

## 2016 年度後期 数理物理学 II/数理物理学概論 II 10 月 24 日分講義ノート\*1

担当: 柳田伸太郎 (理学部 A 棟 441 号室)

yanagida [at] math.nagoya-u.ac.jp

## 1 自由場 1

## 1.3 場の局所性

定義 1.3.6. 線形空間  $V$  上の場  $A(z)$  と  $B(z)$  が局所的 (local) であるとは、ある非負整数  $N$  があって  $(\text{End } V)[[z^{\pm 1}, w^{\pm 1}]]$  において次の等式が成り立つことをいう。

$$(z-w)^N[A(z), B(w)] = 0.$$

$[a_n, a_m] = n\delta_{n+m,0}$  を定義関係式とする Heisenberg 代数を  $\mathcal{H}'$ 、その最高ウェイト 0 の Fock 表現を  $\pi_0$  と書いた。  $a(z) := \sum_{n \in \mathbb{Z}} a_n z^{-n-1}$  は  $\pi_0$  上の場であった。

命題 1.3.7.  $\pi_0$  上の場  $\partial^n a(z)$  ( $n = 1, 2, \dots$ ) は互いに局所的。

## 2 自由場 2

## 2.1 頂点作用素

定義 2.1.1.  $\lambda \in \mathbb{C}$  に対し、

$$a_n |\lambda\rangle = 0 \quad (n > 0), \quad a_n |\lambda\rangle = \lambda |\lambda\rangle$$

となるベクトル  $|\lambda\rangle$  で生成される  $\mathcal{H}'$  の表現を最高ウェイト (または電荷)  $\lambda$  の Fock 空間\*2 と呼び  $\pi_\lambda$  で表す。

$\pi_\lambda$  は線形空間としては  $\mathbb{C}[a_{-1}, a_{-2}, \dots] |\lambda\rangle$  と同型である。

補題 2.1.2.  $\pi_\lambda$  は  $\pi_0$  と同様  $\mathbb{Z}_{\geq 0}$  次数付けをもち、

$$\pi_\lambda = \bigoplus_{n \geq 0} \pi_\lambda(n), \quad \pi_\lambda(n) := \{v \in \pi_\lambda \mid \deg v = nv\}$$

と分解される。各  $\pi_\lambda(n)$  は以下の形の元からなる基底をもつ。

$$a_{-m}^{k_m} \cdots a_{-2}^{k_2} a_{-1}^{k_1} |\lambda\rangle, \quad \sum_{i=1}^m i k_i = n.$$

命題 2.1.3.  $\pi_\lambda$  は既約  $\mathcal{H}'$  表現である

略証. 任意の  $v \in \pi_\lambda$  について、 $a_n$  達のある単項式  $m$  があって  $m \cdot v = |\lambda\rangle$  とできる。 $|\lambda\rangle$  は  $\mathcal{H}'$  を生成するから、任意の 2 元  $v, w \in \pi_\lambda$  に対しある  $x \in U(\mathcal{H}')$  があって  $x \cdot v = w$  となる。これは  $\pi_\lambda$  の既約性を意味する。□

実は  $\mathcal{H}'$  の既約表現は Fock 空間で尽くされる。正確には

事実 2.1.4.  $\mathbb{Z}$  次数付きでかつ次数が下に有界な任意の既約  $\mathcal{H}'$  表現は、ある  $\lambda \in \mathbb{C}$  があって  $\pi_\lambda$  と同型になる。

注意. Lie 代数  $\mathfrak{g}$  の表現  $V, W$  の間の  $\mathfrak{g}$  準同型とは線形写像  $f: V \rightarrow W$  であって  $\mathfrak{g}$  の作用と整合的なものことであった。即ち、 $\rho_V: \mathfrak{g} \rightarrow \text{End } V$  を  $V$  の表現写像、 $\rho_W: \mathfrak{g} \rightarrow \text{End } W$  を  $W$  の表現写像とすると、任意の  $v \in V$  と  $x \in \mathfrak{g}$  について

$$f(\rho_V(x)v) = \rho_W(x)f(v).$$

\*1 2016/10/24 版, ver. 1.2.

\*2 後で出てくる Clifford 代数の Fock 加群と区別するため、Heisenberg Fock 表現、ボソン (boson) Fock 表現などとも呼びます。

$\text{Hom}_{\mathfrak{g}}(V, W)$  で  $V$  と  $W$  の間の  $\mathfrak{g}$  準同型全体のなす線形空間を表す。

補題 2.1.5.  $\mathcal{H}''$  を  $a_n$  ( $n \neq 0$ ) の生成する部分 Lie 代数とする。  $\mathcal{H}''$  準同型<sup>\*3</sup>  $S_\lambda : \pi_\mu \rightarrow \pi_{\mu+\lambda}$  で次の条件を満たすものが一意に存在する。

$$S_\lambda(|\mu\rangle) = |\mu + \lambda\rangle$$

証明. レポート問題とする。 □

注意.  $\mathcal{H} \supset \mathcal{H}'$  の生成元  $q$  を思い出す。定義関係式  $[a_0, q] = 1$  から、形式的だが等式

$$a_0 e^{\lambda q} |0\rangle = \lambda e^{\lambda q} |0\rangle$$

が得られる。ここで  $e^{\lambda q} := \sum_{n \geq 0} \lambda^n q^n / n!$  とした。よって  $e^{\lambda q}$  による掛け算は上の  $S_\lambda$  と思える。

定義 2.1.6.  $\lambda \in \mathbb{C}$  に対し、形式和  $\exp(x) = \sum_{n \geq 0} x^n / n!$  を用いて頂点作用素  $V_\lambda(z)$  を次の式で定義する。

$$V_\lambda(z) := S_\lambda z^{\lambda a_0} \exp\left(-\lambda \sum_{n < 0} \frac{a_n}{n} z^{-n}\right) \exp\left(-\lambda \sum_{n > 0} \frac{a_n}{n} z^{-n}\right) = S_\lambda z^{\lambda a_0} : \exp\left(-\lambda \sum_{n \neq 0} \frac{a_n}{n} z^{-n}\right) : .$$

$\pi_\nu$  への作用を考えると  $V_\lambda(z)$  は  $z^{\lambda\nu} \text{Hom}_{\mathcal{H}''}(\pi_\nu, \pi_{\lambda+\nu})[[z^{\pm 1}]]$  の元と思える。より詳しく

補題 2.1.7. 任意の  $v \in \pi_\nu$  に対し  $V_\lambda(z)v \in z^{\lambda\nu} \pi_{\lambda+\nu}((z))$ .

証明. レポート問題とする。 □

命題 2.1.8. 次の等号が成立する。

$$\begin{aligned} V_\lambda(z)V_\mu(w) &= z^{\lambda\mu}(1-w/z)^{\lambda\mu} : V_\lambda(z)V_\mu(w) : \\ &= z^{\lambda\mu}(1-w/z)^{\lambda\mu} S_\lambda S_\mu z^{\lambda a_0} w^{\mu a_0} : \exp\left(-\sum_{n \neq 0} \frac{a_n}{n} (\lambda z^{-n} + \mu w^{-n})\right) : . \end{aligned}$$

証明.  $\varphi_+(z) := -\sum_{n < 0} a_n z^{-n} / n$ ,  $\varphi_-(z) := -\sum_{n > 0} a_n z^{-n} / n$  とすれば

$$\begin{aligned} V_\lambda(z)V_\mu(w) &= z^{\lambda\mu} S_\lambda S_\mu z^{\lambda a_0} w^{\mu a_0} e^{\lambda\varphi_+(z)} e^{\lambda\varphi_-(z)} e^{\mu\varphi_+(w)} e^{\mu\varphi_-(w)}, \\ : V_\lambda(z)V_\mu(w) : &= S_\lambda S_\mu z^{\lambda a_0} w^{\mu a_0} e^{\lambda\varphi_+(z)} e^{\mu\varphi_+(w)} e^{\lambda\varphi_-(z)} e^{\mu\varphi_-(w)} \end{aligned}$$

なので、 $e^{\lambda\varphi_-(z)} e^{\mu\varphi_+(w)}$  の項が問題である。定義関係式から

$$[\varphi_-(z), \varphi_+(w)] = -\sum_{n > 0} \frac{[a_n, a_{-n}]}{n^2} \frac{w^n}{z^n} = -\sum_{n > 0} \frac{1}{n} \frac{w^n}{z^n} = \log(1-w/z).$$

ここで最後の  $\log(1-x)$  は形式和  $-\sum x^n / n$  のことである。すると Baker-Campbell-Hausdorff 公式より

$$e^{\lambda\varphi_-(z)} e^{\mu\varphi_+(w)} = e^{\lambda\mu[\varphi_-(z), \varphi_+(w)]} e^{\mu\varphi_+(w)} e^{\lambda\varphi_-(z)} = (1-w/z)^{\lambda\mu} e^{\mu\varphi_+(w)} e^{\lambda\varphi_-(z)}$$

ここで形式和に関する等式  $\exp(\log(1-x)) = 1-x$  を用いた。以上から結論が得られる。 □

この計算から合成  $V_\lambda(z)V_\mu(w)$  は  $z^{\lambda\mu+\lambda\nu+\mu\nu} \text{Hom}_{\mathcal{H}''}(\pi_\nu, \pi_{\lambda+\mu+\nu})[[z^{\pm 1}, w^{\pm 1}]]$  の元と思える。

定義 2.1.9. 線形空間  $V_{\mathbb{Z}}$  を次の式で定義する。

$$V_{\mathbb{Z}} := \bigoplus_{m \in \mathbb{Z}} \pi_m.$$

$V_{\pm 1}(z)$  を定義 2.1.6 で  $\lambda = \pm 1$  としたものとする。これは  $(\text{End } V_{\mathbb{Z}})[[z^{\pm 1}]]$  の元と思える。

命題 2.1.10.  $[f, g]_+ := fg + gf$  とすると、 $(\text{End } V_{\mathbb{Z}})[[z^{\pm 1}, w^{\pm 1}]]$  で以下の等式が成立する。

$$[V_{\pm 1}(z), V_{\pm 1}(w)]_+ = 0, \quad [V_1(z), V_{-1}(w)]_+ = \delta(z, w).$$

<sup>\*3</sup> ver. 1.2 で訂正しました。

証明. 命題 2.1.8 から

$$V_1(z)V_{-1}(w) = z^{-1}(1 - w/z)^{-1} : V_1(z)V_{-1}(w) :, \quad V_{\pm 1}(z)V_{\pm 1}(w) = (z - w) : V_{\pm 1}(z)V_{\pm 1}(w) :$$

となり、これらは  $(\text{End } V_{\mathbb{Z}})[[z^{\pm 1}, w^{\pm 1}]]$  での等式と思える。あとは  $\delta(z, w) = z^{-1}(1 - w/z)^{-1} + w^{-1}(1 - z/w)^{-1}$  と  $AB := BA$  より結論が得られる。□

## 2.2 Clifford 代数

定義 2.2.1. (1)  $\psi_n, \psi_n^*$  ( $n \in \mathbb{Z}$ ) と 1 を生成元とし、

$$\psi_m \psi_n + \psi_n \psi_m = \psi_m^* \psi_n^* + \psi_n^* \psi_m^* = 0, \quad \psi_m \psi_n^* + \psi_n^* \psi_m = \delta_{m+n, 0}$$

を定義関係式とする (結合) 代数を Clifford 代数と呼び  $\mathcal{Cl}$  とかく。

(2)  $\mathcal{Cl}$  の作用が

$$\psi_n |0\rangle = 0 \quad (n \geq 0), \quad \psi_n^* |0\rangle = 0 \quad (n > 0)$$

で与えられているベクトル  $|0\rangle$  で生成される  $\mathcal{Cl}$  加群をフェルミオン Fock 加群と呼び  $\wedge$  で表す。

注意. 超 Lie 代数 (Lie superalgebra) とは  $\mathbb{Z}_2$  次数 (パリティとも呼ぶ) 付き線形空間  $\mathfrak{g} = \mathfrak{g}_{\bar{0}} \oplus \mathfrak{g}_{\bar{1}}$  と Lie 括弧と呼ばれる双線形写像  $[\cdot, \cdot] : \mathfrak{g} \otimes \mathfrak{g} \rightarrow \mathfrak{g}$  で、任意の斉次元  $x, y, z \in \mathfrak{g}$  に対し

$$[x, y] = (-1)^{|x||y|} [y, x], \quad [x, [y, z]] = [[x, y], z] + (-1)^{|x||y|} [y, [x, z]]$$

を満たすものの組  $(\mathfrak{g}, [\cdot, \cdot])$  であった。ここで  $|x| \in \{\bar{0}, \bar{1}\}$  は  $x$  の  $\mathbb{Z}_2$  次数を表す。 $|x| = \bar{0}$  なる  $x$  を even 元、 $|x| = \bar{1}$  なる  $x$  を odd 元と呼ぶ。

$\mathfrak{g} = \mathfrak{g}_{\bar{0}}$  の場合が通常の Lie 代数である。 $\mathfrak{g} = \mathfrak{g}_{\bar{1}}$  の場合、 $[\cdot, \cdot]$  を  $[\cdot, \cdot]_+$  とかく。

上記の代数  $\mathcal{Cl}$  は、 $\psi_n, \psi_n^*$  を odd 元とする Lie superalgebra  $\mathfrak{g} = \mathfrak{g}_{\bar{1}}$  の普遍包絡代数である。Lie 代数の言葉にあわせて、 $\wedge$  を  $\mathfrak{g}$  の Fock 表現と呼ぶこともある。

補題 2.2.2.  $\wedge$  は次の形の元からなる基底を持つ。

$$\psi_{n_1} \cdots \psi_{n_k} \psi_{m_1}^* \cdots \psi_{m_l}^* |0\rangle \quad (k, l \geq 0, n_1 < n_2 < \cdots < n_k < 0, m_1 < m_2 < \cdots < m_l \leq 0).$$

この元の  $\mathbb{Z}_2$  次数 (パリティ) を  $(l - k) \bmod 2$  と定めることで、 $\wedge$  は  $\mathbb{Z}_2$  次数付き線形空間になる。また別に  $\mathbb{Z}$  次数を  $\text{deg} := -\sum_{i=1}^k n_i - \sum_{j=1}^l m_j$  で定めることで  $\wedge$  には  $\mathbb{Z}_{\geq 0}$  次数付け線形空間の構造が入る。

命題 2.2.3.  $\wedge$  は既約  $\mathcal{Cl}$  加群である。

証明. 各  $v \in \wedge$  に対し  $\psi_n$  と  $\psi_n^*$  の単項式  $m$  が存在して  $m \cdot v = |0\rangle$  となる。 $|0\rangle$  は  $\wedge$  を生成するので、任意の 2 元  $v, w \in \wedge$  に対しある  $x \in \mathcal{Cl}$  があって  $c \cdot v = w$  となる。これは  $\wedge$  の既約性を意味する。□

定義 2.2.4.  $(\text{End } \wedge)[[z^{\pm 1}]]$  の元  $\psi(z), \psi^*(z)$  を次の式で定義する。

$$\psi(z) := \sum_{n \in \mathbb{Z}} \psi_n z^{-n-1}, \quad \psi^*(z) := \sum_{n \in \mathbb{Z}} \psi_n^* z^{-n}$$

補題 2.2.5.  $\psi(z), \psi^*(z)$  は  $\wedge$  上の場である。

$\wedge$  上の場  $f(z)$  と  $g(w)$  について  $[f(z), g(w)]_+ := f(z)g(w) + g(w)f(z)$  と定義する。

命題 2.2.6.  $(\text{End } \wedge)[[z^{\pm 1}, w^{\pm 1}]]$  において以下の等式が成立する。

$$[\psi(z), \psi(w)]_+ = [\psi^*(z), \psi^*(w)]_+ = 0, \quad [\psi(z), \psi^*(w)]_+ = \delta(z, w).$$

証明. 省略する。□

局所性の定義を少し変更する必要がある。

定義 2.2.7. odd な場  $A(z), B(w)$  が局所的であるとは、ある非負整数  $N$  があって次の等式が  $(\text{End } V)[[z, w]]$  で成立することと定義する。

$$(z-w)^N[A(z), B(w)]_+ = 0$$

この定義により  $\psi(z)$  と  $\psi^*(z)$  は odd な場として互いに局所的である。

注意. この節で導入した場は  $b(z) = \psi(z)$  及び  $c(z) = \psi^*(z)$  とも書き、 $bc$  系と呼ばれる。

### 2.3 Boson-Fermion 対応

命題 2.1.10 と命題 2.2.6 を見比べると、対応

$$V_1(z) \mapsto \psi^*(z), \quad V_{-1}(z) \mapsto \psi(z) \quad (2.1)$$

で同じ反交換式が現れている。以下  $|0\rangle \in \Lambda$  を  $|0\rangle_F$  と書いて  $|0\rangle \in V_{\mathbb{Z}}$  と区別する。

命題 2.3.1. (1)  $V_{\mathbb{Z}}$  は (2.1) により  $\mathcal{Cl}$  加群とみなせる。

(2)  $\mathcal{Cl}$  加群の準同型  $\rho: \Lambda \rightarrow V_{\mathbb{Z}}$  が  $\rho(|0\rangle_F) := |0\rangle$  から一意に定まる。

(3)  $\rho$  は  $\mathcal{Cl}$  加群としての同型を与える。

なお頂点代数の概念を導入すると、この命題は次のようにまとめられる。

定理. 頂点超代数の同型  $V_{\mathbb{Z}} \simeq \Lambda$  が存在する。

証明. (1) 代数準同型  $\mathcal{Cl} \rightarrow \text{End}(V_{\mathbb{Z}})$  を  $\psi^*(z) \mapsto V_1(z)$  及び  $\psi(z) \mapsto V_{-1}(z)$  で定義できる。より詳しく言うと、

$$V_1(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \phi_n^* z^{-n}, \quad V_{-1}(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \phi_n z^{-n-1}$$

で  $\phi_n, \phi_n^* \in \text{End}(V_{\mathbb{Z}})$  を定義すると、 $V_{\pm 1}(z)$  が  $\psi^*(z), \psi(z)$  と同じ関係式を満たすことから

$$[\phi_n, \phi_m]_+ = [\phi_n, \phi_m]_+ = 0, \quad [\phi_n, \phi_m^*]_+ = \delta_{n+m, 0}$$

がわかる。これは  $\mathcal{Cl}$  の定義関係式なので、 $V_{\mathbb{Z}}$  に  $\mathcal{Cl}$  加群の構造が入ったことになる。

(2)  $V_{\pm 1}(z)$  の定義から

$$\phi_n |0\rangle = 0 \quad (n \geq 0), \quad \phi_n^* |0\rangle = 0 \quad (n > 0)$$

が従うが、これは  $|0\rangle_F \in \Lambda$  と同じ条件なので、 $\mathcal{Cl}$  加群の準同型  $\rho: \Lambda \rightarrow V_{\mathbb{Z}}$  が  $\rho(|0\rangle_F) = |0\rangle$  で定まる。

(3)  $\Lambda$  は命題 2.2.3 より既約なので  $\rho$  は単射である。全射性を示すのに、まず  $V_{\pm 1}(z)$  の定義式から

$$\rho(\psi_{-n} \psi_{-n+1} \cdots \psi_{-1} |0\rangle_F) = |-n\rangle, \quad \rho(\psi_{-n+1}^* \psi_{-n+2}^* \cdots \psi_0^* |0\rangle_F) = |n\rangle \quad (2.2)$$

が  $n \geq 0$  で成り立つことが分かる。更に

$$\rho(\circ \psi^*(z) \psi(z) \circ) = a(z) \quad (2.3)$$

も分かる。但し

$$\circ \psi^*(z) \psi(w) \circ = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \left( \sum_{m < 0} \psi_{m+1}^* \psi_n z^{-m-1} - \sum_{m \geq 0} \psi_n \psi_{m+1}^* z^{-m-1} \right) w^{-n-1}.$$

$V_{\mathbb{Z}} = \bigoplus_{n \in \mathbb{Z}} \pi_n$  の任意の元は  $|n\rangle$  から  $a_m$  達で生成されるので、全射性が従う。

まず (2.2) の前半を  $n$  に関する帰納法で示す。後半は同様なので略す。  $n = 1$  なら

$$\rho(\psi_{-1} |0\rangle_F) = \left( V_{-1}(z) |0\rangle \text{ の } z^0 \text{ の項} \right)$$

$$= \left( S_{-1} z^{a_0} : \exp\left(\sum_{n \neq 0} a_n z^{-n}/n\right) : |0\rangle \text{ の } z^0 \text{ の項} \right) = S_{-1} |0\rangle = |-1\rangle.$$

$n + 1$  の時は

$$\begin{aligned} \rho(\psi_{-n} \psi_{-n+1} \cdots \psi_{-1} |0\rangle_F) &= \left( S_{-1} z^{a_0} : \exp\left(\sum_{n \neq 0} a_n z^{-n}/n\right) : |-n\rangle \text{ の } z^n \text{ の項} \right) \\ &= \left( S_{-1} : \exp\left(\sum_{n \neq 0} a_n z^{-n}/n\right) : |-n\rangle \text{ の } z^0 \text{ の項} \right) = S_{-1} |-n\rangle = |-n-1\rangle. \end{aligned}$$

(2.3) はレポート問題 10(2) を参照。

□

## 参考書

山田泰彦「共形場理論」(培風館)の §§2.6–2.7 および

Frenkel, Ben-Zvi, “Vertex algebras and algebraic curves” (AMS) の §§5.2–5.3。

以上です。