

Сферические функции на однополостном гиперболоиде, комплексные оболочки и формула Планшереля ¹

© В. Ф. Молчанов

Ключевые слова: однополостный гиперболоид, комплексные оболочки, сферические функции

Для однополостного гипербололида в трехмерном вещественном пространстве построены 4 комплексные оболочки, указаны сферические функции на гиперболоиде, которые могут быть продолжены аналитически на эти оболочки (каждой оболочке отвечают сферические функции какой-нибудь одной серии), найдены операторы проектирования на подпространства, в которых действуют представления какой-нибудь одной из серий, и написаны соответствующие ядра Коши-Сеге

Настоящая работа продолжает нашу работу [3] о сферических функциях и комплексных оболочках на однополостном гиперболоиде \mathcal{X} в трехмерном вещественном пространстве \mathbb{R}^3 . В разложение квазирегулярного представления псевдо-ортогональной группы $G = \mathrm{SO}_0(1, 2)$ на \mathcal{X} входят неприводимые унитарные представления непрерывной серии с кратностью два и голоморфной и антиголоморфной дискретных серий с кратностью один. Само разложение эквивалентно разложению дельта-функции на \mathcal{X} по сферическим функциям этих серий.

Мы строим четыре комплексные оболочки гиперболоида \mathcal{X} и указываем сферические функции на гиперболоиде, которые могут быть продолжены аналитически на эти оболочки; каждой оболочке отвечают сферические функции какой-нибудь одной серии. Мы находим операторы проектирования на подпространства, в которых действуют представления какой-нибудь одной из серий, и пишем соответствующие ядра Коши-Сеге. В частности, это решает задачу характеризации серий с помощью комплексных оболочек (программа Гельфанд—Гиндикина).

Аналитическое продолжение сферических функций дискретных серий было получено в нашей работе [2].

§ 1. Однополостный гиперболоид и комплексные оболочки

¹Работа поддержана Госзаданием Минобрнауки 1.3445.2011, ФЦП "Научные и научно-педагогические кадры инновационной России" 14.740.11.0349

Введем в \mathbb{R}^3 билинейную форму

$$[x, y] = -x_1y_1 + x_2y_2 + x_3y_3, \quad (1.1)$$

где $x = (x_1, x_2, x_3)$, $y = (y_1, y_2, y_3)$. Пусть \mathcal{X} – однополостный гиперболоид $[x, x] = 1$ в \mathbb{R}^3 . Пусть $G = \mathrm{SO}_0(1, 2)$ – связная группа линейных преобразований пространства \mathbb{R}^3 , сохраняющих форму $[x, y]$. Мы будем считать, что G действует справа: $x \mapsto xg$, в соответствии с этим записываем вектор в виде строки. На гиперболоиде \mathcal{X} группа G действует транзитивно. Инвариантная мера есть $dx = |x_3|^{-1} dx_1 dx_2$. Скалярное произведение в пространстве $L^2(\mathcal{X}, dx)$ по этой мере дается формулой

$$\langle f_1, f_2 \rangle_{\mathcal{X}} = \int_{\mathcal{X}} f_1(x) \overline{f_2(x)} dx.$$

Стационарная подгруппа H точки $x^0 = (0, 0, 1) \in \mathcal{X}$ состоит из матриц

$$h = \begin{pmatrix} \operatorname{ch} t & \operatorname{sh} t & 0 \\ \operatorname{sh} t & \operatorname{ch} t & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix},$$

она изоморфна $\mathrm{SO}_0(1, 1)$. Следовательно, $\mathcal{X} = G/H$.

Приведем некоторый материал из [3] о комплексных оболочках гиперболоида \mathcal{X} .

Распространим билинейную форму $[x, y]$ на пространство \mathbb{C}^3 формулой (1.1). Уравнение $[x, x] = 1$ в \mathbb{C}^3 задает комплексный гиперболоид $\mathcal{X}^{\mathbb{C}}$. Комплексные оболочки Ω^{\pm} , \mathcal{Y}^{\pm} гиперболоида \mathcal{X} – это следующие четыре комплексные многообразия в $\mathcal{X}^{\mathbb{C}}$:

$$\begin{aligned} \Omega^+ &: -1 < [x, \bar{x}] < 1, \quad \operatorname{Im} x_1 > 0, \\ \Omega^- &: -1 < [x, \bar{x}] < 1, \quad \operatorname{Im} x_1 < 0, \\ \mathcal{Y}^+ &: [x, \bar{x}] > 1, \quad \operatorname{Im} \frac{x_3}{x_2} < 0, \\ \mathcal{Y}^- &: [x, \bar{x}] > 1, \quad \operatorname{Im} \frac{x_3}{x_2} > 0, \end{aligned}$$

Сопоставим каждой точке x многообразий Ω^{\pm} , \mathcal{Y}^{\pm} ее третью координату x_3 . Тогда образом многообразия Ω^{\pm} служит вся комплексная плоскость \mathbb{C} с разрезами $(-\infty, -1]$ и $[1, +\infty)$, а образом многообразия \mathcal{Y}^{\pm} – вся плоскость \mathbb{C} с разрезом $[-1, 1]$.

Пусть $F(\omega)$ и $G(y)$ – аналитические функции на Ω^{\pm} и \mathcal{Y}^{\pm} , зависящие только от третьей координаты: $F(\omega) = f(\omega_3)$ и $G(y) = g(y_3)$. Пусть точки $\omega \in \Omega^{\pm}$ и $y \in \mathcal{Y}^{\pm}$ стремятся к точке $x \in \mathcal{X}$. Тогда

$$\begin{aligned} \lim F(\omega) &= f(x_3 \pm i0 \cdot x_1 x_3), \\ \lim G(y) &= g(x_3 \mp i0 \cdot x_2). \end{aligned}$$

§ 2. Представления группы $G = \mathrm{SO}_0(1, 2)$

Напомним некоторый материал о представлениях T_σ группы G , см., например, [4]. Мы используем компактную картину. Для многообразия M через $\mathcal{D}(M)$ обозначается пространство функций класса C^∞ со значениями в \mathbb{C} на M с компактным носителем и через $\mathcal{D}'(M)$ обозначается пространство обобщенных функций на M – антилинейных непрерывных функционалов на $\mathcal{D}(M)$.

Пусть S – сечение конуса $[x, x] = 0$ плоскостью $x_1 = 1$, это – окружность, состоящая из точек $s = (1, \sin \alpha, \cos \alpha)$, где $\alpha \in \mathbb{R}$. Эвклидова мера на S есть $ds = d\alpha$. Представление T_σ , $\sigma \in \mathbb{C}$, группы G действует в $\mathcal{D}(S)$ следующим образом:

$$(T_\sigma(g)f)(s) = f\left(\frac{sg}{(sg)_1}\right)(sg)_1^\sigma,$$

где $g \in G$, индекс 1 указывает первую координату. Если σ – не целое, то T_σ неприводимо и эквивалентно $T_{-\bar{\sigma}-1}$. Возьмем в $\mathcal{D}(S)$ базис, состоящий из функций

$$\psi_m(s) = e^{im\alpha}, \quad m \in \mathbb{Z}.$$

Если σ – целое, то подпространства $V_{\sigma,+}$ и $V_{\sigma,-}$, порождаемые функциями ψ_m с $m \geq -\sigma$ и $m \leq \sigma$, соответственно, инвариантны.

Эрмитова форма

$$\langle \psi, \varphi \rangle_S = \int_S \psi(s) \overline{\varphi(s)} ds \tag{2.1}$$

инвариантна относительно пары $T_\sigma, T_{-\bar{\sigma}-1}$, то есть

$$\langle T_\sigma(g)\psi, \varphi \rangle_S = \langle \psi, T_{-\bar{\sigma}-1}(g^{-1})\varphi \rangle_S. \tag{2.2}$$

Имеется четыре серии неприводимых унитаризуемых представлений: непрерывная серия, состоящая из T_σ , $\sigma = -1/2 + i\rho$, $\rho \in \mathbb{R}$, со скалярным произведением (2.1); дополнительная серия, состоящая из T_σ , $-1 < \sigma < 1$; и две дискретные серии – голоморфная и антиголоморфная: T_n^+ и T_n^- , $n \in \mathbb{N} = \{0, 1, 2, \dots\}$, соответственно; представление T_n^\pm есть фактор-представление представления T_n , действующее в $\mathcal{D}(S)/V_{n,\mp}$, оно эквивалентно представлению T_{-n-1}^\pm , действующему в подпространстве $V_{-n-1,\pm}$.

Представление T_σ распространяется на пространство обобщенных функций $\mathcal{D}'(S)$ формулой (2.2), где $\langle \psi, \varphi \rangle_S$ означает значение обобщенной функции ψ на основной функции φ .

§ 3. Сферические функции

Сначала укажем обобщенные функции θ в $\mathcal{D}'(S)$, инвариантные относительно H в представлениях T_σ и их подфакторах, см., например, [4]. Мы используем стандартные обозначения для обобщенных функций на прямой: t_\pm^σ , $(t \pm i0)^\sigma$, а также

$$t^{\sigma,\varepsilon} = |t|^\sigma \operatorname{sgn}^\varepsilon t = t_+^\sigma + (-1)^\varepsilon t_-^\sigma,$$

где $\sigma \in \mathbb{C}$, $\varepsilon \in \mathbb{Z}$, фактически эта функция зависит только от ε по модулю два, так что можно брать $\varepsilon = 0, 1$.

Пространство H -инвариантов для T_σ имеет размерность 2 для $\sigma \neq -n - 1$ и размерность 3 для $\sigma = -n - 1$ (здесь $n \in \mathbb{N}$).

Для $\sigma \notin \mathbb{Z}$ возьмем базис

$$\begin{aligned} \theta_{\sigma,\pm}(s) &= (s_3 \pm i0)^\sigma \\ &= ([x^0, s] \pm i0)^\sigma. \end{aligned} \quad (3.1)$$

Всякий неприводимый подфактор имеет H -инвариант, единственный с точностью до множителя. В частности, для T_{-n-1}^\pm инвариантом является

$$\theta_{-n-1}^\pm(s) = (s_3 \mp i0 \cdot s_2)^{-n-1}. \quad (3.2)$$

Для $\sigma \notin \mathbb{Z}$ мы определяем 4 сферические функции $\Phi_{\sigma,\pm,\pm}(x)$, знаки берутся в произвольных сочетаниях, а для $\sigma = n \in \mathbb{N}$ мы определяем 2 сферические функции $\Psi_{n,\pm}(x)$. Эти функции оказываются локально интегрируемыми функциями на \mathcal{X} , инвариантными относительно H . А именно, мы полагаем

$$\begin{aligned} \Phi_{\sigma,\pm,\pm}(x) &= \langle \theta_{-\sigma-1,\pm}, T_{\bar{\sigma}}(g^{-1}) \theta_{\bar{\sigma},\pm} \rangle_S, \\ \Psi_{n,\pm}(x) &= \langle \theta_{-n-1}^\pm, T_n(g^{-1}) \theta_{n,n+1} \rangle_S, \end{aligned}$$

где g – такой элемент из G , что $x^0 g = x$. Подставляя (3.1) и (3.2), получим

$$\begin{aligned} \Phi_{\sigma,\pm,\pm}(x) &= \int_S (s_3 \pm i0)^{-\sigma-1} ([x, s] \mp i0)^\sigma ds, \\ \Psi_{n,\pm}(x) &= \int_S (s_3 \pm i0 \cdot s_2)^{-n-1} [x, s]^{n,n+1} ds. \end{aligned}$$

Эти функции выражаются через функции Лежандра $P_\sigma(\pm x_3)$ и $Q_n(x_3)$. Функции Лежандра $P_\nu(z)$ и $Q_\nu(z)$ определены в плоскости комплексного переменного z с разрезами $[-1, 1]$ и $(-\infty, -1]$, $[1, +\infty)$, соответственно, см. [1]. На разрезах мы определяем эти функции как полусумму предельных значений сверху и снизу.

Введем следующие функции на \mathcal{X} :

$$A_{\sigma,\pm}(x) = \begin{cases} P_\sigma(x_3), & x_3 > -1, \\ P_\sigma(x_3) \mp i \sin \sigma \pi \cdot \operatorname{sgn} x_1 \cdot P_\sigma(-x_3), & x_3 < -1, \end{cases} \quad (3.3)$$

$$B_{\sigma,\pm}(x) = \begin{cases} P_\sigma(-x_3) \mp i \sin \sigma \pi \cdot \operatorname{sgn} x_1 \cdot P_\sigma(x_3), & x_3 > 1, \\ P_\sigma(-x_3), & x_3 < 1, \end{cases} \quad (3.4)$$

$$C_{n,\pm}(x) = \begin{cases} Q_n(x_3), & |x_3| > 1, \\ Q_n(x_3) \pm (i\pi/2) \cdot \operatorname{sgn} x_2 \cdot P_n(x_3), & |x_3| < 1, \end{cases} \quad (3.5)$$

Эти функции являются предельными значениями на \mathcal{X} аналитических функций на Ω^\pm , \mathcal{Y}^\pm , а именно,

$$\begin{aligned} A_{\sigma,\pm}(x) &= \lim P_\sigma(\omega_3), \quad \omega \in \Omega^\pm, \quad \omega \rightarrow x, \\ B_{\sigma,\pm}(x) &= \lim P_\sigma(-\omega_3), \quad \omega \in \Omega^\pm, \quad \omega \rightarrow x, \\ C_{n,\pm}(x) &= \lim Q_n(y_3), \quad y \in \mathcal{Y}^\pm, \quad y \rightarrow x. \end{aligned}$$

Сферические функции выражаются через функции (3.3), (3.4), (3.5) следующим образом:

$$\begin{aligned} \Phi_{\sigma,\mp,\pm}(x) &= \pm 2\pi i \cdot A_{\sigma,\pm}(x), \\ \Phi_{\sigma,\pm,\pm}(x) &= \mp 2\pi i \cdot e^{\mp i\sigma\pi} B_{\sigma,\pm}(x), \\ \Psi_{n,\pm}(x) &= 4C_{n,\pm}(x), \end{aligned}$$

в этих формулах берутся либо верхние, либо нижние знаки " \pm ".

Из (3.3), (3.4), (3.5) получаем, что функции Лежандра $P_\sigma(\pm x_3)$, $Q_n(x_3)$ – полусуммы функций A , B , C :

$$\begin{aligned} P_\sigma(x_3) &= \frac{1}{2} \sum_{\pm} A_{\sigma,\pm}(x), \\ P_\sigma(-x_3) &= \frac{1}{2} \sum_{\pm} B_{\sigma,\pm}(x), \end{aligned} \tag{3.6}$$

$$Q_n(x_3) = \frac{1}{2} \sum_{\pm} C_{\sigma,\pm}(x). \tag{3.7}$$

§ 4. Формула Планшереля

В разложение квазирегулярного представления на однополостном гиперболоиде \mathcal{X} входят представления непрерывной серии с кратностью два и обеих дискретных серий (голоморфной и антиголоморфной) с кратностью один.

Обозначим через $\delta(x)$ дельта-функцию на \mathcal{X} , сосредоточенную в точке x^0 :

$$\langle \delta, f \rangle_{\mathcal{X}} = \overline{f(x^0)}$$

Формула Планшереля для \mathcal{X} равносильна разложению этой дельта-функции по сферическим функциям, см., [4]. Отметим, что в [4] мы использовали другой базис для сферических функций непрерывной серии. Запишем формулу Планшереля из [4], заменяя сферические функции их выражениями через функции Лежандра:

$$\delta(x) = \frac{1}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\rho \operatorname{sh} \rho\pi}{(\operatorname{ch} \rho\pi)^2} P_\sigma(-x_3) d\rho + \frac{1}{2\pi^2} \sum_{n=0}^{\infty} (2n+1) Q_n(x_3),$$

где $\sigma = -(1/2) + i\rho$.

Заменим здесь функции Лежандра их выражениями через $B_{\sigma,\pm}(x)$ и $C_{\sigma,\pm}(x)$, см., (3.6) и (3.7). Мы получим разложение дельта-функции в сумму четырех обобщенных функций:

$$\delta(x) = E_c^+(x) + E_c^-(x) + E_d^+(x) + E_d^-(x), \quad (4.1)$$

где

$$\begin{aligned} E_c^\pm(x) &= \frac{1}{8\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\rho \operatorname{sh} \rho\pi}{(\operatorname{ch} \rho\pi)^2} P_\sigma(-x_3) d\rho, \quad \sigma = -(1/2) + i\rho, \\ E_d^\pm(x) &= \frac{1}{4\pi^2} \sum_{n=0}^{\infty} (2n+1) Q_n(x_3). \end{aligned}$$

Разложение (4.1) отвечает разложению пространства $L^2(\mathcal{X}, dx)$ на подпространства, в которых действуют отдельные серии представлений:

$$L^2(\mathcal{X}, dx) = H_c^+ + H_c^- + H_d^+ + H_d^-, \quad (4.2)$$

– непрерывная, непрерывная, голоморфная дискретная, антиголоморфная дискретная, соответственно.

Удастся вычислить явно обобщенные функции из (4.1), а именно,

$$E_c^\pm = \frac{1}{4} \delta - \frac{1}{4\pi} (x_3 - 1)^{-1} \pm \frac{i}{4\pi} (Z^+ + Z^-), \quad (4.3)$$

$$E_d^\pm = \frac{1}{4} \delta + \frac{1}{4\pi} (x_3 - 1)^{-1} \pm \frac{i}{4\pi} (Z^+ - Z^-), \quad (4.4)$$

где Z^\pm – следующие обобщенные функции на \mathcal{X} :

$$\langle Z^\pm, f \rangle_{\mathcal{X}} = \int_{-\infty}^{\infty} \overline{f(t, \pm t, 1)} \frac{dt}{t}, \quad f \in \mathcal{D}(\mathcal{X}).$$

Это – интегралы по прямолинейным образующим на \mathcal{X} , проходящим через x^0 , по мере, инвариантной относительно подгруппы H .

Обобщенные функции из (4.1) являются предельными значениями функций на комплексных оболочках:

$$E_c^\pm(x) = \lim_{4\pi^2} \frac{1}{4\pi^2} (1 - \omega_3)^{-1} \quad (4.5)$$

$$E_d^\pm(x) = \lim_{4\pi^2} \frac{1}{4\pi^2} (y_3 - 1)^{-1}, \quad (4.6)$$

пределы берутся при $\omega \rightarrow x$, $\omega \in \Omega^\pm$, и при $y \rightarrow x$, $y \in \mathcal{Y}^\pm$, соответственно. Предельные соотношения (4.5), (4.6) понимаются в следующем смысле. Сначала мы продолжаем на \mathcal{X} с комплексных оболочек такие же функции с показателем λ вместо -1 , а затем полагаем $\lambda = -1$:

$$\begin{aligned} E_c^\pm(x) &= \left[\lim_{4\pi^2} \frac{1}{4\pi^2} (1 - \omega_3)^\lambda \right]_{\lambda=-1} \\ E_d^\pm(x) &= \left[\lim_{4\pi^2} \frac{1}{4\pi^2} (y_3 - 1)^\lambda \right]_{\lambda=-1}. \end{aligned}$$

§ 5. Проекторы на серии, ядра Коши–Сеге

Обозначим через Π_c^\pm, Π_d^\pm операторы в $L^2(\mathcal{X}, dx)$, проектирующие на подпространства H_c^\pm, H_d^\pm , соответственно. Их явные выражения получаются из (4.3), (4.4) с помощью сдвига. А именно, для $f \in \mathcal{D}(\mathcal{X})$ мы имеем

$$\begin{aligned} (\Pi_c^\pm f)(x) &= \frac{1}{4} f(x) - \frac{1}{4\pi} \int_{\mathcal{X}} ([x, u] - 1)^{-1} f(u) du \\ &\pm \frac{i}{4\pi} [(W^+ f)(x) + (W^- f)(x)], \\ (\Pi_d^\pm f)(x) &= \frac{1}{4} f(x) + \frac{1}{4\pi} \int_{\mathcal{X}} ([x, u] - 1)^{-1} f(u) du \\ &\pm \frac{i}{4\pi} [(W^+ f)(x) - (W^- f)(x)], \end{aligned}$$

где W^\pm – следующие операторы:

$$(W^\pm f)(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x + t \cdot e_x^\pm) \frac{dt}{t},$$

векторы $e_x^\pm \in S$ получаются из векторов $(1, \pm 1, 0)$ сдвигом на элемент $g \in G$ такой, что $x = x^0 g$, а именно,

$$e_x^\pm = \left(1, \frac{x_1 x_2 \mp x_3}{x_1^2 + 1}, \frac{x_1 x_3 \pm x_2}{x_1^2 + 1} \right).$$

Значение операторов W^\pm от функции f в точке x – это интегралы от функции f по прямолинейным образующим на \mathcal{X} , проходящим через x , по мере, инвариантной относительно стационарной подгруппы точки x .

Отметим любопытное обстоятельство: разности $\Pi_c^+ - \Pi_c^-$ и $\Pi_d^+ - \Pi_d^-$ операторов проектирования выражаются только через операторы W^\pm :

$$\begin{aligned} \Pi_c^+ - \Pi_c^- &= \frac{i}{2\pi} (W^+ + W^-), \\ \Pi_d^+ - \Pi_d^- &= \frac{i}{2\pi} (W^+ - W^-). \end{aligned}$$

Подпространства (4.2) являются собственными для этих разностей с собственными значениями $1, -1, 0, 0$ и $0, 0, 1, -1$, соответственно.

Наконец, из (4.5) и (4.6) с помощью сдвига мы получаем ядра Коши–Сеге, отвечающие подпространствам H_c^\pm и H_d^\pm :

$$\begin{aligned} \mathcal{E}_c^\pm(\omega, x) &= \frac{1}{4\pi^2} (1 - [\omega, x])^{-1}, \quad \omega \in \Omega^\pm, \quad x \in \mathcal{X}, \\ \mathcal{E}_d^\pm(y, x) &= \frac{1}{4\pi^2} ([y, x] - 1)^{-1}, \quad y \in \mathcal{Y}^\pm, \quad x \in \mathcal{X}. \end{aligned}$$

Литература

1. Г. Бейтмен, А. Эрдейи. Высшие трансцендентные функции. Гипергеометрическая функция, функции Лежандра. М.: Наука, 1965.
2. В. Ф. Молчанов. Квантование на мнимой плоскости Лобачевского. Функционализ и его прил., 1980, том 14, вып. 2. 73–74.
3. В. Ф. Молчанов. Аналитическое продолжение сферических функций непрерывной серии для однополостного гиперболоида. Вестник Тамбовского унив. Серия: Естественные и технические науки, 2008, том 13, вып. 6, 586–597.
4. V. F. Molchanov. Canonical and boundary representations on a hyperboloid of one sheet. Acta Appl. Math., 2004, vol. 81, Nos. 1–3, 191–204.

Поступила в редакцию 16 ноября 2012 года

V. F. Molchanov. Spherical functions on the hyperboloid of one sheet, complex hulls and Plancherel formula

For the hyperboloid of one sheet in the three-dimensional real space, we construct 4 complex hulls, determine spherical functions on the hyperboloid that can be continued analytically on these hulls (there is a correspondence between hulls and series of spherical functions), find projectors on subspaces where representations of separate series act, and write corresponding Cauchy–Szegő kernels

Keywords: hyperboloid of one sheet, complex hulls, spherical functions