

# ЕДИНСТВЕННОСТЬ РЕШЕНИЯ ЧАСТНО-ИНТЕГРАЛЬНОГО УРАВНЕНИЯ ВОЛЬТЕРРА В ВЕСОВОМ АНИЗОТРОПНОМ ПРОСТРАНСТВЕ ФУНКЦИЙ

Л. Н. Ляхов, Н. И. Трусова

*Воронежский государственный университет,  
Липецкий государственный педагогический университет  
имени П. П. Семенова-Тян-Шанского,  
Елецкий государственный университет имени И. А. Бунина*

Поступила в редакцию 21.01.2021 г.

**Аннотация.** Рассматривается весовой частно-интегральный оператор Вольтерра в  $\mathbb{R}_2$  в весовом пространстве Лебега  $L_p^\gamma(D)$  с мерой интегрирования  $x_i^{\gamma_i} dx_i$ ,  $\gamma_i > -1$  ( $i = 1, 2$ ). Получено достаточное условие ограниченности данного оператора в  $L_p^\gamma(D)$ . Доказана теорема существования и единственности решения весового частно-интегрального уравнения Вольтерра второго рода.

**Ключевые слова:** частный интеграл, весовой частно-интегральный оператор, весовое анизотропное пространство Лебега, уравнение Вольтерра второго рода.

## UNIQUENESS OF THE SOLUTION OF THE PARTIAL-INTEGRAL VOLTERRA EQUATION IN A WEIGHTED ANISOTROPIC SPACE OF FUNCTIONS

L. N. Lyakhov, N. I. Trusova

**Abstract.** We consider a weighted partial-integral Volterra operator in  $\mathbb{R}_2$  in a weighted Lebesgue space  $L_p^\gamma(D)$  with an integration measure  $x_i^{\gamma_i} dx_i$ ,  $\gamma_i > -1$  ( $i = 1, 2$ ). A sufficient condition for boundedness of this operator in  $L_p^\gamma(D)$  is obtained. A theorem on the existence and uniqueness of a solution to a weighted partial-integral Volterra equation of the second kind for any value of  $\lambda$  is proved.

**Keywords:** partial integral, weighted partial integral operator, weighted anisotropic Lebesgue space, Volterra equation of the second kind.

### 1. ОСНОВНЫЕ ОПРЕДЕЛЕНИЯ

Пусть  $D = \{x : 0 < x_i < b_i, i = 1, 2\}$  — конечный параллелепипед в  $\mathbb{R}_2$  и  $D = D_{x_1} \times D_{x_2}$ . Весовые частно-интегральные операторы Вольтерра в  $\mathbb{R}_2$  имеют вид

$$(K_1 u)(x) = \int_0^{x_1} k_1(x; t_1) u(t_1, x_2) t_1^{\gamma_1} dt_1, \quad (1)$$

$$(K_2 u)(x) = \int_0^{x_2} k_2(x; t_2) u(x_1, t_2) t_2^{\gamma_2} dt_2. \quad (2)$$

Частно-интегральное уравнение Вольтерра второго рода с весовым частно-интегральным оператором Вольтерра задается равенством

$$\varphi(x) - \lambda K_\alpha \varphi(x) = f(x), \alpha = 1, 2. \tag{3}$$

Весовое анизотропное пространство  $L_{\mathbf{p}}^\gamma(D_1 \times D_2 \times D_3)$ ,  $\mathbf{p} = (p_1, p_2, p_3)$ ,  $\gamma = (\gamma_1, \gamma_2, \gamma_3)$  определено нормой (см. [1], с. 9)

$$\|f\|_{L_{\mathbf{p}}^\gamma(D)} = \left( \int_{D_3} \left( \int_{D_2} \left[ \int_{D_1} |f(x)|^{p_1} x_1^{\gamma_1} dx_1 \right]^{p_2/p_1} x_2^{\gamma_2} dx_2 \right)^{p_3/p_2} x_3^{\gamma_3} dx_3 \right)^{1/p_3},$$

где  $D_i = (0, b_i)$ . При  $p_1 = p_2 = p_3 = p$  — это весовая норма Лебега:

$$\|f\|_{L_p^\gamma} = \left( \int_D |f(x)|^p x^\gamma dx \right)^{1/p}.$$

Введем обозначение  $x^\gamma dx = d\mu(x)$ ,  $x_i > 0$ . Справедливо весовое неравенство Гёльдера для функций  $f \in L_p^\gamma(D)$  и  $g \in L_q^\gamma(D)$  при  $p \geq 1$  и  $1/p + 1/q = 1$ ,

$$\begin{aligned} \int_D |f(x)g(x)| d\mu_\gamma(x) &\leq \left( \int_D |f(x)|^p d\mu_\gamma(x) \right)^{\frac{1}{p}} \left( \int_D |g(x)|^q d\mu_\gamma(x) \right)^{\frac{1}{q}} = \\ &= \|f\|_{L_p^\gamma(D)} \|g\|_{L_q^\gamma(D)}. \end{aligned} \tag{4}$$

## 2. ОГРАНИЧЕННОСТЬ ВЕСОВОГО ЧАСТНО-ИНТЕГРАЛЬНОГО ОПЕРАТОРА ВОЛЬТЕРРА

Достаточный признак ограниченности весового частно-интегрального оператора Вольтерра  $K_\alpha$  вытекает из следующего утверждения.

**Теорема 1.** Пусть  $k_\alpha \in L_{(p', p, p p')}^{(\gamma_\alpha, \gamma_\alpha, \gamma_\alpha)}(D_{t_\alpha} \times D_{x_\alpha} \times D_{x_\alpha})$ ,  $u \in L_{\mathbf{p}}^\gamma(D_{t_\alpha} \times D_{x_\alpha})$ , где  $\mathbf{p} = (p, p^2)$ ,  $p \geq 1$ . Тогда

$$\|K_\alpha u\|_{L_{\mathbf{p}}^\gamma(D)} \leq C \|u\|_{L_{\mathbf{p}}^\gamma(D_{t_\alpha} \times D_{x_\alpha})}, \alpha = 1, 2, \tag{5}$$

где

$$C = \|k_\alpha\|_{L_{(p', p, p p')}^{(\gamma_\alpha, \gamma_\alpha, \gamma_\alpha)}(D_{t_\alpha} \times D_{x_\alpha} \times D_{x_\alpha})}.$$

**Доказательство.** Достаточно рассмотреть случай  $\alpha = 1$ . Для оператора Вольтерра (1) имеем

$$\|K_1 u\|_{L_{\mathbf{p}}^\gamma(D)} = \left\| \int_0^{x_1} k_1(x; t_1) u(t_1, x_2) t_1^{\gamma_1} dt_1 \right\|_{L_{\mathbf{p}}^\gamma(D)}.$$

Применяем весовое неравенство Гельдера (4) с показателями  $p'$  и  $p$ . Тогда

$$\|K_1 u\|_{L_{\mathbf{p}}^\gamma(D)} \leq \left\| \left( \int_0^{x_1} |k_1(x; t_1)|^{p'} t_1^{\gamma_1} dt_1 \right)^{\frac{1}{p'}} \left( \int_0^{x_1} |u(t_1, x_2)|^p t_1^{\gamma_1} dt_1 \right)^{\frac{1}{p}} \right\|_{L_{\mathbf{p}}^\gamma(D)}.$$

Согласно определению весового класса функций Лебега, имеем

$$\|K_1 u\|_{L_p^\gamma(D)} \leq \left[ \int_{D_{x_2}} \left( \int_{D_{x_1}} \left[ \int_0^{x_1} |k_1(x; t_1)|^{p'} t_1^{\gamma_1} dt_1 \right]^{p/p'} \times \right. \right. \\ \left. \left. \times \left[ \int_0^{x_1} |u(t_1, x_2)|^p t_1^{\gamma_1} dt_1 \right]^{p/p} x_1^{\gamma_1} dx_1 \right)^{p/p} x_2^{\gamma_2} dx_2 \right]^{1/p}.$$

Усилим данное неравенство, заменив параллелепипед с переменным верхним пределом  $x_1$  на параллелепипед с конечным верхним пределом  $b_1$ . Тогда

$$\|K_1 u\|_{L_p^\gamma(D)} \leq \left[ \int_{D_{x_2}} \left( \int_{D_{x_1}} \left[ \int_0^{b_1} |k_1(x; t_1)|^{p'} t_1^{\gamma_1} dt_1 \right]^{p/p'} \times \right. \right. \\ \left. \left. \times \left[ \int_0^{b_1} |u(t_1, x_2)|^p t_1^{\gamma_1} dt_1 \right]^{p/p} x_1^{\gamma_1} dx_1 \right)^{p/p} x_2^{\gamma_2} dx_2 \right]^{1/p}.$$

Следовательно, для оператора (1), имеем

$$\|K_1 u\|_{L_p^\gamma(D)} \leq \|k_1\|_{L_{(p', p, p')}^{(\gamma_1, \gamma_1, \gamma_2)}(D_{t_1} \times D_{x_1} \times D_{x_2})} \|u\|_{L_{(p, p^2)}^{(\gamma_1, \gamma_2)}(D_{t_1} \times D_{x_2})}.$$

Аналогично доказывается ограниченность оператора Вольтерра (2).

Доказательство закончено.

### 3. ИТЕРАЦИИ ВЕСОВОГО ЧАСТНО-ИНТЕГРАЛЬНОГО ОПЕРАТОРА ВОЛЬТЕРРА

Введем последовательность итерированных ядер оператора Вольтерра  $K_\alpha$ . Первая и вторая итерации определяются следующим образом

$$k_\alpha^{(1)}(x; t_\alpha) = k_\alpha(x; t_\alpha), \quad k_\alpha^{(2)}(x; t_\alpha) = \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} k_\alpha(x_\alpha, x_\alpha^-; \tau_\alpha) k_\alpha^{(1)}(\tau_\alpha, x_\alpha^-; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha, \dots$$

$\ell$ -Итерация принимает вид

$$k_\alpha^{(\ell)}(x; t_\alpha) = \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} k_\alpha(x_\alpha, x_\alpha^-; \tau_\alpha) k_\alpha^{(\ell-1)}(\tau_\alpha, x_\alpha^-; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha$$

и называется весовым  $\ell$ -итерированным ядром  $k_\alpha$ .

**Теорема 2.**  $\ell$ -Итерированное ядро  $k_\alpha$  имеет следующий вид

$$k_\alpha^{(\ell)}(x; t_\alpha) = \int_{\sigma_{\ell-1}}^{x_\alpha} \int_{\sigma_{\ell-2}}^{\sigma_{\ell-1}} \dots \int_{t_\alpha}^{\sigma_1} k_\alpha(x; \sigma_{\ell-1}) k_\alpha(\sigma_{\ell-1}, x_\alpha^-; \sigma_{\ell-2}) \dots k_\alpha(\sigma_1, x_\alpha^-; t_\alpha) \sigma_1^{\gamma_1} d\sigma_1 \dots \sigma_{\ell-1}^{\gamma_{\ell-1}} d\sigma_{\ell-1}.$$

При выполнении условий теоремы 1 справедливо неравенство

$$\|K_\alpha^\ell u\|_{L_p^\gamma(D)} \leq \|k_\alpha^{(\ell)}\|_{L_{(p', p, p')}^{(\gamma_\alpha, \gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}})}(D_{t_\alpha} \times D_{x_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}})} \|u\|_{L_{(p, p^2)}^{(\gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}})}(D_{t_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}})}. \quad (6)$$

Доказательство. Пусть  $\ell = 2$ . Имеем

$$(K_\alpha^2 u)(x) = \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; \sigma_1) \int_0^{\sigma_1} k_\alpha(\sigma_1, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) u(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha \sigma_1^{\gamma_1} d\sigma_1.$$

Таким образом получаем

$$(K_\alpha^2 u)(x) = \int_0^{x_\alpha} \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} k_\alpha(x; \sigma_1) k_\alpha(\sigma_1, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \sigma_1^{\gamma_1} d\sigma_1, u(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha = \int_0^{x_\alpha} k_\alpha^{(2)}(x; t_\alpha) u(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha,$$

где

$$k_\alpha^{(2)}(x; t_\alpha) = \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} k_\alpha(x; \sigma_1) k_\alpha(\sigma_1, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \sigma_1^{\gamma_1} d\sigma_1.$$

Следовательно,  $K_\alpha^2$  — частно-интегральный оператор Вольтерра с ядром  $k_\alpha^{(2)}$ . Аналогичным образом для оператора  $K_\alpha^{(3)}$  имеем

$$(K_\alpha^3 u)(x) = \int_0^{x_\alpha} k_\alpha^{(3)}(x; t_\alpha) u(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha,$$

где

$$k_\alpha^{(3)}(x; t_\alpha) = \int_{\sigma_1}^{x_\alpha} \int_{t_\alpha}^{\sigma_1} k_\alpha(x; \sigma_2) k_\alpha(\sigma_2, x_{\bar{\alpha}}; \sigma_1) k_\alpha(\sigma_1, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \sigma_2^{\gamma_2} d\sigma_2, \sigma_1^{\gamma_1} d\sigma_1.$$

Продолжим эти рассуждения  $\ell$  раз. Тогда

$$(K_\alpha^\ell u)(x) = \int_0^{x_\alpha} k_\alpha^{(\ell)}(x; t_\alpha) u(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha. \quad (7)$$

Воспользовавшись неравенством (5) для оператора Вольтерра  $K_\alpha^\ell$  (7), получим (6). Доказательство закончено.

#### 4. РЕЗОЛЬВЕНТА ВЕСОВОГО ЧАСТНО-ИНТЕГРАЛЬНОГО ОПЕРАТОРА ВОЛЬТЕРРА

В работе применен классический подход метода последовательных приближений. За нулевое приближение примем  $\varphi^{(0)}(x) = f(x)$ . Следующее приближение

$$\varphi^{(1)}(x) = f(x) + \lambda K_\alpha \varphi^{(0)}(x) = f(x) + \lambda \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; t_\alpha) f(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha;$$

$$\varphi^{(2)}(x) = f(x) + \lambda K_\alpha \varphi^{(1)}(x) =$$

$$\begin{aligned}
 &= f(x) + \lambda \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; \tau_\alpha) \left[ f(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) + \lambda \int_0^{\tau_\alpha} k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha \right] f(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha = \\
 &= f(x) + \lambda^2 \int_0^{x_\alpha} \left[ \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} k_\alpha(x, \tau_\alpha) k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right] f(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha + \\
 &\quad + \lambda \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; t_\alpha) f(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha,
 \end{aligned}$$

продолжая аналогичные действия, получим бесконечную последовательность функций

$$\varphi^{(0)}(x), \varphi^{(1)}(x), \varphi^{(2)}(x), \dots, \varphi^{(s)}(x), \dots,$$

определенную соотношением

$$\varphi^{(s)}(x) = f(x) + \lambda K_\alpha \varphi^{(s-1)}(x) = f(x) + \lambda \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x, t_\alpha) \varphi^{(s-1)}(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha.$$

Тогда, учитывая равенство (7), получим  $\varphi^{(s)}(x) = \sum_{\ell=0}^s \lambda^\ell K_\alpha^\ell f(x)$ .

Далее мы увидим, что решение частно-интегрального уравнения Вольтерра (3) будет представлено суммой ряда

$$\varphi(x) = \sum_{\ell=0}^{\infty} \lambda^\ell K_\alpha^\ell f(x). \tag{8}$$

Используя (7), выражение (8) можно записать следующим образом

$$\begin{aligned}
 \varphi(x) &= f(x) + \lambda \int_0^{x_\alpha} \left[ \sum_{\ell=1}^{\infty} \lambda^{\ell-1} k_\alpha^{(\ell)}(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \right] f(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha = \\
 &= f(x) + \lambda \int_0^{x_\alpha} R(x; t_\alpha; \lambda) f(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha.
 \end{aligned}$$

Функция

$$R(x; t_\alpha; \lambda) = \sum_{\ell=0}^{\infty} \lambda^\ell k_\alpha^{(\ell+1)}(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tag{9}$$

называется резольвентой частно-интегрального оператора Вольтерра.

## 5. РЕШЕНИЕ ВЕСОВОГО ЧАСТНО-ИНТЕГРАЛЬНОГО УРАВНЕНИЯ ВОЛЬТЕРРА

Решение интегрального уравнения Вольтерра второго рода в пространстве  $L_2(D)$  рассмотрено в книге [2], а частно-интегрального уравнения Вольтерра (3) при  $\gamma_\alpha = 0$  в пространстве непрерывных функций в монографии [3]. Для уравнения (3) справедлива следующая теорема.

**Теорема 3.** Пусть  $p \geq 1$  и  $r > 1$  – произвольное число, а числа  $p'$  и  $r'$  определены из соотношений

$$\frac{1}{p} + \frac{1}{p'} = 1, \quad \frac{1}{r} + \frac{1}{r'} = 1,$$

и пусть

$$k_\alpha \in L_{(p, pr, \infty)}^{(\gamma_\alpha, \gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}})}(D_{t_\alpha} \times D_{x_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}}).$$

Тогда частно-интегральное уравнение Вольтерра второго рода (3) имеет единственное решение в весовом пространстве  $L_p^\gamma(D)$  вида

$$\varphi(x) = f(x) + \lambda \int_0^{x_\alpha} R(x; t_\alpha; \lambda) f(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha, \quad x = (x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}),$$

где резольвентное ядро  $R(x; t_\alpha; \lambda)$  определяется с помощью ряда, составленного из итерированных ядер

$$R(x; t_\alpha; \lambda) = \sum_{\ell=0}^{\infty} \lambda^\ell k_\alpha^{(\ell+1)}(x; t_\alpha),$$

сходящимся при всех значениях  $\lambda$ . Резольвентное ядро удовлетворяет частно-интегральным уравнениям

$$\begin{aligned} R(x; t_\alpha; \lambda) - k_\alpha(x; t_\alpha) &= \lambda \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} R(x; \tau_\alpha; \lambda) k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha = \\ &= \lambda \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} k_\alpha(x; \tau_\alpha) R(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha; \lambda) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha. \end{aligned} \quad (10)$$

**Д о к а з а т е л ь с т в о.** Пусть  $p \geq 1$ ,  $p' \geq 1$  и  $\frac{1}{p} + \frac{1}{p'} = 1$ . К итерированному ядру  $k_\alpha^{(2)}(x; t_\alpha)$  применим весовое неравенство Гельдера (4). Учитывая, что  $\tau_\alpha \in [0, b]$ , получим

$$|k_\alpha^{(2)}(x; t_\alpha)| \leq \left[ \int_0^b |k_\alpha(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; \tau_\alpha)|^{p'} \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right]^{1/p'} \left[ \int_0^b |k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha)|^p \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right]^{1/p}.$$

Введем следующие функции

$$A(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) = \left( \int_0^b |k_\alpha(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; \tau_\alpha)|^{p'} \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right)^{p'}, \quad (11)$$

$$B(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) = \left( \int_0^b |k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha)|^p \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right)^p. \quad (12)$$

В результате для  $k_\alpha^{(2)}$ -итерированного ядра весового частно-интегрального оператора Вольтерра справедлива оценка

$$|k_\alpha^{(2)}(x; t_\alpha)| \leq A(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) B(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}).$$

Для итерированного ядра  $k_\alpha^{(3)}(x; t_\alpha)$ , применяя неравенство Гельдера и уже полученную оценку для  $|k_\alpha^{(2)}(x; t_\alpha)|$ . Имеем

$$\begin{aligned} |k_\alpha^{(3)}(x; t_\alpha)| &= \left| \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} k_\alpha(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; \tau_\alpha) k_\alpha^{(2)}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right| \leq \\ &\leq A(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) B(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) \left[ \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} A^p(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right]^{1/p}. \end{aligned}$$

Пусть

$$F_1(x; t_\alpha) = \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} A^p(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha, \quad \frac{\partial}{\partial x_\alpha} F_1(x; t_\alpha) = A^p(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) x_\alpha^{\gamma_\alpha}. \quad (13)$$

Тогда

$$|k_\alpha^{(3)}(x; t_\alpha)| \leq A(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) B(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) F_1^{1/p}(x; t_\alpha).$$

Аналогично со следующим повторным ядром

$$|k_\alpha^{(4)}(x; t_\alpha)| \leq \left[ \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} |k_\alpha(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; \tau_\alpha)|^{p'} \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right]^{1/p'} \left[ \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} |k_\alpha^{(3)}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha)|^p \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha \right]^{1/p} \leq \leq A(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) B(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) F_2^{1/p}(x; t_\alpha),$$

где

$$F_2(x; t_\alpha) = \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} A^p(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) F_1^{1/p}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha$$

и т. д. В результате получаем общий вид оценки итерированных ядра

$$|k_\alpha^{(\ell+2)}(x; t_\alpha)| \leq A(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) B(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) F_\ell^{1/p}(x; t_\alpha), \quad \ell = 1, 2, 3, \dots, \quad (14)$$

где

$$F_\ell(x; t_\alpha) = \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} A^p(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) F_{\ell-1}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha.$$

Справедлива формула

$$F_\ell(x; t_\alpha) = \frac{1}{\ell!} F_1^\ell(x; t_\alpha), \quad \ell = 1, 2, \dots \quad (15)$$

Действительно. Для  $\ell = 1$  равенство (15) следует из определения  $F_1(x; t_\alpha)$  (13). Пусть для номера  $\ell - 1$  справедливо равенство

$$F_{\ell-1}(x; t_\alpha) = \frac{1}{(\ell-1)!} F_1^{\ell-1}(x; t_\alpha). \quad (16)$$

Докажем (15). Имеем

$$F_\ell(x; t_\alpha) = \frac{1}{(\ell-1)!} \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} A^p(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) F_1^{\ell-1}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha.$$

С учетом (13) имеем

$$\begin{aligned} F_\ell(x; t_\alpha) &= \frac{1}{(\ell-1)!} \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} \frac{\partial F_1(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha)}{\partial \tau_\alpha} F_1^{\ell-1}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) d\tau_\alpha = \\ &= \frac{1}{(\ell-1)!} F_1^{\ell-1}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) F_1(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \Big|_{\tau_\alpha=t_\alpha}^{\tau_\alpha=x_\alpha} - \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & -\frac{\ell-1}{(\ell-1)!} \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} F_1(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) F_1^{\ell-2}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \frac{\partial F_1(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha)}{\partial \tau_\alpha} d\tau_\alpha = \\
 & = \frac{1}{(\ell-1)!} F_1^\ell(x; t_\alpha) - (\ell-1) \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} F_{\ell-1}(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) A^p(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha = \\
 & = \frac{1}{(\ell-1)!} F_1^\ell(x; t_\alpha) - (\ell-1) F_\ell(x; t_\alpha).
 \end{aligned}$$

Откуда следует (15).

Теперь возвращаемся к неравенству (14). Учитывая (15), запишем

$$\|k_\alpha^{(\ell+2)}\|_{L_p^\gamma(D \times D_{t_\alpha})} \leq \frac{1}{(\ell!)^{1/p}} \left( \int_{D \times D_{t_\alpha}} A^p(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) B^p(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) F_1^\ell(x; t_\alpha) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha x^\gamma dx \right)^{1/p}.$$

Из (13) получим неравенство

$$F_1(x; t_\alpha) \leq \sup_{x_{\bar{\alpha}}} \int_0^b A^p(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha = \|A\|_{L_\infty(D_{x_{\bar{\alpha}}}; L_p^{\gamma_\alpha}(D_{x_\alpha}))}^p$$

В данном неравенстве с учетом обозначения (11) применена анизотропная  $sup - L_{p'}$ -норма, ограниченность которой вытекает из условия принадлежности ядра  $k_\alpha$  пространству  $L_p(D_{x_\alpha})$  со значением в пространстве существенно ограниченных функций  $L_\infty^\gamma(D_{x_{\bar{\alpha}}})$  (см. [5], с. 19).

Следовательно

$$\begin{aligned}
 \|k_\alpha^{(\ell+2)}\|_{L_p^\gamma(D \times D_{t_\alpha})} & \leq \left( \frac{N^\ell}{\ell!} \right)^{1/p} \left( \int_{D \times D_{t_\alpha}} A^p(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) B^p(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha x^\gamma dx \right)^{1/p} = \\
 & = \left( \frac{N^\ell}{\ell!} \right)^{1/p} \left( \int_D A^p(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) \int_0^b B^p(t_\alpha; x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha x^\gamma dx \right)^{\frac{1}{p}}.
 \end{aligned}$$

К внешнему интегралу снова применим весовое неравенство Гельдера (4) с показателями  $r, r'$ ,  $r \geq 1$  и  $\frac{1}{r} + \frac{1}{r'} = 1$ . Тогда

$$\begin{aligned}
 \|k_\alpha^{(\ell+2)}\|_{L_p^\gamma(D \times D_{t_\alpha})} & \leq \left( \frac{N^\ell}{\ell!} \right)^{1/p} \left( \int_D A^{p r'}(x_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) x^\gamma dx \right)^{1/p r'} \times \\
 & \times \left( \int_D \left| \int_0^b B^p(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha \right|^r x^\gamma dx \right)^{1/p r}.
 \end{aligned}$$

Учитывая введенные ранее функции (11) и (12), получим следующую оценку

$$\begin{aligned}
 & \|k_\alpha^{(\ell+2)}\|_{L_p^\gamma(D \times D_{t_\alpha})} \leq \\
 & \leq \left( \frac{N^\ell}{\ell!} \right)^{1/p} b^{1/p r} \|k_\alpha\|_{L_{(p', p r')}^{(\gamma_\alpha, \gamma)}(D_{t_\alpha} \times D)} \|k_\alpha\|_{L_{(p, p, p r)}^{(\gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}}, \gamma_\alpha)}(D_{x_\alpha} \times D_{t_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}})} = \left( \frac{N^\ell b^{1/r}}{\ell!} \right)^{1/p}.
 \end{aligned}$$



Пусть

$$\mathbb{N} = \max \left\{ \|k_\alpha\|_{L_{(p', p, p')}^{(\gamma_\alpha, \gamma)}(D_{t_\alpha} \times D)}, \|k_\alpha\|_{L_{(p, p, p')}^{(\gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}}, \gamma_\alpha)}(D_{x_\alpha} \times D_{t_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}})} \right\}.$$

Тогда оценка итерированных ядер примет вид

$$\|k_\alpha^{(\ell+2)}\|_{L_p^\gamma(D \times D_{t_\alpha})} \leq \left( \frac{N^\ell b^{1/r}}{\ell!} \right)^{1/p} \mathbb{N}. \tag{17}$$

Пусть  $v$  — произвольное натуральное число. Тогда

$$\|\varphi^{(s+v)} - \varphi^{(s)}\|_{L_p^\gamma(D)} = \left\| \sum_{\ell=s+1}^{s+v} \lambda^\ell \left( K_\alpha^\ell f \right) (x) \right\|_{L_p^\gamma(D)}.$$

Применяя неравенство Минковского и неравенство (6), получим

$$\begin{aligned} \|\varphi^{(s+v)} - \varphi^{(s)}\|_{L_p^\gamma(D)} &\leq \sum_{\ell=s+1}^{s+v} |\lambda|^\ell \left\| \left( K_\alpha^\ell f \right) (x) \right\|_{L_p^\gamma(D)} \leq \\ &\leq \sum_{\ell=s+1}^{s+v} |\lambda|^\ell \|k_\alpha^{(\ell)}\|_{L_{(p', p, p')}^{(\gamma_\alpha, \gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}})}(D_{t_\alpha} \times D_{x_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}})} \|f\|_{L_{(p, p^2)}^{(\gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}})}(D_{t_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}})}. \end{aligned}$$

По условию теоремы  $k_\alpha \in L_q$ , где число  $q \geq 1$ , вообще говоря, произвольное. Поэтому, применяя неравенство (17), получим

$$\|\varphi^{(s+v)} - \varphi^{(s)}\|_{L_p^\gamma(D)} \leq C \sum_{\ell=s+1}^{s+v} |\lambda|^\ell \left( \frac{N^\ell b^{1/r}}{\ell!} \right)^{1/p} \rightarrow 0 \text{ при } \ell \rightarrow \infty.$$

Таким образом, резольвента (9) сильно сходится в  $L_p^{(\gamma, \gamma_\alpha)}(D \times D_{t_\alpha})$  к функции, которая в условии теоремы обозначена  $R(x; t_\alpha; \lambda)$ .

Покажем, что  $\varphi(x)$  — решение весового Ч-И уравнения Вольтерра (3). Для этого во второе слагаемое левой части уравнения (3) подставим функцию (8), получим

$$\varphi(x) - \lambda K_\alpha \left( \sum_{\ell=0}^{\infty} \lambda^\ell \left( K_\alpha^\ell f \right) (x) \right) = f(x).$$

Найдем  $\varphi(x)$

$$\varphi(x) = \sum_{\ell=1}^{\infty} \lambda^\ell \left( K_\alpha^\ell f \right) (x) + f = \sum_{\ell=0}^{\infty} \lambda^\ell \left( K_\alpha^\ell f \right) (x).$$

Следовательно, функция  $\varphi(x)$  является решением весового частно-интегрального уравнения Вольтерра (3).

Докажем равенство (10). Имеем (9)

$$\begin{aligned} R(x; t_\alpha; \lambda) &= \sum_{\ell=0}^{\infty} \lambda^\ell k_\alpha^{(\ell+1)}(x; t_\alpha) = k_\alpha(x; t_\alpha) + \sum_{\ell=1}^{\infty} \lambda^\ell k_\alpha^{(\ell+1)}(x; t_\alpha) = \\ &= k_\alpha(x; t_\alpha) + \sum_{\ell=1}^{\infty} \lambda^\ell \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} k_\alpha^{(\ell)}(x; \tau_\alpha) k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}, t_\alpha) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= k_\alpha(x; t_\alpha) + \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} \left[ \sum_{\ell=1}^{\infty} \lambda^\ell k_\alpha^{(\ell)}(x; \tau_\alpha) k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \right] t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha = \\
 &= k_\alpha(x; t_\alpha) + \lambda \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} \left[ \left( \sum_{\ell=0}^{\infty} \lambda^\ell k_\alpha^{(\ell+1)}(x; \tau_\alpha) \right) k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \right] t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha = \\
 &= k_\alpha(x; t_\alpha) + \lambda \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} R(x; \tau_\alpha; \lambda) k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha.
 \end{aligned}$$

Таким образом, получено первое частно-интегральное уравнение (10)

$$R(x; t_\alpha; \lambda) - k_\alpha(x; t_\alpha) = \lambda \int_{t_\alpha}^{x_\alpha} R(x; \tau_\alpha; \lambda) k_\alpha(\tau_\alpha, x_{\bar{\alpha}}; t_\alpha) \tau_\alpha^{\gamma_\alpha} d\tau_\alpha.$$

Аналогично проверяется и второе частно-интегральное уравнение (10) для резольвенты  $R(x; t_\alpha; \lambda)$ .

Покажем, что функция (8) представляет собой единственное решение уравнения (3), следуя методике, развитой в [6] (с. 435).

Пусть существуют два решения  $\varphi(x)$  и  $\psi(x)$  уравнения (3). Тогда верны следующие равенства

$$\varphi(x) - \lambda K_\alpha \varphi(x) = f(x), \quad \psi(x) - \lambda K_\alpha \psi(x) = f(x).$$

Введем функцию  $\omega(x) = \psi(x) - \varphi(x)$ , которая удовлетворяет однородному частно-интегральному уравнению Вольтерра

$$\omega(x) - \lambda K_\alpha \omega(x) = 0.$$

Докажем, что  $\omega(x) \equiv 0$  при любом значении  $\lambda$ .

Однородное частно-интегральное уравнение Вольтерра запишем в виде

$$\omega(x) = \lambda \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; t_\alpha) \omega(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha. \tag{18}$$

Тогда из (18) имеем

$$\begin{aligned}
 \|\omega\|_{L_p^\gamma(D)} &= |\lambda| \left\| \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; t_\alpha) \omega(t_\alpha, x_{\bar{\alpha}}) t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha \right\|_{L_p^\gamma(D)} \leq \\
 &\leq |\lambda| \|k_\alpha\|_{L_{(p', p, p p')}^{(\gamma_\alpha, \gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}})}(D_{t_\alpha} \times D_{x_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}})} \|\omega\|_{L_{(p, p^2)}^{(\gamma_\alpha, \gamma_{\bar{\alpha}})}(D_{t_\alpha} \times D_{x_{\bar{\alpha}}})}.
 \end{aligned}$$

Так как по условию теоремы  $k_\alpha \in L_q$ , где число  $q \geq 1$  — произвольное, то применяя неравенство (17), получим

$$\|\omega\|_{L_p^\gamma(D)} \leq |\lambda| C \left( \frac{N b^{1/r}}{1!} \right)^{1/p}.$$

Продолжая далее шаг за шагом из (18), получим

$$\|\omega\|_{L_p^\gamma(D)} \leq |\lambda| \left\| \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; t_\alpha) |\lambda| C \left( \frac{N b^{1/r}}{1!} \right)^{1/p} t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha \right\|_{L_p^\gamma(D)} \leq |\lambda|^2 C \left( \frac{N^2 b^{1/r}}{2!} \right)^{1/p},$$

$$\|\omega\|_{L_p^\gamma(D)} \leq |\lambda| \left\| \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; t_\alpha) |\lambda|^2 C \left( \frac{N^2 b^{1/r}}{2!} \right)^{1/p} t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha \right\|_{L_p^\gamma(D)} \leq |\lambda|^3 C \left( \frac{N^3 b^{1/r}}{3!} \right)^{1/p},$$

.....,

$$\|\omega\|_{L_p^\gamma(D)} \leq$$

$$\leq |\lambda| \left\| \int_0^{x_\alpha} k_\alpha(x; t_\alpha) |\lambda|^{\ell-1} C \left( \frac{N^{\ell-1} b^{1/r}}{(\ell-1)!} \right)^{1/p} t_\alpha^{\gamma_\alpha} dt_\alpha \right\|_{L_p^\gamma(D)} \leq |\lambda|^\ell C \left( \frac{N^\ell b^{1/r}}{\ell!} \right)^{1/p} \quad (19)$$

при любом  $\lambda$ . Полагая в (19), что  $\ell \rightarrow \infty$ , имеем  $\|\omega\|_{L_p^\gamma(D)} \leq 0$ . Следовательно  $\omega(x) \equiv 0$ . Таким образом единственность решения частно-интегрального уравнения Вольтерра (3) в весовом пространстве функций  $L_p^\gamma(D)$  доказана.

Доказательство закончено.

### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Бесов, О. В. Интегральные представления функций и теоремы вложения / О. В. Бесов, В. П. Ильин, С. М. Никольский. — М. : Наука, 1975. — 478 с.
2. Трикоми, Ф. Интегральные уравнения / Ф. Трикоми. — М. : Из-во иностранной литературы, 1960. — 301 с.
3. Appell, J. M. Partial Integral Operators and Integro-Differential Equations / J. M. Appell, A. S. Kalitvin, P. P. Zabrejko. — New York : Marcel Dekker, 2000. — 560 p.
4. Иосида, К. Функциональный анализ / К. Иосида. — М. : Мир, 1967. — 624 с.
5. Лионс, Ж. Л. Некоторые методы решения нелинейных краевых задач / Ж. Л. Лионс. — М. : Мир, 1972. — 587 с.
6. Сабитов, К. Б. Функциональные, дифференциальные и интегральные уравнения / К. Б. Сабитов. — М. : Высшая школа, 2005. — 671 с.

### REFERENCES

1. Besov O.V., Ilyin V.P., Nikolskii S.M. Integral representations of functions and embedding theorems. [Besov O.V., Ilyin V.P., Nikolskii S.M. Integral'nye predstavleniya funkciy i teoremy vlozheniya]. Moscow: Nauka, 1975, 478 p.
2. Tricomi F. Integral Equations. [Trikomi F. Integral'nye uravneniya]. Moscow, 1960, 301 p.
3. Appell J.M., Kalitvin A.S., Zabrejko P.P. Partial Integral Operators and Integro-Differential Equations. New York: Marcel Dekker, 2000, 560 p.
4. Yosida K. Functional analysis. [Iosida K. Funkcional'nyj analiz]. Moscow: Mir, 1967, 624 p.
5. Lyons J.L. Some methods for solving nonlinear boundary value problems. [Lions J.H.L. Nekotorye metody resheniya nelinejnyh kraevyh zadach]. Moscow: Mir, 1972, 587 p.
6. Sabitov K.B. Functional, differential and integral equations. [Sabitov K.B. Funkcional'nye, differencial'nye i integral'nye uravneniya]. Moscow: Higher School, 2005, 671 p.

*Ляхов Л. Н., Воронежский государственный университет, Воронеж, Россия; Липецкий государственный педагогический университет имени П. П. Семенова-Тян-Шанского, Липецк, Россия; Елецкий государственный университет имени И. А. Бунина, Елец, Россия  
E-mail: levnlya@mail.ru*

*Lyakhov L. N., Voronezh State University, Voronezh, Russia; Lipetsk State Pedagogical P. Semenov-Tyan-Shanskiy University, Lipetsk, Russia; Bunin Yelets State University, Yelets, Russia  
E-mail: levnlya@mail.ru*

*Трусова Н. И., Липецкий государственный педагогический университет имени П. П. Семенова-Тян-Шанского, Липецк, Россия  
E-mail: trusova.nat@gmail.com*

*Trusova N. I., Lipetsk State Pedagogical P. Semenov-Tyan-Shanskiy University, Lipetsk, Russia  
E-mail: trusova.nat@gmail.com*