

УДК 517.5

©2012. В. С. Василянская, Вит. В. Волчков

ИНТЕГРАЛЫ ТИПА ЭЙЗЕНШТЕЙНА НА СФЕРЕ И ИХ ОБОБЩЕНИЯ

Изучаются собственные функции возмущенного лапласиана \mathfrak{L} на двумерной сфере. Получены представления для однородных собственных функций \mathfrak{L} в виде интегралов с ядром типа Пуассона.

Ключевые слова: симметрические пространства, интегралы Эйзенштейна, свертка.

1. Введение. Пусть \mathbb{H}^2 – гиперболическая плоскость кривизны -4 , реализованная на единичном круге $|z| < 1$ комплексной плоскости \mathbb{C} , L – оператор Лапласа-Бельтрами на \mathbb{H}^2 . Как известно (см. [1, Введение, § 4]), собственные функции оператора L описываются равенством

$$f(z) = \int_{|b|=1} \left(\frac{1 - |z|^2}{|z - b|^2} \right)^\lambda dT(b),$$

где $\lambda \in \mathbb{C}$ и T – аналитический функционал (гиперфункция) на единичной окружности \mathbb{S}^1 . Однородные собственные функции

$$\int_{|b|=1} \left(\frac{1 - |z|^2}{|z - b|^2} \right)^\lambda b^m db, \quad m \in \mathbb{Z}, \quad (1)$$

явно выражаются через гипергеометрическую функцию Гаусса и называются интегралами Эйзенштейна для \mathbb{H}^2 . Подобные результаты справедливы для произвольного риманова симметрического пространства X некомпактного типа ранга один и играют важную роль в различных вопросах анализа на X (см. [2, гл. 3, §§ 5, 11], [3, гл. 5, 10]).

В работе [4] начато изучение свойств решений искажённого уравнения свёртки на областях двумерной сферы $\overline{\mathbb{C}}$ вида

$$(f_1 * f_2)(z) = \int_G f_1(go) f_2(g^{-1}z) \left(\frac{1 + \bar{z} \cdot go}{1 + z \cdot \overline{go}} \right)^s dg, \quad (2)$$

где $G = PSU(2)$ – группа вращений сферы, $s \in \mathbb{R}$. Оказалось, что естественным аналогом оператора Лапласа-Бельтрами для свёрточной структуры в (2) является оператор

$$\mathfrak{L} = 4(1 + |z|^2)^2 \frac{\partial^2}{\partial z \partial \bar{z}} - 4s^2 |z|^2 Id - 4s(1 + |z|^2) \left(z \frac{\partial}{\partial z} - \bar{z} \frac{\partial}{\partial \bar{z}} \right),$$

где Id – тождественное преобразование. Для изучения структуры решений (2) и ряда других вопросов, связанных с указанным уравнением, необходимо иметь подходящий аналог интегралов (1) для оператора \mathfrak{L} . В данной работе получено решение этой задачи.

2. Формулировка основного результата. Для $k \in \mathbb{Z}$ положим

$$\mathfrak{D}_k = \begin{cases} \frac{1}{k!} \left(\frac{\partial}{\partial z} \right)^k, & k \geq 0 \\ \frac{1}{(-k)!} \left(\frac{\partial}{\partial \bar{z}} \right)^{-k}, & k < 0. \end{cases}$$

Пусть $\lambda \in \mathbb{C}$, $\nu = \nu(\lambda) = \frac{1-\lambda}{2}$, $\eta \in \mathbb{S}^1$. Определим функцию $E_{\nu, \eta}^s$ равенством

$$E_{\nu, \eta}^s(z) = \left(\frac{1 + |z|^2}{1 - i\eta\bar{z} - i\eta z - |z|^2} \right)^\nu \left(\frac{1 - i\eta\bar{z}}{1 - i\eta z} \right)^s, \quad |z| < 1, \quad (3)$$

где для выделения ветви степени используется главное значение логарифма. Обозначим также через $H_{\lambda, k}^s(t)$ функцию

$$t^{|k|} (1 + t^2)^\nu F \left(\nu - s + \frac{|k| - k}{2}, \nu + s + \frac{|k| + k}{2}; |k| + 1; -t^2 \right),$$

где F – гипергеометрическая функция Гаусса (см. [5, гл. 2]).

Основным результатом данной работы является теорема 1.

Теорема 1.

(i) Произвольная гладкая функция $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$, удовлетворяющая уравнению

$$\mathfrak{L}f = (4s^2 + 1 - \lambda^2)f \quad (4)$$

и условию однородности

$$f(e^{i\theta} z) = e^{ik\theta} f(z), \quad (5)$$

имеет вид $f(z) = (\mathfrak{D}_k f)(0) H_{\lambda, k}^s(|z|) \left(\frac{z}{|z|} \right)^k$.

(ii) Имеет место равенство

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} E_{\nu, e^{i\theta}}^s(z) e^{ik\theta} d\theta = C_{\nu, k, s} H_{\lambda, k}^s(|z|) \left(\frac{z}{|z|} \right)^k, \quad (6)$$

где

$$C_{\nu, k, s} = \begin{cases} \frac{\Gamma(\nu+s+k)}{k! \Gamma(\nu+s)}, & k \geq 0; \\ \frac{\Gamma(\nu-s-k)}{(-k)! \Gamma(\nu-s)}, & k < 0. \end{cases} \quad (7)$$

Отметим, что случай $s = 0$ в теореме 1 соответствует собственным функциям оператора Лапласа-Бельтрами на двумерной сфере. Аналог равенства (6) для K -финитных собственных функций лапласиана на римановом симметрическом пространстве $X = G/K$ некомпактного типа ранга один имеется в [2, гл. 3, § 11], [3, гл. 5]. В монографии [3, гл. 11] содержатся также подобные интегральные представления для компактных двухточечно-однородных пространств. Относительно некоторых частных случаев указанных результатов см. [1, Введение, предложение 4.11], [6], [7], [8, гл. 2.3, формула (3.12)].

3. Вспомогательные утверждения. В дальнейшем считаем, что $k \in \mathbb{Z}$, $\lambda \in \mathbb{C}$, $\eta \in \mathbb{S}^1$.

Лемма 1. Пусть $f \in C^{|k|}$ в окрестности нуля. Тогда

$$\mathfrak{D}_k \left((1 + |z|^2)^\lambda f(z) \right) (0) = (\mathfrak{D}_k f) (0). \quad (8)$$

Доказательство. Для любого натурального числа N имеем

$$\mathfrak{D}_k (|z|^{2N} f(z)) (0) = 0. \quad (9)$$

Используя (9) и разложение

$$(1 + |z|^2)^\lambda f(z) = \sum_{N=0}^{\infty} (-1)^N \frac{\Gamma(N - \lambda)}{N! \Gamma(-\lambda)} |z|^{2N} f(z),$$

получаем (8). \square

Следствие 1. Имеет место равенство

$$\mathfrak{D}_k \left(H_{\lambda, k}^s(|z|) \left(\frac{z}{|z|} \right)^k \right) (0) = 1. \quad (10)$$

Доказательство. Пусть $k \geq 0$. Тогда

$$H_{\lambda, k}^s(|z|) \left(\frac{z}{|z|} \right)^k = (1 + |z|^2)^\nu F(\nu - s, \nu + s + k; k + 1; -|z|^2) z^k. \quad (11)$$

Разлагая гипергеометрическую функцию из (11) в ряд по степеням $|z|^{2N}$ и используя (8), (9), приходим к (10).

В случае, когда $k < 0$

$$H_{\lambda, k}^s(|z|) \left(\frac{z}{|z|} \right)^k = (1 + |z|^2)^\nu F(\nu - s - k, \nu + s; 1 - k; -|z|^2) \bar{z}^{-k}$$

и (10) получается таким же способом. \square

Лемма 2. *Имеет место равенство*

$$\mathfrak{D}_k \left((1 - i\bar{\eta}z - i\eta\bar{z} - |z|^2)^\lambda \right) (0) = \frac{\Gamma(|k| - \lambda)}{|k|! \Gamma(-\lambda)} \bar{\eta}^k i^{|k|}. \quad (12)$$

Доказательство. В достаточно малой окрестности нуля $(1 - i\bar{\eta}z - i\eta\bar{z} - |z|^2)^\lambda$ можно представить в виде

$$\begin{aligned} (1 - i\bar{\eta}z - i\eta\bar{z} - |z|^2)^\lambda &= \sum_{N=0}^{\infty} \frac{\Gamma(N - \lambda)}{N! \Gamma(-\lambda)} (i\bar{\eta}z + i\eta\bar{z} + |z|^2)^N = \\ &= \sum_{N=0}^{\infty} \frac{\Gamma(N - \lambda)}{N! \Gamma(-\lambda)} \sum_{j=0}^N C_N^j (i\bar{\eta}z + i\eta\bar{z})^j (|z|^2)^{N-j}, \end{aligned}$$

где C_N^j – биномиальные коэффициенты. Отсюда и из (9) находим

$$\mathfrak{D}_k \left((1 - i\bar{\eta}z - i\eta\bar{z} - |z|^2)^\lambda \right) (0) = \sum_{N=0}^{\infty} \frac{\Gamma(N - \lambda)}{N! \Gamma(-\lambda)} \mathfrak{D}_k \left((i\bar{\eta}z + i\eta\bar{z})^N \right) (0). \quad (13)$$

Далее,

$$\mathfrak{D}_k \left((i\bar{\eta}z + i\eta\bar{z})^N \right) (0) = \sum_{j=0}^N C_N^j \mathfrak{D}_k (i^N \bar{\eta}^j z^j \eta^{N-j} \bar{z}^{N-j}) (0) = i^N \delta_{N, |k|} \bar{\eta}^k, \quad (14)$$

где $\delta_{N, |k|}$ – символ Кронекера. Комбинируя (13) и (14), получаем (12). \square

Следствие 2. Пусть $E_{\nu, \eta}^s$ и $C_{\nu, k, s}$ определяются с помощью (3), (7). Тогда

$$\mathfrak{D}_k (E_{\nu, \eta}^s) (0) = C_{\nu, k, s} \bar{\eta}^k i^{|k|}. \quad (15)$$

Доказательство. Рассмотрим сначала случай $k \geq 0$. Запишем $E_{\nu, \eta}^s$ в виде

$$E_{\nu, \eta}^s(z) = (1 + |z|^2)^\nu \frac{(1 - i\eta\bar{z})^{2s}}{(1 - i\bar{\eta}z - i\eta\bar{z} - |z|^2)^{s+\nu}}.$$

Применяя к обеим частям оператор \mathfrak{D}_k и учитывая (8), имеем

$$\begin{aligned} \mathfrak{D}_k (E_{\nu, \eta}^s) (0) &= \mathfrak{D}_k \left(\frac{(1 - i\eta\bar{z})^{2s}}{(1 - i\bar{\eta}z - i\eta\bar{z} - |z|^2)^{s+\nu}} \right) (0) = \\ &= \mathfrak{D}_k \left((1 - i\bar{\eta}z - i\eta\bar{z} - |z|^2)^{-s-\nu} \right) (0). \end{aligned}$$

Теперь равенство (12) дает (15) при $k \geq 0$. Аналогично, используя представление

$$E_{\nu, \eta}^s(z) = (1 + |z|^2)^\nu \frac{(1 - i\bar{\eta}z - i\eta\bar{z} - |z|^2)^{s-\nu}}{(1 - i\bar{\eta}z)^{2s}}$$

и (8), (12), получаем (15) при $k < 0$. \square

4. Собственные функции оператора \mathfrak{L} . В дальнейшем удобно использовать запись комплексного числа z в показательной форме: $z = \rho e^{i\varphi}$. Найдем сначала собственные функции оператора \mathfrak{L} вида $h(\rho) e^{ik\varphi}$, где k – фиксированное целое число.

Лемма 3. Пусть $\lambda \in \mathbb{C}$. Предположим, что гладкая функция $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ является решением уравнения (4) и имеет вид $f(z) = h(\rho) e^{ik\varphi}$. Тогда

$$f(z) = (\mathfrak{D}_k f)(0) H_{\lambda, k}^s(\rho) e^{ik\varphi}. \quad (16)$$

Доказательство. Имеем

$$\frac{\partial f}{\partial z} = \frac{1}{2} \left(h'(\rho) + k \frac{h(\rho)}{\rho} \right) e^{i(k-1)\varphi},$$

$$\frac{\partial f}{\partial \bar{z}} = \frac{1}{2} \left(h'(\rho) - k \frac{h(\rho)}{\rho} \right) e^{i(k+1)\varphi},$$

$$\frac{\partial^2 f}{\partial z \partial \bar{z}} = \frac{1}{4} \left(h''(\rho) + \frac{h'(\rho)}{\rho} - \frac{k^2}{\rho^2} h(\rho) \right) e^{ik\varphi}.$$

Отсюда

$$\begin{aligned} (\mathfrak{L}f)(z) = & \left[(1 + \rho^2)^2 h''(\rho) + \frac{(1 + \rho^2)^2}{\rho} h'(\rho) - \right. \\ & \left. - h(\rho) \left(\frac{k^2}{\rho^2} + \rho^2(k + 2s)^2 + 2k(2s + k) \right) \right] e^{ik\varphi}. \end{aligned}$$

Следовательно, уравнение (4) можно представить в виде

$$\begin{aligned} (1 + \rho^2)^2 \left(h''(\rho) + \frac{h'(\rho)}{\rho} \right) - \\ - h(\rho) \left(\frac{k^2}{\rho^2} + \rho^2(k + 2s)^2 + 2k(2s + k) + 4s^2 + 1 - \lambda^2 \right) = 0. \quad (17) \end{aligned}$$

Из (17) для функции $\psi(\rho) = \rho^{-|k|}(1 + \rho^2)^{-\nu} h(\rho)$ получаем уравнение

$$\begin{aligned} \rho(1 + \rho^2)\psi''(\rho) + (2|k| + 1 + (2|k| + 4\nu + 1)\rho^2)\psi'(\rho) + \\ + (2\nu + |k| - k - 2s)(2\nu + |k| + k + 2s)\rho\psi(\rho) = 0. \quad (18) \end{aligned}$$

С другой стороны, гипергеометрическая функция $\Phi(\rho) = F(\alpha, \beta; \gamma; -\rho^2)$ удовлетворяет уравнению

$$\rho(1 + \rho^2)\Phi''(\rho) + (2\gamma - 1 + (2\alpha + 2\beta + 1)\rho^2)\Phi'(\rho) + 4\alpha\beta\Phi(\rho) = 0 \quad (19)$$

(см. [5, гл. 2]). Полагая

$$h_1(\rho) = \rho^{|k|}(1 + \rho^2)^\nu F\left(\nu - s + \frac{|k| - k}{2}, \nu + s + \frac{|k| + k}{2}; |k| + 1; -\rho^2\right)$$

и сравнивая (18) и (19), видим, что для некоторых констант C_1, C_2

$$h(\rho) = C_1 h_1(\rho) + C_2 h_2(\rho),$$

где h_1, h_2 образуют фундаментальную систему решений уравнения (17). По формуле Остроградского-Лиувилля

$$\begin{vmatrix} h_1(\rho) & h_2(\rho) \\ h_1'(\rho) & h_2'(\rho) \end{vmatrix} = \frac{C}{\rho}, \quad (20)$$

где $C \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$. Учитывая гладкость h и h_1 в нуле, из (20) заключаем, что $C_2 = 0$, т.е. $f(z) = C_1 H_{\lambda, k}^s(\rho) e^{ik\varphi}$. Это равенство вместе с соотношением (10) влечет (16). \square

Установим теперь собственность функций $E_{\nu, \eta}^s$ для оператора \mathfrak{L} .

Лемма 4. *Функция $E_{\nu, \eta}^s$ удовлетворяет уравнению (4).*

Доказательство. Представим \mathfrak{L} в виде

$$\mathfrak{L} = L - 4s^2 |z|^2 Id + A,$$

где

$$L = 4(1 + |z|^2)^2 \frac{\partial^2}{\partial z \partial \bar{z}}, \quad A = -4s(1 + |z|^2) \left(z \frac{\partial}{\partial z} - \bar{z} \frac{\partial}{\partial \bar{z}} \right).$$

Для краткости положим

$$f_1(z) = e_{\nu, \eta}(z) = \left(\frac{1 + |z|^2}{1 - i\eta\bar{z} - i\bar{\eta}z - |z|^2} \right)^\nu, \quad f_2(z) = \left(\frac{1 - i\eta\bar{z}}{1 - i\bar{\eta}z} \right)^s.$$

Тогда $E_{\nu, \eta}^s = f_1 \cdot f_2$ и

$$\begin{aligned} \mathfrak{L}(f_1 \cdot f_2) &= f_1 L(f_2) + f_2 L(f_1) + 4(1 + |z|^2)^2 \left(\frac{\partial f_1}{\partial z} \frac{\partial f_2}{\partial \bar{z}} + \frac{\partial f_2}{\partial z} \frac{\partial f_1}{\partial \bar{z}} \right) - \\ &\quad - 4s^2 |z|^2 f_1 f_2 + f_1 A(f_2) + f_2 A(f_1). \end{aligned} \quad (21)$$

По определению f_1 и f_2 имеем

$$\frac{\partial f_1}{\partial z} = \nu e_{\nu-1, \eta} \frac{2\bar{z} - i\eta\bar{z}^2 + i\bar{\eta}}{(1 - i\eta\bar{z} - i\bar{\eta}z - |z|^2)^2}, \quad \frac{\partial f_1}{\partial \bar{z}} = \nu e_{\nu-1, \eta} \frac{2z - i\bar{\eta}z^2 + i\eta}{(1 - i\eta\bar{z} - i\bar{\eta}z - |z|^2)^2}, \quad (22)$$

$$\frac{\partial f_2}{\partial z} = \frac{is\bar{\eta}}{1 - i\bar{\eta}z} f_2, \quad \frac{\partial f_2}{\partial \bar{z}} = \frac{-is\eta}{1 - i\eta\bar{z}} f_2, \quad (23)$$

откуда

$$A(f_1) = -4i s\nu(z\bar{\eta} - \bar{z}\eta) e_{\nu+1, \eta}, \quad (24)$$

$$A(f_2) = -4i s^2(z\bar{\eta} + \bar{z}\eta - 2i|z|^2) f_2 e_{1, \eta}, \quad (25)$$

$$L(f_1) = 4\nu(1 - \nu)f_1, \quad (26)$$

$$L(f_2) = 4s^2(1 + |z|^2)f_2 e_{1,\eta}. \quad (27)$$

Из (21)-(27) следует, что уравнение (4) для функции $E_{\nu,\eta}^s$ сводится к проверке соотношения

$$\left[s(1 + |z|^2) + i\nu \left(\frac{-\eta(2\bar{z} - i\eta\bar{z}^2 + i\bar{\eta})}{1 - i\eta\bar{z}} + \frac{\bar{\eta}(2z - i\bar{\eta}z^2 + i\eta)}{1 - i\bar{\eta}z} \right) - \right. \\ \left. - is(z\bar{\eta} + \bar{z}\eta - 2i|z|^2) - i\nu(z\bar{\eta} - \bar{z}\eta) \right] e_{1,\eta} = s(1 + |z|^2),$$

которое получается с использованием равенства

$$z\bar{\eta} - \bar{z}\eta = \frac{-\eta(2\bar{z} - i\eta\bar{z}^2 + i\bar{\eta})}{1 - i\eta\bar{z}} + \frac{\bar{\eta}(2z - i\bar{\eta}z^2 + i\eta)}{1 - i\bar{\eta}z}.$$

Это завершает доказательство. \square

5. Доказательство теоремы 1. Если f удовлетворяет (5), то функция $f(z) \left(\frac{z}{|z|}\right)^{-k}$ является радиальной и, значит, f имеет вид $f(z) = h(\rho) e^{ik\varphi}$. Поэтому утверждение (i) в теореме 1 следует из леммы 3.

Для доказательства (ii) положим

$$f(z) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} E_{\nu, e^{i\theta}}^s(z) e^{ik\theta} d\theta.$$

Поскольку

$$E_{\nu, e^{i\theta}}^s(e^{i\psi} z) = E_{\nu, e^{i(\theta-\psi)}}^s(z),$$

функция f удовлетворяет (5). Кроме того, по лемме 4 имеет место соотношение (4). Применяя утверждение (i) и учитывая, что $(\mathfrak{D}_k f)(0) = C_{\nu, k, s}$ (см. следствие 2), получаем (ii). Таким образом, теорема 1 доказана.

1. Хелгасон С. Группы и геометрический анализ. – М.: Мир, 1987. – 735 с.
2. Helgason S. Geometric Analysis on Symmetric Spaces // Am. Math. Soc., Providence, RI. – 1994. – 601 p.
3. Volchkov V.V., Volchkov Vit.V. Harmonic Analysis of Mean Periodic Functions on Symmetric Spaces and the Heisenberg Group. – London: Springer, 2009. – 671 p.
4. Василянская В.С., Волчков Вит.В. Теорема о среднем для искажённой свёртки на сфере // Вестник Донецкого национального университета, Сер.А: Естественные науки. – 2012. – № 1. – С. 7-12.
5. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. – М.: Наука, 1973. – Т. 1. – 294 с.
6. Harchaoui M.El. Inversion de la transformation de Pompéiu locale dans les espaces hyperboliques réel et complexe (Cas de deux boules) // I. Anal. Math. – 1995. – Vol. 67. – 1-37 pp.
7. Berkani M., Harchaoui M.El., Gay R. Inversion de la transformation de Pompéiu locale dans les espaces hyperboliques quaternionique – cas des deux boules // Complex Var. Theoty Appl. – 2000. – Vol. 43. – 29-57 pp.
8. Volchkov V.V. Integral geometry and convolution equations. – Dordrecht: Kluwer, 2003. – 454 p.

V. S. Vasylianska, Vit. V. Volchkov

Eisenstein type integrals on sphere and its generalization.

Eigenfunctions of indignant Laplacian \mathcal{L} on two-dimensional sphere are studied. Representations for homogeneous eigenfunctions of \mathcal{L} in the form of integrals with a Poisson type kernel are obtained.

Keywords: *symmetric spaces, Eisenstein integrals, convolution.*

В. С. Василянська, Віт. В. Волчков

Інтегралы типу Ейзенштейна на сфері та їх узагальнення.

Вивчаються власні функції збуреного лапласіана \mathcal{L} на двовимірній сфері. Отриман зображення для однорідних власних функцій \mathcal{L} у вигляді інтегралів з ядром типу Пуассона.

Ключові слова: *симетричні простори, інтегралы Ейзенштейна, згортка.*

Донецкий национальный ун-т
sv.vasia@gmail.com

Получено 05.10.12