

УДК 517.927

ИНТЕГРАЛЬНОЕ ПРЕОБРАЗОВАНИЕ НА ГРАФЕ  
ДЛЯ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО ОПЕРАТОРА ВТОРОГО ПОРЯДКА

Р. Ч. Кулаев

*Академику С. М. Никольскому  
к его столетнему юбилею*

Строится конечное интегральное преобразование для общего дифференциального оператора, порожденного линейным дифференциальным выражением 2-го порядка, заданным на конечном геометрическом графе, и краевыми условиями, задаваемыми в вершинах графа. Приводится формула обращения, соответствующая этому преобразованию.

Имеется обширная литература, в которой изложена теория построения и применения интегральных преобразований [1, 4, 5]. Однако во всей этой литературе имеется пробел по интегральным преобразованиям, у которых переменная преобразования меняется на конечном геометрическом графе (пространственной сети). Вместе с тем, классы задач, в которых переменные меняются на геометрическом графе, достаточно широки и активно исследуются. Подобные задачи возникают при изучении эволюционных процессов в системе волноводов, в упругих сетках, в электрических сетях.

**1. Основные понятия**

Начнем с описания основных терминов и обозначений используемых ниже (более подробно см. [3]).

Пусть дано конечное множество попарно непересекающихся открытых отрезков  $\{\gamma_i\}_1^m$  пространства  $\mathbb{R}^n$ . Обозначим через  $V$  множество точек пространства  $\mathbb{R}^n$ , которые являются концевыми точками двух и более интервалов. Объединение всех точек интервалов  $\gamma_i$  и множества  $V$  обозначим через  $\Gamma$  и будем называть геометрическим графом (в дальнейшем просто «графом»). При этом интервалы  $\gamma_i$  будем называть ребрами графа  $\Gamma$ , а точки множества  $V$  — его внутренними вершинами. Концевые точки ребер графа не принадлежащие  $V$  будем называть граничными вершинами графа  $\Gamma$ . Совокупность всех граничных вершин обозначим через  $\partial\Gamma$ . Если вершина  $a$  является концевой точкой ребра  $\gamma_i$ , то будем говорить, что ребро  $\gamma_i$  примыкает к вершине  $a$ . Всюду далее полагаем, что граф  $\Gamma$  является связным множеством в  $\mathbb{R}$ .

Будем рассматривать комплекснозначные функции нескольких переменных, у которых одна переменная имеет областью своего изменения граф  $\Gamma$ . Области изменения других переменных в настоящей работе нас не интересуют, поэтому, в целях упрощения записи, для таких функций примем обозначение  $u = u(x)$ ,  $x \in \Gamma$ , а через  $u_i$  будем

обозначать сужение функции  $u$  на ребро  $\gamma_i$ . Везде ниже полагаем, что рассматриваемые функции равномерно непрерывны по переменной  $x$  на каждом ребре графа. Множество всех таких функций мы обозначим через  $C(\Gamma)$ . Далее, если  $a$  — произвольная вершина (граничная или внутренняя) графа  $\Gamma$ , то под  $u_i(a)$  понимается  $\lim_{x \rightarrow a} u_i(x)$ ,  $x \in \gamma_i$ .

Будем считать, что все ребра графа ориентированы. Производная функции  $u$  в точке  $x_0$  ребра  $\gamma_i = (a_i, b_i)$  определяется следующим образом:

$$u'_i(x_0) = \frac{d}{dt} u_i \left( a_i + \frac{b_i - a_i}{l_i} t \right) \Big|_{t=t_0},$$

где  $x_0 = a_i + \frac{b_i - a_i}{l_i} t_0$ ,  $0 < t_0 < l_i$ ,  $l_i$  — длина ребра  $\gamma_i$ .

Через  $C^1(\Gamma)$  обозначим множество функций из  $C(\Gamma)$ , имеющих внутри каждого ребра равномерно непрерывные производные, а через  $C^2(\Gamma)$  — множество функций из  $C^1(\Gamma)$ , имеющих на каждом ребре непрерывные производные второго порядка.

Под дифференциальным выражением 2-го порядка на графе будем понимать выражение вида

$$A(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B(x) \frac{\partial u}{\partial x} + C(x).$$

Здесь  $A, B, C$  — функции одной переменной, определенные на графе  $\Gamma$ . Дифференциальное выражение определено на множестве  $C^2(\Gamma)$ . Это выражение можно трактовать в виде системы  $m$  обычных дифференциальных выражений

$$A_i(x) \frac{\partial^2 u_i}{\partial x^2} + B_i(x) \frac{\partial u_i}{\partial x} + C_i(x), \quad x \in \gamma_i,$$

рассматриваемых на каждом ребре  $\gamma_i \in \Gamma$ ,  $i = 1, \dots, m$ .

Под интегралом функции  $u \in C(\Gamma)$ , взятым по графу  $\Gamma$ , понимаем сумму интегралов по всем ребрам графа, т. е.

$$\int_{\Gamma} u(x) dx = \sum_{i=1}^m \int_{\gamma_i} u_i(x) dx.$$

Каждый из интегралов, стоящих под знаком суммы, с учетом выбранной ориентации ребер графа, определяется равенством

$$\int_{\gamma_i} u_i(x) dx = \int_0^{l_i} u_i \left( a_i + \frac{b_i - a_i}{l_i} t \right) dt,$$

где  $\gamma_i = (a_i, b_i)$ ,  $0 < t < l_i$ ,  $l_i$  — длина ребра  $\gamma_i$ .

Интегральным преобразованием функции  $u \in C(\Gamma)$  называем линейный интегральный оператор

$$\mathcal{L}u = \int_{\Gamma} u(x) \Phi(\xi, x) dx,$$

ставящий в соответствие функции  $u$  новую функцию

$$\bar{u} = \bar{u}(\xi) = \mathcal{L}u,$$

При этом область преобразования  $\Gamma$  — это конечный граф, а  $\Phi(\xi, x)$  — ядро интегрального преобразования. Функцию  $\bar{u} = \bar{u}(\xi)$  будем называть интегральным преобразованием или изображением, а совокупность всех  $\bar{u}$  — пространством изображений.

Преобразование

$$\mathcal{L}^{-1}\bar{u} = u(x),$$

где  $\mathcal{L}^{-1}$  — оператор, обратный оператору  $\mathcal{L}$ , переводящее функции  $\bar{u}$  в функцию  $u$ , будем называть обратным преобразованием или формулой обращения.

## 2. Построение конечного интегрального преобразования

Пусть рассматриваемые математические соотношения содержат составляющими частями линейное дифференциальное выражение

$$A(x)\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B(x)\frac{\partial u}{\partial x} + C(x)u, \quad A(x) \neq 0, \quad (1)$$

заданное на графе  $\Gamma$ ; краевые условия

$$u(b) = 0, \quad b \in \partial\Gamma, \quad (2)$$

и условия, задаваемые в каждой внутренней вершине  $a$  графа  $\Gamma$ .

$$\begin{aligned} u_i(a) &= \alpha_i(a)u_1(a), \quad i = 1, \dots, d(a), \\ \sum_{i=1}^{d(a)} \beta_i(a)\frac{\partial u_i}{\partial x}(a) &= 0, \end{aligned} \quad (3)$$

где  $d(a)$  — число ребер графа, примыкающих к вершине  $a$ ;  $\alpha(a) = \{\alpha_i(a)\}_{i=1}^{d(a)}$  и  $\beta(a) = \{\beta_i(a)\}_{i=1}^{d(a)}$  — наборы чисел, свои для каждой вершины  $a \in V$ . Полагаем, что  $\alpha_1(a) = 1$ ,  $\beta_i(a) \neq 0$ ,  $\langle \alpha(a), \beta(a) \rangle \neq 0$  при некоторой нумерации ребер, примыкающих к вершине  $a$ . В условиях (3) производные подсчитаны при параметризации ребер в направлении «к вершине  $a$ ».

Построим такое интегральное преобразование, чтобы после применения его к любой системе соотношений, содержащей (1)–(3), соответствующая система в пространстве изображений не содержала дифференциальных операций по  $x$ . Для этого дифференциальный оператор

$$L_0 = A(x)\frac{\partial^2}{\partial x^2} + B(x)\frac{\partial}{\partial x} + C(x)$$

выбором весовой функции  $r(x)$  преобразуем в самосопряженную форму

$$L_0 \equiv \frac{1}{r(x)} \left\{ \frac{\partial}{\partial x} \left( \rho(x) \frac{\partial}{\partial x} \right) + q(x) \right\} \equiv \frac{1}{r} L.$$

Относительно функций  $\rho$ ,  $\rho'$ ,  $q$  и  $r$  будем предполагать, что они равномерно непрерывны на каждом ребре графа  $\Gamma_x$ , причем  $\inf_{x \in \Gamma} \rho(x) > 0$ .

Искомое интегральное преобразование представимо в виде

$$\bar{u}(\lambda) = \mathcal{L}u = \int_{\Gamma} u(\xi)\Phi(\lambda, \xi) d\xi. \quad (4)$$

Тогда дальнейшей задачей является определение ядра  $\Phi(\lambda, x)$ .

Применяя оператор  $\mathcal{L}$  к  $L_0u$ , получим

$$\begin{aligned}\mathcal{L}[L_0u] &= \mathcal{L}\left[\frac{1}{r}Lu\right] = \int_{\Gamma} \frac{1}{r(\xi)} Lu \cdot \Phi(\lambda, \xi) d\xi \\ &= \sum_{i=1}^m \int_{\gamma_i} \frac{\partial}{\partial \xi} \left( \rho_i(\xi) \frac{\partial u_i(\xi)}{\partial \xi} \right) \cdot \frac{\Phi_i(\lambda, \xi)}{r_i(\xi)} d\xi + \sum_{i=1}^m \int_{\gamma_i} q_i(\xi) u_i(\xi) \frac{\Phi_i(\lambda, \xi)}{r_i(\xi)} d\xi.\end{aligned}$$

Интегрируя по частям каждый из интегралов в первой сумме, получим

$$\mathcal{L}\left[\frac{1}{r}Lu\right] = \int_{\Gamma} u(\xi) L \frac{\Phi}{r} d\xi + R, \quad (5)$$

где

$$\begin{aligned}R &= R_{\partial\Gamma} + R_V = - \sum_{b_i \in \partial\Gamma} \rho_i(x) \left[ \frac{\partial u_i(x)}{\partial x} \cdot \frac{\Phi_i(\lambda, x)}{r_i(x)} - u_i(x) \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\Phi_i(\lambda, x)}{r_i(x)} \right) \right]_{x=b_i} \\ &\quad + \sum_{a_j \in V} \sum_{i=1}^{d(a_j)} \rho_i(x) \left[ \frac{\partial u_i(x)}{\partial x} \cdot \frac{\Phi_i(\lambda, x)}{r_i(x)} + u_i(x) \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\Phi_i(\lambda, x)}{r_i(x)} \right) \right]_{x=a_j},\end{aligned}$$

при этом все производные посчитаны в направлении «к вершинам графа».

Обозначим через  $\varphi(\lambda, x)$  функцию  $\frac{\Phi(\lambda, x)}{r(x)}$ . Тогда, привлекая условия (2), (3), не трудно получить

$$\begin{aligned}R_{\partial\Gamma} &= - \sum_{b_i \in \partial\Gamma} \rho_i(x) \frac{\partial u_i(x)}{\partial x} \varphi_i(\lambda, x) \Big|_{x=b_i}, \\ R_V &= \sum_{a_j \in V} \left\{ \sum_{i=1}^{d(a_j)} \beta_i(a_j) \frac{\partial u_i(x)}{\partial x} \cdot \frac{\rho_i(x) \varphi_i(\lambda, x)}{\beta_i(a_j)} - u_1(a_j) \sum_{i=1}^{d(a_j)} \alpha_i(a_j) \rho_i(x) \frac{\partial \varphi_i(\lambda, x)}{\partial x} \right\}_{x=a_j}.\end{aligned} \quad (6)$$

Для того, чтобы преобразованная система не содержала операций дифференцирования по  $x$ , достаточно положить

$$L\varphi = -\lambda r\varphi \quad (7)$$

и присоединить следующие краевые условия

$$\begin{aligned}\varphi(b) &= 0, \quad b \in \partial\Gamma, \\ \varphi_i(a) &= \alpha_i^*(a) \varphi_1(a), \quad \sum_{i=1}^{d(a)} \beta_i^*(a) \frac{\partial \varphi_i(a)}{\partial x} = 0, \quad a \in V,\end{aligned} \quad (8)$$

где  $\alpha_i^*(a) = \frac{\rho_1(a) \beta_i(a)}{\rho_i(a) \beta_1(a)}$ ,  $\beta_i^*(a) = \alpha_i(a) \rho_i(a)$ .

Действительно, в силу (5)–(8)

$$\mathcal{L}[L_0u] = \int_{\Gamma} u(\xi) L\varphi d\xi = -\lambda \int_{\Gamma} u(\xi) r(\xi) \varphi(\xi) d\xi = -\lambda \bar{u}(\lambda). \quad (9)$$

Таким образом, задача определения ядра преобразования свелась к спектральной задаче (7), (8). Из спектральной теории краевых задач на графе следуют следующие свойства (см. [2]):

- 1) Задача (7), (8) является сопряженной для краевой задачи (7), (2), (3).
- 2) Спектр  $\Lambda$  задачи (7), (2), (3) состоит из последовательности собственных значений  $\{\lambda_k\}_{k=1}^{\infty}$ , не имеющей конечной предельной точки.
- 3) Спектры задачи (7), (2), (3) и ее сопряженной задачи совпадают с учетом кратности.
- 4) Система корневых (собственных и присоединенных) функций полна, т. е. всякая функция истокообразнопредставима через функцию Грина интегрального оператора, обращающего задачу (7), (2), (3), разлагается в равномерно сходящийся на  $\Gamma$  ряд по корневым функциям  $h_k(x)$  краевой задачи (7), (2), (3)

$$u(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \delta_k h_k(x), \quad \delta_k = \int_{\Gamma} u(x) h_k^*(x) r(x) dx, \quad (10)$$

где  $\{h_k^*(x)\}$  — корневые функции сопряженной задачи (7), (8).

Сравнивая (10) с интегральным преобразованием (4) искомой функции  $u$ , видим, что ядро  $\Phi(\lambda, x)$  определено на множестве  $\Lambda \times \Gamma$ ,  $\Lambda = \{\lambda_k\}_{k=1}^{\infty}$  и при  $\lambda = \lambda_k \in \Lambda$  представляет собой произведение собственной (или присоединенной) функции  $h_k^*$  задачи (7), (8) на весовую функцию  $r$ .

Интегральный оператор  $\mathcal{L} : C(\Gamma) \rightarrow l_2$  ставит в соответствие каждой функции  $u \in C(\Gamma)$  последовательность  $\{\bar{u}(\lambda_k)\}$  ее коэффициентов Фурье по системе корневых функций  $\{h_k^*\}$ :

$$\bar{u}(\lambda_k) = \int_{\Gamma} u(\xi) h_k^*(\xi) r(\xi) d\xi, \quad \lambda_k \in \Lambda. \quad (11)$$

Как следует из (9) преобразование  $\mathcal{L}$  сопоставляет выражению (1) с краевыми условиями (2), (3) однозначно определяемое выражение  $-\lambda \bar{u}$ . Тем самым дифференциальная операция  $L_0$  заменяется алгебраической операцией умножения на  $-\lambda$ ,  $\lambda \in \Lambda$ .

Рассмотрим функцию  $u \in C^2(\Gamma)$  и удовлетворяющую краевым условиям (2), (3). Как следует из сформулированных выше свойств, функция  $u$  разлагается в равномерно сходящийся ряд по корневым функциям задачи (7), (2), (3). Для такой функции можно найти преобразование  $\mathcal{L}^{-1} : D \rightarrow C^2(\Gamma)$ , где  $D$  — линейное многообразие в пространстве  $l_2$ , обратное интегральному преобразованию  $\mathcal{L}$ . Обратное преобразование

$$\mathcal{L}^{-1} \bar{u} = u(x)$$

определяется как разложение оригинала  $u$  в ряд по системе  $\{h_k\}$ . Из (10) находим, учитывая (11),

$$u(x) = \sum_{k=1}^{\infty} h_k(x) \cdot \bar{u}(\lambda_k). \quad (12)$$

Резюмируя вышеизложенное, сформулируем следующее утверждение:

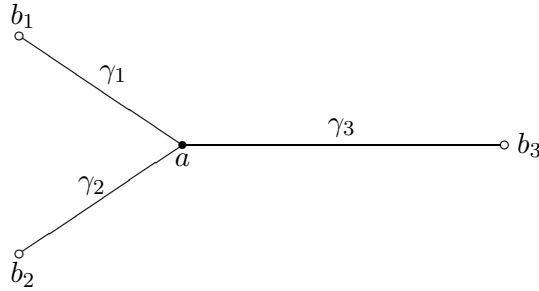
**Теорема.** Для любой функции  $u \in C^2(\Gamma)$ , удовлетворяющей условиям (2), (3), имеет место формула обращения (12), которая совместно с (11) устанавливает взаимнооднозначное соответствие между функцией  $u$  и ее интегральным преобразованием  $\bar{u}$ .

### 3. Пример построения интегрального преобразования

Пусть дифференциальное выражение

$$Lu = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

задано на плоском графе  $\Gamma \subset \mathbb{R}^2$ , состоящем из трех ребер  $\gamma_1, \gamma_2, \gamma_3$  и одной внутренней вершины  $a$  их соединяющей, как это изображено на следующем рисунке:



Длины ребер  $\gamma_1$  и  $\gamma_2$  равны единице, а длина ребра  $\gamma_3$  равна двум. На границе графа, в точках  $b_1, b_2$  и  $b_3$ , заданы условия

$$u(b_i) = 0, \quad b_i \in \partial\Gamma.$$

Во внутренней вершине  $a$  задаются условия

$$\begin{aligned} u_1(a) &= u_2(a) = u_3(a), \\ \frac{\partial u_1}{\partial x}(a) + 2\frac{\partial u_2}{\partial x}(a) + 3\frac{\partial u_3}{\partial x}(a) &= 0. \end{aligned}$$

Считаем, что производные посчитаны в направлении к вершине  $a$ .

Дифференциальное выражение задано в самосопряженной форме, поэтому  $\rho(x) \equiv 1$ ,  $r(x) \equiv 1$ ,  $x \in \Gamma$ . В соответствии с (8)

$$\begin{aligned} \alpha_1^*(a) &= 1, \quad \alpha_2^*(a) = 2, \quad \alpha_3^*(a) = 3, \\ \beta_1^*(a) &= \beta_2^*(a) = \beta_3^*(a) = 1. \end{aligned}$$

Задача (7), (8) имеет вид:

$$\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \lambda \varphi = 0, \quad (13)$$

$$\varphi(b_i) = 0, \quad b_i \in \partial\Gamma, \quad i = 1, 2, 3,$$

$$\varphi_2(a) = 2\varphi_1(a), \quad \varphi_3(a) = 3\varphi_1(a), \quad \frac{\partial \varphi_1}{\partial x}(a) + \frac{\partial \varphi_2}{\partial x}(a) + \frac{\partial \varphi_3}{\partial x}(a) = 0. \quad (14)$$

Функции

$$\begin{aligned} \psi_{1i}(x, \lambda) &= \begin{cases} \sin(\sqrt{\lambda}\|x - b_i\|), & x \in \gamma_i, \\ 0, & x \in \Gamma \setminus \gamma_i, \end{cases} \\ \psi_{2i}(x, \lambda) &= \begin{cases} \cos(\sqrt{\lambda}\|x - b_i\|), & x \in \gamma_i, \\ 0, & x \in \Gamma \setminus \gamma_i, \end{cases} \end{aligned}$$

$i = 1, 2, 3$ , образуют фундаментальную систему решений дифференциального уравнения (13).

Пусть  $l_k$ ,  $k = 1, \dots, 6$ , — набор линейных функционалов, определяющих систему уравнений (14). Рассмотрим характеристический определитель  $\Delta(\lambda) = \det \|l_k(\psi_{ji}(\cdot, \lambda))\|$   $j = 1, 2$ ,  $i = 1, 2, 3$ , который путем несложных преобразований приводится к виду

$$\Delta(\lambda) = -3\sqrt{\lambda} \cdot \sin^2 \sqrt{\lambda} \cdot (4 \sin^2 \sqrt{\lambda} - 3).$$

Собственные значения задачи (13), (14) суть нули характеристического определителя. Решая уравнение  $\Delta(\lambda) = 0$ , получим три последовательности нулей определителя  $\Delta(\lambda)$ :

$$\lambda_k^{(1)} = \left(\pi k - \frac{2\pi}{3}\right)^2, \quad \lambda_k^{(2)} = \left(\pi k - \frac{\pi}{3}\right)^2, \quad \lambda_k^{(3)} = (\pi k)^2, \quad k \in \mathbb{N}.$$

При этом кратность нулей  $\lambda_k^{(1)}$  и  $\lambda_k^{(2)}$  равна единице, а кратность  $\lambda_k^{(3)}$  равна двум.

Представим спектр  $\Lambda$  задачи (13), (14) в виде возрастающей последовательности  $\{\lambda_k\}_{k=1}^{\infty}$ , причем каждое собственное значение входит в  $\Lambda$  столько раз, какова его кратность. Собственные функции  $h_k^*(x)$  задачи (13), (14) имеют вид:

$$h_{4n-3}^*(x) = \begin{cases} \sin(\sqrt{\lambda_{4n-3}}\|x - b_1\|), & x \in \gamma_1, \\ 2 \sin(\sqrt{\lambda_{4n-3}}\|x - b_2\|), & x \in \gamma_2, \\ (-1)^{n+1} 3 \sin(\sqrt{\lambda_{4n-3}}\|x - b_3\|), & x \in \gamma_3, \end{cases}$$

$$h_{4n-2}^*(x) = \begin{cases} \sin(\sqrt{\lambda_{4n-2}}\|x - b_1\|), & x \in \gamma_1, \\ 2 \sin(\sqrt{\lambda_{4n-2}}\|x - b_2\|), & x \in \gamma_2, \\ (-1)^n 3 \sin(\sqrt{\lambda_{4n-2}}\|x - b_3\|), & x \in \gamma_3, \end{cases}$$

$$h_{4n-1}^*(x) = \begin{cases} \sin(\sqrt{\lambda_{4n-1}}\|x - b_1\|), & x \in \gamma_1, \\ 0, & x \in \gamma_2, \\ (-1)^{n+1} \sin(\sqrt{\lambda_{4n-1}}\|x - b_3\|), & x \in \gamma_3, \end{cases}$$

$$h_{4n}^*(x) = \begin{cases} 0, & x \in \gamma_1, \\ \sin(\sqrt{\lambda_{4n}}\|x - b_2\|), & x \in \gamma_2, \\ (-1)^{n+1} \sin(\sqrt{\lambda_{4n}}\|x - b_3\|), & x \in \gamma_3, \end{cases}$$

где  $n \in \mathbb{N}$ .

Собственные функции  $h_k(x)$  сопряженной для (13), (14) задачи определяются следующим образом:

$$h_{4n-3}(x) = \begin{cases} \sin(\sqrt{\lambda_{4n-3}}\|x - b_1\|), & x \in \gamma_1, \\ \sin(\sqrt{\lambda_{4n-3}}\|x - b_2\|), & x \in \gamma_2, \\ (-1)^{n+1} \sin(\sqrt{\lambda_{4n-3}}\|x - b_3\|), & x \in \gamma_3, \end{cases}$$

$$h_{4n-2}(x) = \begin{cases} \sin(\sqrt{\lambda_{4n-2}}\|x - b_1\|), & x \in \gamma_1, \\ \sin(\sqrt{\lambda_{4n-2}}\|x - b_2\|), & x \in \gamma_2, \\ (-1)^n \sin(\sqrt{\lambda_{4n-2}}\|x - b_3\|), & x \in \gamma_3, \end{cases}$$

$$h_{4n-1}(x) = \begin{cases} 3 \sin(\sqrt{\lambda_{4n-1}}\|x - b_1\|), & x \in \gamma_1, \\ 0, & x \in \gamma_2, \\ (-1)^{n+1} \sin(\sqrt{\lambda_{4n-1}}\|x - b_3\|), & x \in \gamma_3, \end{cases}$$

$$h_{4n}(x) = \begin{cases} 0, & x \in \gamma_1, \\ \sin(\sqrt{\lambda_{4n}}\|x - b_2\|), & x \in \gamma_2, \\ (-1)^n \sin(\sqrt{\lambda_{4n}}\|x - b_3\|), & x \in \gamma_3, \end{cases}$$

где  $n \in \mathbb{N}$ .

Прямое интегральное преобразование, согласно (11), имеет вид

$$\bar{u}(\lambda_k) = \int_{\Gamma} u(\xi) h_k^*(\xi) d\xi, \quad k \in \mathbb{N}.$$

Обратное преобразование (формула обращения), в соответствии с (12) принимает вид

$$u(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \bar{u}(\lambda_k) h_k(x).$$

### Литература

1. Диткин В. А., Прудников А. П. Интегральные преобразования и операционное исчисление.—М.: Физматгиз, 1961.
2. Завгородний М. Г. Спектральная полнота корневых функций краевой задачи на графе // Докл. РАН.—1994.—Т. 335, № 3.—С. 281–282.
3. Завгородний М. Г., Кулаев Р. Ч. О непрерывной зависимости точек спектра краевой задачи на графе от параметров условий согласования // Владикавказ. мат. журн.—2004.
4. Мартыненко Н. А., Пустыльников Л. М. Конечные интегральные преобразования.—М.: Физматгиз, 1956.
5. Грантер К. Дж. Интегральные преобразования в математической физике.—М.: Физматгиз, 1956.

*Статья поступила 1 ноября 2004 г.*

КУЛАЕВ РУСЛАН ЧЕРМЕНОВИЧ, к. ф.-м. н.  
г. Владикавказ, Институт прикладной математики  
и информатики ВЦ РАН