

ОБОБЩЕННАЯ ВЕСОВАЯ ФУНКЦИЯ r^λ

Э. Л. Шишкина

Воронежская государственная технологическая академия

В работе приводится формула Киприянова—Пицетти для весового распределения r^λ , определенного на подпространстве шварцевских функций, четных по некоторым переменным. Выводится формула для разложения некоторых функций на весовые плоские волны. Приводится формула для преобразования Фурье—Бесселя весового распределения r^λ , определенного на специальном пространстве основных функций, построенному по типу основных пространств П. И. Лизоркина.

1. Основные определения

Через \mathbb{R}_N^+ будем обозначать часть евклидова пространства \mathbb{R}_N точек

$$\{x = (x', x''), x' = (x_1, \dots, x_n), x'' = (x_{n+1}, \dots, x_N), \\ x_1 > 0, \dots, x_n > 0, 1 \leq n \leq N\}.$$

Функцию $\varphi(x)$ будем называть основной функцией, если она бесконечно дифференцируемая, четная по каждой из первых n переменных, и для любого числа ν удовлетворяет следующим неравенствам:

$$|\mathcal{D}_x^\beta \varphi(x)| \leq \frac{C_{\beta, \nu}}{(1+r^2)^\nu}, \quad |\beta| = 0, 1, 2, \dots,$$

где $r^2 = \sum_{i=1}^N x_i^2$. Совокупность таких функций

$\varphi(x)$ будем называть пространством основных функций $S_{ev}(\mathbb{R}_N^+)$. Очевидно, что $S_{ev}(\mathbb{R}_N^+)$ — линейное пространство. Соответствующий $S_{ev}(\mathbb{R}_N^+)$ класс распределений будем обозначать $S'_{ev}(\mathbb{R}_N^+)$.

Основное пространство функций Φ_γ , построенное по типу основных пространств Лизоркина (см. [1]), строится следующим образом: пусть

$$\Psi_\gamma = \{\psi : \psi \in S_{ev}, (B_{x'}^\alpha D_{x''}^\beta \psi)(0) = 0, \\ |\alpha|, |\beta| = 0, 1, 2, \dots\},$$

где $B_{x'}^\alpha = \prod_{i=1}^n B_{x_i}^{\alpha_i}$, $B_{x_i}^{\alpha_i} = \frac{\partial^2}{\partial x_i^2} + \frac{\gamma_i}{x_i} \frac{\partial}{\partial x_i}$, — оператор

Бесселя ($\gamma_i > 0$), тогда

$$\Phi_\gamma = \{\varphi : \varphi = F_B[\psi], \psi \in \Psi_\gamma\},$$

где $F_B[\psi]$ — преобразование Фурье—Бесселя функции ψ :

$$F_B[\psi] = \int_{\mathbb{R}_N^+} \mathcal{P}_\xi^\gamma (e^{-i\langle x, \xi \rangle}) \psi(x) (x')^\gamma dx.$$

Соответствующие классы распределений, порожденные весовой линейной формой

$$(f, \varphi)_\gamma = \int f(x) \varphi(x) (x')^\gamma dx, \quad (x')^\gamma = \prod_{i=1}^n x_i^{\gamma_i},$$

где $\gamma = (\gamma_1, \dots, \gamma_n)$ — мультииндекс, состоящий из фиксированных положительных чисел, причем $|\gamma| = \gamma_1 + \dots + \gamma_n$, будем обозначать Ψ'_γ и Φ'_γ .

Определим многомерный оператор Пуассона \mathcal{P}_x^γ , действующий на интегрируемые функции, четные по каждой из первых n переменных, по формуле

$$\mathcal{P}_x^\gamma [f(x)] = C(\gamma) \int_0^\pi \dots \int_0^\pi f(x_1 \cos \alpha_1, \dots, x_n \cos \alpha_n, x'') \times \\ \times \prod_{i=1}^n \sin^{\gamma_i-1} \alpha_i d\alpha_i, \\ d\alpha = d\alpha_1 \dots d\alpha_n$$

в которой нормирующая константа

$$C(\gamma) = \pi^{\frac{n}{2}} \prod_{i=1}^n \frac{\Gamma\left(\frac{\gamma_i+1}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{\gamma_i}{2}\right)}$$

подобрана так, чтобы $\mathcal{P}_x^\gamma [\text{const}] = \text{const}$.

Пусть $r = \sqrt{x_1^2 + \dots + x_N^2}$, рассмотрим функционал r^λ действующий по формуле

$$(r^\lambda, \varphi)_\gamma = \int_{\mathbb{R}_N^+} r^\lambda \varphi(x) (x')^\gamma dx. \quad (1)$$

Функционал r^λ представляет собой аналитическую функцию от λ в области $\text{Re } \lambda > -(N + |\gamma|)$. Для $\text{Re } \lambda \leq -(N + |\gamma|)$ весовой функционал r^λ может быть определен аналитическим продолжением по параметру λ (см. далее формулу (7)).

Сделаем в интеграле (1) сферическую замену координат $x = r\Theta$, $r = |x|$. Обозначая $S_N^+(0, 1) = S_N^+$ — часть сферы единичного радиу-

са, с центром в начале координат, принадлежащую \mathbb{R}_N^+ , имеем

$$(r^\lambda, \varphi)_\gamma = |S_N^+|_\gamma \int_0^\infty r^{\lambda+N+|\gamma|-1} M_\varphi^\gamma(r) dr, (\Theta')^\gamma = \prod_{i=1}^n \Theta_i^{\gamma_i},$$

где введено обозначение

$$M_\varphi^\gamma(r) = \frac{1}{|S_N^+|_\gamma} \int_{S_N^+} \varphi(r\Theta) (\Theta')^\gamma dS, \quad (2)$$

представляющее собой *весовое сферическое среднее* от функции $\varphi(r\Theta)$ по части сферы $S_N^+(r) \in R_N^+$ радиуса r с центром в начале координат, а

$$|S_N^+|_\gamma = \int_{S_N^+} (\Theta')^\gamma dS = \frac{\pi^{\frac{N-n}{2}} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i+1}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{N+|\gamma|}{2}\right)}.$$

2. ФОРМУЛА КИПРИЯНОВА—ПИЦЕТТИ

Хорошо известно применение сферических средних значений функций в различных приложениях анализа и в частности в теории дифференциальных уравнений в частных производных (см. [3], [4]). В работе [5] П. Пицетти получил формулу разложения сферического среднего в ряд по степеням оператора Лапласа для достаточно гладкой функции. В книге И. А. Киприянова [6] дано обобщение формулы Пицетти для весовых сферических средних значений функций из соответствующего весового функционального класса. При этом роль оператора Лапласа играл оператор $\Delta_B = \Delta + \frac{\gamma}{x_n} \frac{\partial}{\partial x_n}$, где Δ — оператор Лапласа по переменным (x_1, \dots, x_n) , $\gamma > 0$. Приведенную в [6] формулу ([6], стр.118, формула (2.13)) называют формулой Киприянова—Пицетти.

Дальнейшее обобщение формулы Киприянова—Пицетти связано с исследованием задач с сингулярным оператором

$$\Delta_B = \sum_{i=1}^n B_{x_i} + \sum_{i=n+1}^N \frac{\partial^2}{\partial x_i^2},$$

где B_{x_i} — сингулярный дифференциальный оператор Бесселя:

$$B_{x_i} = \frac{\partial^2}{\partial x_i^2} + \frac{\gamma_i}{x_i} \frac{\partial}{\partial x_i}, \gamma_i > 0.$$

Оператор Δ_B , следуя [3], применяется к классу функций, определенных в части евклидова пространства \mathbb{R}_N^+ достаточно гладких и четных по каждой из первых n переменных.

Теорема 1. Для $M_\varphi^\gamma(r)$ — весового среднего от функции $\varphi(x) \in S_{ev}(\mathbb{R}_N^+)$ по части сферы S_N^+ имеет место представление:

$$\begin{aligned} M_\varphi^\gamma(r) &= \varphi(0) + \frac{1}{2!} (M_\varphi^\gamma(0))'' r^2 + \dots + \\ &+ \frac{1}{(2p)!} (M_\varphi^\gamma(0))^{(2k)} r^{2p} + \dots = \\ &= |S_N^+|_\gamma \sum_{p=0}^k \frac{\Delta_B^p \varphi(0) r^{2p}}{2^p p! (N+|\gamma|)(N+|\gamma|+2)\dots(N+|\gamma|+2p-2)} + \dots \end{aligned} \quad (3)$$

Доказательство. В начале отметим, что функция $M_\varphi^\gamma(r)$ бесконечно дифференцируема по r при $r > 0$ и убывает при $r \rightarrow \infty$ быстрее любой степени $\frac{1}{r}$, что следует из аналогичных свойств функции $\varphi(x)$.

Нетрудно показать, что функция $M_\varphi^\gamma(r)$ — бесконечно дифференцируема в точке $r = 0$, для чего достаточно разложить функцию $\varphi(x)$ по формуле Тейлора и убедиться, что все ее нечетные производные равны нулю при $r = 0$. Таким образом, функцию $M_\varphi^\gamma(r)$ можно рассматривать как четную основную функцию переменного r , то есть $M_\varphi^\gamma(r) \in S_{ev}(\mathbb{R}_N^+)$.

При этом выражение (1) можно рассматривать как результат применения *не весового* функционала $|S_N^+|_\gamma x_+^\mu$, где $\mu = \lambda + N + |\gamma| - 1$ к основной функции $M_\varphi^\gamma(x)$:

$$\begin{aligned} (r^\lambda, \varphi(x))_\gamma &= |S_N^+|_\gamma \int_0^\infty r^{\lambda+N+|\gamma|-1} M_\varphi^\gamma(r) dr = \\ &= (|S_N^+|_\gamma x_+^\mu, M_\varphi^\gamma(x)). \end{aligned} \quad (4)$$

Поэтому можно воспользоваться результатами исследования этой обобщенной функции, приведенными в книге [1].

Имеем следующее. Регулярный (не весовой) функционал $(x_+^\mu, \psi) = \int_0^\infty x^\mu \psi(x) dx$, определенный функцией $x_+^\mu = \begin{cases} 0, & x \leq 0; \\ x^\mu, & x > 0. \end{cases}$ является аналитической функцией при $\text{Re } \mu > -1$ ($\text{Re } \lambda > -N - |\gamma|$) и аналитически продолжается на область $\text{Re } \mu > -N - 1$, с исключенными точками $\mu = -1, -2, -3, \dots$. Функционал x_+^μ как функция от параметра μ имеет при $\mu = -k$ полюс первого порядка, а вычет в этой точке равен $\frac{(-1)^{k-1}}{(k-1)!} \delta^{(k-1)}(x)$, $k = 1, 2, \dots$. Но так как все нечетные производные функции $M_\varphi^\gamma(r)$ обраща-

ются в нуль при $r = 0$, то остается только серия полюсов отвечающих нечетным значениям $\mu = -1, -3, \dots, -2p - 1, \dots$. Теперь вернемся к весовым функционалам. Учитывая формулу (4), заметим, что вычет функционала $(r^\lambda, \varphi)_\gamma$ как функции от λ , в точках $\lambda = -(N + |\gamma| + 2p)$, $p = 0, 1, 2, \dots$ равен

$$res_{\lambda=-(N+|\gamma|+2p)}[(r^\lambda, \varphi)_\gamma] = |S_N^+|_\gamma \frac{(M_\varphi^\gamma)^{(2p)}(0)}{(2p)!}. \quad (5)$$

Следуя П. Пицетти [5] (см. также [3]) выразим величину $(M_\varphi^\gamma)^{(2p)}(0)$ непосредственно через функцию φ . Для этого построим следующее выражение вычета обобщенной функции r^λ :

$$res_{\lambda=-(N+|\gamma|+2p)}[r^\lambda] = \frac{|S_N^+|_\gamma \Delta_B^p \delta(x)}{2^p p! (N + |\gamma|)(N + |\gamma| + 2) \dots (N + |\gamma| + 2p - 2)}. \quad (6)$$

Сравним выражение (6) с формулой (5), получим выражение для производной порядка $2p$, $p = 0, 1, 2, \dots$ по r в нуле весового сферического среднего

$$(M_\varphi^\gamma)^{(2p)}(0) = \frac{(2p)! \Delta_B^p \varphi(0)}{2^p p! (N + |\gamma|)(N + |\gamma| + 2) \dots (N + |\gamma| + 2p - 2)}.$$

Это дает возможность написать разложение функции $M_\varphi^\gamma(r)$ в ряд Тейлора и получить формулу (3). Доказательство закончено.

Используя формулу (3) запишем регуляризацию весового функционала $(r^\lambda, \varphi)_\gamma$ при $\text{Re } \lambda > -(N + |\gamma| + 2p)$, $\lambda \neq -(N + |\gamma|), -(N + |\gamma| + 2), \dots, -(N + |\gamma| + 2p - 2)$ в виде

$$(r^\lambda, \varphi)_\gamma = |S_N^+|_\gamma \int_0^1 r^{\lambda+N+|\gamma|-1} [M_\varphi^\gamma(r) - \varphi(0) - \dots - \frac{1}{(2p)!} (M_\varphi^\gamma(0))^{(2p)} r^{2p}] dr + |S_N^+|_\gamma \int_1^\infty r^{\lambda+N+|\gamma|-1} M_\varphi^\gamma(r) dr + |S_N^+|_\gamma \sum_{k=0}^{2p} \frac{(M_\varphi^\gamma(0))^{(2k)}}{(2k)! (\lambda + N + |\gamma| + 2k)}.$$

3. РАЗЛОЖЕНИЕ НЕКОТОРЫХ ФУНКЦИЙ НА ВЕСОВЫЕ ПЛОСКИЕ ВОЛНЫ

Функцию от скалярного произведения $f(\langle \xi, x \rangle)$ обычно называют “плоской волной”, так как она сохраняет постоянное значение на плоскости $\langle \xi, x \rangle = p$.

Функцию $\mathcal{P}_{\xi'}^\gamma f_\lambda(\langle \xi, x \rangle)$ будем называть функцией типа “весовой плоской волны”, потому

что в соответствующих интегральных выражениях она перейдет в функцию обычной плоской волны.

Пусть $\xi = (\xi_1, \dots, \xi_N)$ — точка части единичной сферы с центром в начале координат S_N^+ . Для любого $x \in \mathbb{R}_N^+$ и для $\text{Re } \lambda \in \Lambda$ (Λ — некоторая область в \mathbb{R}) построим обобщенную функцию \mathfrak{F}_λ^B следующим образом:

$$\begin{aligned} (\mathfrak{F}_\lambda^B, \varphi)_\gamma &= (\mathcal{P}_{\xi'}^\gamma f_\lambda(\langle \xi, x \rangle), \varphi(x))_\gamma = \\ &= \int_{\mathbb{R}_N^+} \mathcal{P}_{\xi'}^\gamma f_\lambda(\langle \xi, x \rangle) \varphi(x) (x')^\gamma dx, \end{aligned} \quad (8)$$

где \mathfrak{F}_λ^B — локально суммируемая при $\text{Re } \lambda \in \Lambda$ функция

$$\mathfrak{F}_\lambda^B = \mathcal{P}_{\xi'}^\gamma f_\lambda(\langle \xi, x \rangle),$$

а $f_\lambda(\langle \xi, x \rangle)$ — функция, зависящая помимо скалярного произведения еще и от параметра λ .

Обозначим интеграл, стоящий в правой части равенства (8), через \mathfrak{W} . Воспользовавшись определением оператора Пуассона, имеем

$$\begin{aligned} \mathfrak{W} &= C(\gamma) \int_{\mathbb{R}_N^+} \int_0^\pi \int_0^\pi f_\lambda \left(\left\langle \sum_{i=1}^n x_i \xi_i \cos \alpha_i + \langle \xi'', x'' \rangle \right\rangle \right) \times \\ &\quad \times \varphi(x) (x')^\gamma \prod_{i=1}^n \sin^{\gamma_i-1} \alpha_i d\alpha dx. \end{aligned}$$

Произведем в этом интеграле замену переменных $\tilde{x}_{2i-1} = x_i \cos \alpha_i$, $\tilde{x}_{2i} = x_i \sin \alpha_i$, $\forall i = 1, n$, получим

$$\mathfrak{W} = C(\gamma) \int_{\mathbb{R}_{N+n}^+} f_\lambda(\langle \tilde{x}, \tilde{\xi}' \rangle) \tilde{\varphi}(\tilde{x}) \prod_{i=1}^n \tilde{x}_{2i}^{\gamma_i-1} d\tilde{x}, \quad (9)$$

где $\tilde{x} = (\tilde{x}_1, \dots, \tilde{x}_{2n}, x'')$, $\tilde{\xi}' = (\xi_1, 0, \dots, 0, \xi_n, 0, \xi'')$, $\tilde{\varphi}(\tilde{x}) = \varphi(\sqrt{\tilde{x}_1^2 + \tilde{x}_2^2}, \dots, \sqrt{\tilde{x}_{2n-1}^2 + \tilde{x}_{2n}^2}, x'')$.

Под интегралом (9) уже функция, зависящая от скалярного произведения, поэтому это функция типа обычной плоской волны. Совершим поворот осей $y = u\tilde{x}$, при котором точка $\tilde{\xi}'$ приобретет координаты $(0, \dots, 0, 1)$ (то есть единичный вектор $\tilde{\xi}'$ перейдет в $\text{ort } x_N$). Интеграл (9) инвариантен относительно такого поворота, так как он не затрагивает весовые переменные. Скалярное произведение $\langle \tilde{\xi}', \tilde{x} \rangle$ при этом повороте примет вид $y_{N+n} |x| = p|x|$, полагая $\psi(y) = \tilde{\varphi}(u^{-1}y) = \tilde{\varphi}(\tilde{x})$ имеем

$$\mathfrak{W} = C(\gamma) \int_{\mathbb{R}_{N+n}^+} f_\lambda(p|x|) \psi(y) \prod_{i=1}^n y_{2i}^{\gamma_i-1} dy_1 \dots dy_{N+n-1} dp. \quad (10)$$

Выделим в правой части (10) интегрирование по переменной p

$$\mathfrak{W} = C(\gamma) \int_{p=-\infty}^{\infty} f_{\lambda}(p|x) \left\{ \int_{\mathbb{R}_{N+n-1}^+} \psi(y) \prod_{i=1}^n y_{2i}^{\gamma_i-1} dy_1 \dots dy_{N+n-1} \right\} dp.$$

Выражение в фигурных скобках есть некоторая функция $\varphi_0(p)$, бесконечно дифференцируемая и убывающая на бесконечности быстрее любой степени $1/p$, то есть обладающая свойствами основной функции переменного p . Тогда выражение (10) может быть записано в виде *невесового* одномерного функционала

$$\mathfrak{W} = C(\gamma) \int_{-\infty}^{\infty} f_{\lambda}(p|x) \varphi_0(p) dp, \text{ и мы имеем равенство}$$

$$(\mathfrak{F}_{\lambda}^B, \varphi)_{\gamma} = C(\gamma) \int_{-\infty}^{\infty} f_{\lambda}(p|x) \varphi_0(p) dp. \quad (11)$$

Утверждение. Если функция $f_{\lambda}(\langle x, \xi \rangle)$ параметра λ такова, что интеграл в правой части равенства (11), определенный для $\text{Re } \lambda \in \Lambda$, может быть аналитически продолжен на все значения λ , то вместе с ним определяется для всех λ и функционал \mathfrak{F}_{λ}^B .

Заметим, что функционал \mathfrak{F}_{λ}^B непрерывно зависит от точки ξ . Поэтому можно проинтегрировать функционал \mathfrak{F}_{λ}^B , определенный по формуле (7), по параметру ξ , пробегаящему часть единичной сферы S_N^+ с весом $(\xi')^{\gamma} = \prod_{i=1}^n \xi_i^{\gamma_i}$, то есть построить весовой функционал \mathfrak{G}_{λ}^B :

$$\mathfrak{G}_{\lambda}^B = \int_{S_N^+} \mathfrak{F}_{\lambda}^B(\xi')^{\gamma} dS = \int_{S_N^+} \mathcal{P}_{\xi}^{\gamma} f_{\lambda}(\langle \xi, x \rangle) (\xi')^{\gamma} dS. \quad (12)$$

Вычислим интеграл в правой части равенства (12) для $\text{Re } \lambda \in \Lambda$. Для этого сделаем замену переменных $\tilde{\xi}_{2i-1} = \xi_i \cos \alpha_i, \tilde{\xi}_{2i} = \xi_i \sin \alpha_i, \forall i = \overline{1, n}$, при которой переменные $\xi'' = (\xi_{n+1}, \dots, \xi_N)$ остаются без изменения и, затем, произведем поворот координатных осей $y = u\tilde{x}$, при котором точка $\tilde{\xi}$ приобретет координаты $(0, \dots, 0, 1)$, получим

$$\begin{aligned} & \int_{S_N^+} \mathcal{P}_{\xi}^{\gamma} f_{\lambda}(\langle \xi, x \rangle) (\xi')^{\gamma} dS = \\ & = C(\gamma) \int_{-1}^1 \frac{f_{\lambda}(p|x)}{\sqrt{1-p^2}} dp \int_{S_{N+n-1}^+(\sqrt{1-p^2})} \prod_{i=1}^n y_{2i}^{\gamma_i-1} d\tilde{S}_2, \end{aligned}$$

где $S_{N+n-1}(\sqrt{1-p^2})$ — сфера $\sum_{j=1}^{N+n-1} y_j^2 = 1-p^2$ (т.е. сфера в пространстве \mathbb{R}_{N+n-1} , радиуса $\sqrt{1-p^2}$ с центром в начале координат), $d\tilde{S}_2$ — элемент поверхности этой сферы, $S_{N+n-1}^+(\sqrt{1-p^2})$ — часть сферы $S_{N+n-1}(\sqrt{1-p^2})$, принадлежащая области $\mathbb{R}_{N+n-1}^+ = \{z \in \mathbb{R}_{N+n-1} : z_{2i} > 0 \forall i = \overline{1, n}\}$. От интеграла по части сферы $S_{N+n-1}^+(\sqrt{1-p^2})$ перейдем к

интегралу по сфере единичного радиуса, получим

$$\begin{aligned} & \int_{S_N^+} \mathcal{P}_{\xi}^{\gamma} f_{\lambda}(\langle \xi, x \rangle) (\xi')^{\gamma} dS = \\ & = C(\gamma) |S_{N+n-1}|_{|\gamma|-1} \int_{-1}^1 f(p|x) (1-p^2)^{\frac{N+|\gamma|-3}{2}} dp, \end{aligned} \quad (13)$$

$$\text{где } |S_{N+n-1}|_{|\gamma|-1} = \pi^{N-1} \frac{\prod_{j=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_j}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{|\gamma|+N-1}{2}\right)}.$$

Формула (13), установленная для $\text{Re } \lambda \in \Lambda$, остается справедливой и при всех остальных значениях λ в силу единственности аналитического продолжения.

Возьмем в качестве функции $f_{\lambda}(t)$ функцию $|t|^{\lambda}$, где $t = \langle x, \xi \rangle$. Эта функция удовлетворяет условиям утверждения для $\Lambda = (-1, +\infty)$ и поэтому, при $\text{Re } \lambda > -1$ для нее справедлива формула (13).

$$\begin{aligned} & \int_{S_N^+} \mathcal{P}_{\xi}^{\gamma} |\langle \xi, x \rangle|^{\lambda} (\xi')^{\gamma} dS = \\ & = 2\pi^{\frac{N-n-1}{2}} \frac{\Gamma\left(\frac{\lambda+1}{2}\right) \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i+1}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}\right)} |x|^{\lambda}. \end{aligned}$$

Теперь возьмем $f_{\lambda}(t) = |t|^{\lambda} \ln |t|$, где $t = \langle x, \xi \rangle$. При $\text{Re } \lambda > -1$ для этой функции справедлива формула (13)

$$\begin{aligned} & \int_{S_N^+} \mathcal{P}_{\xi}^{\gamma} |\langle \xi, x \rangle|^{\lambda} \ln |\langle \xi, x \rangle| (\xi')^{\gamma} dS = \\ & = \frac{\Gamma\left(\frac{\lambda+1}{2}\right) \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i+1}{2}\right)}{\pi^{\frac{-N+n+1}{2}} \Gamma\left(\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}\right)} \times \\ & \times \left(\ln |x| + \Psi\left(\frac{k+1}{2}\right) - \Psi\left(\frac{N+|\gamma|+k}{2}\right) \right) |x|^{\lambda}, \end{aligned}$$

где $\Psi(z) = \frac{\Gamma'(z)}{\Gamma(z)}$ — пси-функция Эйлера.

4. ПРЕОБРАЗОВАНИЕ ФУРЬЕ—БЕССЕЛЯ ФУНКЦИИ r^{λ}

Имеет место следующее обобщение формулы Бохнера для преобразования Фурье—Бесселя радиальной функции.

Лемма. Преобразование Фурье—Бесселя радиальной функции есть также радиальная функция и при этом справедлива формула

$$F_B[\varphi(|x|)](\xi) = \int_{\mathbb{R}_N^+} \varphi(|x|) \mathcal{P}_\xi^\gamma(e^{-i\langle x, \xi \rangle})(x')^\gamma dx =$$

$$= \frac{\pi^{\frac{N-n}{2}} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i + 1}{2}\right)}{2^{\frac{2-N-|\gamma|}{2}} |\xi|^{\frac{N+|\gamma|-2}{2}}} \int_0^\infty \varphi(r) r^{\frac{N+|\gamma|}{2}} J_{\frac{N+|\gamma|-2}{2}}(|\xi| r) dr, \quad (14)$$

для любой функции $\varphi(r)$, такой, что

$$\int_0^\infty r^{N+|\gamma|-1} (1+r)^{\frac{1-N-|\gamma|}{2}} |\varphi(r)| dr < \infty,$$

причем интеграл в левой части (14) понимается как условно сходящийся (он абсолютно сходится, если $\int_0^\infty r^{N+|\gamma|-1} |\varphi(r)| dr < \infty$).

Доказательство. Имеем

$$F_B[\varphi(|x|)](\xi) = \int_{\mathbb{R}_N^+} \varphi(|x|) \mathcal{P}_\xi^\gamma(e^{-i\langle x, \xi \rangle})(x')^\gamma dx,$$

здесь перейдем к сферическим координатам $x = r\sigma$, получим

$$F_B[\varphi(|x|)](\xi) = \int_0^\infty \varphi(r) r^{N+|\gamma|-1} \int_{S_N^+} \mathcal{P}_\xi^\gamma(e^{-ir\langle \sigma, \xi \rangle})(\sigma')^\gamma dS dr. \quad (15)$$

Функция $\mathcal{P}_\xi^\gamma(e^{-ir\langle \sigma, \xi \rangle})$, зависящая от скалярного произведения $\langle \sigma, \xi \rangle$, — функция типа весовой плоской волны. Воспользовавшись формулой (13), вычислим внутренний интеграл по сфере

$$\int_{S_N^+} \mathcal{P}_\xi^\gamma(e^{-ir\langle \sigma, \xi \rangle})(\sigma')^\gamma dS =$$

$$= C(\gamma) |S_{N+n-1}|_{|\gamma|-1} \int_{-1}^1 e^{-ir|\xi|p} (1-p^2)^{\frac{N+|\gamma|-3}{2}} dp =$$

$$= C(\gamma) |S_{N+n-1}|_{|\gamma|-1} 2^{\frac{N+|\gamma|-2}{2}} \sqrt{\pi} (|\xi| r)^{\frac{-N-|\gamma|+2}{2}} \times$$

$$\times J_{\frac{N+|\gamma|-2}{2}}(|\xi| r) \Gamma\left(\frac{N+|\gamma|-1}{2}\right).$$

Значение константы $C(\gamma) |S_{N+n-1}|_{|\gamma|-1}$ равно

$$C(\gamma) |S_{N+n-1}|_{|\gamma|-1} = \frac{\Gamma^{N-n-1} \left(\frac{1}{2}\right) \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i + 1}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{N+|\gamma|-1}{2}\right)},$$

следовательно

$$\int_{S_N^+} \mathcal{P}_\xi^\gamma(e^{-ir\langle \sigma, \xi \rangle})(\sigma')^\gamma dS =$$

$$= 2^{\frac{N+|\gamma|-2}{2}} \pi^{\frac{N-n}{2}} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i + 1}{2}\right) J_{\frac{N+|\gamma|-2}{2}}(|\xi| r) (|\xi| r)^{\frac{-N-|\gamma|+2}{2}}.$$

Подставив вычисленное значение интеграла по сфере в (15), получим доказываемое равенство (14). Доказательство закончено.

Функция r^λ как элемент пространства Ψ' порождает регулярный функционал

$$(r^\lambda, \psi)_\gamma = \int_{\mathbb{R}_N^+} r^\lambda \psi(x) (x')^\gamma dx, \quad \forall \lambda \in \mathcal{C},$$

так как $(D^j \psi)(0) = 0, |j| = 0, 1, 2, \dots$. Но как элемент пространства S' или Φ' — это не регулярный функционал при $\text{Re } \lambda \leq -(N + |\gamma|)$, для таких λ он будет пониматься в смысле регуляризации, получаемой аналитическим продолжением функционала $(r^\lambda, \psi)_\gamma$ из полуплоскости $\text{Re } \lambda > -(N + |\gamma|)$.

Преобразование Фурье—Бесселя обобщенной функции $f \in \Phi'$ называется функционал $F_B f$, действующий по правилу

$$(F_B f, \psi)_\gamma = (f, F_B \psi)_\gamma, \quad \psi \in \Psi.$$

Если $g \in \Psi'$, то равенство

$$(F_B g, \varphi)_\gamma = (g, F_B \varphi)_\gamma, \quad \varphi \in \Phi \quad (16)$$

является определением преобразования Фурье—Бесселя функционала $g \in \Psi'$. Вычислим $F_B[r^\lambda]$ в смысле обобщенных функций.

Теорема 2. Преобразование Фурье—Бесселя функции r^λ , понимаемое в смысле (16), вычисляется по формуле

$$F_B[r^\lambda] = \mathcal{D}_{N,n,\gamma}(\lambda) \begin{cases} |\xi|^{-N-|\gamma|-\lambda}, & \lambda \neq 2k, \lambda \neq -(N+|\gamma|+2k); \\ |\xi|^{-N-|\gamma|-\lambda} \ln|\xi|, & \lambda = -(N+|\gamma|+2k); \\ (-\Delta_{B_\xi}^{\lambda/2} \varphi) \delta_\gamma, & \lambda = 2k, \end{cases} \quad (17)$$

где $\delta_\gamma = \delta_\gamma(\xi)$ — весовая дельта-функция, $k = 0, 1, 2, \dots$ и множитель $\mathcal{D}_{N,n,\gamma}(\lambda)$ равен:

$$\mathcal{D}_{N,n,\gamma}(\lambda) = \begin{cases} \frac{\pi^{\frac{N-n}{2}} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i - 1}{2}\right) \Gamma\left(\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}\right)}{2^{-N-|\gamma|-\lambda+1} \Gamma\left(-\frac{\lambda}{2}\right)}, & \lambda \neq 2k, \lambda \neq -(N+|\gamma|+2k); \\ \frac{(-1)^{\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}} 2^{N+|\gamma|+\lambda} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i + 1}{2}\right)}{\pi^{\frac{-N+n}{2}} \left[-\frac{N+|\gamma|-\lambda}{2}\right]! \Gamma\left(-\frac{\lambda}{2}\right)}, & \lambda = -(N+|\gamma|+2k); \\ 1, & \lambda = 2k. \end{cases}$$

Доказательство. Пусть $\{\text{Re } \lambda > -(N + |\gamma|)\}$, тогда r^λ — локально-суммируемая функция. Положим $-(N + |\gamma|) < \text{Re } \lambda < -(N + |\gamma|)/2$, в этом случае справедлива формула (14)

$$F_B[r^\lambda](\xi) = \frac{2^{\frac{N+|\gamma|-2}{2}} \pi^{\frac{N-n}{2}}}{|\xi|^{\frac{N+|\gamma|-2}{2}}} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i+1}{2}\right) \int_0^\infty r^{\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}} J_{\frac{N+|\gamma|-2}{2}}(|\xi|r) dr.$$

Для вычисления интеграла воспользуемся следующей формулой для интеграла Вебера

$$\int_0^\infty r^\beta J_\nu(|\xi|r) dr = \frac{2^\beta \Gamma\left(\frac{\nu+\beta+1}{2}\right)}{|\xi|^{\beta+1} \Gamma\left(\frac{\nu-\beta+1}{2}\right)},$$

получим

$$\int_0^\infty r^{\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}} J_{\frac{N+|\gamma|-2}{2}}(|\xi|r) dr = \frac{2^{\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}} \Gamma\left(\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}\right)}{|\xi|^{\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}+1} \Gamma\left(-\frac{\lambda}{2}\right)}.$$

Тогда преобразование Фурье—Бесселя $(F_B[r^\lambda](\xi), \varphi)_\gamma$ в соответствии с (16) будет равно

$$\mathcal{G}_{N,n,\gamma}(\lambda) \left(\frac{1}{|\xi|^{N+|\gamma|+\lambda}}, \varphi \right) = (r^\lambda, F_B \varphi)_\gamma, \quad (18)$$

где

$$\mathcal{G}_{N,n,\gamma}(\lambda) = \frac{2^{N+|\gamma|+\lambda-1} \pi^{\frac{N-n}{2}} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i+1}{2}\right) \Gamma\left(\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}\right)}{\Gamma\left(-\frac{\lambda}{2}\right)},$$

при

$$\lambda \neq 2k, \lambda \neq -(N+|\gamma|+2k), k = 0, 1, 2, \dots$$

Правая часть равенства (18) определена и аналитична при всех $\lambda \in \mathcal{C}$, так как $F_B \varphi \in \Psi$. Левая часть аналитична при всех $\lambda \in \mathcal{C}$, кроме точек $\lambda = 2k$ и $\lambda = -(N+|\gamma|+2k)$, $k = 0, 1, 2, \dots$

В случае $\lambda = 2k$ преобразование Фурье—Бесселя функции r^λ будет иметь вид:

$$\begin{aligned} (F_B[r^{2k}], \varphi)_\gamma &= (r^{2k}, F_B[\varphi](x))_\gamma = \\ &= \int_{\mathbb{R}_N^+} |x|^{2k} F_B[\varphi(\xi)](x) (x')^\gamma dx = \\ &= \int_{\mathbb{R}_N^+} |x|^{2k} \int_{\mathbb{R}_N^+} \mathbf{j}_\gamma(x', \xi') \cdot e^{-i\langle x'', \xi'' \rangle} \varphi(\xi) (\xi')^\gamma d\xi (x')^\gamma dx. \end{aligned}$$

Заметим, что

$$|x|^{2k} \mathbf{j}_\gamma(x', \xi') \cdot e^{-i\langle x'', \xi'' \rangle} = -\Delta_{B_\xi}^k \mathbf{j}_\gamma(x', \xi') \cdot e^{-i\langle x'', \xi \rangle},$$

тогда имеем

$$\begin{aligned} (F_B[r^{2k}], \varphi)_\gamma &= \int \int_{\mathbb{R}_N^+ \mathbb{R}_N^+} (-\Delta_{B_\xi}^k \mathbf{j}_\gamma(x', \xi') \times \\ &\quad \times e^{-i\langle x'', \xi'' \rangle}) \varphi(\xi) (\xi')^\gamma d\xi (x')^\gamma dx = \\ &= \int \int_{\mathbb{R}_N^+ \mathbb{R}_N^+} \mathbf{j}_\gamma(x', \xi') \cdot e^{-i\langle x'', \xi'' \rangle} \left(-\Delta_{B_\xi}^k \varphi(\xi) \right) (\xi')^\gamma d\xi (x')^\gamma dx = \\ &= \int_{\mathbb{R}_N^+} F_B[1](\xi) \left(-\Delta_{B_\xi}^k \varphi(\xi) \right) (\xi')^\gamma d\xi = \left(\delta_\gamma, \left(-\Delta_{B_\xi}^k \varphi \right) \right)_\gamma. \end{aligned}$$

Рассмотрим случай $\lambda = \lambda_k = -(N+|\gamma|+2k)$. Запишем равенство (18) для λ в окрестности точек λ_k следующим образом:

$$(\lambda - \lambda_k) (r^\lambda, F_B \varphi)_\gamma = \mathbf{a}(\lambda) \left(\frac{1}{|\xi|^{N+|\gamma|+\lambda}}, \varphi \right)_\gamma,$$

где $\mathbf{a}(\lambda) = (\lambda - \lambda_k) \mathcal{G}_{N,n,\gamma}(\lambda)$. Дифференцируя это равенство по λ , получаем

$$\begin{aligned} \frac{d}{d\lambda} ((\lambda - \lambda_k) r^\lambda, F_B \varphi)_\gamma &= \\ &= \left(\frac{\mathbf{a}'(\lambda) + \mathbf{a}(\lambda) \ln |\xi|}{|\xi|^{N+|\gamma|+\lambda}}, \varphi \right)_\gamma, \end{aligned} \quad (19)$$

где $\frac{d}{d\lambda} ((\lambda - \lambda_k) r^\lambda, F_B \varphi)_\gamma = (r^\lambda, F_B \varphi)_\gamma +$

$$+ (\lambda - \lambda_k) \frac{d}{d\lambda} (r^\lambda, F_B \varphi)_\gamma \rightarrow (r^{\lambda_k}, F_B \varphi)_\gamma, \quad \lambda \rightarrow \lambda_k.$$

Тогда из (18), при $\lambda \rightarrow \lambda_k$, следует

$$(r^{\lambda_k}, F_B \varphi)_\gamma = \mathbf{a}(\lambda_k) \left(\frac{\ln |\xi|}{|\xi|^{N+|\gamma|+\lambda_k}}, \varphi \right)_\gamma,$$

поскольку в пространстве Лизоркина $\left(|\xi|^{-N-|\gamma|-\lambda_k}, \varphi \right) = 0$.

Вычислим константу $\mathbf{a}(\lambda_k)$, $\lambda_k = -(N+|\gamma|+2k)$:

$$\begin{aligned} \mathbf{a}(\lambda_k) &= \lim_{\lambda \rightarrow \lambda_k} \mathbf{a}(\lambda) = \\ &= \pi^{\frac{N-n}{2}} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i+1}{2}\right) \frac{(-1)^k}{2^{2k} k! \Gamma\left(\frac{N+|\gamma|+2k}{2}\right)}, \end{aligned}$$

а так как $\lambda = \lambda_k = -(N+|\gamma|+2k)$, то $k = -\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}$ и мы получаем окончательный вид константы

$$\mathbf{a}(\lambda_k) = \pi^{\frac{N-n}{2}} \prod_{i=1}^n \Gamma\left(\frac{\gamma_i+1}{2}\right) \frac{(-1)^{\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2}} 2^{N+|\gamma|+\lambda}}{\left[-\frac{N+|\gamma|+\lambda}{2} \right]! \Gamma\left(-\frac{\lambda}{2}\right)}.$$

Доказательство закончено.

Отметим, что в случае $n = N$ формула (17) получена в [2].

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Лизоркин П. И. Обобщенное Лиувиллевское дифференцирование и функциональное пространство $L_p(E_n)$. Теоремы вложения. Мат. сб. 1963, Т. 60, № 3, С. 325—353.
2. Ляхов Л. Н. Пространства В-потенциалов Рисса. ДАН. 1994. Т. 334, С. 278—280.
3. Гельфанд И. М., Шиллов Г. Е. Обобщенные функции и действия над ними. — М.: Изд-во физмат. лит-ры, 1958. — 440 с.
4. Курант Р., Гильберт Д. Уравнения математической физики. — М.: ГТТИ, 1951. — 674 с.
5. Pizetti P. Sulla media dei valori che una funzione del punti dello spazio assume alla superficie di una sfera, Rendiconti Lincei (5), 1909, V. 18, P. 309—316.
6. Киприянов И. А. Сингулярные эллиптические краевые задачи. — М.: Наука, 1996. — 202 с.