

Kirillov-Kostant 理論による Kac-Moody
Lie 群の表現の Feynman 経路積分による構成

小椋一徳 (KAZUNORI OGURA)
岡本清郷 (KIYOSATO OKAMOTO)
菅野浩明 (HIROAKI KANNO)
浜田光人 (MITSUTO HAMADA)
戸越雄一郎 (YUICHIRO TOGOSHI)

広島大学理学部数学科

§1. 準備

$G = SU(2)$. とし、

$$G = \left\{ \begin{pmatrix} u & v \\ -\bar{v} & \bar{u} \end{pmatrix}; |u|^2 + |v|^2 = 1 \quad u, v \in \mathbb{C} \right\}$$

その Lie 環 $\mathfrak{g} = su(2)$ を

$$\mathfrak{g} = \left\{ \begin{pmatrix} \sqrt{-1}a & b + \sqrt{-1}c \\ -b + \sqrt{-1}c & -\sqrt{-1}a \end{pmatrix}; a, b, c \in \mathbb{R} \right\}$$

とする。これらの複素化をそれぞれ $G^{\mathbb{C}} = SL(2, \mathbb{C})$ 、 $\mathfrak{g}^{\mathbb{C}} = sl(2, \mathbb{C})$ とする。

G のループ群を $LG^{\mathbb{C}}$

$$LG^{\mathbb{C}} = \{g; S^1 \rightarrow G^{\mathbb{C}} : C^{\infty}\}$$

その Lie 環を、 $L\mathfrak{g}^{\mathbb{C}}$ とおく。

$$L\mathfrak{g}^{\mathbb{C}} = \{X; S^1 \rightarrow \mathfrak{g}^{\mathbb{C}} : C^{\infty}\}$$

$LG^{\mathbb{C}}$ の [1] による中心拡大を、 $\widetilde{LG^{\mathbb{C}}}$ とすると、その Lie 環 $\widetilde{L\mathfrak{g}^{\mathbb{C}}}$ は、

$$\widetilde{L\mathfrak{g}^{\mathbb{C}}} = L\mathfrak{g}^{\mathbb{C}} + Cc \quad (c : \text{center})$$

となる。

このとき $X \in \mathfrak{g}^{\mathbb{C}}$, $t = e^{i\theta}$ に対し、 $X \otimes t^k$ を、写像

$$S^1 \ni e^{i\theta} \mapsto X e^{ik\theta} \in \mathfrak{g}^{\mathbb{C}}$$

と同一視して、 $X \otimes t^n \in Lg^{\mathbb{C}}$ と見なす。

このとき $Lg^{\mathbb{C}}$ は、 $\mathfrak{g}^{\mathbb{C}} \otimes \mathbb{C}[t, t^{-1}]$ の、 C^∞ -topologyに関する完備化である。

従って $Lg^{\mathbb{C}}$ は、

$$\{X \otimes t^k; X \in \mathfrak{g}^{\mathbb{C}}, k \in \mathbb{Z}\}$$

で張られ、 $\widetilde{Lg}^{\mathbb{C}}$ は、交換子積を、

$$[X \otimes t^k + \zeta c, Y \otimes t^l + \eta c] = [X, Y] \otimes t^{k+l} + ktr XY \delta_{k+l, 0} c$$

で定めると、 $\widetilde{Lg}^{\mathbb{C}}$ は Kac-Moody-Lie 環となる。

§2. 無限次元 Heisenberg 群の既約ユニタリー表現の構成

$\widetilde{Lg}^{\mathbb{C}} \supset \widetilde{Lh}^{\mathbb{C}}$ を、

$$\widetilde{Lh}^{\mathbb{C}} = \left\{ \sum_{k \geq 1} x_k A_k + \sum_{k \geq 1} y_k A_k^* + \lambda c; \{x_k\}, \{y_k\} \text{ は } \mathbb{C} \text{ 値急減少数列、} \lambda \in \mathbb{C} \right\}$$

とする。

ただし $A_k = \begin{pmatrix} 0 & t^{k-1} \\ t^k & 0 \end{pmatrix}$ 、 $A_k^* = \begin{pmatrix} 0 & t^{-k} \\ t^{-k+1} & 0 \end{pmatrix}$ である。

$\widetilde{LH}^{\mathbb{C}} \subset \widetilde{LG}^{\mathbb{C}}$ を $\widetilde{Lh}^{\mathbb{C}}$ に対応する部分群。また、 $\widetilde{Lh}^{\mathbb{C}}$ のリアルフォーム \widetilde{Lh} を、

$$\begin{aligned} \widetilde{Lh} = & \\ & \left\{ \sum_{k \geq 1} (\sqrt{-1}a_k + b_k) A_k + \sum_{k \geq 1} (\sqrt{-1}a_k - b_k) A_k^* + \lambda c \right. \\ & \left. ; \{a_k\}, \{b_k\} : \mathbb{R} \text{ 値急減少数列, } \lambda \in \sqrt{-1}\mathbb{R} \right\} \end{aligned}$$

ととり、 $\widetilde{LH} \subset \widetilde{LG}^{\mathbb{C}}$ を \widetilde{Lh} に対応する部分群とする。

今、無限次元 Heisenberg-Lie 環を

$$\mathfrak{h} = \left\{ \begin{pmatrix} 0 & a_1 & a_2 & \cdots & r \\ & \ddots & & & b_1 \\ & & \ddots & & b_2 \\ & & & \ddots & \vdots \\ & & & & 0 \end{pmatrix} ; \{a_k\}, \{b_k\} \text{ は } \mathbb{R} \text{ 値急減少数列 } r \in \mathbb{R} \right\}$$

交換子積 $[X, Y] = XY - YX$

で定義する。

一方 \widetilde{Lh} の交換子積は、

$$\begin{aligned} & \left[\sum_{k \geq 1} (\sqrt{-1}a_k + b_k)A_k + \sum_{k \geq 1} (\sqrt{-1}a_k - b_k)A_k^* + \lambda c, \right. \\ & \left. \sum_{k \geq 1} (\sqrt{-1}a'_k + b'_k)A_k + \sum_{k \geq 1} (\sqrt{-1}a'_k - b'_k)A_k^* + \lambda' c \right] \\ = & 2 \sum_{k \geq 1} (2k-1) ((\sqrt{-1}a_k + b_k)(\sqrt{-1}a'_k - b'_k) - (\sqrt{-1}a'_k + b'_k)(\sqrt{-1}a_k - b_k)) \end{aligned}$$

であるので、 $\widetilde{Lh} \cong h$

ただし同型対応は、

$$\begin{aligned} & \sum_{k \geq 1} (\sqrt{-1}a_k + b_k)A_k + \sum_{k \geq 1} (\sqrt{-1}a_k - b_k)A_k^* + \lambda c \\ \mapsto & \begin{pmatrix} 0 & \cdots & -\sqrt{-1}\sqrt{2k-1}a_k & \cdots & \frac{\sqrt{-1}}{2}\lambda \\ & \ddots & & & \vdots \\ & & \ddots & & \sqrt{2k-1}b_k \\ & & & \ddots & \vdots \\ & & & & 0 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

である。

また、

$$n^c = \left\{ \sum_{k \geq 1} x_k A_k; \{x_k\} \text{ C 値急減少数列} \right\}, \xi = \sqrt{-1} \mathbb{R}c$$

とおくと、 $n^c \cong \widetilde{Lh}/\xi$

ただし、同型対応は、

$$\sum_{k \geq 1} x_k A_k \mapsto \sum_{k \geq 1} x_k A_k + \sum_{k \geq 1} -x_k A_k^* + \xi$$

である。

いま、 $n^c \ni X = \sum_{k \geq 1} x_k A_k$ に対し X のノルム $\|X\|$ を、

$$\|X\|^2 = \sum_{k \geq 1} |x_k|^2$$

で定義する。 $\mathbb{E}_c = n^c$ とおき、このノルムによる完備化を \mathbb{H}_c とかく。そして、

$$\mathbb{E}_c^* = \{ \rho; \mathbb{E}_c \rightarrow \mathbb{C} : \text{連続、C 値線形写像} \}$$

とすると、Gel' f a n d t r i p l e

$$\mathbb{E}_c \subset \mathbb{H}_c \subset \mathbb{E}_c^*$$

が得られ、[2] より、次を満たす \mathbb{E}_c^* 上のホワイトノイズメジャー ν_σ が得られる。

$$\int_{\mathbb{E}_c^*} e^{\frac{\sqrt{-1}}{2}\{z(\zeta_1) + \overline{z(\zeta_2)}\}} d\nu_\sigma(z) = e^{-\frac{\sigma}{2}(\zeta_1, \zeta_2)}$$

この時 [3] により、 \widetilde{LH}^C の $L^2(\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma)$ 上の表現が次のように得られる。

$L^2(\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma) \ni F$ と、

$$\widetilde{LH} \ni g = \exp \begin{pmatrix} 0 & \cdots & \sqrt{2k-1}a_k & \cdots & r \\ & \ddots & & & \vdots \\ & & \ddots & & \sqrt{2k-1}b_k \\ & & & \ddots & \vdots \\ & & & & 0 \end{pmatrix}$$

に対し、

$$(U_\sigma(g)F)(z) = e^{\sigma(-\sqrt{-1}r - \frac{1}{4}\|\gamma\|^2 + \frac{1}{2}\sum_{k \geq 1}(2k-1)(b_k - \sqrt{-1}a_k)z_k)} F(z - \gamma)$$

ただし、

$$z = (z_1, z_2, \dots), a = (a_1, a_2, \dots), b = (b_1, b_2, \dots),$$

$$\gamma = (\gamma_1, \gamma_2, \dots), \gamma_k = \sqrt{-1}a_k + b_k$$

次に経路積分による表現のオペレーターの構成をする。 $\widetilde{Lh} \supset \widetilde{Lh}_n$ を次で定める。

$$\widetilde{Lh}_n = \left\{ \sum_{k \geq 1}^n x_k A_k - \sum_{k \geq 1}^n \bar{x}_k A_k^* + \lambda c; x_k \in \mathbb{C}, \lambda \in \sqrt{-1}\mathbb{R} \right\}$$

すると、 $\widetilde{Lh} \ni Y \mapsto Y_n \in \widetilde{Lh}_n$ となる自然な射影が考えられ、 \widetilde{Lh}_n は、有限次元 Heisenberg Lie 環と同型になる。

$$\text{以後、} Y \in \widetilde{Lh} \text{ は、} \mathfrak{h} \text{ の元 } g = \exp \begin{pmatrix} 0 & \cdots & \sqrt{2k-1}a_k & \cdots & r \\ & \ddots & & & \vdots \\ & & \ddots & & \sqrt{2k-1}b_k \\ & & & \ddots & \vdots \\ & & & & 0 \end{pmatrix}$$

に対応するものとする。すると経路積分 [2] により、 $Y_n \in \widetilde{Lh}_n$ に対して、核関数は、

$$K_{n, Y_n}(w', w, T) = e^{\sigma(-\frac{1}{2}\|w\|^2 + w'(\frac{i\overline{w}}{2} + \frac{i\overline{T}}{2}) + \gamma T(\frac{i\overline{w}}{2} + \frac{i\overline{T}}{2}) - \sqrt{-1}cT)}$$

となる。

そこで、

$$\begin{aligned}\tilde{K}_{n, Y_n}(w', w, T) &= K_{n, Y_n}(w', w, T) e^{\sigma \frac{1}{2} \|w\|^2} \\ &= e^{\sigma(w'(\frac{i\bar{w}}{2} + \frac{i\bar{w}}{2}) + \gamma T(\frac{i\bar{w}}{2} + \frac{i\bar{w}}{4}) - \sqrt{-1}cT)}\end{aligned}$$

と \tilde{K} を置く。

$F \in L^2(\mathbb{C}^n, \frac{\sigma^n}{(2\pi)^n} e^{-\frac{\sigma}{2} \|w\|^2})$ に対して、 $\mathbb{F} \in L^2_n(\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma)$ を、 F によって自然に定義される \mathbb{E}_c^* 上の関数とする。ただし $L^2_n(\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma) \in L^2(\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma)$ は、 n 番目までの変数にのみ依存する関数の集合とする。

$$(F(w_1, w_2, \dots, w_n) = \mathbb{F}(w_1, w_2, \dots, w_n, \dots))$$

また、

$$\mathbb{K}_Y(\zeta', z, T) = e^{\sigma(\zeta'(\frac{i\bar{z}}{2} + \frac{i\bar{z}}{2}) + \gamma T(\frac{i\bar{z}}{2} + \frac{i\bar{z}}{4}) - \sqrt{-1}cT)}$$

と定義する。ただし、 $z \in \mathbb{E}_c^*$, $\zeta' \in \mathbb{E}_{c,n} \subset \mathbb{E}_c$ である。

また、 $\mathbb{E}_{c,n}$ は、 \mathbb{E}_c の部分空間で、 $n+1$ 番目以降の成分が 0 のものとする。

すると、

$$\begin{aligned}& \int_{\mathbb{C}^n} \frac{\sigma^n dw d\bar{w}}{(2\pi)^n} e^{-\sigma \frac{1}{2} \|w\|^2} \tilde{K}_{n, Y_n}(w', w, T) F(w) \\ &= e^{\sigma(-\sqrt{-1}rT - \frac{1}{4} \sum_{k=1}^n (2k-1) |\gamma_k|^2 T^2 + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n (2k-1) (b_k - \sqrt{-1}a_k) w_k T)} F(w - T\gamma)\end{aligned}$$

であるので、

$$\begin{aligned}& \int_{\mathbb{E}_c^*} d\nu_\sigma(z) \tilde{\mathbb{K}}_Y(\zeta', z, T) \mathbb{F}(z) \\ &= e^{\sigma(-\sqrt{-1}rT - \frac{1}{4} \sum_{k \geq 1}^n (2k-1) |\gamma_k|^2 T^2 + \frac{1}{2} \sum_{k \geq 1}^n (2k-1) (b_k - \sqrt{-1}a_k) z_k T)} \mathbb{F}(z - T\gamma) \\ &\longrightarrow (U_\sigma(\exp TY) \mathbb{F})(z) \quad (n \rightarrow \infty) \quad \mathbb{F} \in L^2(\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma)\end{aligned}$$

定理 1

以上により、無限次元 Heisenberg 群の表現に対応する核関数が、経路積分で得られる。

§3. Kac-Moody-Lie環の表現の構成

命題 2

$$(dU_\sigma(X)F)(z) = \frac{d}{dt} \Big|_{t=0} (U_\sigma(\exp tX)F)(z)$$

と dU_σ を定義することにより、 \widetilde{Lh} の表現を得る。

この表現を複素スリニアールに拡張することにより $\widetilde{Lh}^{\mathbb{C}}$ の表現を得る。

$$dU_\sigma(A) \mapsto \sum_{k \geq 1} \frac{\partial}{\partial x_k},$$

$$dU_\sigma(A^*) \mapsto \sigma \sum_{k \geq 1} (2k-1)x_k,$$

$$dU_\sigma(c) \mapsto \frac{\sqrt{-1}\sigma}{2} I.$$

系 2

dU_σ より、 π_σ を以下のように導く。

$$\begin{array}{ccc} (\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma) & \longrightarrow & (\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma) \\ dU_\sigma \downarrow & & \downarrow \pi_\sigma \\ (\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma) & \longrightarrow & (\mathbb{E}_c^*, \nu_\sigma) \end{array}$$

$\sigma = 2$ のとき、 π_σ は、[4] の表現に等しい。

以上で、[4] の、 $A_{1,0}$ タイプの表現のオペレーターが計算できた。

$A_{k,1}$ タイプについては、表現は以下のようにになっている。

$$\sum_{k \in \mathbb{Z}} A_{k,1} U^k \mapsto \frac{1}{2} (e^{\sum_{k \geq 1} 2u^k z_k} e^{-\sum_{k \geq 1} \frac{2}{k} u^{-k} \frac{\partial}{\partial z_k}} - 1)$$

これを変形して、次の式を得る。

$$2 \sum_{k \in \mathbb{Z}} A_{k,1} U^k + c \mapsto e^{\sum_{k \geq 1} 2u^k z_k} e^{-\sum_{k \geq 1} \frac{2}{k} u^{-k} \frac{\partial}{\partial z_k}}$$

この表現に対応するオペレーターが、§2 の経路積分 ($\sigma = 2$) を使って、以下のように導かれる。(ただし、 Y, Y_n は §2 のとおり。)

$$\begin{aligned} & \lim_{n \rightarrow \infty} e^{\sum_{k=1}^n |\gamma_k|^2 T^2} \int_{\mathbb{E}_c^*} d\nu_\sigma(z) \widetilde{\mathbb{K}}_{Y_n}(\zeta', z, T) \mathbb{F}(z) \\ & = e^{2(-\sqrt{-1}rT - \frac{1}{4} \sum_{k \geq 1} (2k-1) + \frac{1}{2} \sum_{k \geq 1} (2k-1)(b_k - \sqrt{-1}a_k)z_k T)} \mathbb{F}(z - T\gamma) \end{aligned}$$

定理 3

§2 で求めた経路積分を上記のように変形すると、[4] の $A_{k,1}$ タイプの表現に対応するオペレーターが得られる。

REFERENCES

1. A.Pressley and G.Segal, *Loop Groups*, Clarendon Press. Oxford (1986).
2. 飛田 武幸, ブラウン運動, 岩波書店 (1975).
3. T.Hashimoto, K.Ogura, K.Okamoto, R.Sawae and H.Yasunaga, *Kirillov-Kostant theory and Feynman path integrals on coadjoint orbits I*, Hokkaido. Math. Jour. **20** (1991), 353-405.
4. V.G.Kac and D.H.Peterson, *Lectures on the infinit wedge-representation and the MKP hierarchy*, Montreal University Press (1986), 140-184.
5. G.S. Agarwal and E.Wolf, *Calculus for functions of noncommuting operators and general phase -space methods in quantum mechanics I. Mapping theorems and ordering of functions of noncommuting operators*, Phys. Rev. D **2** (1970), 2161-2186.
6. R.P. Feynman, *Space-time approach to non-relativistic quantum mechanics*, Rev. Mod. Phys. **20** (1948), 367-387.
7. T.Hashimoto, K.Ogura, K.Okamoto and R.Sawae, *Kirillov-Kostant theory and Feynman path integrals on coadjoint orbits on $SU(2)$ and $SU(1,1)$* , RIMS-812 **29** (1991), -.
8. L.D.Faddeev, *Introduction to Functional Method*, North-Holland Publishing Company (1976), 1-40.
9. I.B.Frenkel and V.G.Kac, *Basic Representations of Affain Lie Algebras and Dual Resonance Models*, Invent. Math. **62** (1980), 23-66.
10. I.B.Frenkel, *Orbital theory for affine Lie algebras*, Invent. Math. **77** (1984), 301-352.
11. A.Tsuchiya and Y.Kanie, *Unitary Representations of the Virasoro Algebras*.
12. A.Tsuchiya, K.Ueno and Y.Yamada, *Conformal Field Theory on Universal Family of Stable Curves with Guage Symmetries*, Adv.Studies in Pure Math. **19** (1989), 459-566.

*Department of Mathematics
Faculty of Science
Hiroshima University*