

## ПРОСТРАНСТВО ФОКА НА ПЛОСКОСТИ ЛОБАЧЕВСКОГО ДУАЛЬНОГО ПЕРЕМЕННОГО<sup>1</sup>

В. Ф. Молчанов

Пусть  $\Lambda$  – алгебра дуальных чисел  $z = x + iy$ ,  $x, y \in \mathbb{R}$ ,  $i^2 = 0$ . Она линейно изоморфна (над  $\mathbb{R}$ ) плоскости  $\mathbb{R}^2$ . Для числа  $z = x + iy$  сопряженное число есть  $\bar{z} = x - iy$  и вещественная часть есть  $\operatorname{Re} z = x$ . Плоскостью Лобачевского дуального переменного назовем полосу  $\mathcal{L}$  на плоскости  $\Lambda$ , задаваемую неравенством  $z\bar{z} < 1$ , или  $x^2 < 1$ .

В настоящей работе мы рассматриваем аналог пространства Фока для многообразия  $\mathcal{L}$ . Этот аналог может быть основой для построения квантования на  $\mathcal{L}$ . По поводу пространства Фока на классической плоскости Лобачевского (круг  $z\bar{z} < 1$  на плоскости  $\mathbb{C}$ ) см., например, [3]. Аналог пространства Фока для всей плоскости  $\Lambda$  был рассмотрен в работе [2].

Пусть  $G$  обозначает группу  $SU(1, 1; \Lambda)$ , состоящую из матриц

$$g = \begin{pmatrix} a & b \\ \bar{b} & \bar{a} \end{pmatrix}, \quad a, b \in \Lambda, \quad a\bar{a} - b\bar{b} = 1.$$

Она распадается на две связные части. Связная компонента  $G_e$ , содержащая единичную матрицу, есть подгруппа, характеризующаяся тем, что  $\operatorname{Re} a \geq 1$ . Она изоморфна группе гиперболических движений плоскости  $\mathbb{R}^2$ .

Многообразие  $\mathcal{L}$  является орбитой группы  $G$  относительно дробно-линейного действия

$$z \mapsto z \cdot g = \frac{az + \bar{b}}{bz + \bar{a}},$$

так что группой движений многообразия  $\mathcal{L}$  является  $G/\pm E$ , или  $G_e$ . Инвариантная мера на  $\mathcal{L}$  есть

$$d\mu(z) = \frac{dxdy}{(1 - z\bar{z})^2} = \frac{dxdy}{(1 - x^2)^2}.$$

Мы рассматриваем функции  $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$  дуального переменного  $z$  со значениями в  $\Lambda$ . Уравнения Коши–Римана имеют вид  $u_x = v_y$ ,  $u_y = 0$ . Следовательно, аналитическая функция есть

$$f(z) = \varphi(x) + i[\varphi'(x)y + \psi(x)], \quad z = x + iy, \tag{1}$$

штрих – дифференцирование. Будем считать, что  $\varphi(x)$  – гладкая функция (непрерывно дифференцируемая), а  $\psi(x)$  – непрерывная функция. Производная  $d/dz$

<sup>1</sup>Работа поддержана грантами: РФФИ 05-01-00074а, 05-01-00001а, 06-06-96318 р\_центр\_a, Голландской организации научных исследований (NWO) 047-017-015, Научной программой "Развитие научного потенциала высшей школы" РНП.2.1.1.351 и Темпланом 1.2.02.

действует как  $\partial/\partial x$ , так что если функции  $f$  отвечает пара  $(\varphi, \psi)$ , то производной  $df/dz$  отвечает пара  $(\varphi', \psi')$  (если  $\varphi'', \psi'$  непрерывны). Многочлен  $f(z)$  есть  $f(x) + iyf'(x)$ . Степень с вещественным показателем  $\mu$  для числа  $z = x + iy$  с положительной вещественной частью ( $x > 0$ ) определяется с помощью биномиального разложения, а именно,

$$(x + iy)^\mu = x^\mu + i\mu x^{\mu-1}y.$$

Назовем пространством Фока  $\mathcal{F}_\sigma$  на  $\mathcal{L}$  совокупность аналитических на  $\mathcal{L}$  функций  $f(z)$ , для которых функции  $\varphi(x)$  и  $\psi(x)$ , см. (1), содержатся в пространстве  $L^2$  на интервале  $(-1, 1)$  по мере  $(1 - x^2)^{-2\sigma-2} dx$ , где  $\sigma$  – вещественное число такое, что  $\sigma < -1/2$ . Аналог постоянной Планка есть  $h = 1/(-2\sigma - 2)$ . Определим "скалярное произведение" (эрмитову форму над  $\Lambda$ )

$$(f_1, f_2) = c \int_{\mathcal{L}} f_1(z) \overline{f_2(z)} (1 - z\bar{z})^{-2\sigma-2} \delta(y) dx dy, \quad (2)$$

где  $\delta(y)$  – дельта-функция Дирака на прямой,  $z = x + iy$ . Формулу (2) можно переписать так:

$$\begin{aligned} (f_1, f_2) = c & \left\{ \int_{-1}^1 \varphi_1(x) \varphi_2(x) (1 - x^2)^{-2\sigma-2} dx \right. \\ & \left. - i \int_{-1}^1 \begin{vmatrix} \varphi_1(x) & \varphi_2(x) \\ \psi_1(x) & \psi_2(x) \end{vmatrix} (1 - x^2)^{-2\sigma-2} dx \right\}. \end{aligned}$$

Нормирующий множитель  $c$  взят так, чтобы  $(1, 1) = 1$ , он равен

$$c = \frac{\Gamma(\lambda + 1)}{\sqrt{\pi} \Gamma(\lambda + 1/2)},$$

где

$$\lambda = -2\sigma - \frac{3}{2}.$$

В отличие от классического случая система функций  $\{z^n\}$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$ , не является ортогональной. Оказывается, что  $(z^n, z^m) = 0$  только при нечетном  $n + m$ , а при четном  $n + m$  мы имеем

$$(z^n, z^m) = \frac{(1/2)^{[n+m]}}{(\lambda + 1)^{[n+m]}}.$$

Здесь и дальше мы используем обозначение

$$a^{[k]} = a(a+1)\dots(a+k-1) = \frac{\Gamma(a+k)}{\Gamma(a)}.$$

Ортогонализация системы  $\{z^n\}$  приводит к системе функций (многочленов)

$$\begin{aligned} f_n(z) &= p_{\lambda,n}^{-1} C_n^\lambda(z) \\ &= \sum_{m=0}^{[n/2]} \binom{n}{2m} \frac{(1/2)^{[m]}}{(-\lambda - n + 1)^{[m]}} z^{n-2m}, \end{aligned}$$

где  $C_n^\lambda(z)$  – многочлен Гегенбауэра степени  $n$ , а  $p_{\lambda,n}$  – его старший коэффициент, см. [1] 10.9. Скалярный квадрат функции  $f_n$  равен

$$\omega_n = (f_n, f_n) = 2^{-2\lambda-2n+1} \frac{n! \Gamma(2\lambda + n)}{\Gamma(\lambda + n) \Gamma(\lambda + n + 1)}.$$

Всякая функция  $f \in \mathcal{F}_\sigma$  разлагается в ряд по системе  $\{f_n\}$ :

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n f_n(z), \quad a_n = \frac{(f, f_n)}{\omega_n}.$$

Обозначим через  $\Phi(z, \bar{w})$  ядро Бергмана, отвечающее системе  $\{f_n\}$ :

$$\Phi(z, \bar{w}) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f_n(z) \overline{f_n(w)}}{\omega_n}.$$

Как функция от  $z$ , это ядро есть обобщенная функция

$$\Phi_{\bar{w}}(z) = \Phi(z, \bar{w}) = \delta(x - u) + i(y + v)\delta'(x - u),$$

где  $z = x + iy$ ,  $w = u + iv$ . Она обладает воспроизведяющим свойством:

$$(f, \Phi_{\bar{w}}) = f(w).$$

Таким образом, ядро  $\Phi(z, \bar{w})$  является переполненной системой в пространстве  $\mathcal{F}_\sigma$  (системой когерентных состояний).

Определим представление  $T_\sigma$  группы  $G_e$  в пространстве  $\mathcal{F}_\sigma$  формулой

$$(T_\sigma(g)f)(z) = f(z \cdot g)(bz + \bar{a})^{2\sigma}. \quad (3)$$

Для элементов  $g$  из группы  $G_e$  вещественная часть  $\operatorname{Re}(bz + \bar{a})$  положительна, поэтому степень в (3) определена корректно.

Алгебра Ли  $\mathfrak{g}$  группы  $G_e$  имеет своим базисом матрицы

$$L_0 = \begin{pmatrix} i/2 & 0 \\ 0 & -i/2 \end{pmatrix}, \quad L_1 = \begin{pmatrix} 0 & -i/2 \\ i/2 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 1/2 \\ 1/2 & 0 \end{pmatrix}.$$

В представлении  $T_\sigma$  этим элементам отвечают следующие дифференциальные операторы

$$\begin{aligned} T_\sigma(L_0) &= iz \frac{d}{dz} - i\sigma, \\ T_\sigma(L_1) &= \frac{i}{2}(1 + z^2) \frac{d}{dz} - i\sigma z, \\ T_\sigma(L_2) &= \frac{1}{2}(1 - z^2) \frac{d}{dz} + \sigma z. \end{aligned}$$

На степени  $z^n$  эти операторы действуют следующим образом:

$$T_\sigma(L_0)z^n = i(n-z)z^n, \quad (4)$$

$$T_\sigma(L_1)z^n = \frac{i}{2}(n-2\sigma)z^{n+1} + \frac{i}{2}nz^{n-1}, \quad (5)$$

$$T_\sigma(L_2)z^n = \frac{1}{2}(2\sigma-n)z^{n+1} + \frac{1}{2}z^{n-1}. \quad (6)$$

Напишем еще действие на  $f_n$  элемента  $L_2$ :

$$T_\sigma(L_2)f_n = \frac{1}{2}(2\sigma-n)f_{n+1} + \frac{n(n-4\sigma-4)(n-2\sigma-3)}{8(n-2\sigma-3/2)(n-2\sigma-5/2)}f_{n-1}. \quad (7)$$

Отсюда следует, что для  $\sigma < -1/2$  представление  $T_\sigma$  неприводимо.

Для  $2\sigma = 0, 1, 2, \dots$  формулы (4) – (6), а также (7), определяют представление группы  $G_e$  в пространстве многочленов от  $z$  степени не выше  $2\sigma$ . Это пространство имеет размерность  $2\sigma + 1$  над  $\Lambda$ .

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Г. Бейтмен, А. Эрдейи. Высшие трансцендентные функции. Функции Бесселя, функции параболического цилиндра, ортогональные многочлены. М.: Наука, 1966.
2. В. Ф. Молчанов. Пространство Фока на плоскости дуального переменного. Вестник Тамбовского унив. Сер. Ест. техн. науки, 2002, том 7, вып. 1, 52–53.
3. А. М. Переломов. Обобщенные когерентные состояния и их применения. М.: Наука, 1987.