

A型対称 Jackson 積分の接続行列 と Riemann-Hilbert 問題

名古屋大学 多元数理
名城大 理工

青本 和彦
加藤 芳文

0. q -超幾何関数の接続問題を扱えば、必然的に楕円テータ関数が現われる。実際、 q -超幾何関数の接続関係を支配するのは楕円テータ関数の種々の関係式である。我々はこれを明らかにしてゆくのに、Jackson 積分の考えを前面に押し出し、それを de Rham コホモロジーの q -類似としてとらえる。ホモロジーを定義する輪体は基本的に格子点によって形成されているので、問題を幾何学的にとらえることができる。

以下 対称 A 型 Jackson 積分 の場合にこの接続関係について考察する。最後に、この接続関係が q -差分方程式をも求めてしまうという著しい事実を述べる。

<おまけは [1] を参照.

1. 代数的 トーラス $\bar{X} = (\mathbb{C}^*)^n$ 上の
 q -乗法関数 ($q = e^{2\pi i \tau}$, $\text{Im} \tau > 0$)

$$(1.1) \quad \Phi(t) = \Phi_{n,m}(t)$$

$$= t_1^{\alpha_1} \cdots t_n^{\alpha_n} \prod_{j=1}^n \prod_{k=1}^m \frac{(t_j/x_k)_\infty}{(t_j q^{\beta_k}/x_k)_\infty} \prod_{1 \leq i < j \leq n} \frac{(q^{\gamma'} t_j/t_i)_\infty}{(q^{\gamma} t_j/t_i)_\infty}$$

$$t = (t_1, \dots, t_n) \in (\mathbb{C}^*)^n$$

かゝる条件

$$\alpha_j = \alpha_1 + (j-1)(\alpha - \gamma), \quad \gamma' + \gamma = 1$$

をみたすとき, $\Phi(t)$ は次の意味で 擬対称
 (quasi-symmetric) である.

$$(1.2) \quad \sigma \Phi(t) \stackrel{\text{def}}{=} \Phi(\sigma^{-1}(t))$$

$$= U_\sigma(t) \Phi(t), \quad \sigma \in \mathfrak{S}_n$$

(\mathfrak{S}_n は n -次対称群). 但し $U_\sigma(t)$ は

$$(1.3) \quad U_\sigma(t) = \prod_{\substack{1 \leq i < j \leq n \\ \sigma^{-1}(i) > \sigma^{-1}(j)}} \left(\frac{t_j}{t_i} \right)^{\gamma - \gamma'} \frac{\mathcal{J}(q^{\gamma} t_j/t_i)}{\mathcal{J}(q^{\gamma'} t_j/t_i)}$$

q によって定義される, $(\mathbb{C}^*)^m$ 上の擬定数 (pseudo-constant) であって, \mathcal{D}_m^q 上の 1-コサイクル になっている. ここで

$$J(u) = (u)_\infty (q/u)_\infty (q)_\infty$$

$$(u)_\infty = \prod_{v=0}^{\infty} (1 - uq^v)$$

は Jacobi の楕円 theta 関数である.

$$(A.4) \quad \Phi_D(t) = \Phi(t) \prod_{1 \leq i < j \leq n} \frac{(t_i - t_j)}{d_{ij}}$$

$$D(t) = \prod_{1 \leq i < j \leq n} (t_i - t_j)$$

とおくとき, $\Phi_D(t)$ の Jackson 積分, すなわち $(\mathbb{C}^*)^m$ 内の m -次元 q -格子上の和は, α, β, γ 或は x_1, \dots, x_m の関数とみた場合, 著しい対称性を持っている. Jackson 積分は, 背後に de Rham コホモロジーの構造を有しており, その一般論を適用することにより, 多くの興味ある結果を導くことが出来る. ここでは, $m=2$ の場合の接続公式の陽の公式を与えない. 代わりに [11] を参照.

まず, $m=1$ の場合の結果の複習から始める.

2. $m=1$, $\alpha_1=1$ とする. ξ を $(\mathbb{C}^*)^m$ の任意の元とする. $\langle \xi \rangle$ は ξ を通る n -次元の q -格子

$$(2.1) \quad \langle \xi \rangle = \left\{ (\xi_1 q^{\gamma_1}, \dots, \xi_m q^{\gamma_m}), \gamma_j \in \mathbb{Z} \right\}$$

を表わすものとする. 又, 元 $\xi = \xi_F$ は

$$(2.2) \quad \xi_1 = q, \quad \xi_2 = q^{1+\gamma}, \quad \dots, \quad \xi_m = q^{1+(m-1)\gamma}$$

を, $\eta = \eta_F$ は

$$(2.3) \quad \eta_1 = q^{\beta_1}, \quad \eta_2 = q^{\beta_1 + \gamma}, \quad \dots, \quad \eta_m = q^{\beta_1 + (m-1)\gamma}$$

を表わす. このとき, Jackson 積分の公式

$$(2.4) \quad \int \Phi_D(t) \frac{dq_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_n}{t_n}$$

$$\langle \xi_F \rangle$$

$$= \frac{q^{A_m}}{\Gamma_q(\gamma)^m} \prod_{j=1}^m \frac{\Gamma_q(\beta_1 + (j-1)\gamma + 1) \Gamma_q(\alpha_1 - (m-j-2)\gamma + m-1) \Gamma_q(j\gamma)}{\Gamma_q(\alpha_1 + \beta_1 - (m-j)\gamma + m)}$$

但し

$$A_m = \sum_{j=1}^m (\alpha_j + m - j) ((j-1)\gamma + 1).$$

$$(2.5) \int \Phi_D(z) \frac{dq_1 t_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_n t_n}{t_n}$$

$\langle \eta_F \rangle$ ($\langle \eta_F \rangle$ は正規化を必要とする)

$$= \frac{\Gamma_q(1-\gamma)^m}{q^{B_m}} \prod_{j=1}^m \frac{\Gamma_q(-\alpha_1 - \beta_1 + (j-1)\gamma - m + 1)}{\Gamma_q(-\beta_1 - (j-1)\gamma) \Gamma_q(-\alpha_1 + (m+j-2)\gamma - m + 2) \Gamma_q(1-j\gamma)}$$

$$B_m = \sum_{j=1}^m (\alpha_j + m - j) (\beta_1 + (j-1)\gamma)$$

±BK, 任意の $\langle \xi \rangle$ K に対しては, 関係

$$(2.6) \int \Phi_D(z) \frac{dq_1 t_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_n t_n}{t_n} / \int \Phi_D(z) \frac{dq_1 t_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_n t_n}{t_n} \langle \eta_F \rangle$$

$$= (q)_{\infty}^{3n} \prod_{j=1}^m \left(q^{\beta_1 + (j-1)\gamma} \xi_j \right)^{\alpha_1 - 2(j-1)\gamma}$$

$$\prod_{j=1}^m \frac{\mathcal{J}(q^{\alpha_1 + \beta_1 - (m-1)\gamma + 1} \xi_j)}{\mathcal{J}(q^{\alpha_1 + (m+j-2)\gamma + 1}) \mathcal{J}(q^{\beta_1 + 1} \xi_j)} \prod_{1 \leq k < j \leq m} \frac{\mathcal{J}(q \xi_j / \xi_k)}{\mathcal{J}(q^{\gamma+1} \xi_j / \xi_k)}$$

が成立つ. (2.6)の右辺は ξ の関数として擬定数である. ([3], [5], [4]など参照)

(2.4), (2.5) の右辺を 各々 $W_m^+(\alpha_1, \beta_1, \gamma)$, $W_m^-(\alpha_1, \beta_1, \gamma)$ と表わすことにする。

3. 我々の本題である $m=2$ の場合を考察する。おてに先駆的の結果として松尾の仕事がある。

分割

$$F_0^m = (m, 0), F_1^{m-1} = (m-1, 1), \dots, F_n^0 = (0, n)$$

K に対応する点 $\xi_{F_r^{m+r}}$ を次のように定義する。

$$(3.1) \quad \xi_{F_r^{m+r}} : \quad \xi_1 = x_1 q, \xi_2 = x_1 q^{\gamma+1}, \dots, \xi_{m+r} = x_1 q^{(m+r-1)\gamma+1}$$

$$\xi_{m+r+1} = x_2 q, \xi_{m+r+2} = x_2 q^{\gamma+1}, \dots, \xi_n = x_2 q^{1+(n-1)\gamma}$$

又、点 $\eta_{F_r^{m+r}}$ を

$$(3.2) \quad \eta_{F_r^{m+r}} : \quad \eta_1 = x_1 q^{\beta_1}, \eta_2 = x_1 q^{\beta_1 \gamma}, \dots, \eta_r = x_1 q^{\beta_1 (m+r-1)\gamma}$$

$$\eta_{m+r+1} = x_2 q^{\beta_2}, \eta_{m+r+2} = x_2 q^{\beta_2 \gamma}, \dots, \eta_n = x_2 q^{\beta_2 (n-1)\gamma}$$

このとき、 Φ_D の Jackson 積分 K に附随する

n 次元 コホモロジー $H_{\text{sym}}^m(\bar{X}, \Phi, \nabla)$ の

次元は $m+1$ であって、その双対である

n 次元 ホモロジーの基底として

$$\left\{ \left\langle \xi_{F_r}^{m+r} \right\rangle \right\}_{r=0}^m \text{ 又は } \left\{ \text{reg} \left\langle \eta_{F_r}^{m+r} \right\rangle \right\}_{r=0}^m \text{ を選ぶ}$$

ことができる。

このとき 次の接続公式が成り立つ。

$$(3.3) \int \Phi_D(t) \frac{dq_1 t_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_n t_n}{t_n} \\ \langle \xi \rangle$$

$$= \sum_{r=0}^m \left(\langle \xi \rangle : \text{reg} \left\langle \eta_{F_r}^{m+r} \right\rangle \right) \int \Phi_D(t) \frac{dq_1 t_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_n t_n}{t_n} \\ \Phi_D \text{reg} \left\langle \eta_{F_r}^{m+r} \right\rangle$$

$$\therefore \left(\langle \xi \rangle : \text{reg} \left\langle \eta_{F_r}^{m+r} \right\rangle \right)_{\Phi_D} \text{ は}$$

$$(3.4) \sum_{\sigma = (\sigma', \sigma'') \in \mathcal{O}_m \times \mathcal{O}_m} \text{reg} \sigma U_{\sigma'}(\xi)^{-1} U_{\sigma''}(\eta_{F_r}^{m+r}) \psi_m(\xi, \eta_{F_r}^{m+r})$$

で与えられる擬定数である。但し

$$(3.5) \psi_m(\xi, \eta) = (q)_{\infty}^{2m} \prod_{j=1}^m \left(\frac{\xi_j}{\eta_j} \right)^{\alpha_j} \mathcal{J}(q) \frac{\mathcal{J}(q) \prod_{j=1}^m \frac{\xi_j \eta_{j+1}}{\eta_j \xi_{j+1}}}{\mathcal{J}(q) \prod_{j=1}^m \frac{\xi_j \eta_{j+1}}{\eta_j \xi_{j+1}}}$$

$(\xi_0 = \eta_0 = 1)$ とする。([1] 参照)

特 κ $\xi = \sum_{F_r}^{m+r}$ とおくと、成分

$$(2.6) \quad g_{r,s} = \left(\left\langle \xi_{F_r}^{m+r} \right\rangle ; \text{neg} \left\langle \eta_{F_s}^{m+s} \right\rangle \right)_{\Phi_D}$$

$$(0 \leq r, s \leq n)$$

κ によって与えられる行列 $G = ((g_{rs}))_{r,s=0}^n$

は 2 個の基底 $\left\{ \left\langle \xi_{F_r}^{m+r} \right\rangle \right\}_{r=0}^n$ と

$\left\{ \text{neg} \left\langle \eta_{F_r}^{m+r} \right\rangle \right\}_{r=0}^n$ の間の関係を与える

接続行列である。この行列 G を
このノットでは 主接続行列 と呼んで

おく。主接続行列 G は パラメータ α_1 ,
 β_1, β_2, γ κ に依存するので、これを \llcorner わし \lrcorner
書くとき $G = G^{(n)}(\alpha_1, \alpha_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2)$

(γ は定数とみておく) と記す。

G κ は 次のような対称性がある。

(i) 第 1 種 対称性

$$(2.7) \quad G^{(n)}(\alpha_1, \alpha_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2) = {}^t G^{(n)}(\alpha_1^{-1} q^{\beta_1}, \alpha_2^{-1} q^{\beta_2}; \alpha_1, \beta_1, \beta_2)$$

(i) 第2種对称性

$$(3.8) \quad G^{(n)}(x_2, x_1; \alpha_1, \beta_2, \beta_1) \\ = A(x_2/x_1) G^{(n)}(x_1, x_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2) \neq A(q^{\beta_2 - \beta_1} x_1/x_2)$$

但L

$$A(z) = \begin{pmatrix} 0 & & & & a_{0,m}(z) \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ a_{m,0}(z) & & & & 0 \end{pmatrix}$$

∴

$$a_{r,m+r}(z) = z^{2r(m-r) - r(m-r)\gamma + r(m-r)(m-2r)\gamma^2} q^{\dots} \\ \frac{\mathcal{J}(q^{-(m-1)\gamma} z)_m \mathcal{J}(q^{-r\gamma} z)_m}{\mathcal{J}(q^{-(m-1)\gamma} z)_r \mathcal{J}(q^{-(r-1)\gamma} z)_{m+r} \mathcal{J}(q^{r\gamma} z)_r \mathcal{J}(q^{-r\gamma} z)_{m+r}}, \\ \mathcal{J}(u)_{\mathbb{R}} = \mathcal{J}(u) \mathcal{J}(uq^\gamma) \cdots \mathcal{J}(uq^{(m-1)\gamma})$$

(ii) 第3種对称性

$$(3.9) \quad G^{(n)}(x_1, x_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2)^{-1} \\ = C(x_1, x_2; \beta_1, \beta_2) G^{(n)}(\bar{x}_1 q^{\beta_1}, \bar{x}_2 q^{\beta_2}; \alpha_1^*, \beta_1, \beta_2) \cdot \\ \cdot C(\bar{x}_1^{-1} q^{\beta_1 - 1}, \bar{x}_2^{-1} q^{\beta_2 - 1}, \beta_1, \beta_2)$$

$$\Delta L \quad \alpha_1^* = -\alpha_1 - \beta_1 - \beta_2 - 2(n-1)\gamma',$$

$$C(x_1, x_2; \beta_1, \beta_2) = J B(x_1, x_2; \beta_1, \beta_2) A(q^{\beta_2} \gamma^{\beta_1} x_1 / x_2) \cdot B(x_2, x_1; \beta_2, \beta_1).$$

$$J = \begin{pmatrix} 0 & & & & 1 \\ & \ddots & & & \\ & & \ddots & & \\ & & & \ddots & \\ 1 & & & & 0 \end{pmatrix}$$

$$B = \begin{pmatrix} b_0(x_1, x_2) & & & & \\ & \ddots & & & \\ & & \ddots & & \\ & & & \ddots & \\ & & & & b_m(x_1, x_2) \end{pmatrix}$$

$$b_r(x_1, x_2) = x_1^{-r(\beta_1 + \beta_2)} q^{r(\beta_1 - 1)(\beta_1 + \beta_2) + r(n-1)} \frac{(\beta_1 + \beta_2 - 1)^r}{2} + \frac{(r-1)r(n-1)}{3} \gamma^2$$

$$\frac{\mathcal{J}(q^{\beta_1})_r \cdot \mathcal{J}(q^{\beta_1} x_2 / x_1)_r \mathcal{J}(q^\gamma)_r}{(q)_{\infty}^{2r} \mathcal{J}(q^{\beta_1 + \beta_2} x_2 / x_1)_r \mathcal{J}(q^\gamma)_r}.$$

以下、 G^{-1} の (i, j) 成分を \tilde{g}_{ij} と表わす。

この対称性は、すべて Jackson 積分の対称性から得られる。

4. Gaues 分解 ([9], [11] 参照)

$x = x_2/x_1$ とおくと、 $x = 0, \infty$ の近くでの Jackson 積分の漸近展開を与える n 次元輪体を定義する。

$$\zeta_{F_r}^{(n+r)} = (\zeta_1, \zeta_2, \dots, \zeta_n) \text{ を}$$

$$(4.1) \quad \zeta_1 = x_1 q^{\beta_1}, \zeta_2 = x_1 q^{\beta_2 \gamma}, \dots, \zeta_{n+r} = x_1 q^{\beta - (n+r-1)\gamma}$$

$$\zeta_{n+r+1} = x_2 q, \zeta_{n+r+2} = x_2 q^{1+\gamma}, \dots, \zeta_n = x_2 q^{1+(r-1)\gamma}$$

$$k \text{ によつて, } \delta_{F_r}^{(n+r)} = (\delta_1, \delta_2, \dots, \delta_n) \text{ を}$$

$$(4.2) \quad \delta_1 = x_1 q, \delta_2 = x_1 q^{1+\gamma}, \dots, \delta_{n+r} = x_1 q^{1+(n+r-1)\gamma}$$

$$\delta_{n+r+1} = x_2 q^{\beta_2}, \delta_{n+r+2} = x_2 q^{\beta_2 \gamma}, \dots, \delta_n = x_2 q^{\beta_2 - (r-1)\gamma}$$

k によつて定義するとき、積分 (適当な正規化を行なう)

$$(4.3) \quad \int \Phi_D(\pm) \frac{dq_1 t_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_r t_r}{t_r}, \quad 0 \leq r \leq n$$

$$\langle \zeta_{F_r}^{(n+r)} \rangle$$

$$(4.4) \quad \int \Phi_D(\pm) \frac{dq_1 t_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_r t_r}{t_r}, \quad 0 \leq r \leq n$$

$$\langle \delta_{F_r}^{(n+r)} \rangle$$

は、各尺 $z=0$, $z=\infty$ の漸近展開
 を与える。実際 $z=0$ の近傍では

$$(4.5) \int \Phi_D(t) \frac{dq_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_n}{t_n}$$

$$\langle \delta_{F_r}^{(n+r)} \rangle$$

$$\sim q^{\alpha_1 + n\beta_2 + \frac{(n+r)(n+1)}{2}\beta_2\gamma} z_1^{n\alpha_1 + n(n-1)(1-\gamma)}.$$

$$z^{\alpha_1 - (n+r)\beta_2 + r(n+r)(1-\gamma) + r(n+1)(1-\gamma)} \psi_r(z).$$

$$\cdot W_{n+r}^-(\alpha_1 + \beta_2 + r, \beta_1, \gamma) W_r^+(\alpha_1 + (n+r)(1-2\gamma), \beta_2, \gamma),$$

$$\text{すなわち}$$

$$\psi_r(z) = \prod_{j=1}^{n+r} z^{\beta_2} \frac{\mathcal{J}(q^{-\beta_1 - (j-1)\gamma} z^{-1})}{\mathcal{J}(q^{\beta_2 - \beta_1 - (j-1)\gamma} z^{-1})}.$$

同様く、 $z=\infty$ の近傍では

$$(4.6) \int \Phi_D(t) \frac{dq_1}{t_1} \wedge \dots \wedge \frac{dq_n}{t_n}$$

$$\langle \delta_{F_r}^{(n+r)} \rangle$$

$$\sim (-1)^{r(n+r)} q^{r\beta_1\beta_2 + \frac{r(r-1)}{2}\beta_1\gamma' - r(n+r)\beta_2 + \frac{r(r-1)(n+r)\gamma'}{2} - \frac{r(n+r)(n+r-1)\gamma}{2}}.$$

$$z^{\alpha_1 + n\alpha_1 + n(n-1)(1-\gamma)} z^{\alpha_1 + r\beta_1 + r(r-1)(1-\gamma) + r(n+r)} \psi_r^*(z).$$

$$W_{m+r}^+(\alpha_1 + r(\gamma_1 - \gamma), \beta_1, \gamma) \bar{W}_r(\alpha_1 + \beta_1 + m - r, \beta_2, \gamma),$$

但し

$$v_r^*(z) = \prod_{j=n+r+1}^m z^{-\beta_1} \frac{J(q^{\beta_2 - (m+r+1-j)\gamma} z)}{J(q^{\beta_2 - (m+r+1-j)\gamma} z)} \dots$$

$$\prod_{i=1}^{m-r} \prod_{j=n+r+1}^m z^{\gamma_1 \gamma} \frac{J(q^{\beta_2 + (j-m+r)\gamma - (i-1)\gamma} z)}{J(q^{\beta_2 + (j-m+r)\gamma - (i-2)\gamma} z)}.$$

$v_r(z), v_r^*(z)$ は z の関数として 擬定数であることに注意.

$$\text{さて } \langle \zeta_{F_r}^{m+r} \rangle (0 \leq r \leq n), \quad \langle \delta_{F_r}^{m+r} \rangle (0 \leq r \leq n)$$

も又 n -次元ホモロジーの基底になっている.

$$\text{そこで この基底と } \langle \xi_{F_r}^{m+r} \rangle (0 \leq r \leq n),$$

$\langle \eta_{F_r}^{m+r} \rangle (0 \leq r \leq n)$ との関係がなくてはならない.

$$(4.7) \quad \langle \zeta_{F_r}^{m+r} \rangle = \sum_{s=0}^n h_{r,s}^{(n)}(x_1, x_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2) \langle \eta_{F_s}^{m-s} \rangle$$

$$= \sum_{s=0}^n \tilde{h}_{r,s}^{(n)}(x_1, x_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2) \langle \xi_{F_s}^{m-s} \rangle$$

ここで h_{rs} , \tilde{h}_{rs} は x_1, x_2 の関数としては、擬定数である。

我々の主要な結果は、 h_{rs} , \tilde{h}_{rs} を具体的に q -テータ積で表示できることである。

定理1.

$$\begin{aligned}
 (4.8) \quad & g_{r,0}^{(n)}(x_1, x_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2) \\
 &= q^{Cr(\beta_1)} z^{\alpha_1 - r(\alpha_1 - 1)\gamma} \frac{(q)_{\infty}^{2m} J(q^{\gamma+1})^m}{J(q^{\gamma+1})_m J(q^{\alpha_1 - 2(\alpha_1 - 1)\gamma + 1})_m} \cdot \\
 & \frac{J(q^{\alpha_1 + \beta_1 - (\alpha_1 - 1)\gamma + 1})_{m+r} J(q^{\alpha_1 + \beta_1 - (\alpha_1 - 1)\gamma + 1} z)_r m J(q^{\gamma})_r}{J(q^{\beta_1 + 1})_{m+r} J(q^{\beta_1 + 1} z)_r m J(q^{-(\alpha_1 - 1)\gamma} z)_r}
 \end{aligned}$$

但し、

$$\begin{aligned}
 Cr^{(n)}(\beta_1) &= m\alpha_1\beta_1 - m(\alpha_1 - 1)\beta_1\gamma + \{r(r-1) + r(\alpha_1 - r) + (m-r)(\alpha_1 - r - 1)\}\alpha_1\gamma \\
 & - \left\{ \frac{2(\alpha_1 + 1)(\alpha_1 - r)(\alpha_1 - 2r - 1) + r(2m - r - 1)(2m - r - 2)}{3} - nr(\alpha_1 - r) \right\} \gamma^2,
 \end{aligned}$$

$$m J_r(u) = \frac{J(u)_m}{J(u)_r J(u)_{m-r}} \quad \text{を 表わす.}$$

同様にして、 $g_{0,r}^{(n)}$, $g_{r,n}^{(n)}$, $g_{m,r}^{(n)}$ も

Jacobi テータ 楕円関数の単項式
表わすことが G の対称性からわかる。以下の
具体的表示 省略する。

定理 2.

$$(4.9) \quad h_{r,s}^{(n)}(x_1, x_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2) = \begin{cases} q_{r,s}^{(n)}(x_1 q^{\beta_1 + (n-r-2)\gamma'}, x_2; \alpha_1 + (n-r)(\alpha' - \gamma), \gamma - \gamma', \beta_2) & (r \geq s) \\ 0 & (r < s) \end{cases},$$

$$(4.10) \quad \tilde{h}_{r,s}^{(n)}(x_1, x_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2) = \begin{cases} a_{m,s,s}(z) a_{r,n+r}(q^{\beta_1 + (n-r-1)\gamma} z^{-1}) \cdot \\ \quad q_{m+r,m-s}^{(n-r)}(x_2 q^{\beta_1}, x_1; \alpha_1 + r(\alpha' - \gamma), \gamma - \gamma', \beta_1), & (r \leq s) \\ 0 & (r > s) \end{cases}$$

従って $h_{r,s}^{(n)}$ を (r,s) 成分とする行列 $H^{(n)}$ は
下三角, $\tilde{h}_{r,s}^{(n)}$ を (r,s) 成分とする行列
 $\tilde{H}^{(n)}$ は上三角である。おての成分は楕円テータ
多項式である。

(3.6)と(4.7)から直ちに $G^{(n)}$ の Gauss 分解

$$(4.11) \quad G^{(n)} = H^{(n)-1} H^{(n)}$$

が得られる。よって $G^{(n)}$ は、
単項式を要素とする下三角、上三角の
行列の積表示を持つことがわかった。

(4.11)の系

$$(4.12) \quad \det G^{(n)} = \frac{h_{00}^{(n)} h_{11}^{(n)} \cdots h_{nn}^{(n)}}{h_{00}^{(n)} h_{11}^{(n)} \cdots h_{nn}^{(n)}}$$

この具体的な形は、 $n=2$ のときはよく
知られていて、Fay の trisecant formula の
特別な場合になっている。

5. q -差分方程式と Riemann-Hilbert 問題

$m=2$ の場合、 $\mathcal{D}(\mathcal{A})$ の Jackson 積分は
 \mathcal{A} の関数とみて、常 q -差分方程式をみかす。
よって $\mathcal{A}=0, \infty$ での漸近展開は、各々
(4.5), (4.6) で与えられる。

$\mathcal{A}=0$ での指数は

$$\mu_r = r\alpha_1 - (n-r)\beta_2 + r(n-r)(1-\gamma) + r(n-r)(1-\gamma) \quad (0 \leq r \leq n)$$

$\mathcal{A}=\infty$ でのそれは

$$\mu_r^* = r\alpha_1 + r\beta_1 + r(n-r)(1-\gamma) + r(n-r) \quad (n \leq r \leq n)$$

である。

さて, $H_{\text{sym}}^n(\bar{X}, \Phi, \nabla)$ の基底 φ_s を

$$(5.1) \quad \varphi_s(t) = \mathcal{A} \left\{ \prod_{j=1}^{n-s} \frac{1 - q^{\beta_2} \frac{t_j}{x_2}}{1 - \frac{t_j}{x_1}} \frac{\prod_{1 \leq i < j \leq n} (t_i - q^{-1} \frac{t_j}{q})}{\prod_{j=1}^n (1 - \frac{t_j}{x_2})} \right\}$$

$0 \leq s \leq n$

と選ぶことができる ([6], [7], [8]).

ここで, \mathcal{A} は交代和の意味である。

このとき, 周期行列

$$(5.2) \quad \underline{Y}_+(z) = \left(\left(\int \Phi \varphi_s(t) \frac{dq t_1}{t_1} \wedge \cdots \wedge \frac{dq t_n}{t_n} \right) \right)_{r, s=0}^m$$

$\langle \zeta_{F^{\text{nr}}} \rangle_r$

$$(5.3) \quad \underline{Y}_-(z) = \left(\left(\int \Phi \varphi_s(t) \frac{dq t_1}{t_1} \wedge \cdots \wedge \frac{dq t_n}{t_n} \right) \right)_{r, s=0}^m$$

$\langle \sigma_{F^{\text{nr}}} \rangle_r$

は, 各々 $z=0$, $z=\infty$ の漸近展開を指定する q -差分方程式

$$(5.4) \quad Y(qz) = Y(z) \Omega(z)$$

($\Omega(z)$ は適当な $(n+1)$ 次有理正方行列)

をみたす。これ, 漸近表示 ($\{\lambda_0, \lambda_1, \dots, \lambda_n\}$,

$\{\lambda_0^*, \dots, \lambda_n^*\}$ は指数系を表わす)

$$(5.5) \quad Y_+(z) \sim V_+(z) \begin{pmatrix} z^{\lambda_0} & & & \\ & z^{\lambda_1} & & \\ & & \ddots & \\ & & & z^{\lambda_n} \end{pmatrix} C_+ \quad (z=0)$$

$$(5.6) \quad Y_-(z) \sim V_-(z) \begin{pmatrix} z^{\lambda_0^*} & & & \\ & \ddots & & \\ & & & z^{\lambda_n^*} \end{pmatrix} C_- \quad (z=\infty)$$

を持つ。このとき、 $V_{\pm}(z)$ は 擬定数を要素とする対角行列、 C_+ は下三角、 C_- は上三角行列である。

$$(5.7) \quad Y_0(z) = C_+^{-1} V_+(z)^{-1} Y_+(z)$$

$$(5.8) \quad Y_{\infty}(z) = C_-^{-1} V_-(z)^{-1} Y_-(z)$$

とおけば、 $Y_0(z)$, $Y_{\infty}(z)$ も又、(5.4) の解で

$$(5.9) \quad Y_0(z) \sim C_+^{-1} \begin{pmatrix} z^{\lambda_0} & & & \\ & \ddots & & \\ & & & z^{\lambda_n} \end{pmatrix} C_+ \quad (z=0)$$

$$(5.10) \quad Y_{\infty}(z) \sim C_{-}^{-1} \begin{pmatrix} z^{\lambda_0^*} \\ \vdots \\ z^{\lambda_m^*} \end{pmatrix} C_{-} \quad (z=\infty)$$

の表示を持つ。今、

$$(5.11) \quad Y_0(z) = P(z) Y_{\infty}(z)$$

とおくとき、 $P(z)$ は $z=0$ と $z=\infty$ の解をつなぐ接続行列である。

(3.6), (3.8), (4.7) より 次の公式が成り立つ。

定理 3. (1)

$$(5.12) \quad Y_-(z) Y_+(z)^{-1}$$

$$= A(z)^{-1} H(x_2, x_1; \alpha_1, \beta_2, \beta_1) A(q^{\beta_1} \Gamma(z)) H(x_1, x_2; \alpha_1, \beta_1, \beta_2),$$

$$\therefore A(u) = \begin{pmatrix} a_{0,m} (q^{\beta_2 - (m-1)\gamma} u) \\ \vdots \\ a_{1,m-1} (q^{\beta_2 - (m-2)\gamma} u) \\ \vdots \\ a_{m,0} (q^{\beta_2 + \gamma} u) \end{pmatrix}$$

$$(ii) \\ (5.13) \quad P(z)^{-1} = Y_0(z) Y_0(z)^{-1} \\ = \underline{C}^{-1} V_-(z)^{-1} Y_-(z) Y_+(z)^{-1} V_+(z) C_+$$

さき注目すべきことは、基底 $\{\varphi_s\}_{s=0}^n$ に関する q -差分方程式 (5.4) の $\Omega(z)$ は $q^{\alpha_1}, q^{\beta_1}, q^{\beta_2}, q^{\gamma}$ K のみ依存し、 q そのもの K は依存しない。これは松尾[6]の中で示されている([7]も参照)。

このような条件の下では、接続行列 $P(z)$ から $\Omega(z)$ が直接求められてしまう。実際、次の定理が成り立つ。

定理 4.

$$(5.14) \quad \lim_{q \rightarrow 0} P(z)^{-1} = \Omega(z) \Omega(0)^{-1}$$

$$(5.15) \quad \Omega(0) = \underline{C}_+^{-1} \begin{pmatrix} q^{\alpha_0} & & & \\ & q^{\beta_1} & & \\ & & \ddots & \\ & & & q^{\alpha_n} \end{pmatrix} C_+$$

この事実、通常は、通常の差分方程式や微分方程式の場合に比較して、驚くべきことと言わねばならない。

例. $n=1$ の場合

$$\varphi_0 = \frac{1 - q^{\beta_2} \frac{t_1}{x_2}}{\left(1 - \frac{t_1}{x_1}\right) \left(1 - \frac{t_1}{x_2}\right)}$$

$$\varphi_1 = \frac{1}{1 - \frac{t_1}{x_2}}$$

$$Y_+ = \begin{pmatrix} \int \Phi \varphi_0 \frac{dq t_1}{t_1}, & \int \Phi \varphi_1 \frac{dq t_1}{t_1} \\ \langle q^{\beta_1} x_1 \rangle & \langle q^{\beta_1} x_1 \rangle \\ \int \Phi \varphi_0 \frac{dq t_1}{t_1}, & \int \Phi \varphi_1 \frac{dq t_1}{t_1} \\ \langle x_2 q \rangle & \langle x_2 q \rangle \end{pmatrix}$$

$$Y_- = \begin{pmatrix} \int \Phi \varphi_0 \frac{dq t_1}{t_1}, & \int \Phi \varphi_1 \frac{dq t_1}{t_1} \\ \langle x_1 q \rangle & \langle x_1 q \rangle \\ \int \Phi \varphi_0 \frac{dq t_1}{t_1}, & \int \Phi \varphi_1 \frac{dq t_1}{t_1} \\ \langle q^{\beta_2} x_2 \rangle & \langle q^{\beta_2} x_2 \rangle \end{pmatrix}$$

q -差分方程式 (5.4) において, $\Omega(z)$ は

$$\Omega(z) = \begin{pmatrix} \frac{z-1}{z-q^{\beta_2}} & , & q^{\alpha_1} \frac{(1-q^{\beta_1})z}{z-q^{\beta_2}} \\ \frac{1-q^{\beta_2}}{z-q^{\beta_2}} & , & q^{\alpha_1} \frac{(q^{\beta_1}z - q^{\beta_2})}{z-q^{\beta_2}} \end{pmatrix}$$

と与えられる. $\Omega(z)$ は q^{α_1} , q^{β_1} , q^{β_2} のみ K 依存し,
 q そのもの K は 依存しない ([6], [7]).

$$\Omega(0) = \begin{pmatrix} q^{\beta_2} & , & 0 \\ 1-q^{\beta_2} & , & q^{\alpha_1} \end{pmatrix}$$

$$\Omega(\infty) = \begin{pmatrix} 1 & , & q^{\alpha_1} \\ 0 & , & q^{\alpha_1+\beta_1} \end{pmatrix}$$

すなわち $\lambda_0 = -\beta_2$, $\lambda_1 = \alpha_1$

$$\lambda_0^* = 0, \quad \lambda_1^* = \alpha_1 + \beta_1$$

$$C_+ = \begin{pmatrix} c_0 \\ q \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ \frac{1-q^{\beta_2}}{1-q^{\alpha+\beta_2}}, 1 \end{pmatrix}$$

$$C_- = \begin{pmatrix} c_0^* \\ c_1^* \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1, q^\alpha \frac{1-q^{\beta_1}}{1-q^{\alpha+\beta_1}} \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$c_0 = q^{\beta_2 - \beta_1(\alpha + \beta_2)} \frac{\Gamma_q(-\alpha - \beta_1 - \beta_2 + 1)}{\Gamma_q(-\beta_1 + 1) \Gamma_q(-\alpha - \beta_2 + 1)}$$

$$c_1 = \frac{\Gamma_q(\alpha_1) \Gamma_q(\beta_2)}{\Gamma_q(\alpha + \beta_2)}$$

$$c_0^* = \frac{\Gamma_q(\alpha) \Gamma_q(\beta_1)}{\Gamma_q(\alpha + \beta_1)}$$

$$c_1^* = q^{\beta_1 - (\alpha + \beta_1)\beta_2} \frac{\Gamma_q(-\alpha - \beta_1 - \beta_2 + 1)}{\Gamma_q(-\beta_2 + 1) \Gamma_q(-\alpha - \beta_1 + 1)}$$

$$V_+(z) = \begin{pmatrix} v_0(z) \\ 1 \end{pmatrix}, \quad V_-(z) = \begin{pmatrix} 1 \\ v_1^*(z) \end{pmatrix}$$

$$v_0(z) = \frac{\mathcal{J}(z^{-1}q^{\beta_1})}{\mathcal{J}(z^{-1}q^{\beta_2 - \beta_1})} (zq^{\beta_1})^{\beta_2}, \quad v_1^*(z) = \frac{\mathcal{J}(zq^{\beta_2})}{\mathcal{J}(zq^{\beta_1 - \beta_2})} (z^{-1}q^{\beta_2})^{\beta_1}$$

$$Y_-(z) Y_+(z)^{-1} = \begin{pmatrix} f_{00} & f_{01} \\ f_{10} & f_{11} \end{pmatrix}$$

$$f_{00} = -q^{\alpha_1 \beta_1 - \beta_1} (q)_\infty^3 \frac{\mathcal{J}(\bar{z}^{-1}) \mathcal{J}(q^{\beta_1 - \beta_2} z) \mathcal{J}(q^{-\alpha_1 - \beta_1} z)}{\mathcal{J}(q^{\beta_1}) \mathcal{J}(q^{-\alpha_1 - \beta_2}) \mathcal{J}(q^{\beta_2} \bar{z}) \mathcal{J}(q^{\beta_1} \bar{z}^{-1})}$$

$$f_{01} = \bar{z}^{-\alpha_1} \frac{\mathcal{J}(q^{-\alpha_1 - \beta_2} z) \mathcal{J}(q^{\beta_2})}{\mathcal{J}(q^{-\alpha_1 - \beta_2} z) \mathcal{J}(q^{-\alpha_1 - \beta_2})}$$

$$f_{10} = -z^{\alpha_1} q^{\alpha_1(\beta_1 - \beta_2)} \frac{\mathcal{J}(q^{-\alpha_1 - \beta_1} \bar{z}^{-1}) \mathcal{J}(q^{\beta_2})}{\mathcal{J}(q^{\beta_1} \bar{z}^{-1}) \mathcal{J}(q^{-\alpha_1 - \beta_2})}$$

$$f_{11} = q^{-\alpha_1 \beta_2} \frac{\mathcal{J}(q^{\beta_2})}{(q)_\infty^3 \mathcal{J}(q^{-\alpha_1 - \beta_2})}$$

$q^{\alpha_1} = a_1, q^{\beta_1} = b_1, q^{\beta_2} = b_2$ を固定して,

$q \rightarrow 0$ ($\alpha_1, \beta_1, \beta_2 \rightarrow 0$) とすれば

$$\lim_{q \rightarrow 0} C_\pm, \quad \lim_{q \rightarrow 0} V_\pm(z), \quad \lim_{q \rightarrow 0} Y_-(z) Y_+(z)^{-1}$$

はすべて存在し,

$$\begin{aligned}
& \lim_{q \rightarrow 0} Y_{\infty}(z) Y_0(z)^{-1} \\
&= \lim_{q \rightarrow 0} C_{-}^{-1} V(z)^{-1} Y(z) Y_{+}(z)^{-1} V_{+}(z) C_{+} \\
&= \Omega(z) \Omega(0)^{-1}
\end{aligned}$$

をたしかめることができる。但し

$$\Omega(0) = C_{+}^{-1} \begin{pmatrix} q^{\beta_2} & \\ & q^{\alpha_1} \end{pmatrix} C_{+} .$$

(右辺は q のもの K はよらないことに注意)

定理 4 の成立する根拠については別の機会にゆずる。

文献

- [1] 青本和彦 (庵原謙 ~~三~~(五本)) q 差分 de Rham
コホモロジーにおける接続公式, in *Infinite Analysis*
Lec Note No.9 (1994), 51-61
- [2] K. AOMOTO and Y. Kato, Connection formula
of symmetric A-type Jackson integrals, *Duke*
Math. J. 74(1994), 129-143
- [3] K. Kadell, A proof of Askey's conjectured
 q -analogue of Selberg's integral and conjecture
of Morris, *SIAM J. Math. Anal.* 19(1988), 969-
986.
- [4] J. Kaneko, q -Selberg integrals and
Macdonald polynomials, Preprint, 1994.
- [5] K. AOMOTO, On a theta product formula
for the symmetric A-type connection function,
Osaka J. Math. 32(1995), 35-39
- [6] A. Matsuo, Quantum algebra structure
of certain Jackson integrals, *Commun. Math.*
Phys., 157(1993), 479-498.
- [7] K. Mimachi, Holonomic q -difference
system of the first order associated with
a Jackson integral of Selberg type,
Duke Math. J., 73(1994), 453-468.

[8] N.Y. Reshetikhin, Jackson type integrals, Bethe vectors, and solutions to a difference analog of the Knizhnik-Zamolodchikov system, *Lett. Math. Phys.*, 26(1992), 153-165.

[9] K. AOMOTO and Y. Kato, Gauss decomposition of connection matrices and application to Yang-Baxter equation, I, II, *Proc. Japan Acad.* 69(1993), 238-242; 341-344.

[10] A. Varchenko, Quantized Knizhnik-Zamolodchikov equations, quantum Yang-Baxter equation, and difference equations for q -hypergeometric functions, preprint, 1993.

[11] K. AOMOTO and Y. Kato, Gauss decomposition of connection matrices for symmetric A-type Jackson integrals, preprint 1995.

[12] K. AOMOTO, Connection formulas in the q -analog de Rham cohomology, preprint, 1994, to appear in *Proc* dedicated to Prof. I.M. Gelfand's 80th birthday.