

Oscillator 群の Paley-Wiener 型定理

京大 理 野村隆昭

$H$  を 3次元の Heisenberg 群,  $\mathfrak{g}$  を  $H$  の Lie algebra とし,  
 $\{P, Q, E\}$  を  $\mathfrak{g}$  の basis で  $[P, Q] = E$  なるものとする.  
 $(x, y, z) \in \mathbb{R}^3$  に対し,  $h(x, y, z) = xP + yQ + zE$   
とおく. 以下では,  $u = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$  とおいて,  $h(x, y, z)$  を  
 $h(u, z)$  と書くこともある. 今, 指数写像  $\exp$  で  $H$  と  $\mathfrak{g}$  の  
underlying manifold を同一視すると,  $H$  の群演算は

$$h(x, y, z)h(x', y', z') = h(x + x', y + y', z + z' + (xy' - x'y)/2)$$

となる.  $Z(H)$  で  $H$  の中心を表すことにすると

$$Z(H) = \{h(0, 0, z) ; z \in \mathbb{R}\}$$

である.  $0 \neq \forall \lambda \in \mathbb{R}$  に対し

$$\pi_\lambda(h)f(t) = [\exp -i\lambda(z + tx - \frac{xy}{2})] f(-y + t) \quad (f \in L^2(\mathbb{R}))$$

$$h = h(x, y, z)$$

とおくと,  $\{\pi_\lambda, L^2(\mathbb{R})\}$  は  $H$  の既約ユニタリ表現で,  $Z(H)$   
に制限したとき,  $h(0, 0, z) \mapsto e^{-i\lambda z} \cdot \text{Id}$  となる unique  
な (up to unitary equivalence) ものである.

$$K = SO(2) = \left\{ k(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} ; 0 \leq \theta < 2\pi \right\}$$

は,  $H$  に  $\text{Aut } H$  の元として,  $k \cdot h(u, z) = h(k \cdot u, z)$  で作用する. この作用を使って, 半直積  $G = H \rtimes K$  を作る.

今,  $\forall k \in K$  に対して,  $\pi_\lambda^k(h) = \pi_\lambda(k^{-1} \cdot h)$  とおくと,  $\pi_\lambda$  と  $\pi_\lambda^k$  はユニタリ同値である. 従って

$$W(k, \lambda)^{-1} \pi_\lambda(h) W(k, \lambda) = \pi_\lambda^k(h)$$

をみたす  $L^2(\mathbb{R})$  上のユニタリ作用素  $W(k, \lambda)$  が存在する.

この  $W(k, \lambda)$  は次の様にして求めることができる.

通常の Schwartz 空間  $\mathcal{S}(\mathbb{R})$  を定義域とする常微分作用素

$$\Delta_0 = -(d/dt)^2 + t^2 - 1$$

を考える.  $\Delta_0$  は  $L^2(\mathbb{R})$  上の本質的自共役であり, その閉包を  $\Delta$  とすると,  $\Delta$  は自共役. 従って,  $W_1(\theta) = \exp(i\frac{\theta}{2} \Delta)$  とおくと,

$$W_1(\theta) \pi_1(u, z) W_1(\theta)^{-1} = \pi_1(k(\theta) \cdot u, z)$$

となる.  $L^2(\mathbb{R})$  上の作用素  $S(r)$  ( $r > 0$ ),  $\sigma$  を

$$S(r)f(t) = r^{-1/4} f(r^{-1/2}t), \quad \sigma f(t) = \overline{f(t)}$$

を定義し,

$$W(\theta, \lambda) = \begin{cases} S(\lambda)^{-1} W_1(\theta) S(\lambda) & (\lambda > 0) \\ \sigma S(|\lambda|)^{-1} W_1(\theta) S(|\lambda|) \sigma & (\lambda < 0) \end{cases}$$

とおくと

$$W(\theta, \lambda) \pi_\lambda(u, z) W(\theta, \lambda)^{-1} = \pi_\lambda(k(\theta) \cdot u, z)$$

そこで,

$$U(g; \ell, \lambda) = e^{-i\ell\theta} \pi_\lambda(h) W(\theta, \lambda) \quad (g = hk(\theta))$$

$$(\ell \in \mathbb{Z}, \quad \lambda \in \mathbb{R} - \{0\})$$

とおくと,  $\{U(\cdot; \ell, \lambda), L^2(\mathbb{R})\}$  は  $G$  の既約ユニタリ表現

で,  $U(\cdot; \ell, \lambda)$  の  $H$  への制限は  $\pi_\lambda$  である.

$\phi_n$  を  $n$ -th Hermite 函数

$$\phi_n(t) = \frac{(-1)^n}{(2^n \cdot n! \cdot \pi^{1/2})^{1/2}} e^{t^2/2} (d/dt)^n e^{-t^2} \quad (n \in \mathbb{Z}_+)$$

とすると,  $\{\phi_n; n \in \mathbb{Z}_+\}$  は  $L^2(\mathbb{R})$  の CONS をなす. 上

で定義した  $S(r)$  を使って,  $\phi_n^\lambda = S(|\lambda|)^{-1} \phi_n$  とおく. 各

$\lambda \neq 0$  に対し,  $S(|\lambda|)$  はユニタリであるから,  $\{\phi_n^\lambda;$

$n \in \mathbb{Z}_+\}$  も  $L^2(\mathbb{R})$  の CONS である. 行列要素

$$u_{mn}(g; \ell, \lambda) = (U(g; \ell, \lambda) \phi_n^\lambda, \phi_m^\lambda)$$

は次の様に書ける.  $L_n^\alpha(x)$  を Laguerre の多項式

$$L_n^\alpha(x) = \frac{1}{n!} e^x x^{-\alpha} (d/dx)^n (e^{-x} x^{n+\alpha})$$

とし

$$L_n^\alpha(x) = \left[ \frac{n!}{\Gamma(n+1+\alpha)} \right]^{1/2} e^{-x/2} x^{\alpha/2} L_n^\alpha(x)$$

とおくと

$$u_{mn}(g; \ell, \lambda) =$$

$$= (-1)^{\varepsilon(n,m)} e^{i(n \operatorname{sgn} \lambda - \ell)\theta} e^{i(n-m)\phi} e^{-i\lambda z} L_{\operatorname{Min}(m,n)}^{|m-n|}(|\lambda|r^2/2)$$

$$\left( \begin{array}{l} g = h(x, y, z)k(\theta), \quad y + ix = re^{i\phi} \\ \varepsilon(n, m) = \frac{n - m + |n - m|}{2} \end{array} \right)$$

各  $\rho > 0$  と  $\alpha \geq 0$  に対して

$$L_{n,\rho}^\alpha(x) = (\rho/2)^{1/2} L_n^\alpha(\rho x/2) \quad (n \in \mathbb{Z}_+)$$

とおく.  $\{L_{n,\rho}^\alpha; n \in \mathbb{Z}_+\}$  は  $L^2(0, \infty)$  において CONS  
となる.  $f \in L^2(0, \infty)$  に対して,  $\{L_{n,\rho}^\alpha; n \in \mathbb{Z}_+\}$  に関す  
るその Fourier 係数を  $\{a_n^\alpha(f; \rho); n \in \mathbb{Z}_+\}$  とおく. す  
なわち

$$a_n^\alpha(f; \rho) = \int_0^\infty f(t) L_{n,\rho}^\alpha(t) dt$$

対応  $f \mapsto \{a_n^\alpha(f; \rho); n \in \mathbb{Z}_+\}$  を Fourier-Laguerre  
変換と呼ぶことにする. 各  $T > 0$  に対して

$$L_T^2(0, \infty) = \{f \in L^2(0, \infty); f(t) = 0 \text{ a.e. } t > T\}$$

とおき,  $\mathcal{L}_T^2(\rho; \alpha)$  ( $\rho > 0, \alpha \geq 0$ ) を, 次の条件をみたす,  
 $\mathbb{Z}_+$  で定義された数列  $\{a_n\} \in \ell^2 \equiv \ell^2(\mathbb{Z}_+)$  の全体とする.

$$\limsup_{n \rightarrow \infty} n \left| \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} (-1)^k \left[ \frac{k!}{\Gamma(k+1+\alpha)} \right]^{1/2} a_k \right|^{1/n} \leq \frac{\rho T}{2}$$

$L_T^2(\rho, \alpha)$  が  $L^2$  の線型部分空間であることを容易に示す。

定理 1.  $\rho > 0, \alpha \geq 0$  を固定する. このとき, Fourier-Laguerre 変換  $f \mapsto \{a_n^\alpha(f; \rho)\}$  は  $L_T^2(0, \infty)$  から  $L_T^2(\rho; \alpha)$  の上への線型同型写像である.

この定理に, 古典的 Riesz-Fischer の定理を援用すると,  $L_T^2(\rho; \alpha)$  は  $L^2$  に閉じていることがわかる. また,  $L_{n, \rho}^\alpha$  は  $L_T^2(0, \infty)$  に属さないのよ,  $n$  番目だけが 1, 他は全て 0 という数列は,  $L_T^2(\rho, \alpha)$  に属さないことに注意する.

定理 1 の証明は [1] を参照せよ. 手段としては, 通常 Laplace 変換が,  $L^2(0, \infty)$  を右半面の Hardy 空間  $H^2$  に写すこと,  $\Omega_{n, \rho}^\alpha$  を  $L_{n, \rho}^\alpha$  の Laplace 変換とすると

$$f = \sum a_n L_{n, \rho}^\alpha \quad \text{in } L^2(0, \infty)$$

$$\Leftrightarrow F(s) = \sum a_n \Omega_{n, \rho}^\alpha \quad \left( \begin{array}{l} \text{Re } s > 0 \text{ で絶対} \\ \text{(F は } f \text{ の Laplace 変換)} \quad \text{Re } s \geq \delta > 0 \text{ で一様} \end{array} \right)$$

が成立すること, 及び指数型整函数の Taylor 展開における係数の評価を用いる.

$$Q_T = \{h(x, y, z)k; |x|^2 + |y|^2 \leq T, |z| \leq T, k \in K\}$$

とし,  $L_T^2(G)$  において,  $f \in L^2(G)$  で  $\text{supp } f \subset Q_T$  なるも

の全体,  $L^2(\mathcal{G}) \ni f$  を

$$f(k(\phi)h(o, r, z)k(\psi)) = e^{-ip\phi} f[r, z] e^{-iq\psi}$$

for some measurable function such that

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_0^{\infty} |f[r, z]|^2 r dr dz < \infty$$

となるものの全体を  $L_{pq}^2$ ,  $L_{pq, T}^2 = L_{pq}^2 \cap L_T^2(\mathcal{G})$  とおく. 以下,  $f[\cdot] = Rf$  と書く. このとき,

$f \in L_{pq, T}^2 \Rightarrow Rf[r, z] = 0$  a.e. for  $r > T^{1/2}$  or  $|z| \geq T$  に注意する. 更に,  $f \in L_{pq, T}^2$  のとき

$$\Phi f[r, \lambda] = \int_{-\infty}^{\infty} Rf[r, z] e^{-i\lambda z} dz$$

とおき, 各  $n \in \mathbb{Z}$  に対し,  $H_{pq, T}(n)$  をもって

$$\Phi f[r, m\pi/T] = 0 \quad \text{a.e. } r > 0 \quad \text{and any } m \neq n \quad (m \in \mathbb{Z})$$

を以て  $f \in L_{pq, T}^2$  の全体とする.

$$\psi_{n, T}(z) = \begin{cases} (2T)^{-1/2} e^{in\pi z/T} & |z| \leq T \\ 0 & |z| > T \end{cases}$$

$$F_f(r; n) = (2T)^{-1/2} \Phi f[r, n\pi/T]$$

とおくと

$$f \in H_{pq, T}(n) \Rightarrow Rf[r, z] = F_f(r; n) \psi_{n, T}(z)$$

従って,  $f \in H_{pq, T}(n)$  のとき,

$$\int_G f(g) u_{mn}(g; \ell, \lambda) dg = \delta_{m \operatorname{sgn} \lambda, p+\ell} \delta_{n \operatorname{sgn} \lambda, q+\ell} (-1)^{\varepsilon_\lambda(p, q)} |\lambda|^{-1/2} \times$$

$$\times \int_{-T}^T \psi_{n, T}(z) e^{-i\lambda z} dz \int_0^\infty F_f(r^{1/2}; n) L_{M_\lambda(p+\ell, q+\ell), |\lambda|}^{|p-q|}(r) dr$$

$$\left( \begin{array}{l} \varepsilon_\lambda(p, q) = [(q-p) \operatorname{sgn} \lambda + |q-p|] \\ M_\lambda(p, q) = \operatorname{Min}(p \operatorname{sgn} \lambda, q \operatorname{sgn} \lambda) \end{array} \right)$$

$\varphi_T(\lambda) = (2T^{-1})^{1/2} (\sin T\lambda)/\lambda$  とし, 各  $n \in \mathbb{Z}$  に対し

$$\varphi_{n, T}(\lambda) = \varphi_T(\lambda - \frac{n\pi}{T})$$

とおく.  $\mathcal{A}_\alpha$  ( $\alpha \geq 0$ ) を次の性質を持つ写像  $a: \mathbb{R}_+^x \rightarrow \ell^2$  の全体とする.

(i)  $\exists \beta_0 > 0$  such that  $a(\beta_0) \in \ell_T^2(\beta_0, \alpha)$

(ii)  $c_{mn}^\alpha(\rho_1, \rho_2) = \int_0^\infty L_{n, \rho_2}^\alpha(t) L_{m, \rho_1}^\alpha(t) dt$  とおき,

$C^\alpha(\beta_1, \beta_2)$  を無限行列  $(C_{mn}^\alpha(\beta_1, \beta_2))$  の定める  $\ell^2$  上の  $L$ -タリ作用素とすると,

$$a(\beta_1) = C^\alpha(\beta_1, \beta_2) a(\beta_2)$$

ここで, (i), (ii) より,  $\forall \beta > 0$  に対し,  $a(\beta) \in \ell_T^2(\beta, \alpha)$  となることに注意しておく.

$\mathcal{H}_{\rho, T}(n)$  を次の形に書ける函数  $H$  on  $\mathbb{Z} \times \mathbb{R}_+^x$  の全体とする.

$$F(\ell, \lambda) = \begin{cases} (-1)^{\varepsilon_\lambda(p, q)} |\lambda|^{-1/2} a_{M_\lambda(p+\ell, q+\ell)} (|\lambda|) \varphi_{n, T}(\lambda) & \text{for } M_\lambda(p+\ell, q+\ell) \geq 0 \\ 0 & \text{for } M_\lambda(p+\ell, q+\ell) < 0 \end{cases}$$

for some  $a \in A_{|p-q|}$

$F \in \mathcal{H}_{p, q, T}(n)$  のとき,

$$\|F\|^2 = \frac{1}{(2\pi)^2} \sum_{\ell=-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\ell, \lambda)|^2 |\lambda| d\lambda < \infty$$

であり, このノルムで  $\mathcal{H}_{p, q, T}(n)$  は Hilbert 空間になっている.

$G$  上の Haar 測度を,  $K$  上の正規化された Haar 測度  $dk$  と  $\mathbb{R}^3$  の通常の Lebesgue 測度を用いて

$$\int f(g) dg = \int_K dk \int_{\mathbb{R}^3} f(h(x, y, z)k) dx dy dz$$

と正規化して行く.

定理 2  $\mathcal{F}_{p, q} : f \mapsto \int f(g) \psi_{(p+\ell)sgn\lambda, (q+\ell)sgn\lambda}(g; \ell, \lambda) dg$  は  $\mathcal{H}_{p, q, T}(n)$  から  $\mathcal{H}_{p, q, T}(n)$  への unitary な写像である.

$L^2_{p, q, T} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \oplus \mathcal{H}_{p, q, T}(n)$  であるから,  $\mathcal{H}_{p, q, T} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \oplus \mathcal{H}_{p, q, T}(n)$  とすると,  $\mathcal{F}_{p, q}$  は  $L^2_{p, q, T}$  から  $\mathcal{H}_{p, q, T}$  への unitary な写像であることがわかる. 更に,  $F \in \mathcal{H}_{p, q, T}$ ,  $F = \sum F_n$  ( $F_n \in \mathcal{H}_{p, q, T}(n)$ ) とすると



定理3  $F(l, \lambda) = \sum F_n(l, \lambda)$  は,  $l \in \mathbb{Z}$  と  $\lambda \in \mathbb{R}^x$  に関して一様収束する.

定理3と  $\nu \in \mathbb{Z}$ ,  $\delta \in \mathbb{Z}$  に渡って加えれば,  $L_T^2(G)$  の像が特徴付けられるが, 本稿では述べない. 詳しくは [1] と参照されたい.

なお, 急減少関数の特徴付けに関しては [2] と参照されたい.

## 文 献

- [1] T. Nomura, The Paley-Wiener type theorem for the oscillator group, Preprint, 1980.
- [2] D. Geller, Fourier analysis on the Heisenberg group I. Schwartz space, J. Funct. Anal., 36(1980), 205-254.