

О. В. Лопотко (Львов. лесотехн. ун-т)

## О ПРОДОЛЖЕНИИ ЧЕТНО-ПОЛОЖИТЕЛЬНО ОПРЕДЕЛЕННЫХ ФУНКЦИЙ ОДНОЙ И ДВУХ ПЕРЕМЕННЫХ

Theorems on extension of even-positive definite functions from a finite interval onto entire axis and from a strip onto entire plane are proved.

Доведено теореми про продовження парно-додатно визначених функцій із скінченного інтервалу на всю вісь, а також із смуги на всю площину.

В работах [1 – 4] доказана можливість продовження положительно определенных функций с интервала на всю ось и дано описание всех таких продолжений. Эти результаты были модифицированы в [5] с точки зрения теории пространств с позитивной и негативной нормами. Первый пример неоднозначного продолжения положительно определенных функций приведен в [6].

В данной работе с помощью методики, предложенной Ю. М. Березанским в [5] (гл. VIII), доказаны теоремы об однозначном продолжении четно-положительно определенных (ч.-п.о.) функций с конечного интервала на всю ось, а также с полосы на всю плоскость.

**Определение.** Четную функцию  $k(x)$ ,  $x \in R_{2l}^1 = (-2l, 2l)$ , будем называть ч.-п. о., если для любой  $u(x) \in C_0^\infty(-2l, 2l)$  выполняется неравенство

$$\int_{R_{2l}^1} \int_{R_{2l}^1} \frac{1}{2} [k(x-y) + k(x+y)] \overline{u(x)} u(y) dx dy \geq 0. \quad (1)$$

**Лемма 1.** Рассмотрим ч.-п. о. функцию  $k(t) \in C((-2l, 2l))$ ,  $0 < l < \infty$ , и пусть  $k(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \cos \sqrt{\lambda} t d\rho(\lambda)$  — ее интегральное представление. Если при некотором  $m = 1, 2, \dots$

$$\int_{-\infty}^{\infty} (\lambda)^{2m} d\rho(\lambda) < \infty, \quad (2)$$

то  $k(t) \in C^{4m}(-l, l)$ . С другой стороны, если существуют производные  $k^{(4m)}(0)$ , то интеграл (2) сходится.

**Доказательство.** Пусть выполнено (2). Тогда

$$k^{(4m)}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} (\sqrt{\lambda})^{4m} \cos \sqrt{\lambda} t d\rho(\lambda)$$

и

$$k^{(4m)}(0) = \int_{-\infty}^{\infty} (\sqrt{\lambda})^{4m} d\rho(\lambda) < \infty.$$

Наоборот, пусть существуют производные  $k^{(4m)}(0)$ ; имеем

$$(\Delta_h^{(4m)} k)(0) \xrightarrow{h \rightarrow 0} k^{(4m)}(0),$$

где  $(\Delta_h f)(t) = \frac{1}{2h} [f(t+h) - f(t-h)]$ . Вместе с тем

$$(\Delta_h^{(4m)} \cos \sqrt{\lambda \cdot})(t) = \cos \sqrt{\lambda} t \left( \frac{\sin \sqrt{\lambda} h}{h} \right)^{4m}.$$

Поэтому, вычисляя от обеих сторон равенства

$$k(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \cos \sqrt{\lambda} t d\rho(\lambda) \quad (3)$$

разность  $\Delta_h^{(4m)}$  при  $t=0$ , находим

$$(\Delta_h^{(4m)} k)(0) = \int_{-\infty}^{\infty} \left( \frac{\sin \sqrt{\lambda} h}{h} \right)^{4m} d\rho(\lambda) \geq \int_{-\infty}^{\infty} \left( \frac{\sin \sqrt{\lambda} h}{h} \right)^{4m} d\rho(\lambda).$$

Переходя к пределу при  $h \rightarrow 0$  и учитывая существование предела в левой части, получаем (2).

**Теорема 1.** Пусть функция  $k(t) \in C((-2l, 2l))$ ,  $0 < l < \infty$ , ч.-п. о. и такова, что существуют все производные  $k^{(4m)}(0)$ ,  $m = 1, 2, \dots$ . Если

$$\sum_{m=0}^{\infty} \frac{1}{2^m \sqrt{k^{(4m)}(0)}} = \infty, \quad (4)$$

то проблема продолжения определена, т. е. существует единственное продолжение  $k(x)$  с интервала  $(-l, l)$  на всю ось.

**Доказательство.** Из леммы 1 следует, что если  $d\rho(\lambda)$  — некоторая мера, с помощью которой представляется ч.-п. о. функция при  $t=0$ , то интегралы (2) сходятся при любом  $m = 1, 2, \dots$ . Следовательно, выражение (3) для ч.-п. о. функции можно дифференцировать под знаком интеграла и при  $t=0$  получим

$$k^{(4m)}(0) = \int_{-\infty}^{\infty} (\sqrt{\lambda})^{4m} d\rho(\lambda), \quad m = 1, 2, \dots$$

Таким образом, числа  $S_{2m} = k^{(4m)}(0)$  образуют моментную последовательность. Для определенности проблемы моментов достаточно выполнения следующего критерия:

$$\sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{2^m \sqrt{S_{4m}}} = \infty.$$

Из (4) следует, что это условие выполняется. Таким образом,  $d\rho(\lambda)$  определяется однозначно по  $k(t)$ ,  $t \in (-2l, 2l)$ , т. е. проблема продолжения определена.

**Теорема 2.** Пусть  $k(t) \in C((-2l, 2l))$ ,  $0 < l < \infty$ , — ч.-п. о. функция. Рассмотрим полный набор ортонормированных собственных функций  $\omega_1(x)$ ,  $\omega_2(x), \dots \in L_2((l, l))$  ядра  $k(x, y) = \frac{1}{2}[k(x-y) + k(x+y)]$ ,  $x, y \in ((-l, l))$ , отвечающих положительным собственным значениям

$$\int_{-l}^l \frac{1}{2}[k(x-y) + k(x+y)] \omega_j(y) dy = \rho_j \omega_j(x),$$

$$x \in (-l, l), \quad \rho_j > 0, \quad j = 1, 2, \dots$$

Для того чтобы проблема продолжения  $k(t)$  была определенной, достаточно, чтобы при некотором не вещественном  $z$ , и необходимо, чтобы при любом не вещественном  $z$  имело место соотношение

$$\sum_{j=1}^{\infty} \frac{1}{\rho_j} \left| \int_{-l}^l \cos \sqrt{zx} \overline{\omega_j(x)} dx \right|^2 = \infty.$$

*Доказательство* проводится по схеме [5, с. 680, 681].

Пусть  $L = L^{(1)} \times L^{(2)} = (-d_1, d_1) \times (-\infty, \infty)$ , где  $0 < d_1 < \infty$  и  $k(x) = k(x_1, x_2) \in C(2L)$  — четная по каждой переменной функция, удовлетворяющая оценке

$$|k(x_1, x_2)| \leq ce^{Nx_2^2}, \quad c, N > 0,$$

и такая, что ядро  $k(x, y) = \frac{1}{2}[k(x-y) + k(x+y)]$ ,  $x, y \in L$ , ч.-п. о. в смысле (1).

Обозначим

$$H_0 = H_0^{(1)} \otimes H_0^{(2)} = L_2((-d_1, d_1) \otimes L_2(R^1, p(x_2) dx_2)), \quad p(x_2) = \sqrt{\frac{\alpha}{\pi}} e^{-\alpha x_2^2}, \quad \alpha > N.$$

Тогда после проведения факторизации и пополнения относительно скалярного произведения

$$\langle u, v \rangle_k = \iint_L \frac{1}{2} [k(x-y) + k(x+y)] p(x_2) p(y_2) \overline{u(x)} v(y) dx dy, \quad u, v \in H_0,$$

получим пространство  $H_k$ .

Чтобы получить представление для ч.-п. о. функций, достаточно доказать существование коммутирующих самосопряженных расширений в пространстве  $H_k$  эрмитовых операторов

$$C_1 u = -\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} (u \in C_0^\infty(-d_1, d_1) \otimes L_2(R^1, p(x_2) dx_2))$$

и

$$C_2 u = -\frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} (u \in L_2(-d_1, d_1) \otimes C_0^\infty(R^1)).$$

**Теорема 3.** Пусть для ч.-п. о. функции выполняется оценка  $|k(x_1, x_2)| \leq c \operatorname{sech}(Nx_2^2)$ ,  $c, N > 0$ , в области  $L$  и функция  $k(x, 0)$  продолжается на всю ось однозначно. Тогда для функции  $k(x_1, x_2)$  имеет место представление

$$k(x_1, x_2) = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \cos \sqrt{\lambda_1} x_1 \cos \sqrt{\lambda_2} x_2 d\rho(\lambda_1, \lambda_2), \quad (5)$$

причем мера  $d\rho(\lambda_1, \lambda_2)$  определяется однозначно.

*Доказательство.* Пусть отображение  $u(x_j) \rightarrow \overline{u(-x_j)}$ ,  $j = 1, 2$ , — инволюция  $\hat{O}_j$  в  $H_0^{(j)}$ . Тогда  $O = O_1 \otimes O_2$  имеет вид  $u^0(x) = \overline{u(-x)}$  и после замыкания по непрерывности будет инволюцией в  $H_k$ , так как все требования

для инволюции выполнены. Операторы  $C_1, C_2$  вещественны относительно  $O$  в силу вещественности  $k(x, y)$ . Сузим  $C_1$  на  $C_0^\infty(-d_1, d_1) \otimes \omega_2$  и покажем, что при любом  $\omega_2 \in H_0^{(2)}$  замыкание этого сужения будет самосопряжено в  $H_{k; \omega_2}^{(1)}$  — пополнении  $L_2(-d_1, d_1)$  относительно скалярного произведения

$$\begin{aligned} \langle u_1, v_1 \rangle_{\omega_2} &= \langle u_1 \otimes \omega_2, v_1 \otimes \omega_2 \rangle = \\ &= \int_{-d_1}^{d_1} \int_{-d_1}^{d_1} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2} [k(x_1 - y_1, x_2 - y_2) + k(x_1 + y_1, x_2 + y_2)] \overline{u_1(x_1)} v_1(y_1) \times \\ &\quad \times \overline{\omega_1(x_2)} \omega_1(y_2) p(x_2) p(y_2) dx_1 dy_1 dx_2 dy_2. \end{aligned}$$

Введем вспомогательную функцию

$$C(R^1) \ni f(t_2) = \int_{-d_1}^{d_1} \int_{-d_1}^{d_1} k(x_1 - y_1, t_2) \overline{u_{12}(x_1)} u_{12}(y_1) dx_1 dy_1,$$

где  $u_{12}, v_{12}$  — четные компоненты  $u_1, v_1$ .

Поскольку  $f(t_2)$  — ч.-п. о. функция, то  $|f(t_2)| \leq c \exp(Nt^2)$  ( $C, N > 0$ ),

$$\begin{aligned} \left| \frac{1}{2} [f(x_2 - y_2) + f(x_2 + y_2)] \right| &\leq \sqrt{\frac{1}{2} [f(2x_2) + f(0)]} \sqrt{\frac{1}{2} [f(2y_2) + f(0)]} \leq \\ &\leq \frac{f(0)}{2} + \frac{1}{4} f(2x_2) + \frac{1}{4} f(2y_2). \end{aligned}$$

Поэтому

$$\begin{aligned} \langle u_1, u_1 \rangle_{\omega_2} &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(x_2 - y_2) \overline{\omega_{r2}(x_2)} \omega_{r2}(y_2) p(x_2) p(y_2) dx_2 dy_2 = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2} [f(x_2 - y_2) + f(x_2 + y_2)] \overline{\omega_{r2}(x_2)} \omega_{r2}(y_2) p(x_2) p(y_2) dx_2 dy_2 \leq \\ &\leq \frac{f(0)}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} |\overline{\omega_{r2}(x_2)} \omega_{r2}(y_2)| p(x_2) p(y_2) dx_2 dy_2 + \\ &\quad + \frac{1}{4} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(2x_2) |\overline{\omega_{r2}(x_2)} \omega_{r2}(y_2)| p(x_2) p(y_2) dx_2 dy_2 + \\ &\quad + \frac{1}{4} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(2y_2) |\overline{\omega_{r2}(x_2)} \omega_{r2}(y_2)| p(x_2) p(y_2) dx_2 dy_2 \leq C \omega_2 f(0) = \\ &= C \omega_2 \int_{-d_1}^{d_1} \int_{-d_1}^{d_1} \frac{1}{2} [k(x_1 - y_1, 0) + k(x_1 + y_1, 0)] \overline{u_1(x_1)} u_1(y_1) dx_1 dy_1, \end{aligned}$$

$$u \in H_0^{(1)} = L_2((-d_1, d_1)).$$

Поэтому если множество функций вида  $\partial^2 u / \partial x_1^2 - zu$  ( $\text{Im } z \neq 0$  и  $u(x) \in$

$\in C_0^\infty(-d_1, d_1)$ ) плотно в пространстве  $H_{[k(x_1-y_1, 0)+k(x_1+y_1, 0)]/2}$ , то оно также плотно и в пространстве  $H_{k; \omega_2}$ . Первое утверждение следует из условия теоремы. Следовательно, имеет место второе утверждение, т. е. рассматриваемое замыкание сужения самосопряжено. Существование самосопряженного расширения оператора  $S_2$ , коммутирующего с замыканием  $S_1$ , следует из теоремы 2.6 [5] (гл. VIII). Затем воспользовавшись теоремой 4.2 [5] (гл. VIII), получим представление (5).

1. Крейн М. Г. О проблеме продолжения эрмитово-положительных непрерывных функций // Докл. АН СССР. — 1940. — 26, № 1. — С. 17–21.
2. Крейн М. Г. Об эрмитовых операторах с дефект-индексами, равными единице. I и II // Там же. — 1944. — 43, № 8. — С. 323–326; № 4. — С. 131–134.
3. Крейн М. Г. Об одном замечательном классе эрмитовых операторов // Там же. — 1944. — 44, № 5. — С. 191–195.
4. Крейн М. Г. Основные положения теории представления эрмитовых операторов с индексом дефекта  $(m, m)$  // Укр. мат. журн. — 1949. — 1, № 2. — С. 3–66.
5. Березанский Ю. М. Разложение по собственным функциям самосопряженных операторов. — Киев: Наук. думка, 1965. — 798 с.
6. Гледиенко В. В. О характеристических функциях // Бюлл. Моск. ун-та (А). — 1937. — 1, № 5. — С. 17–18.

Получено 28.07.97,  
после доработки — 02.02.98