j \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} & i \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} & 0 \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} & j \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \end{matrix}$$

$\tilde{\varphi}(k_{p+1}, \dots, k_n)$ Kについての

すなはち Gauß-Manin 接続は $(n-p)$ 価のベクトル空間

のテンソル積 $\mathbb{C}^{p+1} \otimes \mathbb{C}^n$ に作用する事になる。

差分方程式系については (4) の方程式がそのまま成立する、実際 (4) において f_{ij}, f_{ijp}, f_k が線型従属ならば $\det A_{kij...ip}^{(i_0 i_1 ... i_p)} = 0$ となるので $\psi(i_1 ... i_p)$ を含む項は無視出来る。

特に Lemma 2 において $\beta=0$ とおく。このとき 多元対称群について不変な $H^M(X, \nabla_\omega)$ の元全体は、1 次元でそれは $dx_1 \wedge dx_n$ で張られる。その事から 積分

$$(7') \quad \int \exp\left(-\frac{1}{2} \sum_{j=0}^n x_j^2\right) \prod_{1 \leq i < j \leq n} |x_i - x_j|^\beta dx_1 \wedge \dots \wedge dx_n$$

は β の関数として Γ -因子のみを持つ事が知られる。これは Dyson conjecture として立てられている。Dyson は正確な形を予想しているか、これは私には証明出来なかった ([4] 参照)。

3. Onsager vortex model の巨大標集団の密度関数の形は

$$(14) \quad F_N(z_1, z_2, \dots, z_N) = \int_{\mathbb{C}^{N+p}} \prod_{1 \leq k \leq p} \prod_{p+1 \leq i < j \leq N} (z_k - z_i)^\beta (z_k - z_j)^\beta (z_i - z_j)^\beta (z_i - z_k)^\beta \cdot \exp\left(-\frac{1}{2} \sum_{j=0}^n |z_j|^2\right) \cdot dz_{p+1} \dots dz_N d\bar{z}_{p+1} \dots d\bar{z}_N$$

([6]参照); $m=2N$;

この場合は (*) の i) も ii) も満たさないので
一層複雑である。しかし

$$(15) \quad \tilde{F}_N(z_1 \dots z_p \bar{z}_1 \dots \bar{z}_p) =$$

$$= \int_{\Omega^{m-p}} \prod_{1 \leq k \leq p} \prod_{1 \leq i < j \leq N} (z_i - z_k)^\beta (\bar{z}_i - \bar{z}_k)^\beta (z_i - \bar{z}_j)^\beta (\bar{z}_i - \bar{z}_j)^\beta \cdot$$

$$\cdot (z_{p+1} \dots z_N \bar{z}_{p+1} \dots \bar{z}_N)^N \exp \left[- \frac{1}{2} \sum_{j=p+1}^N |z_j|^2 \right] dz_{p+1} \dots dz_N d\bar{z}_{p+1} \dots d\bar{z}_N$$

を考察するときは、8. と同じように積分を
帰納的に実行する事が出来る。

Lemma 5. 8×8 行列 (w, \bar{w}) は次の方程式

をみたすとする:

$$dY = Y \left\{ \sum_{j=0}^m \frac{U_j dw}{w - \alpha_j} + \sum_{j=0}^m \frac{U_j^* d\bar{w}}{\bar{w} - \bar{\alpha}_j} + (A^* w d\bar{w} + A \cdot \bar{w} dw) \right\}$$

$(\alpha_0 = 0, \alpha_j \neq 0)$

且 U_j, U_j^*, A, A^* は integrability conditions:

$$[U_j, U_k^*] = 0, [A, U_j^*] = 0, [A^*, U_k] = 0$$

$$0 = [A, U_0^*] + [U_0, A^*] + A^* - A$$

を満たしているとする。この時

積分

$$\tilde{\varphi}_{j^*k^*} = \int Y \cdot \frac{dw \wedge d\bar{w}}{(w - \alpha_j)(\bar{w} - \bar{\alpha}_k)} \quad 0 \leq j, k \leq m$$

$$\tilde{\varphi} = \int Y dw \wedge d\bar{w}$$

は次の微分方程式系をみたす：
 $(\alpha_1, \dots, \alpha_m, \bar{\alpha}_1, \dots, \bar{\alpha}_m)$ について

$$d\tilde{\varphi} = \sum_{j=1}^m d \log \alpha_j \cdot U_j (A^*)^{-1} \left\{ \sum_k U_{k^*} \tilde{\varphi}_{j^*k^*} + A^* \tilde{\varphi} \right\} +$$

$$+ \sum_{j=1}^m d \log \bar{\alpha}_j \cdot U_j^* A^1 \left\{ \sum_k U_k \tilde{\varphi}_{j^*k} + A \tilde{\varphi} \right\},$$

$$d\tilde{\varphi}_{j^*k^*} = \sum_{l \neq j, 0 \leq l \leq m} d \log (\alpha_l - \alpha_j) \cdot U_l (-\tilde{\varphi}_{l^*k^*} + \tilde{\varphi}_{j^*k^*}) +$$

$$+ A d \alpha_j \bar{\alpha}_k \tilde{\varphi}_{j^*k^*} - d \log \alpha_j \cdot A (A^*)^{-1} (U_{k^*} \tilde{\varphi}_{j^*k^*} + A^* \tilde{\varphi}) +$$

$$+ \sum_{l \neq k, 0 \leq l \leq m} d \log (\bar{\alpha}_l - \bar{\alpha}_k) \cdot U_l^* (-\tilde{\varphi}_{j^*l} + \tilde{\varphi}_{j^*k^*}) +$$

$$+ A^* d \bar{\alpha}_k \cdot \alpha_j \tilde{\varphi}_{j^*k^*} - d \log \bar{\alpha}_k \cdot A^* A^1 (U_j \tilde{\varphi}_{j^*k^*} + A \tilde{\varphi});$$

このLemmaを繰り返し用いれば(15)の満たす
微分方程式が得られるが、複雑なので省略
する。

4. (結論) i) $\beta = 1, 2, 4$ のとき Dyson の

complex system は 1 次元 理想 Bose ガス 模型とも関連してよくわかっている。それは $N \rightarrow \infty$ のとき Fredholm 行列式を用いて表わされており、最近の $\mathfrak{B} \ddot{\text{o}}\text{-Miwa-Jimbo}$ 理論の枠組みに入っているらしい。 β が一般の時 或いは Onsager vortex 模型のときに類似の現象があるかないかはよくわからぬ。(〔 $\ddot{\text{o}}$ 参照])

ii) J, J' のような 積分を 不変式の拡張として扱える事は 興味があるかも知れない。 J において f_0, f_1, \dots, f_m が 2 次式の場合はどうであろうか？ この場合はさく共 Feynmann 図形に附隨する複素積分を含んでおり、応用はさらに広がるである。(〔 $\ddot{\text{o}}$ 参照])

[1] K. AOMOTO, Sci. Papers, Coll. of Gene. Ed.,

Univ. of Tokyo, Vol. 27 (1977), 49-61

[2] —, J. of Fac. Sci., Univ. of Tokyo,
22 (1975), 271-297

[3] —, ibid (1980), to appear

[4] F.J. Dyson, Commun. Math. Phys.
47 (1976), 171-183

- [5] K. AOMOTO, J. de Math., pures et appliquées, Tom 52(1973), 1~11
- [6] T.S. Lundgrin and Y.B. Pointin, J. of Stat. Phys., Vol 17(1977),
- [7] M. Jimbo, T. Miwa, Y. Mori and M. Sato,
Density matrix of impenetrable bose gas
and the fifth Painlevé transcendent,
(1979) preprint
- [8] M. Kashimara, T. Kawai and H.P. Stapp,
Commun. Math. Phys. 66 (1979), 95-130.