

# Feigin-Odesskii algebra and Macdonald symmetric functions

柳田伸太郎 (神戸大)

代数群と量子群の表現論研究集会  
2010年6月4日

## §0 概要と目次

**Macdonald 対称関数**はある差分作用素族の同時固有関数である。

この差分作用素族の自由場表示を考えると、

**B. Feigin** と **A. Odesskii** の導入した代数の類似物が現れる。

この代数構造と差分作用素族の性質を考察する。

また、付随して現れる量子代数についても考える。

**[FHHSY]** Feigin, 橋爪, 星野, 白石, Y.,

”A commutative algebra on degenerate  $\mathbb{C}P^1$  and Macdonald polynomials”,  
J. Math. Phys., 50, 095215 (2009); arXiv:0904.2291.

**[FHSSY]** B. Feigin, 星野, 柴原, 白石, Y.,

”Kernel function and quantum algebras”,  
arXiv:1002.2485.

- §1. Macdonald 対称関数
- §2. Macdonald 差分作用素の自由場表示
- §3. 退化  $\mathbb{CP}^1$  上の Feigin-Odesskii 代数  $\mathcal{A}$
- §4. 交叉空間と自由場表示
- §5. Ding-Iohara 代数との関連
- §6. 楕円類似
- §7. 今後の課題

## §1. Macdonald 対称関数

参考 : I.G.Macdonald, "Symmetric function and Hall polynomials" (2nd ed.).

### §§1.1. 対称多項式に関する記号

- $n$  : 正整数,  $q, t$  : 不定元
- $\mathbb{F} := \mathbb{Q}(q, t)$
- $\mathbf{x} = (x_1, x_2, \dots, x_n)$  : 変数
- $\Lambda_n := \mathbb{Z}[x_1, \dots, x_n]^{\mathfrak{S}_n}$  :  $\mathbb{Z}$  係数,  $n$  変数の対称多項式の空間

$$\Lambda_{n, \mathbb{F}} := \Lambda_n \otimes \mathbb{F}$$

- $\lambda = (\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_\ell) = (\lambda_1, \dots, \lambda_\ell, 0, 0, \dots)$  : 分割

(正整数の非増加数列,  $|\lambda| := \sum_i \lambda_i$ )

- $\geq$  : (分割に対する) **ドミナンス半順序**

$$\lambda \geq \mu \stackrel{\text{def}}{\iff} |\lambda| = |\mu|, \sum_{k=1}^i \lambda_k \geq \sum_{k=1}^i \mu_k \quad (i = 1, 2, \dots).$$

## §§1.2. Macdonald 差分作用素

- $T_{q,x_i}$  :  $q$  差分作用素

$$T_{q,x_i} f(x_1, x_2, \dots, x_n) = f(x_1, x_2, \dots, qx_i, \dots, x_n).$$

- $D_r^{(n)}$  :  $\Lambda_{n,\mathbb{F}}$  上の **Macdonald 差分作用素** ( $1 \leq r \leq n$ )

$$D_r^{(n)} := \sum_{\substack{J \subset \{1,2,\dots,n\} \\ \#J=r}} \left[ t^{r(r-1)/2} \prod_{\substack{j \in J \\ k \notin J}} \frac{tx_j - x_k}{x_j - x_k} \prod_{j \in J} T_{q,x_j} \right].$$

- $m_\lambda^{(n)}(x) := \sum_{\alpha: \lambda \text{ の異なる分割}} x^\alpha$  :  $n$  変数モノミアル対称多項式.

$$e_r^{(n)}(x) := \sum_{1 \leq i_1 < i_2 < \dots < i_r \leq n} x_{i_1} x_{i_2} \cdots x_{i_r} : n \text{ 変数基本対称多項式.}$$

### §§1.3. Macdonald 対称多項式

- 長さ  $\ell \leq n$  である分割  $\lambda = (\lambda_1, \dots, \lambda_\ell)$  について, Macdonald 対称多項式  $P_\lambda^{(n)}(x; q, t) \in \Lambda_{n, \mathbb{F}}$  は次の 2 条件によって一意に決まる.

$$P_\lambda^{(n)} = m_\lambda^{(n)} + \sum_{\lambda > \mu} c_{\lambda, \mu}^{(n)} m_\mu^{(n)} \quad (c_{\lambda, \mu}^{(n)} \in \mathbb{F}),$$

$$D_1^{(n)} P_\lambda^{(n)}(x; q, t) = P_\lambda^{(n)}(x; q, t) \cdot e_1^{(n)}(t^n s^\lambda).$$

ここで

$$s^\lambda := (q^{\lambda_1} t^{-1}, q^{\lambda_2} t^{-2}, \dots, q^{\lambda_\ell} t^{-\ell}, t^{-\ell-1}, t^{-\ell-2}, \dots)$$

: スペクトルパラメータ.

$$\begin{aligned} e_1^{(n)}(t^n s^\lambda) &= e_1^{(n)}(q^{\lambda_1} t^{n-1}, \dots, q^{\lambda_\ell} t^{n-\ell}, t^{n-\ell-1}, \dots, 1) \\ &= \sum_{i=1}^n q^{\lambda_i} t^{n-i}. \end{aligned}$$

## §§1.4. 可換差分作用素族と同時固有函数

- $P_{\lambda}^{(n)}(x; q, t)$  は Macdonald 差分作用素族  $\{D_r^{(n)} \mid 1 \leq r \leq n\}$  の同時固有関数.

$$D_r^{(n)} P_{\lambda}^{(n)}(x; q, t) = P_{\lambda}^{(n)}(x; q, t) \cdot e_r^{(n)}(t^n s^{\lambda}).$$

- $\{D_r^{(n)}\}$  達は可換.

$$[D_r^{(n)}, D_s^{(n)}] = 0 \quad (1 \leq r, s \leq n).$$

注意. (有限変数の)Macdonald 多項式については, Cherednik による DAHA を用いた理論が整備されている.

## §§1.5. 対称関数環

- 制限写像  $\rho_{m,n} : \Lambda_m \rightarrow \Lambda_n$  ( $m \geq n$ )

$$\rho_{m,n}f(x_1, \dots, x_m) = f(x_1, \dots, x_n, 0, \dots, 0).$$

すると  $\{(\Lambda_m)_m, (\rho_{m,n})_{m,n}\}$  は (環の) 射影系になる.

- $\Lambda = \mathbb{Z}[x_1, x_2, \dots]^{\mathfrak{S}_\infty} := \varprojlim_n \Lambda_n$  :  $\mathbb{Z}$  係数対称関数環,  $\Lambda_{\mathbb{F}} := \Lambda \otimes \mathbb{F}$ .

- $m_\lambda(x) := \sum_{\alpha: \text{異なる } \lambda \text{ の置換}} x^\alpha$  : モノミアル対称関数,

$$e_r(x) := \sum_{i_1 < i_2 < \dots < i_r} x_{i_1} x_{i_2} \cdots x_{i_r}, \quad e_\lambda(x) := e_{\lambda_1} \cdots e_{\lambda_\ell} : \text{基本対称関数},$$

$$p_r(x) := \sum_i x_i^r, \quad p_\lambda(x) := p_{\lambda_1} \cdots p_{\lambda_\ell} : \text{冪和対称関数}.$$

- $\{m_\lambda\}$  と  $\{e_\lambda\}$  は  $\Lambda$  の  $\mathbb{Z}$  基底,  $\{p_\lambda\}$  は  $\Lambda \otimes \mathbb{Q}$  の  $\mathbb{Q}$  基底.



## §§1.6. Macdonald 対称関数 $P_\lambda(x; q, t)$

- 各分割  $\lambda$  に対し  $P_\lambda(x; q, t) \in \Lambda_{\mathbb{F}}$  が次の 2 条件で一意に決定される.

$$P_\lambda = m_\lambda + \sum_{\mu < \lambda} c_{\lambda, \mu} m_\mu \quad (c_{\lambda, \mu} \in \mathbb{F}),$$

$$\langle P_\lambda, P_\mu \rangle_{q, t} = 0 \text{ for } \mu \neq \lambda.$$

ここで  $\langle \cdot, \cdot \rangle_{q, t}$  は

$$\langle p_\lambda, p_\mu \rangle_{q, t} := \delta_{\lambda, \mu} \prod_{j \geq 1} j^{m_j} m_j! \prod_{k \geq 1} \frac{1 - q^{\lambda_k}}{1 - t^{\lambda_k}}$$

で定まる  $\Lambda_{\mathbb{F}}$  上の内積.

- $\{P_\lambda(x; q, t)\}$  は  $\Lambda_{\mathbb{F}}$  の基底になる.

## §§1.7. 対称関数環上の差分作用素族

参考文献 : [FHHSY, §3]

- $D_r^{(n)}$  は制限写像  $\rho_{m,n}$  と整合的でない.

そこで  $E_r^{(n)} : \Lambda_{n,F} = \mathbb{F}[x_1, \dots, x_n]^{\mathfrak{S}_n}$  上の差分作用素を

$$E_r^{(n)} := \sum_{j=0}^r \frac{t^{-nr - \binom{r-j+1}{2}}}{(t^{-1}; t^{-1})_{r-j}} D_j^{(n)}$$

で定義すると

$$\rho_{n,n-1} \circ E_r^{(n)} = E_r^{(n-1)} \circ \rho_{n,n-1}.$$

従って  $E_r := \varprojlim_n E_r^{(n)} : \Lambda_F \rightarrow \Lambda_{\mathbb{F}}$  が well defined.

- $E_r P_\lambda(x; q, t) = P_\lambda(x; q, t) \cdot e_r(s^\lambda).$

注意. Macdonald の教科書では  $E_1$  のみ定義されている.

## §2. Macdonald 差分作用素の自由場表示

参考文献：白石，「量子可積分系入門」(サイエンス社)

### §§2.1. 自由場表示

- Heisenberg 代数  $\mathfrak{h}_{q,t}$  : 生成元  $a_n$  ( $n \in \mathbb{Z}$ ), 関係式

$$[a_n, a_m] = n \frac{1 - q^{|n|}}{1 - t^{|n|}} \delta_{n+m,0} a_0$$

- 三角分解 :  $\mathfrak{h}_{q,t} = \mathfrak{h}_{q,t}^+ \oplus \mathfrak{h}_{q,t}^0 \oplus \mathfrak{h}_{q,t}^-$  ( $\mathfrak{h}_{q,t}^\pm = \bigoplus_{\pm n > 0} \mathbb{F} a_n$ ,  $\mathfrak{h}_{q,t}^0 = \mathbb{F} a_0$ ).

- Fock 表現  $\mathcal{F}_{q,t} := \text{Ind}_{\mathfrak{h}_{q,t}^+ \oplus \mathfrak{h}_{q,t}^0}^{\mathfrak{h}_{q,t}} (\mathbb{F} \cdot 1)$ .

$\mathbb{F} \cdot 1$  は  $a_n \cdot 1 = 0$  ( $n > 0$ ),  $a_0 \cdot 1 = 1$  で定義される 1 次元  $\mathfrak{h}_{q,t}^+ \oplus \mathfrak{h}_{q,t}^0$  加群.

- 次の同型で  $\Lambda_{\mathbb{F}}$  と  $\mathcal{F}_{q,t}$  を同一視する.

$$\mathcal{F}_{q,t} \xrightarrow{\sim} \Lambda_{\mathbb{F}} \quad \mathbf{a}_{-\lambda_1} \mathbf{a}_{-\lambda_2} \cdots \mathbf{a}_{-\lambda_\ell} \cdot \mathbf{1} \mapsto \mathbf{p}_\lambda(\mathbf{x}).$$

- $\mathbf{E} \in \text{End}(\Lambda_{\mathbb{F}})$  の  $\tilde{\mathbf{U}}(\mathfrak{h}_{q,t})$  における実現  $\hat{\mathbf{E}}$  を  $\mathbf{E}$  の自由場表示という.

例 1.  $\mathbf{E}_1 \in \text{End} \Lambda_{\mathbb{F}}$  の自由場表示.

$$\eta(z) := \exp\left(\sum_{n>0} \frac{1-t^{-n}}{n} \mathbf{a}_{-n} z^n\right) \exp\left(-\sum_{n>0} \frac{1-t^n}{n} \mathbf{a}_n z^{-n}\right).$$

これを  $\eta(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \eta_n z^{-n}$  と (形式的に) 級数展開した時の零モード  $\eta_0$  で  $\mathbf{E}_1$  は自由場表示できる.

$$\eta_0 = (t-1)\hat{\mathbf{E}}_1 + 1.$$

## §§2.2. $E_r$ の自由場表示

参考文献：白石, CMP 263 (2006) 439–460.

- $E_r$  (無限変数版の Macdonald 作用素) は次の様な自由場表示を持つ.

$$\widehat{E}_r = \frac{[r]_{t^{-1}}!}{r!} \left[ \prod_{1 \leq i < j \leq r} \varpi(z_j/z_i) \circ \eta(z_1) \eta(z_2) \cdots \eta(z_r) \circ \right]_1.$$

ここで

$$[r]_x := \frac{1 - x^r}{1 - x}, \quad [r]_x! := [r]_x \cdot [r-1]_x \cdots [1]_x,$$

$$\varpi(y) := \frac{(1 - y)(1 - y^{-1})}{(1 - t^{-1}y)(1 - t^{-1}y^{-1})},$$

$\circ \circ$  :  $\mathfrak{h}_{q,t}$  での normal ordering.

$[f(z_1, \dots, z_n)]_1$  : Laurent 級数  $f$  の定数項.

## §§2.3. 今回の研究の動機 (の一部)

- 作用素の合成 (e.g.  $E_r \circ E_s$ ) を自由場表示で実現する.
- 固有方程式  $E_r P_\lambda(x; q, t) = P_\lambda(x; q, t) \cdot e_r(s^\lambda)$  の一般化として,

$$\mathcal{O}_\mu P_\lambda(x; q, t) = P_\lambda(x; q, t) \cdot P_\mu(s^\lambda; q, t)$$

なる作用素  $\mathcal{O}_\mu$  の自由場表示を構成, ないし特徴づける.

c.f.1.  $e_r(y) = P_{(1^r)}(y; q, t)$ .

c.f.2. 有限変数の Macdonald 多項式  $P_r^{(n)}$  に対する”横 1 列の差分作用素”の存在.

参考文献 : 野海, 2010 年度数学会 無限可積分系セッション特別講演

「可換差分作用素と核函数」 p. 18

c.f.2. つづき.

$$H_r^{(n)} := \sum_{\substack{\nu \in \mathbb{N}^n \\ |\nu|=r}} \left[ \prod_{1 \leq i < j \leq n} \frac{q^{\nu_i} x_i - q^{\nu_j} x_j}{x_i - x_j} \right] \left[ \prod_{i,j=1}^n \frac{(tx_i/x_j; q)_{\nu_i}}{(qx_i/x_j; q)_{\nu_i}} \right] T_{q,x}^\nu$$

は  $\mathbb{F}[D_1^{(n)}, \dots, D_n^{(n)}]$  に含まれ, 長さ  $\ell \leq n$  の分割  $\lambda$  に対し

$$H_r^{(n)} P_\lambda^{(n)}(x; q, t) = P_\lambda^{(n)}(x; q, t) \cdot g_r^{(n)}(s^\lambda; q, t).$$

を満たす.

但し  $g_r^{(n)}(y; q, t)$  ( $1 \leq r \leq n$ ) は

$$\sum_{r \geq 0} g_r^{(n)}(y; q, t) u^r = \exp \left[ \sum_{m \geq 1} \frac{1}{m} \frac{1 - t^m}{1 - q^m} \sum_{i=1}^n y_i^m u^m \right]$$

で定義される対称多項式.

導出には梶原-野海の ( $q$  超幾何関数に関する) 双対変換公式を用いる.

### §3. 退化 $\mathbb{CP}^1$ 上の Feigin-Odesskii 代数 $\mathcal{A}$

参考文献 : [FHHSY, §2]

#### §§3.1. $\mathcal{A}$ の定義

- $q_1, q_2$  : 不定元,  $F := \mathbb{Q}(q_1, q_2)$ ,  $q_3 := q_1^{-1}q_2^{-1}$ .
- $\mathbb{F}$ -ベクトル空間  $\mathcal{A}_n = \mathcal{A}_n(q_1, q_2, q_3)$  を次の様に定める.
- (i)  $\mathcal{A}_0 := F$ .  $n \geq 1$  なら  $\mathcal{A}_n$  の元  $f = f(z_1, \dots, z_n)$  は **F 係数 n 変数対称有理式**.
- (ii)  $f$  の **極は対角線上のみに高々2位**で存在.
- (iii) 任意の  $0 \leq k \leq n$  について  $\partial^{(0,k)}f$  と  $\partial^{(\infty,k)}f$  が存在して一致する.

但し  $\partial^{(\alpha,k)}f := \lim_{\xi \rightarrow \alpha} f(x_1, \dots, x_{n-k}, \xi x_{n-k+1}, \dots, \xi x_n)$ .

**(degenerate  $\mathbb{CP}^1$  condition)**

- (iv)  $n \geq 3$  なら次の **wheel condition** を満たす.

$$f(z_1, q_1 z_1, q_1 q_2 z_1, z_4, \dots) = f(z_1, q_2 z_1, q_1 q_2 z_1, z_4, \dots) = 0.$$



## 例 2.

- $\mathcal{A}_0 = \mathbf{F}$ .
- $\mathcal{A}_1 = \mathbf{F}$  (条件 (iii) より定数函数のみ許される).
- $\mathcal{A}_2 = \mathbf{F} \frac{z_1^2 + z_2^2}{(z_1 - z_2)^2} \oplus \mathbf{F} \frac{z_1 z_2}{(z_1 - z_2)^2}$ .
- $\mathcal{A}_3 = \langle \epsilon_{(3)}(\mathbf{z}), \epsilon_{(2,1)}(\mathbf{z}), \epsilon_{(1,1,1)}(\mathbf{z}) \rangle$ .
- $\dim_{\mathbf{F}} \mathcal{A}_4 = 5, \dim_{\mathbf{F}} \mathcal{A}_5 = 7, \dim_{\mathbf{F}} \mathcal{A}_6 = 11, \dots$

## §§3.2. Shuffle 積

- $f \in \mathcal{A}_n$  と  $g \in \mathcal{A}_m$  に対し **Shuffle 積**  $*$  を導入する.

$$(f * g)(z_1, \dots, z_{n+m}) := \text{Sym} \left( f(z_1, \dots, z_n) g(z_{n+1}, \dots, z_{n+m}) \prod_{\substack{1 \leq \alpha \leq n \\ n+1 \leq \beta \leq n+m}} \omega(z_\alpha, z_\beta) \right).$$

但し  $\text{Sym}$  は対称化,  $\omega$  は次の有理式.

$$\omega(z_\alpha, z_\beta; q_1, q_2, q_3) := \frac{(z_\alpha - q_1 z_\beta)(z_\alpha - q_2 z_\beta)(z_\alpha - q_3 z_\beta)}{(z_\alpha - z_\beta)^3}.$$

### §§3.3. 構造定理

- 次数付きベクトル空間を  $\mathcal{A} := \bigoplus_{n \geq 0} \mathcal{A}_n$  と定める.

#### 定理 1.

- (1)  $*$  は  $\mathcal{A}$  の中で閉じている.
- (2)  $(\mathcal{A}, *)$  は  $F$  上の単位的かつ結合的代数.
- (3) さらに可換である.
- (4) また  $\dim_F \mathcal{A}_n$  は  $n$  の分割数に等しい.

基底として  $\{\epsilon_\lambda(z; q_i) \mid \lambda : \text{分割}\}$  ( $i = 1, 2, 3$ ) が取れる. 但し

$$\epsilon_n(z; q_i) := \prod_{1 \leq j < k \leq n} \frac{(z_k - q_i z_j)(z_k - q_i^{-1} z_j)}{(z_k - z_j)^2},$$

$$\epsilon_\lambda(z; q_i) := \epsilon_{\lambda_1}(z; q_i) * \epsilon_{\lambda_2}(z; q_i) * \cdots * \epsilon_{\lambda_\ell}(z; q_i).$$

証明には次の **Gordon フィルトレーション**が必要になる.

### §§3.4. Gordon フィルトレーション

- $n$  の分割  $\lambda = (\lambda_1, \dots, \lambda_\ell)$  に対し, 線形写像 (特殊化写像)  $\varphi_\lambda^{(q_i)} : \mathcal{A}_n \rightarrow \mathbf{F}(y_1, \dots, y_\ell)$  を次のように定める.

$$\begin{aligned} f(x_1, \dots, x_n) \mapsto & f(y_1, q_i y_1, \dots, q_i^{\lambda_1 - 1} y_1, \\ & y_2, q_i y_2, \dots, q_i^{\lambda_2 - 1} y_2, \\ & \dots \\ & y_\ell, q_i y_\ell, \dots, q_i^{\lambda_\ell - 1} y_\ell) \end{aligned}$$

また次の部分空間を定義する.

$$\mathcal{A}_{n,\lambda}^{(q_i)} := \bigcap_{\substack{\mu: n \text{ の分割} \\ \mu \leq \lambda}} \ker \varphi_\mu^{(q_i)}.$$

ここで  $<$  はドミナンス半順序.

例 3.  $\mathbf{q} := \mathbf{q}_1$

$$\circ \mathcal{A}_2 = \mathcal{A}_{2,(2)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(2)}(\mathbf{z}; \mathbf{q}), \epsilon_{(1,1)}(\mathbf{z}; \mathbf{q}) \rangle \supsetneq \mathcal{A}_{2,(1,1)}^{(\mathbf{q})} = \ker \varphi_{(2)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(2)} \rangle.$$

$$\circ \mathcal{A}_3 = \mathcal{A}_{3,(3)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(3)}(\mathbf{z}; \mathbf{q}), \epsilon_{(2,1)}(\mathbf{z}; \mathbf{q}), \epsilon_{(1,1,1)}(\mathbf{z}; \mathbf{q}) \rangle$$

$$\supsetneq \mathcal{A}_{3,(2,1)}^{(\mathbf{q})} = \ker \varphi_{(3)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(3)}(\mathbf{z}; \mathbf{q}), \epsilon_{(2,1)}(\mathbf{z}; \mathbf{q}) \rangle$$

$$\supsetneq \mathcal{A}_{3,(1,1,1)}^{(\mathbf{q})} = \ker \varphi_{(2,1)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(3)}(\mathbf{z}; \mathbf{q}) \rangle.$$

$$\circ \mathcal{A}_4 = \mathcal{A}_{4,(4)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(4)}, \epsilon_{(3,1)}, \epsilon_{(2,2)}, \epsilon_{(2,1,1)}, \epsilon_{(1,1,1,1)} \rangle$$

$$\supsetneq \mathcal{A}_{4,(3,1)}^{(\mathbf{q})} = \ker \varphi_{(4)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(4)}, \epsilon_{(3,1)}, \epsilon_{(2,2)}, \epsilon_{(2,1,1)} \rangle$$

$$\supsetneq \mathcal{A}_{4,(2,2)}^{(\mathbf{q})} = \ker \varphi_{(3,1)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(4)}, \epsilon_{(3,1)}, \epsilon_{(2,2)} \rangle$$

$$\supsetneq \mathcal{A}_{4,(2,1,1)}^{(\mathbf{q})} = \ker \varphi_{(2,2)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(4)}, \epsilon_{(3,1)} \rangle$$

$$\supsetneq \mathcal{A}_{4,(1,1,1,1)}^{(\mathbf{q})} = \ker \varphi_{(2,1,1)}^{(\mathbf{q})} = \langle \epsilon_{(4)} \rangle.$$

### 例 3. (つづき)

○

$$\mathcal{A}_5 = \mathcal{A}_{5,(5)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{5,(4,1)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{5,(3,2)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{5,(3,1^2)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{5,(2^2,1)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{5,(2,1^3)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{5,(1^5)}^{(q)}.$$

$$\circ \mathcal{A}_6 = \mathcal{A}_{6,(6)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(5,1)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(4,2)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(4,1^2)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(3,2,1)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(3,1^3)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(2^2,1^2)}^{(q)} \\ \supsetneq \mathcal{A}_{6,(3^2)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(2^3)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(2,1^4)}^{(q)} \supsetneq \mathcal{A}_{6,(1^6)}^{(q)}.$$

● Thm. 1 の証明は, Gordon フィルトレーションと組み合わせ論を用いた純代数的なものである.

## §4. 交叉空間と自由場表示

参考文献 : [FHHSY, §3]

### §§4.1. 交叉空間

定理. 2.  $n$  の任意の分割  $\lambda$  に対して

$$\dim_{\mathbb{C}} \left( \mathcal{A}_{n,\lambda}^{(q^{-1})} \cap \mathcal{A}_{n,\lambda'}^{(t)} \right) = 1.$$

但し  $\lambda'$  は  $\lambda$  の転置. また, 次の置き換えをした.

$$q_1 = q^{-1} \in \mathbb{C}, \quad q_2 = t \in \mathbb{C}, \quad \mathbf{F} = \mathbb{Q}(q_1, q_2) \mapsto \mathbb{C}.$$

$$|q| < 1, \quad |t| > 1, \quad q^i t^j \neq 1 \quad \forall (i, j) \in \mathbb{Z}^2 \setminus \{(0, 0)\}.$$

- この主張は  $\mathcal{A}$  の言葉だけで記述されているが, その証明は今のところ自由場表示を経て Macdonald 対称関数の性質に帰着するしかない. その為, 係数体を  $\mathbb{C}$  にしている.

## §§4.2. 自由場表示と代数 $\mathcal{A}$

- 頂点作用素

$$\eta(z) = \circ \exp \left( - \sum_{n \neq 0} \frac{1-t^n}{n} a_n z^{-n} \right) \circ$$

を用いて,  $f \in \mathcal{A}_n(q^{-1}, t)$  に対し  $\mathcal{O}(f) \in \tilde{U}(\mathfrak{h}_{q,t})$  を次の様に定める.

$$\mathcal{O}(f) := \oint_{\mathbf{C}_n} \left( \prod_{j=1}^n \frac{dz_j}{2\pi i z_j} \right) \frac{f(z_1, \dots, z_n)}{\prod_{k < \ell} \omega(z_k, z_\ell; q^{-1}, t, qt^{-1})} \eta(z_1) \cdots \eta(z_n)$$

但し  $\mathbf{C}_n := \{(z_1, \dots, z_n) \in \mathbb{C}^n \mid |z_i| = 1\}$ .

命題 1. (1)  $\mathcal{O}(f * g) = \mathcal{O}(f)\mathcal{O}(g)$ .

(2)  $\mathcal{O}$  は単射.

(3)  $\mathcal{O}(\epsilon_n(z; q^{-1})) = \hat{E}_n$ .

(4)  $\mathcal{M} := \text{Im } \mathcal{O}(\cong \mathcal{A})$  として,  $\mathcal{M} \cong \mathbb{C}[\hat{E}_1, \hat{E}_2, \dots]$ .

特に任意の  $f \in \mathcal{A}$  について  $\mathcal{O}(f)$  は  $P_\lambda(x; q, t)$  達を固有函数に持つ.



### §§4.3. 作用素 $\widehat{G}_n$

- $\widehat{G}_n := \frac{(-1)^n q^{\binom{n}{2}} [n]_q!}{(q; q)_n n!} \mathcal{O}(\epsilon_n(z; t)).$

- $\widehat{E}_r$  と  $\widehat{G}_s$  は次の **Wronski relation** を満たす.

$$\sum_{k=0}^n (-1)^k (1 - q^k t^{n-k}) \widehat{E}_{n-k} \widehat{G}_k = 0.$$

命題 2.  $\widehat{G}_r$  は次の差分作用素  $G_r$  の自由場表示である.

$$G_r P_\lambda(x; q, t) = P_\lambda(x; q, t) \cdot g_r(s^\lambda; q, t).$$

但し  $g_r(y; q, t)$  は  $g_r^{(n)}$  (p.15) の無限変数版.

注意. 差分作用素  $G_r := \varprojlim_n G_r^{(n)}$  は次の様に実現できる.

$$G_r^{(n)} := \frac{t^{-rn} q^{\binom{r}{2}}}{(-1)^r (q; q)_r} \sum_{k=0}^r (-1)^k q^{-\binom{k}{2}} q^{-k(r-k)} (q^{r-k+1}; q)_k H_k^{(n)}.$$

ここで  $H_k^{(n)}$  は p.15 の差分作用素.

## §§4.4 定理 2 の精密化

- 定理 2 は次のように精密化して示すことができる.

定理 2'. 次を満たす  $f_\mu \in \mathcal{A}_n(q^{-1}, t)$  が一意に存在し,

交叉空間  $\mathcal{A}_{n,\mu}^{(q^{-1})} \cap \mathcal{A}_{n,\mu'}^{(t)}$  を張る.

$$\mathcal{O}(f_\mu)P_\lambda(x; q, t) = P_\lambda(x; q, t) \cdot P_\mu(s^\lambda; q, t).$$

但し  $s^\lambda := (q^{\lambda_1}t^{-1}, q^{\lambda_2}t^{-2}, q^{\lambda_3}t^{-3}, \dots)$ .

- 証明には命題 1, 命題 2 と Haiman による  $P_\lambda$  の三角性に関する結果を使う.

## §5. Ding-lohara 代数, 変形 $\mathcal{W}$ 代数との関連

[FHHSY, §§3-F, Appendix], [FHSSY]

- 今までの考察に現れた頂点作用素  $\eta(z)$  は, 実は **Ding-lohara 代数の‘レベル1表現’** だと思える.

### §§5.1. Ding-lohara 代数

- $\mathcal{U} = \mathcal{U}(q, t)$  を次の様に定義される結合代数とする.

$$\text{生成元 : } x^\pm(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} x_n^\pm z^{-n}, \quad \psi^\pm(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \psi_n^\pm z^{-n}, \quad \gamma^{\pm 1/2} \text{ (中心元)}$$

$$\text{関係式 : } \psi^\pm(z)\psi^\pm(w) = \psi^\pm(w)\psi^\pm(z), \quad \psi^+(z)\psi^-(w) = \frac{g(\gamma^{+1}w/z)}{g(\gamma^{-1}w/z)}\psi^-(w)\psi^+(z),$$

$$\psi^+(z)x^\pm(w) = g(\gamma^{\mp 1/2}w/z)^{\mp 1}x^\pm(w)\psi^+(z), \quad \psi^-(z)x^\pm(w) = g(\gamma^{\mp 1/2}z/w)^{\pm 1}x^\pm(w)\psi^-(z),$$

$$[x^+(z), x^-(w)] = \frac{(1-q)(1-1/t)}{1-q/t} \left( \delta(\gamma^{-1}z/w)\psi^+(\gamma^{1/2}w) - \delta(\gamma z/w)\psi^-(\gamma^{-1/2}w) \right),$$

$$G^\mp(z/w)x^\pm(z)x^\pm(w) = G^\pm(z/w)x^\pm(w)x^\pm(z).$$

$$\text{但し } g(z) := \frac{G^+(z)}{G^-(z)}, \quad G^\pm(z) := (1 - q^{\pm 1}z)(1 - t^{\mp 1}z)(1 - q^{\mp 1}t^{\pm 1}z).$$

事実. (Ding-Iohara)  $\mathcal{U}$  には (formal な) **color Hopf 代数** の構造が入る.

余積は次のように定義される.

$$\Delta(\gamma^{\pm 1/2}) = \gamma^{\pm 1/2} \otimes \gamma^{\pm 1/2},$$

$$\Delta(x^+(z)) = x^+(z) \otimes \mathbf{1} + \psi^-(\gamma_{(1)}^{1/2} z) \otimes x^+(\gamma_{(1)} z),$$

$$\Delta(x^-(z)) = x^-(\gamma_{(2)} z) \otimes \psi^+(\gamma_{(2)}^{1/2} z) + \mathbf{1} \otimes x^-(z),$$

$$\Delta(\psi^{\pm}(z)) = \psi^{\pm}(\gamma_{(2)}^{\pm 1/2} z) \otimes \psi^{\pm}(\gamma_{(1)}^{\mp 1/2} z).$$

$$\text{但し } \gamma_{(1)}^{\pm 1/2} = \gamma^{\pm 1/2} \otimes \mathbf{1}, \quad \gamma_{(2)}^{\pm 1/2} = \mathbf{1} \otimes \gamma^{\pm 1/2}.$$

注意. Ding-Iohara は元々  $U_q(\widehat{\mathfrak{g}})$  の Drinfeld 実現を変形して, Hopf 代数  $U_q(\mathfrak{g}, \mathfrak{sl}_n)$  を作った. ここで  $\mathfrak{g} = \{g_{i,j} \mid 1 \leq i, j \leq n-1\}$  は  $g_{i,j}(z) = g_{i,j}(z^{-1})^{-1}$  を満たす解析函数.

## §§5.2. レベル 1 表現

- $\mathcal{U}$  の表現は,  $\gamma^{\pm 1/2}$  が  $(t/q)^{\pm k/4}$  で実現される時, レベル  $k$  と呼ばれる.
- 以下の頂点作用素を定義する.

$$\eta(z) := \circ \exp \left( - \sum_{n \neq 0} \frac{1 - t^n}{n} a_n z^{-n} \right) \circ,$$

$$\xi(z) := \exp \left( \sum_{n > 0} \frac{t^{-n} - 1}{n} (t/q)^{n/2} a_{-n} z^n \right) \exp \left( \sum_{n > 0} \frac{1 - t^n}{n} (t/q)^{n/2} a_n z^{-n} \right),$$

$$\varphi^+(z) := \exp \left( - \sum_{n > 0} \frac{1 - t^n}{n} (1 - (t/q)^n) (t/q)^{-n/4} a_n z^{-n} \right),$$

$$\varphi^-(z) := \exp \left( \sum_{n > 0} \frac{1 - t^{-n}}{n} (1 - (t/q)^n) (t/q)^{-n/4} a_{-n} z^n \right).$$

### 命題 3.

$\mathcal{F}_{q,t}$  :  $a_n$  で生成される Heisenberg 代数  $\mathfrak{h}_{q,t}$  の Fock 表現 (p. 11).

すると  $\mathcal{U}$  の  $\mathcal{F}_{q,t}$  上のレベル 1 表現  $\rho_c$  が次で定まる.

$$\rho_c(\gamma^{\pm 1/2}) = (t/q)^{\pm 1/4}, \quad \rho_c(\psi^{\pm}(z)) = \varphi^{\pm}(z),$$

$$\rho_c(x^+(z)) = c \eta(z), \quad \rho_c(x^-(z)) = c^{-1} \xi(z).$$

但し  $c \in \mathbb{Q}(q^{1/2}, t^{1/2}) \setminus \{0\}$ .

注意. 今回扱った **2(ないし 3) パラメータの Ding-Iohara 代数** は, 我々の研究とほぼ同時期に, 別の研究にも現れている.

B. Feigin, A. Tsybaliuk, "Heisenberg action in the equivariant K-theory of Hilbert schemes via Shuffle Algebra", arXiv:0904.1679.

O. Schiffmann, E. Vasserot, "The elliptic Hall algebra and the equivariant K-theory of the Hilbert scheme of  $\mathbb{A}^2$ ", arXiv:0905.2555.

B. Feigin, E. Feigin, M. Jimbo, T. Miwa, E. Mukhin, "Quantum continuous  $\mathfrak{gl}_{\infty}$ ", arXiv:1002.3100, 1002.3113.

### §§5.3. $\mathcal{W}_{q,p}(\mathfrak{sl}_n)$ 代数との関係

- $\rho_{y_1} \otimes \cdots \otimes \rho_{y_n}$  :  $n$  重テンソル表現.

$$\Delta^{(2)} := \Delta, \quad \Delta^{(n)} := (\text{id} \otimes \cdots \otimes \text{id} \otimes \Delta) \circ \Delta^{(n-1)}.$$

$\rho_y^{(n)}$  : 以下で定義される **レベル  $n$  の表現**.

$$\rho_y^{(n)} := \rho_{y_1} \otimes \cdots \otimes \rho_{y_n} \circ \Delta^{(n)}.$$

- $t(z) := \alpha(z)x^+(z)\beta(z)$ .

$$\text{但し } \alpha(z) := \exp\left(-\sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_{-n}z^n}{\gamma^n - \gamma^{-n}}\right), \quad \beta(z) := \exp\left(\sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_n z^{-n}}{\gamma^n - \gamma^{-n}}\right).$$

$b(z)$  は  $\psi^\pm$  を

$$\psi^+(z) = \psi_0^+ \exp\left(+\sum_{n>0} b_n \gamma^{n/2} z^{-n}\right), \quad \psi^-(z) = \psi_0^- \exp\left(-\sum_{n>0} b_{-n} \gamma^{n/2} z^n\right)$$

と展開して得られる boson. これは次の交換関係を満たす. ( $p := q/t$ )

$$[b_m, b_n] = \frac{1}{m} (1 - q^{-m})(1 - t^m)(1 - p^m)(\gamma^m - \gamma^{-m})\gamma^{-|m|} \delta_{m+n,0}.$$

- $f_k(z) := \exp \left( \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(1 - q^n)(1 - t^{-n})(1 - p^{(k-1)n})}{1 - p^{kn}} z^n \right).$

命題 4.  $\rho_y^{(n)}(t(z)) = \sum_{i=1}^n y_i \Lambda_i(z)$ , で  $\{\Lambda_i(z)\}$  を定義すると, これらは  $\mathcal{W}_{q,p}(\mathfrak{sl}_n)$  の生成元の関係式を満たす.

$$f_n(w/z) \Lambda_i(z) \Lambda_j(w) = \circ \Lambda_i(z) \Lambda_j(w) \circ \times \begin{cases} 1 & i = j, \\ \gamma_+(z, w; q, t) & i < j, \\ \gamma_-(z, w; q, t) & i > j. \end{cases}$$

但し  $\gamma_{\pm}(z, w; q, t) := \frac{(z - q^{\mp 1} w)(z - qt^{\mp 1} w)}{(z - w)(z - t^{\mp 1} w)}.$



## §6. 楕円類似

### [FHHSY §4]

#### §§6.1. 楕円 Feigin-Odesskii 代数 $\mathcal{A}(p)$

- $q_1 = q^{-1}$ ,  $q_2 = t$ ,  $q_3 = q_1^{-1}q_2^{-1}$ ,  $p \in \mathbb{C}$ ,  
 $|q| < 1$ ,  $|t^{-1}| < 1$ ,  $|p| < 1$ ,  $|pq^{-1}t| < 1$ ,  $q^i t^j p^k \neq 1 \quad \forall (i, j, k) \in \mathbb{Z}^3 \setminus \{(0, 0, 0)\}$ .

- $\mathbb{C}$  ベクトル空間  $\mathcal{A}_n(p) = \mathcal{A}_n(q_1, q_2, q_3, p)$  を以下の条件で定める.

- (i)  $\mathcal{A}_0(p) := \mathbb{C}$ .  $n \geq 1$  なら,  $f(x_1, \dots, x_n) \in \mathcal{A}_n(p)$  は **2重周期性**

$$f(x_1, \dots, e^{2\pi\sqrt{-1}}x_i, \dots, x_n) = f(x_1, \dots, px_i, \dots, x_n) = f(x_1, \dots, x_n)$$

を満たす対称関数.

- (ii)  $f$  の極は高々2位で, 対角線とそれらの  $p$  シフト上のみ位置する.

- (iii)  $n \geq 3$  なら  $f \in \mathcal{A}_n(p)$  は wheel condition を満たす.

$$f(x_1, q_1x_1, q_1q_2x_1, x_4, \dots) = 0, \quad f(x_1, q_2x_1, q_1q_2x_1, x_4, \dots) = 0.$$

- $\mathcal{A}(p)$  上の Shuffle 積は,  $\mathcal{A}$  での定義の  $\omega$  を

$$\omega(x, y; q_1, q_2, q_3, p) := \frac{\Theta_p(q_1 y/x) \Theta_p(q_2 y/x) \Theta_p(q_3 y/x)}{\Theta_p(y/x)^3},$$

$$\Theta_p(x) := (p; p)_\infty (x; p)_\infty (p/x; p)_\infty$$

で置き換えればよい.

命題 5.  $(\mathcal{A}(p), *)$  は可換代数で,  $\{\epsilon_\lambda(x; q_i, p)\}$  を基底にもつ. 但し

$$\epsilon_\lambda := \epsilon_{\lambda_1} * \cdots * \epsilon_{\lambda_\ell} \quad (\lambda = (\lambda_1, \dots, \lambda_\ell)),$$

$$\epsilon_n(x_1, \dots, x_n; q_i, p) := \prod_{1 \leq j < k \leq n} \frac{\Theta_p(q_i x_j/x_k) \Theta_p(x_j/q_i x_k)}{\Theta_p(x_j/x_k)^2}.$$

## §§6.2. Ruijsenaars 作用素と楕円類似

- 頂点作用素  $\eta(z)$  の楕円類似  $\eta(z; p)$  を次の様に導入する.

$$\eta(z; p) = \exp \left( \sum_{n>0} \frac{1-t^{-n}}{n} \frac{1-p^n q^{-n} t^n}{1-p^n} a_{-n} z^n \right) \exp \left( - \sum_{n>0} \frac{1-t^n}{n} a_n z^{-n} \right).$$

- $[\eta(z)]_1$  は  $E_1$  の自由場表示であったが,  $[\eta(z; pq^{-1}t)]_1$  は次の **Ruijsenaars 楕円差分作用素** (の 1 階版) と関係する.

$$D_n^1(p) := \sum_{i=1}^n \prod_{j \neq i} \frac{\Theta_p(tx_i/x_j)}{\Theta_p(x_i/x_j)} T_{q, x_i}.$$

- しかし, Feigin-Odesskii 代数の枠組みで高階の Ruijsenaars 作用素を理解することは, 今の所できていない.

### §§6.3. Okounkov-Pandharipande 作用素との関連

- $q = e^{\hbar}$ ,  $t = e^{\beta\hbar}$  として,  $\hbar \rightarrow 0$  での極限を考えたい.

boson として  $a_n$  の代わりに次の  $\lambda_n$  を考える.

$$[\lambda_m, \lambda_n] = -\frac{1}{m} \frac{(1 - q^m)(1 - t^{-m})(1 - p^m q^{-m} t^m)}{1 - p^m} \delta_{m+n,0}.$$

$\lambda_n$  を用いると  $\eta(z; p)$  は簡単にかけて

$$\eta(z; p) = \circ \exp \left( \sum_{n \neq 0} \lambda_n z^{-n} \right) \circ.$$

- $\bar{a}_n$  : Virasoro 代数の Feigin-Fuchs 自由場表示に用いられる boson.

$$[\bar{a}_m, \bar{a}_n] = m \delta_{m+n,0}$$

$\bar{a}_n$  と  $\lambda_n$  の関係式は

$$\lambda_n = \frac{1}{|n|} \sqrt{-\frac{(1 - q^{|n|})(1 - t^{-|n|})(1 - p^{|n|} q^{-|n|} t^{|n|})}{1 - p^{|n|}}} \cdot \bar{a}_n.$$

- 直前の式を  $\hbar$  で展開すると

$$\lambda_n = \left[ \beta^{1/2} \hbar + \frac{n}{4} \frac{1 + p^n}{1 - p^n} (1 - \beta) \beta^{1/2} \hbar^2 \right. \\ \left. + \frac{n^2}{96} \left( 4(2 - 3\beta + 2\beta^2) \beta^{1/2} - 3 \frac{(1 + p^n)^2}{(1 - p^n)^2} (1 - \beta)^2 \beta^{1/2} \right) \hbar^3 + \mathbf{O}(\hbar^4) \right] \cdot \bar{a}_n.$$

- $[\eta(\mathbf{z}; \mathbf{p})]_1$  は次の  $\hbar$  展開を持つ.

$$[\eta(\mathbf{z}; \mathbf{p})]_1 = 1 + \beta \sum_{n \geq 1} \bar{a}_{-n} \bar{a}_n \hbar^2 + \left[ \beta(1 - \beta) \sum_{n \geq 1} \frac{n}{2} \frac{1 + p^n}{1 - p^n} \bar{a}_{-n} \bar{a}_n \right. \\ \left. + \frac{\beta^{3/2}}{2} \sum_{n, m \geq 1} (\bar{a}_{-n} \bar{a}_n \bar{a}_{n+m} + \bar{a}_{-n-m} \bar{a}_n \bar{a}_m) \right] \hbar^3 + \mathbf{O}(\hbar^4).$$

注意. 最後に現れた式の  $\hbar^3$  の項は Okounkov-Phandharipande が  $\text{Hilb}(\mathbb{A}^2)$  の量子コホモロジーの計算に用いた演算子  $M(\mathbf{q}, t_1, t_2)$  と一致する.

## §7. 今後の課題

- Ruijsenaars 作用素との関連.
- 幾何学的表現論との関連.
- 古典極限.
- 他の root 系での類似.
- Ding-Iohara 代数の研究.
- Hecke 環との関連.