

УДК 517.98

# Канонические представления для гиперboloидов: взаимодействие с надалгеброй <sup>1</sup>

© В. Ф. Молчанов

Ключевые слова: гиперboloиды, надгруппы, канонические представления, преобразования Пуассона и Фурье.

Для канонических представлений на гиперboloидах вычислено в явном виде взаимодействие преобразований Пуассона с надалгеброй (алгеброй Ли группы  $SL(n, \mathbb{R})$ ).

Мы исследуем взаимодействия преобразований Пуассона и Фурье, связанных с каноническими представлениями группы  $G = SO_0(p, q)$  на гиперboloиде  $\mathcal{X} = G/H$ , где  $H = SO_0(p, q - 1)$ , и операторов Ли надгруппы  $\tilde{G} = SL(n, \mathbb{R})$ , то есть операторов, отвечающих в канонических представлениях элементам из алгебры Ли  $\tilde{\mathfrak{g}}$  надгруппы  $\tilde{G}$ .

Вообще, задачу о взаимодействии можно рассматривать как некоторую версию классической задачи о действии группы (алгебры Ли) в базисе, диагональном для некоторой подгруппы. Ее достоинство, в частности, состоит в том, что при решении не нужно использовать крайне трудную теорему Планшереля. Тем не менее, даже в рамках этой версии вычисление явных формул представляет собой весьма тяжелую аналитическую задачу. Эта версия была обнаружена в [2], [3] – для плоскости Лобачевского с надгруппой  $SL(2, \mathbb{C})$ . Для гиперboloида  $\mathcal{X}$  и надгруппы  $\tilde{G} = SO_0(p + 1, q)$  формулы взаимодействия были получены в [4], [5]. Гиперboloид с надгруппой  $SL(n, \mathbb{R})$  был рассмотрен в [6] для частного случая  $q = 1$  (тогда гиперboloид есть пространство Лобачевского). Сейчас мы рассматриваем общий случай:  $p > 1$ ,  $q > 1$ , он значительно сложнее указанного частного случая.

Основную роль играют формулы для одного специального элемента  $Y_0$  из надалгебры  $\tilde{\mathfrak{g}}$ , см. ниже (3). Ими мы и ограничиваемся в настоящей заметке. Для других  $X \in \tilde{\mathfrak{g}}$  формулы получаются с помощью соотношений коммутации. Отметим, что формулы взаимодействия для элементов из алгебры Ли  $\tilde{\mathfrak{g}}$ , не входящих в алгебру Ли  $\mathfrak{g}$  группы  $G$ , содержат дифференциальные операторы четвертого порядка.

Преобразования Фурье двойственны преобразованиям Пуассона, это дает возможность написать формулы взаимодействия для преобразования Фурье.

<sup>1</sup>Работа поддержана грантами: РФФИ 09-01-00325 а, Научной Программой "Развитие Научного Потенциала Высшей Школы" РНП 1.1.2/1474 и Темпланом 1.5.07.

Комментарии по поводу вида коэффициентов  $a, b, c$  в теореме 1 и связи с граничными представлениями – точно такие же, что и в [3–6].

Группа  $G = SO_0(p, q)$  – связная компонента единицы в группе линейных преобразований пространства  $\mathbb{R}^n$ ,  $n = p + q$ , сохраняющих билинейную форму

$$[x, y] = -x_1y_1 - \dots - x_py_p + x_{p+1}y_{p+1} + \dots + x_ny_n.$$

Подгруппа  $K$  в  $G$ , состоящая из элементов  $g \in G$ , перестановочных с матрицей  $I$  этой формы, является максимальной компактной подгруппой в  $G$ . Она изоморфна  $SO(p) \times SO(q)$ .

Пусть  $\mathcal{X}$  обозначает гиперboloид  $[x, x] = 1$ . Это – однородное пространство группы  $G$  относительно сдвигов  $x \mapsto xg$ . Стационарная подгруппа  $H$  точки  $x^0 = (0, \dots, 0, 1)$  есть  $SO_0(p, q - 1)$ . Мы будем использовать новую реализацию гиперboloида  $\mathcal{X}$ . Для  $x \in \mathbb{R}^n$  обозначим

$$|x| = \sqrt{x_{p+1}^2 + \dots + x_n^2}.$$

Сопоставим точке  $x \in \mathcal{X}$  точку  $y = x/|x|$ . Полученное множество  $\mathcal{Y}$  есть прямое произведение единичного шара  $B \subset \mathbb{R}^p$  и единичной сферы  $S_2 \subset \mathbb{R}^q$ . Они задаются следующим образом. Разобьем координаты точки  $y \in \mathcal{Y}$  на две группы и запишем эту точку в виде:  $y = (u_1, \dots, u_p, v_{p+1}, \dots, v_n)$ , так что она есть пара  $y = (u, v)$ ,  $u \in \mathbb{R}^p$ ,  $v \in \mathbb{R}^q$ . Тогда  $B \subset \mathbb{R}^p$  есть шар  $u_1^2 + \dots + u_p^2 < 1$ , а  $S_2 \subset \mathbb{R}^q$  есть сфера  $v_{p+1}^2 + \dots + v_n^2 = 1$ .

Обозначим стандартное скалярное произведение в пространстве  $\mathbb{R}^p$  через  $\langle u, w \rangle$  и обозначим через  $|u|$  соответствующую норму. Точно те же обозначения введем и в  $\mathbb{R}^q$ . Обозначим

$$a = 1 - \langle u, u \rangle. \quad (1)$$

Напомним [1] некоторый материал о представлениях  $T_{\sigma, \varepsilon}$ ,  $\sigma \in \mathbb{C}$ ,  $\varepsilon = 0, 1$ , группы  $G$ , связанных с конусом.

Обозначим через  $S$  сечение конуса  $[x, x] = 0$ , состоящее из точек  $s$  таких, что  $|s| = 1$ . Как и выше, запишем точку  $s \in S$  в виде  $s = (\xi_1, \dots, \xi_p, \eta_{p+1}, \dots, \eta_n)$ , так что она есть пара  $s = (\xi, \eta)$ ,  $\xi \in \mathbb{R}^p$ ,  $\eta \in \mathbb{R}^q$ . Сечение  $S$  есть прямое произведение двух единичных сфер  $S_1 \subset \mathbb{R}^p$  и  $S_2 \subset \mathbb{R}^q$ , задаваемых уравнениями  $|\xi| = 1$  и  $|\eta| = 1$ , соответственно. Пусть  $\Delta_1$  и  $\Delta_2$  – операторы Лапласа–Бельтрами на  $S_1$  и  $S_2$ , соответственно. Пусть  $ds$  – евклидова мера на  $S$ . Обозначим через  $\mathcal{D}_\varepsilon(S)$  пространство функций  $\varphi$  из  $\mathcal{D}(S)$  четности  $\varepsilon$ :

$$\varphi(-s) = (-1)^\varepsilon \varphi(s).$$

Представление  $T_{\sigma, \varepsilon}$  действует в нем по формуле

$$(T_{\sigma, \varepsilon}(g)\varphi)(s) = \varphi\left(\frac{sg}{|sg|}\right) \cdot |sg|^\sigma.$$

Если  $\sigma$  – не целое, то  $T_{\sigma, \varepsilon}$  неприводимо и эквивалентно  $T_{2-n-\sigma, \varepsilon}$ .

Максимально вырожденная серия представлений  $\tilde{R}_{\lambda,\nu}$ ,  $\lambda \in \mathbb{C}$ ,  $\nu = 0, 1$ , над-группы  $\tilde{G} = \text{SL}(n, \mathbb{R})$  устроена следующим образом. Пусть  $\mathcal{D}_{\lambda,\nu}(\mathbb{R}^n)$  – пространство функций  $f$  из  $C^\infty(\mathbb{R}^n \setminus \{0\})$ , удовлетворяющих условию однородности

$$f(tx) = t^{-\lambda-n,\nu} f(x), \quad x \in \mathbb{R}^n \setminus \{0\}, \quad t \in \mathbb{R} \setminus \{0\},$$

мы используем обозначение  $t^{\mu,\nu} = |t|^\mu \text{sgn}^\nu t$ . Представление  $\tilde{R}_{\lambda,\nu}$  действует в нем сдвигами. Реализуем это пространство на многообразии  $\tilde{\mathcal{Y}}$  в  $\mathbb{R}^n$ , определяемое условием  $|y| = 1$  (оно содержит  $\mathcal{Y}$ ), ограничивая функции на  $\tilde{\mathcal{Y}}$ . Мы получаем некоторое пространство  $\mathcal{D}_{\lambda,\nu}(\tilde{\mathcal{Y}})$  функций  $f$  на  $\tilde{\mathcal{Y}}$  четности  $\nu$ . Представление  $\tilde{R}_{\lambda,\nu}$  действует в нем следующим образом:

$$(\tilde{R}_{\lambda,\nu}(g)f)(y) = f\left(\frac{yg}{|yg|}\right) |yg|^{-\lambda-n}, \quad g \in \tilde{G}. \quad (2)$$

Канонические представления  $R_{\lambda,\nu}$  группы  $G$  получаются как ограничения на  $G$  и на  $\bar{\mathcal{Y}}$  представлений  $\tilde{R}_{\lambda,\nu}$ . Они действуют в пространстве  $\mathcal{D}_\nu(\bar{\mathcal{Y}})$  функций из  $\mathcal{D}(\bar{\mathcal{Y}})$  четности  $\nu$  в точности по формуле (2). Их можно распространить на пространство  $\mathcal{D}'_\nu(\bar{\mathcal{Y}})$  обобщенных функций четности  $\nu$ .

Алгебра Ли  $\tilde{\mathfrak{g}}$  группы  $\tilde{G}$  состоит из матриц  $X \in \text{Mat}(n, \mathbb{R})$  с нулевым следом. Она распадается в прямую сумму  $\mathfrak{g} + \mathfrak{m}$ , где подпространства  $\mathfrak{g}$  (алгебра Ли группы  $G$ ) и  $\mathfrak{m}$  выделяются уравнениями  $X' = -IXI$  и  $X' = IXI$ , соответственно (штрих означает транспонирование).

Дифференциальные операторы  $\tilde{R}_{\lambda,\nu}(X)$  не зависят от  $\nu$ , поэтому мы опускаем  $\nu$  в обозначении и пишем  $\tilde{R}_\lambda(X)$ . Их можно рассматривать как дифференциальные операторы на  $\mathcal{Y}$ . В частности, возьмем следующий элемент из  $\mathfrak{m}$ :

$$Y_0 = \frac{1}{n} \begin{pmatrix} qE_p & 0 \\ 0 & -pE_q \end{pmatrix}, \quad (3)$$

где  $E_l$  – единичная матрица порядка  $l$ . Он образует базис в централизаторе группы  $K$  в  $\tilde{\mathfrak{g}}$ . Мы имеем

$$\tilde{R}_\lambda(Y_0) = \sum_{k=1}^p u_k \frac{\partial}{\partial u_k} + \frac{p}{n}(\lambda + n).$$

Рассмотрим оператор  $P_{\lambda,\nu,\sigma} : \mathcal{D}_\nu(S) \rightarrow C^\infty(\mathcal{Y})$ , задаваемый формулой

$$(P_{\lambda,\nu,\sigma}\varphi)(y) = a^{(-\lambda-\sigma-n)/2} \int_S [y, s]^{\sigma,\nu} \varphi(s) ds,$$

где  $a$  дается формулой (1). Этот оператор сплетает  $T_{2-n-\sigma,\nu}$  с  $R_{\lambda,\nu}$ . Назовем его преобразованием Пуассона, связанным с каноническим представлением  $R_{\lambda,\nu}$ . Полюсы преобразования Пуассона по  $\sigma$ , зависящие от  $\lambda$ , располагаются в точках

$$\sigma = \lambda - 2k, \quad \sigma = 2 - n - \lambda + 2l, \quad k, l \in \mathbb{N}.$$

**Теорема 1** Пусть  $\sigma$  – не полюс преобразования Пуассона  $P_{\lambda,\nu,\sigma}$ . Оператор  $\tilde{R}_\lambda(X)$ ,  $X \in \mathfrak{m}$ , взаимодействует с этим преобразованием следующим образом:

$$\begin{aligned}\tilde{R}_\lambda(X)P_{\lambda,\nu,\sigma} &= a(\lambda,\sigma)P_{\lambda,\nu,\sigma+2}K_\sigma(X) \\ &+ b(\lambda,\sigma)P_{\lambda,\nu,\sigma}E_\sigma(X) \\ &+ c(\lambda,\sigma)P_{\lambda,\nu,\sigma-2}C(X),\end{aligned}$$

где коэффициенты  $a, b, c$  даются следующими формулами:

$$\begin{aligned}a(\lambda,\sigma) &= \frac{\lambda + \sigma + n}{(\sigma + 1)(\sigma + 2)(2\sigma + n - 2)(2\sigma + n)}, \\ b(\lambda,\sigma) &= \frac{2\lambda + n}{(2\sigma + n - 4)(2\sigma + n)}, \\ c(\lambda,\sigma) &= \frac{(\lambda - \sigma + 2)\sigma(\sigma - 1)}{(2\sigma + n - 4)(2\sigma + n - 2)},\end{aligned}$$

а  $K_\sigma(X)$ ,  $E_\sigma(X)$ ,  $C(X)$  – дифференциальные операторы на  $S$  порядка 4, 2, 0, соответственно (оператор  $C(X)$  не зависит от  $\sigma$ ), линейно зависящие от  $X \in \mathfrak{m}$ ; для элемента  $Y_0$  эти операторы имеют следующие выражения:

$$\begin{aligned}K_\sigma(Y_0) &= (\Delta_1 - \Delta_2)^2 \\ &+ (2\sigma^2 + 2n\sigma + nq + 2(p - q))\Delta_1 \\ &+ (2\sigma^2 + 2n\sigma + np - 2(p - q))\Delta_2 \\ &+ (\sigma + 2)(\sigma + p)(\sigma + q)(\sigma + n - 2). \\ E_\sigma(Y_0) &= \Delta_1 - \Delta_2 + \frac{p - q}{n} \sigma(\sigma + n - 2), \\ C(Y_0) &= 1.\end{aligned}$$

## Литература

1. В. Ф. Молчанов. Представления псевдоортогональной группы, связанные с конусом. Матем. сб., 1970, том 81, № 3, 358–375.
2. V. F. Molchanov. Canonical representations and overgroups. Preprint Math. Inst. Univ. Leiden, No. MI 2002-05 (2002).
3. V. F. Molchanov. Canonical representations and overgroups. Amer. Math. Soc. Transl., Ser. 2 (Adv. Math. Sci. – 54), 2003, vol. 210, 213–224.
4. V. F. Molchanov. Canonical representations and overgroups for hyperboloids of one sheet and Lobachevsky spaces. Acta Appl. Math. 2005, vol. 86, 115–129.
5. В. Ф. Молчанов. Канонические представления и надгруппы для гиперболюидов. Функц. анализ и его прил., 2005, том 39, вып. 4, 48–61.

6. V. F. Molchanov. Canonical representations on Lobachevsky spaces: an interaction with an overalgebra. *Acta Appl. Math.* 2007, vol. 99, 321–337.

V. F. Molchanov. Canonical representations for hyperboloids: an interaction with an overalgebra. For canonical representations on hyperboloids, an interaction of Poisson transforms with an overalgebra is determined explicitly (the overalgebra is the Lie algebra of  $SL(n, \mathbb{R})$ ).  
Keywords: hyperboloids, overgroups, canonical representations, Poisson and Fourier transforms.

Поступила в редакцию 23 ноября 2009 г.

УДК 517.98

## Конечномерный анализ на однополостном гиперboloиде <sup>1</sup>

© В. Ф. Молчанов, Н. Б. Волотова

Ключевые слова: гиперboloид, тензорные произведения, преобразования Пуассона и Фурье, формула Планшереля.

Тензорное произведение двух неприводимых конечномерных представлений группы  $G = SL(2, \mathbb{R})$  реализуется как представление группы  $G$  в функциях на однополостном гиперboloиде в  $\mathbb{R}^3$ . Дается разложение этого представления в терминах гиперboloида.

В построении [2] полиномиального квантования на однополостном гиперboloиде  $\mathcal{X}$  в  $\mathbb{R}^3$  существенную роль играл конечномерный анализ на этом гиперboloиде, то есть разложение на неприводимые составляющие представлений группы  $G$  сдвигами в многочленах на  $\mathcal{X}$ . Эти представления могут быть рассматриваемы как конечномерный аналог канонических представлений. Такие представления появляются, когда мы умножаем тензорно неприводимые конечномерные представления  $\pi_l$  группы  $G = SL(2, \mathbb{R})$  на их контраградиентные представления  $\hat{\pi}_l$ . В настоящей работе мы хотим изучить в таком же духе тензорные произведения  $\pi_l \otimes \hat{\pi}_m$ ,  $l \neq m$ .

Группа  $G = SL(2, \mathbb{R})$  состоит из вещественных матриц

$$g = \begin{pmatrix} \alpha & \beta \\ \gamma & \delta \end{pmatrix}, \quad \alpha\delta - \beta\gamma = 1.$$

<sup>1</sup>Работа поддержана грантами: РФФИ 09-01-00325 а, Научной Программой "Развитие Научного Потенциала Высшей Школы" РНП 1.1.2/1474 и Темпланом 1.5.07.