

где

$$\omega(\tau) = \frac{1}{8\pi}(2\tau + 1)\text{ctg}\tau\pi\Gamma(\tau + \nu + 1)\Gamma(-\tau + \nu),$$

так что

$$\omega(-\frac{1}{2} + i\rho) = \frac{1}{4\pi}\rho\text{th}\rho\pi \left| \Gamma\left(\frac{n-2}{2} + i\rho\right) \right|^2.$$

Наметим доказательство теоремы. Сначала мы находим резольвенту $R_\lambda = (\lambda E - L)^{-1}$ оператора L .

Пусть

$$Z_\tau(c) = (c^2 + 1)^{\nu/2} \int_0^\pi (c^2 + \sqrt{c^2 + 1} \cdot \cos \alpha)_+^{\tau-\nu} (\sin \alpha)^{2\nu} d\alpha.$$

Функции $Z_\tau(c)$ и $\widehat{Z}_\tau(c)$ образуют базис в пространстве решений уравнения (1), они квадратично интегрируемы на $-\infty$ и $+\infty$, соответственно. Поэтому ядро резольвенты при $\text{Im}\lambda \neq 0$ есть

$$K_\lambda(c, x) = \begin{cases} W_0^{-1} \widehat{Z}_\tau(c) Z_\tau(x), & c > x, \\ W_0^{-1} Z_\tau(c) \widehat{Z}_\tau(x), & c < x, \end{cases}$$

где $\lambda = \tau(\tau + 1)$ и W_0 – коэффициент вронскиана: $W = W_0(c^2 + 1)^{-1}$.

Функция B_τ выражается через Z_τ и \widehat{Z}_τ :

$$B_\tau = b_\nu \left[e^{i\pi\tau/2} Z_\tau + e^{-i\pi\tau/2} \widehat{Z}_\tau \right],$$

где $b_\nu^{-1} = 2^\nu \sqrt{\pi} \Gamma(\nu + 1/2)$. Переходя от λ к τ и от Z_τ, \widehat{Z}_τ к B_τ, \widehat{B}_τ и используя теорему Титчмарша-Кодаиры, мы получим разложение:

$$(f, h) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} (2\tau + 1)(S_\tau f, h) \Big|_{\tau=-1/2+i\rho} d\rho,$$

где $S_\tau = R_\lambda$. Под интегралом можно оставить только четную часть по ρ подинтегральной функции. После этого мы и получим (2).

Отметим, что коэффициент W_0 дается формулой

$$W_0 = b_\nu^{-2}(2\tau + 1)p(\tau)p(-\tau - 1)\text{ctg}\tau\pi,$$

где $p(\tau)$ – коэффициент перед z^τ в асимптотике функции $P_\tau^{-\nu}(z)$ на бесконечности (см. [1], 3.9 (19)):

$$p(\tau) = \frac{2^\tau \Gamma(\tau + 1/2)}{\sqrt{\pi} \Gamma(\tau + \nu + 1)}.$$

ЛИТЕРАТУРА

1. Molchanov V.F. Harmonic analysis on a pair of hyperboloids. Preprint Univ. Leiden, MI2004-04, 2004. 21 p.
2. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. Т. 1. М.: Наука, 1965.

БЛАГОДАРНОСТИ: Работа выполнена при поддержке грантов Минобр. РФ Е02-1.0-156, НТП "Университеты России" ур.04.01.052, НИР темплана 01.002.2.

О РЕАЛИЗАЦИЯХ ОДНОГО ПАРА-ЭРМИТОВА ПРОСТРАНСТВА

© С. В. Цыкина

Пусть G есть группа $SO_0(2, 2)$ – связная компонента единицы в группе линейных преобразований пространства \mathbb{R}^4 , сохраняющих билинейную форму $[x, y] = -x_0y_0 - x_1y_1 + x_2y_2 + x_3y_3$. Группа G имеет центр $\{\pm E\}$. Пусть H – подгруппа в G , состоящая из неподвижных точек инволюции

$g \mapsto IgI$, где $I = \text{diag}\{-1, 1, 1, -1\}$. Она имеет две компоненты связности. Компонента, содержащая E , есть $H_e = \text{SO}_0(1, 1) \times \text{SO}_0(1, 1)$, вторая есть $-H_e$. Однородное пространство G/H является пара-эрмитовым симметрическим пространством. В настоящей работе мы рассматриваем некоторые реализации пространства G/H и связи между ними.

Пусть C – конус $[x, x] = 0, x \neq 0$ в \mathbb{R}^4 . Группа G действует на нем транзитивно сдвигами $x \mapsto xg$. Мы считаем, что группа действует справа, в соответствии с этим записываем вектор в виде строки. Для $x \in \mathbb{R}^4$ обозначим $|x| = \sqrt{x_0^2 + x_1^2}$. Рассмотрим два сечения конуса: $S = \{|x| = 1\}$ и $\mathcal{X} = \{x_0 = 1\}$. Первое сечение есть тор, второе можно отождествить с однополостным гиперboloидом $\mathcal{X} : -x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 = 1$ в \mathbb{R}^3 , а именно, точке $x = (x_1, x_2, x_3)$ из \mathcal{X} мы сопоставляем точку $\tilde{x} = (1, x_1, x_2, x_3)$ из $\tilde{\mathcal{X}}$.

Группа G действует на S следующим образом: $s \mapsto s \cdot g = sg/|sg|$. Это действие транзитивно. Возьмем в S две точки $s^\pm = (1, 0, 0, \pm 1)$. Рассмотрим диагональное действие группы G на прямом произведении $S \times S$, т. е. $(u, v) \mapsto (u \cdot g, v \cdot g), u, v \in S, g \in G$. Это действие уже не транзитивно. Имеются 8 орбит этого действия: 2, 4, 2 орбиты размерностей 4, 3, 2, соответственно. Две “большие” орбиты Ω^+ и Ω^- (размерности 4) состоят из пар (u, v) из $S \times S$, таких, что $[u, v] < 0$ или $[u, v] > 0$, с представителями (s^+, s^-) и $(s^+, -s^-)$, соответственно; две орбиты размерности 2 состоят из пар (u, u) и $(u, -u), u \in S$; четыре орбиты размерности 3 имеют своими представителями пары $(s^+, (0, \pm 1, \pm 1, 0))$.

Стационарной подгруппой пары (s^+, s^-) , а также пары $(s^+, -s^-)$, служит H_e , так что каждая из орбит Ω^\pm есть G/H_e . Чтобы получить G/H , надо от $S \times S$ перейти к фактор-пространству $(S \times S)/\pm$ (отождествляем пары (u, v) и $(-u, -v)$). Тогда каждая из орбит Ω^\pm/\pm есть как раз G/H .

Реализуем наше пространство \mathbb{R}^4 как пространство матриц

$$x = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} x_0 - x_3 & -x_1 + x_2 \\ x_1 + x_2 & x_0 + x_3 \end{pmatrix}.$$

Пусть L есть группа $\text{SL}(2, \mathbb{R})$. Прямое произведение $L \times L$ действует на пространстве этих матриц:

$$x \mapsto g_1^{-1} x g_2, \quad (g_1, g_2) \in L \times L,$$

при этом $\det x$ сохраняется. Так как $\det x = -(1/4)[x, x]$, то мы получаем гомоморфизм $\alpha : L \times L \rightarrow G$ с ядром $\{(E, E), (-E, -E)\}$, так что $G = (L \times L)/\mathbb{Z}_2$.

Гиперboloид $\mathcal{X} = \tilde{\mathcal{X}}$ состоит из матриц, для которых $x_0 = \text{tr } x = 1$. Группа L действует транзитивно на \mathcal{X} сопряжениями:

$$x \mapsto g^{-1} x g, \quad g \in L.$$

Стационарной подгруппой точки $x^0 = (0, 0, 1)$ из \mathcal{X} (или, что все равно, точки s^+ из $\tilde{\mathcal{X}}$) служит подгруппа D диагональных матриц. Прямое произведение $L \times L$ действует на прямом произведении $\mathcal{X} \times \mathcal{X}$ гиперboloидов:

$$(x, y) \mapsto (g_1^{-1} x g_1, g_2^{-1} y g_2), \quad (g_1, g_2) \in L \times L.$$

Стационарная подгруппа пары (x^0, x^0) есть $D \times D$, ее образ при гомоморфизме α есть H . Поэтому G/H есть $\mathcal{X} \times \mathcal{X}$. Поскольку G/H есть также и Ω^\pm/\pm , мы получили диффеоморфизм $\varphi : \mathcal{X} \times \mathcal{X} \rightarrow \Omega^\pm/\pm$. В частности, он переводит (x^0, x^0) в $\pm(s^+, s^-)$.

Теперь рассмотрим отображение ψ "вдоль образующих": паре $\pm(u, v) \in S \times S/\pm$ мы сопоставляем пару (z, w) из $\mathcal{X} \times \mathcal{X}$ такую, что $\tilde{z} = u/u_0, \tilde{w} = v/v_0$. Это отображение определено для $u_0 \neq 0, v_0 \neq 0$. Возьмем композицию $\psi \circ \varphi$ диффеоморфизма φ и отображения $\psi: (x, y) \mapsto \pm(u, v) \mapsto (z, w)$. Получим отображение $\pi : \mathcal{X} \times \mathcal{X} \rightarrow \mathcal{X} \times \mathcal{X}$. Для явного выражения π удобно использовать орисферические координаты ξ, η точки x из \mathcal{X} :

$$x = (1 - \xi\eta)^{-1}(\xi + \eta, \xi - \eta, 1 + \xi\eta), \quad \xi, \eta \in \mathbb{R}.$$

Пусть точки x, y из \mathcal{X} имеют орисферические координаты (ξ, η) и (λ, μ) , соответственно. Тогда точки z, w имеют координаты (λ, η) и (ξ, μ) , соответственно. Геометрически это означает, что паре x, y ставится в соответствие пара z, w , которая получается при пересечении прямолинейных образующих, проходящих через x, y . Отображение π определено всюду на $\mathcal{X} \times \mathcal{X}$, за исключением множества пар $(x, -x), x \in \mathcal{X}$.

БЛАГОДАРНОСТИ: Работа выполнена при поддержке грантов Минобр. РФ Е02-1.0-156, НТП "Университеты России" ур.04.01.052, НИР темплана 01.002.2.