

НЕОБХОДИМЫЕ И ДОСТАТОЧНЫЕ УСЛОВИЯ
КОРРЕКТНОСТИ УРАВНЕНИЯ 2-ГО РОДА
В СВЕРТКАХ НА ОТРЕЗКЕ С ЧЕТНЫМ ЯДРОМ

А. Ф. Воронин

Аннотация. Получены необходимые и достаточные условия корректности уравнения 2-го рода в свертках на конечном интервале с четным ядром. Для установления найденных условий корректности достаточно вычислить одномерный определенный интеграл (от известной функции) с точностью $< 0,5$. В качестве промежуточного результата получено усиление альтернативы Фредгольма для рассматриваемого уравнения с произвольным ядром из L_1 .

Ключевые слова: интегральное уравнение, свертка, отрезок, корректность, альтернатива Фредгольма, задача Римана.

Введение. В работе продолжено исследование уравнения 2-го рода в свертках на конечном интервале $(0, b)$ [1]:

$$u(t) - \int_0^b k(t-s)u(s) ds = f(t), \quad t \in (0, b), \quad (0.1)$$

где

$$k \in L_1(-b, b), \quad f \in L_1(0, b), \quad b > 0, \quad (0.2)$$

при дополнительных условиях

$$k(t) = k(-t), \quad t \in (-b, b), \quad \Lambda^+(x) := 1 - \int_0^b e^{ixt} k(t) dt \neq 0, \quad x \in R. \quad (0.3)$$

Пусть

$$\kappa := 2 \operatorname{Ind} \Lambda^+(x) \equiv \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} (\Lambda^+(x))' \frac{dx}{\Lambda^+(x)}$$

— индекс уравнения (0.1), где $(\Lambda^+(x))' = \frac{\partial}{\partial x} \Lambda^+(x)$. Согласно принципу аргумента $\kappa = 2n \geq 0$, где n — общее число нулей в полуплоскости $\operatorname{Im} p > 0$ регулярной в этой полуплоскости функции $\Lambda^+(p)$. При этом все n нулей лежат в некоторой полуокрестности точки $p = 0$ (утверждение 1.1 в [1]).

Целью работы является доказательство следующей теоремы.

Работа выполнена при частичной финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (код проекта 06-01-00422), Совета по грантам Президента РФ и государственной поддержке ведущих научных школ (код проекта НШ-1440.2008.1) и Междисциплинарных интеграционных проектов СО РАН № 3, № 48.

Теорема 1. Пусть выполнены условия (0.2), (0.3). Тогда если $\kappa = 0$, то уравнение (0.1) безусловно разрешимо в классе $L_1(0, b)$. При этом решение устойчиво по правой части f , по ядру k и по параметру b (в норме L_1).

В противном случае ($\kappa > 0$) однородное уравнение (0.1) имеет нетривиальное решение в $L_1(0, b)$. Размерность пространства решений однородного уравнения не превосходит κ .

Отметим, что неравенство в (0.3) и условие $\kappa = 0$ заведомо выполнены, если

$$\int_0^b |k(s)| ds < 1,$$

что следует из неравенства треугольника для функции $\Lambda^+(p)$,

$$|\Lambda^+(x + iy)| \geq 1 - \int_0^b e^{-ys} |k(s)| ds, \quad y \geq 0.$$

Для уравнения (0.1) при условии (0.2) известны лишь достаточные условия разрешимости, вытекающие из теоремы Банаха об обратном операторе [2, с. 206, 207]:

$$\int_0^b |k(s)| ds < 1/2.$$

В работах автора [1, 3] декларированы достаточные условия разрешимости рассматриваемого уравнения, которые совпадают с условиями разрешимости настоящей теоремы.

Как следствие теоремы 1 в данной работе получены необходимые и достаточные условия корректности для следующего уравнения второго рода:

$$u_0(t) - \int_0^{b/2} (k(t-s) + k(t+s))u_0(s) ds = f_0(t), \quad t \in (0, b/2), \quad (0.4)$$

где

$$k \in L_1(-b/2, b), \quad k(-t) = k(t), \quad t \in (-b/2, b/2), \quad f_0 \in L_1(0, b/2). \quad (0.5)$$

В отличие от уравнения (0.1) уравнение (0.4) при условии (0.5) не имеет столь широкого применения. Отметим лишь теорию переноса частиц, где уравнение (0.4) (при условии (0.5)) моделирует, в частности, перенос тепловых нейтронов в однородном сферическом слое толщины $b/2$ [4, с. 39].

Прежде чем формулировать теорему 2, доопределим ядро уравнения (0.4) в интервале $(-b, -b/2)$ по четности,

$$k(-t) = k(t), \quad t \in (b/2, b). \quad (0.6)$$

Тогда из теоремы 1 вытекает

Теорема 2. Пусть выполнены условия (0.5), (0.6) и справедливо неравенство в (0.3). Тогда если $\kappa = 0$, то уравнение (0.4) безусловно разрешимо в классе $L_1(0, b/2)$. При этом решение устойчиво по правой части f_0 , по ядру k и по параметру b (в норме L_1).

В противном случае ($\kappa > 0$) однородное уравнение (0.4) имеет нетривиальное решение в $L_1(0, b/2)$. Размерность пространства решений однородного уравнения не превосходит κ .

Отметим, что эквивалентность уравнений (0.1) и (0.4) с ядром интегрального уравнения переноса частиц установлена, например, в [4, с. 39]. В общем случае (для произвольного четного $k \in L_1(-b, b)$) доказательство эквивалентности аналогичное.

Кроме того, в работе в качестве промежуточного результата получено усиление альтернативы Фредгольма для уравнения (0.1) (лемма 3), имеющее самостоятельное значение. Для выполнения леммы 3 достаточно лишь условия (0.2).

1. Предварительные результаты работы. Интегральный оператор в уравнении (0.1) ограничен из $L_1(0, b)$ в $L_1(0, b)$. Это следует из неравенства

$$\int_0^b \int_0^b |k(t-s)u(s)| ds dt \leq \int_{-b}^b |k(t)| dt \int_0^b |u(s)| ds,$$

перемена порядка интегрирования в левой части неравенства законна в силу леммы Фубини. Более того, данный интегральный оператор компактен [5, с. 71, 72] (доказательство компактности интегрального оператора [5, с. 71, 72] проходит и в общем случае — без условия четности ядра k). Следовательно, для уравнения (0.1) справедлива альтернатива Фредгольма [2, с. 506, 516].

Пусть $L_{\pm} := \{f_{\pm} \in L_1(R) : f_{\pm}(t) = 0, \mp t > 0\}$ — пространство односторонних функций, $\mathcal{R}_0^{\pm} := \{\mathcal{F}f(p) : f \in L_{\pm}\}$ — класс образов Фурье функций из L_{\pm} соответственно, $\mathcal{R}_0 := \mathcal{R}_0^+ \oplus \mathcal{R}_0^-$, где \oplus — прямая сумма. Обозначим через \mathcal{R} , \mathcal{R}^{\pm} классы функций, полученные расширением на одно измерение классов \mathcal{R}_0 , \mathcal{R}_0^{\pm} соответственно путем присоединения к ним постоянных. Тогда элементы из классов \mathcal{R}^{\pm} имеют следующий общий вид:

$$\mathcal{G}^{\pm}(p) = C^{\pm} + \int_{-\infty}^{\infty} e^{ipt} g_{\pm}(t) dt \equiv C^{\pm} + \mathcal{F}g_{\pm}(p), \quad p \in R,$$

где $C^{\pm} = \text{const}$, $g_{\pm} \in L_{\pm}$, \mathcal{F} — преобразование Фурье.

Очевидно, что $\mathcal{G}^{\pm}(-x) \in \mathcal{R}^{\mp}$, $\mathcal{R}_0 \subset \mathcal{R}$; $\mathcal{G}^{\pm}(\infty) = \mathcal{G}^{\pm}(-\infty) = C^{\pm}$.

Через P_0^+ и P_0^- обозначим дополнительные друг другу проекторы:

$$P_0^{\pm} : \mathcal{R}_0 \rightarrow \mathcal{R}_0^{\pm}, \quad P_0^{\pm} \mathcal{G}_0(p) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{ipt} g_{\pm}^0(t) dt, \quad p \in R,$$

где $\mathcal{G}_0 \in \mathcal{R}_0$, $\mathcal{F}^{-1} \mathcal{G}_0(t) = g_+^0(t) + g_-^0(t)$, $g_{\pm}^0 \in L_{\pm}$. Отметим следующие свойства линейных операторов P_0^{\pm} : $P_0^+ + P_0^- = I$, где I — единичный оператор, $\mathcal{F}^{-1}\{P_0^{\pm} \mathcal{G}(p)\}(t) = g_{\pm}^0(t) \in L_{\pm}$, где \mathcal{F}^{-1} — обратное преобразование Фурье.

Утверждение 1. Пусть $\mathcal{G} \in \mathcal{R}$, $\mathcal{G}_0 \in \mathcal{R}_0$. Тогда

$$|\mathcal{G}_0(p)\mathcal{G}(p)| \leq \|g^0\|_1(|C| + \|g\|_1) \equiv \|\mathcal{G}_0\| \|\mathcal{G}\|,$$

$$|P_0^{\pm}\{\mathcal{G}_0(p)\mathcal{G}(p)\}| \leq \|\mathcal{G}_0\| \|\mathcal{G}\|, \quad |\mathcal{G}| \leq \|\mathcal{G}\|,$$

где $\mathcal{G}_0(p) = \mathcal{F}g^0(p)$, $\mathcal{G}(p) = C + \mathcal{F}g(p)$, $\|\cdot\|_1$ — норма в L_1 , $\|\cdot\|$ — индуцированная норма в \mathcal{R} [6, с. 47].

В самом деле, $\mathcal{G}_0(p)\mathcal{G}(p) = \mathcal{F}\{Cg^0(t) + g^0 * g(t)\}(p)$, где

$$g^0 * g(t) = \int_{-\infty}^{\infty} g^0(s)g(t-s) ds,$$

причем в силу леммы Фубини $\|g^0 * g\|_1 \leq \|g^0\|_1 \|g\|_1$. Тогда

$$|\mathcal{G}_0(p)\mathcal{G}(p)| \leq \int_{-\infty}^{\infty} |Cg^0(t) + g^0 * g(t)| dt \leq \|g^0\|_1(|C| + \|g\|_1).$$

Второе неравенство утверждения доказывается аналогично. Имеем

$$|P_0^\pm \{\mathcal{G}_0(p)\mathcal{G}(p)\}| = |\mathcal{F}\{\theta(\pm t)(Cg^0(t) + g^0 * g(t))\}(p)| \leq |C| \|g^0\|_1 + \|g^0\|_1 \|g\|_1,$$

где θ — функция Хевисайда. Последнее неравенство в утверждении очевидно.

Пусть

$$k(t) := 0, t \notin (-b, b), \quad f(t) := 0, t \notin (0, b), \quad k_\pm(t) := \theta(\pm t)k(t), t \in R,$$

$$\Lambda^\pm(p) := 1 - \mathcal{F}k_\pm(p), \quad \tilde{\mathcal{F}}k_\pm(p) = e^{\pm ipb} \mathcal{F}k_\mp(p),$$

$$G(p) := -\frac{1}{\Lambda^-(p)} \begin{pmatrix} 1 & -\tilde{\mathcal{F}}k_+(p) \\ \tilde{\mathcal{F}}k_-(p) & 1 - \mathcal{F}k(p) \end{pmatrix}$$

— матрица-функция размера 2×2 с элементами из \mathcal{R} .

Отметим, что исследования в [1] остановились на проблеме нахождения частных индексов матрицы $G(p)$. Здесь эту проблему решает

Лемма 1. Пусть $k \in L_1(-b, b)$ и выполнено условие (0.3). Тогда все частные индексы матрицы $G(x)$ равны $\kappa/2$. Другими словами, матрица $G(x)$ допускает следующую факторизацию:

$$G(x) = \left(\frac{x-i}{x+i} \right)^{\kappa/2} G^+(x)G^-(x), \quad x \in R, \tag{1.1}$$

где $G^\pm, (G^\pm)^{-1} \in \mathcal{R}_{2 \times 2}^\pm$, $(G^\pm, (G^\pm)^{-1}$ — матрицы размера 2×2 с элементами из \mathcal{R}^\pm соответственно, $(G^\pm)^{-1}$ — обратные матрицы). При этом $G^\pm(\infty) = \pm E$, где E — единичная матрица.

Доказательство леммы 1 проведем методом от противного. По теореме 7.3 из [6, с. 35] матрица $G(x)$ допускает стандартную факторизацию

$$G(x) = G^+(x)D(x)G^-(x), \quad x \in R, \tag{1.2}$$

где

$$G^\pm, (G^\pm)^{-1} \in \mathcal{R}_{2 \times 2}^\pm, \quad D(x) = \left\{ \left(\frac{x-i}{x+i} \right)^{\kappa_1}, \left(\frac{x-i}{x+i} \right)^{\kappa_2} \right\},$$

$D(x)$ — диагональная матрица размера 2×2 , κ_1, κ_2 — частные индексы такие, что $\kappa_1 \geq \kappa_2$, $\kappa_1 + \kappa_2 = \kappa$.

Предположим противное: $\kappa_1 > \kappa_2$.

Докажем вспомогательное утверждение и проведем некоторые дополнительные построения.

Утверждение 2. *Имеют место равенства*

$$\mathcal{F}k_{\mp}(-p) = \mathcal{F}k_{\pm}(p), \quad \mathcal{F}\tilde{k}_{\pm}(-p) = \mathcal{F}\tilde{k}_{\mp}(p), \quad \Lambda^{\pm}(-p) = \Lambda^{\mp}(p).$$

Справедливость утверждения получаем из следующих очевидных равенств:

$$\mathcal{F}k_{+}(-p) = \int_{-b}^0 e^{ipt} k(-t) dt = \mathcal{F}k_{-}(p), \quad \mathcal{F}\tilde{k}_{-}(-p) = e^{ipb} \mathcal{F}k_{+}(-p) = \mathcal{F}\tilde{k}_{+}(p).$$

Из утверждения 2 непосредственно вытекает, что

$$G(-p) = -\frac{1}{\Lambda^{+}(p)} \begin{pmatrix} 1 & -\mathcal{F}\tilde{k}_{-}(p) \\ \mathcal{F}\tilde{k}_{+}(p) & 1 - \mathcal{F}k(p) \end{pmatrix}. \quad (1.3)$$

Для произвольной матрицы $B = \|b_{lj}\|$ размера 2×2 определим операцию типа транспонирования \mathcal{T} таким образом: $B^{\mathcal{T}} = \|b_{lj}^0\|$, где $b_{ll}^0 = b_{ll}$, $l = 1, 2$, $b_{lj}^0 = -b_{jl}$, $l \neq j$, $l, j = 1, 2$. Операция \mathcal{T} обладает следующими свойствами:

- 1) $(BC)^{\mathcal{T}} = C^{\mathcal{T}}B^{\mathcal{T}}$, где B, C — произвольные матрицы размера 2×2 ,
- 2) $(B^{-1})^{\mathcal{T}} = (B^{\mathcal{T}})^{-1}$, где $\det B \neq 0$.

В самом деле, свойство 2 следует из равенств

$$B^{-1} = \frac{1}{\det B} \begin{pmatrix} b_{22} & -b_{12} \\ -b_{21} & b_{11} \end{pmatrix}, \quad (B^{\mathcal{T}})^{-1} = \frac{1}{\det B} \begin{pmatrix} b_{22} & b_{21} \\ b_{12} & b_{11} \end{pmatrix}.$$

Свойство 1 проверяется непосредственно, если заметить, что

$$B^{\mathcal{T}} = (E_0 B E_0)^T, \quad E_0 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix},$$

где T — обычное транспонирование.

Применим теперь операцию \mathcal{T} к равенствам (1.2) и (1.3) соответственно:

$$G^{\mathcal{T}}(p) = (G^{-}(p))^{\mathcal{T}} D(p) (G^{+}(p))^{\mathcal{T}}, \quad (1.4)$$

$$G^{\mathcal{T}}(-p) = -\frac{1}{\Lambda^{+}(p)} \begin{pmatrix} 1 & -\mathcal{F}\tilde{k}_{+}(p) \\ \mathcal{F}\tilde{k}_{-}(p) & 1 - \mathcal{F}k(p) \end{pmatrix} = \frac{\Lambda^{-}(p)}{\Lambda^{+}(p)} G(p). \quad (1.5)$$

Из (1.5) при $p = -p$ и последнего равенства в утверждении 2 имеем

$$G^{\mathcal{T}}(p) = \frac{\Lambda^{+}(p)}{\Lambda^{-}(p)} G(-p).$$

Из полученного равенства и факторизации (1.2) следует, что

$$G^{\mathcal{T}}(p) = \frac{\Lambda^{+}(p)}{\Lambda^{-}(p)} G^{+}(-p) D(-p) G^{-}(-p). \quad (1.6)$$

Поддействуем операцией \mathcal{T} на обе части равенства (1.6). С учетом свойств этой операции и равенства (1.2) получим

$$G^{+}(p) D(p) G^{-}(p) = \frac{\Lambda^{+}(p)}{\Lambda^{-}(p)} (G^{-}(-p))^{\mathcal{T}} D(-p) (G^{+}(-p))^{\mathcal{T}}. \quad (1.7)$$

Преобразуем правую часть равенства (1.7) так, чтобы она имела вид стандартной факторизации. Начнем с преобразования $D(-p)$. Очевидно, что

$$\begin{pmatrix} p-i \\ p+i \end{pmatrix}^{\kappa} D(-p) = E_1 D(p) E_1,$$

где

$$E_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad D(-p) = \left\{ \left(\frac{p-i}{p+i} \right)^{-\kappa_1}, \left(\frac{p-i}{p+i} \right)^{-\kappa_2} \right\}.$$

Тогда из (1.7) с учетом следующей формулы факторизации функции Λ^+/Λ^- на R [7, с. 32]:

$$\frac{\Lambda^+(p)}{\Lambda^-(p)} = \left(\frac{p-i}{p+i} \right)^\kappa \Lambda_0^+(p)/\Lambda_0^-(p),$$

где $\Lambda_0^\pm, 1/\Lambda_0^\pm \in \mathcal{R}^\pm$, имеем

$$G(p) = G^+(p)D(p)G^-(p) = \frac{\Lambda_0^+(p)}{\Lambda_0^-(p)} (G^-(-p))^{\mathcal{F}} E_1 D(p) E_1 (G^+(-p))^{\mathcal{F}}. \quad (1.8)$$

Левая и правая части равенства (1.8) представляют собой две различные стандартные факторизации матрицы G . Из (1.8) вытекает, что

$$G^-(p) = \frac{1}{\Lambda_0^-(p)} E_1 (G^+(-p))^{\mathcal{F}}, \quad p \in R. \quad (1.9)$$

Из (1.8), (1.9) получим $G(p) = \Lambda_0^+(p)(G^-(-p))^{\mathcal{F}} E_1 D(p) G^-(p)$. В вышестоящем разложении матрица-функция G^- определена с точностью до левого множителя $A_- \in \mathcal{R}_{2 \times 2}^-$,

$$A_-(p) = \begin{pmatrix} c_1 & Q^-(p) \\ 0 & 1/c_1 \end{pmatrix},$$

где $Q^-(p) = c_2 \left(\frac{p-i}{p+i} \right)^{-m}$, c_1, c_2 — произвольные постоянные ($|c_1| \neq 0$), $m = (\kappa_1 - \kappa_2)/2$ (m — целое положительное число, так как $\kappa_1 > \kappa_2$ и $\kappa_1 + \kappa_2$ четное) ввиду того, что $A_-^{\mathcal{F}}(-p) E_1 D(p) A_-(p) = E_1 D(p)$. Последнее равенство устанавливается непосредственно.

Из (1.9) при $p = \infty$ имеем

$$E_1 = -G^-(\infty) \quad ((G^-(\infty))^{\mathcal{F}} := (a_{lj})) \quad (1.10)$$

в силу того, что

$$-E = G(\infty) = G^+(\infty)G^-(\infty), \quad G^+(-\infty) = G^+(\infty), \quad E_1^{-1} = E_1, \quad \Lambda_0^-(\infty) = 1.$$

Из (1.10) непосредственно получим

$$0 = a_{11} = g_{12}^2 - g_{11}^2, \quad 0 = a_{22} = g_{21}^2 - g_{22}^2, \quad 1 = a_{12} = g_{11}g_{21} - g_{12}g_{22}, \quad (1.11)$$

где g_{lj} ($l, j = 1, 2$) — элементы матрицы $G^-(\infty)$. Очевидно, что равенство (1.10) будет выполняться, если в нем заменить $G^-(\infty)$ на

$$\tilde{G}^-(\infty) := A_-(\infty)G^-(\infty). \quad (1.12)$$

Тогда из первого равенства в (1.11) следует, что

$$0 = \tilde{g}_{12}^2 - \tilde{g}_{11}^2, \quad (1.13)$$

где \tilde{g}_{lj} ($l, j = 1, 2$) — элементы матрицы $\tilde{G}^-(\infty)$. Из (1.12), (1.13) имеем

$$(c_1 g_{12} + c_2 g_{22})^2 - (c_1 g_{11} + c_2 g_{21})^2 = 0. \quad (1.14)$$

Положим в (1.14) $c_1 = c_2 := 1$. Тогда из (1.14) и первых двух равенств в (1.11) вытекает, что $g_{11}g_{21} - g_{12}g_{22} = 0$. Полученное равенство противоречит третьему

равенству в (1.11). Значит, предположение $\kappa_1 > \kappa_2$ не выполняется. Лемма 1 доказана.

2. Доказательство теоремы 1. Для кусочно аналитического вектора Φ рассмотрим на прямой $\text{Im } p = 0$ краевую задачу Римана

$$\Phi^+(p) = G(p)\Phi^-(p) + g(p), \quad p \in R, \quad (2.1)$$

$$\Phi_l^\pm \in \mathcal{R}_0^\pm, \quad g_l \in \mathcal{R}_0, \quad l = 1, 2, \quad (2.2)$$

где $\Phi^\pm(p) = (\Phi_1^\pm(p), \Phi_2^\pm(p))^T$, $g(p) = (g_1(p), g_2(p))^T$ — векторы-столбцы. В [1] показано, что краевая задача (2.1), (2.2) для

$$g(p) = \frac{\mathcal{F}f(p)}{\Lambda^-(p)}V^-(p), \quad \text{где } V^- = (\mathcal{F}k_-, \tilde{\mathcal{F}}\tilde{k}_-)^T, \quad (2.3)$$

при дополнительном условии

$$e^{\pm ipb}\Phi_l^\mp \in \mathcal{R}_0^\pm, \quad l = 1, 2, \quad (2.4)$$

эквивалентна уравнению (0.1) (с условием (0.2)). Решения уравнения (0.1) и краевой задачи (2.1)–(2.4) связаны равенством

$$\Phi(p) = \mathcal{F}u(p)V^-(p), \quad \text{где } \Phi = \Phi^+ + \Phi^-.$$

С другой стороны, из теории краевой задачи Римана для кусочно аналитического вектора [8, с. 17, 18; 9, с. 54] и леммы 1 вытекает

Лемма 2. Пусть выполнены условия (0.2), (0.3). Тогда краевая задача Римана (2.1), (2.2) безусловно разрешима. Размерность пространства решений равна κ . Само решение дается формулами

$$\Phi^+(p) = G^+(p)(Q^+(p) + \Psi^+(p)), \quad \Phi^-(p) = \left(\frac{p+i}{p-i}\right)^{\kappa/2} (G^-(p))^{-1}(Q^-(p) - \Psi^-(p)),$$

где $Q^\pm(p) = (p+i)^{-\kappa/2}(R_1(p), R_2(p))^T$ — рациональный вектор, R_1, R_2 — многочлены степени $\kappa/2 - 1$ с произвольными комплексными коэффициентами ($R_1 = R_2 = 0$ при $\kappa = 0$), $\Psi^\pm(p) = P_0^\pm \{(G^\pm)^{-1}g\}(p)$.

Из леммы 2 и леммы 1.1 в [1] следует, что при $\kappa = 0$ уравнение (0.1) может иметь лишь единственное решение. Тогда по альтернативе Фредгольма для уравнения (0.1) условие $\kappa = 0$ достаточно для разрешимости уравнения (0.1).

Доказательство необходимости условия $\kappa = 0$ вытекает из следующих лемм.

Лемма 3 (усиленная альтернатива Фредгольма). Пусть выполнено условие (0.2). В этом случае либо уравнение (0.1) разрешимо в $L_1(0, b)$ для $f(t) = k(t)$, $t \in (0, b)$, и тогда оно разрешимо в $L_1(0, b)$ для любого $f \in L_1(0, b)$, либо однородное уравнение (0.1) имеет нетривиальное решение в $L_1(0, b)$.

Лемма 4. Пусть выполнены условия (0.2) и неравенство в (0.3). Если уравнение (0.1) имеет решение $u \in L_1(0, b)$ при $f = k$, то

$$\Lambda^\pm(p) \neq 0, \quad \pm \text{Im } p > 0. \quad (2.5)$$

Доказательство лемм 3, 4 приведено ниже в пп. 3, 4 соответственно.

Таким образом, если $\kappa \neq 0$, то из альтернативы Фредгольма следует, что однородное уравнение (0.1) имеет нетривиальное решение. По лемме 2 с учетом леммы 1.1 из [1] для размерности N пространства решений однородного уравнения (0.1) справедливо неравенство $1 \leq N \leq \kappa$.

Покажем устойчивость решения уравнения (0.1). При $\kappa = 0$ из леммы 2 имеем

$$\Phi_1^+(p) = G_{11}^+(p)\Psi_1^+(p) + G_{12}^+(p)\Psi_2^+(p), \quad \Phi_2^-(p) = \tilde{G}_{21}^-(p)\Psi_1^-(p) + \tilde{G}_{22}^-(p)\Psi_2^-(p),$$

где $(G^-)^{-1} \equiv \|\tilde{G}_{lj}^-\|$, $\Psi_j^\pm = P_0^\pm \{\tilde{G}_{j1}^+g_1 + \tilde{G}_{j2}^+g_2\}$, $j = 1, 2$, $(G^+)^{-1} \equiv \|\tilde{G}_{lj}^+\|$. С другой стороны, из леммы 1.1 и утверждения 1.2 в [1] следует, что

$$\mathcal{F}u(p) = \Phi_1^+(p) + e^{ipb}\Phi_2^-(p) + \mathcal{F}f(p). \tag{2.6}$$

Взяв модуль от левой и правой частей равенства (2.6), получим

$$\|u\|_1 \leq |\Phi_1^+(p)| + |\Phi_2^-(p)| + \|f\|_1. \tag{2.7}$$

Легко установить справедливость следующего утверждения.

Утверждение 3. *Имеют место неравенства $|\Phi_1^+(p)| \leq C_1\|f\|_1$, $|\Phi_2^-(p)| \leq C_2\|f\|_1$, где $C_1, C_2 > 0$.*

Из неравенства (2.7) и утверждения 3 непосредственно следует устойчивость решения по правой части.

Осталось показать устойчивость решения по ядру k в норме L_1 (устойчивость по параметру b — частный случай устойчивости по ядру k). Пусть $k_1 \in L_1(-b, b)$, $\|k_1 - k\|_1 < \delta$, $\delta > 0$. Величина частного индекса $\kappa/2$ в лемме 1 (разложение (1.1)) устойчива при малых изменениях k в норме $L_1(-b, b)$ [9, с. 55]. Тогда при $\kappa = 0$ частные индексы матрицы-функции G_1 , которая отвечает согласно лемме 1.1 из [1] ядру k_1 , равны нулю. Следовательно, по теореме 1.1 из [1; 9, с. 54] краевая задача Римана (2.1), (2.2) с $G = G_1$ имеет единственное решение. По лемме 1.1 из [1] однородное уравнение (0.1) с ядром k_1 также имеет единственное (тривиальное) решение. Тогда по альтернативе Фредгольма уравнение (0.1) с ядром k_1 имеет единственное решение $u_1 \in L_1(0, b)$ для любого $f \in L_1(0, b)$. Следовательно, справедливо равенство

$$u(t) - u_1(t) - \int_0^b k(t-s)(u(s) - u_1(s)) ds = f_1(t), \quad t \in (0, b), \tag{2.8}$$

где

$$f_1(t) = \int_0^b (k(t-s) - k_1(t-s))u_1(s) ds \in L_1(0, b).$$

В силу устойчивости уравнения (0.1) по правой части из (2.8) получим, что

$$\|u - u_1\|_1 < C_2\|f_1\|_1 < C_3\|u_1\|_1, \quad \|k - k_1\|_1 < C_4\delta, \quad C_4 > C_3 > C_2 > 0,$$

что доказывает устойчивость решения (0.1) по ядру k .

3. Доказательство леммы 3. Лемма 3 согласно альтернативе Фредгольма вытекает из следующего утверждения.

Утверждение 4. *Пусть выполнено условие (0.2). Тогда если уравнение (0.1) разрешимо в $L_1(0, b)$ для $f(t) = k(t)$, $t \in (0, b)$, то однородное уравнение (0.1) имеет только тривиальное решение в $L_1(0, b)$.*

Ниже приведем доказательство утверждения 4, что и завершит доказательство леммы 3.

Как и в [1], получим аналог уравнения (0.1) в образах Фурье. Для $t \in R$ положим

$$v(t) := - \int_0^b k(t-s)u(s) ds, \quad t \notin (0, b), \quad v(t) := 0, \quad t \in (0, b), \quad v_{\pm}(t) := \theta(\pm t)v(t). \quad (3.1)$$

Из (3.1) следует, что

$$v \in L_1(-b, 2b), \quad v_-(t) = 0, \quad t \notin (-b, 0), \quad v_+(t) = 0, \quad t \notin (b, 2b). \quad (3.2)$$

Тогда уравнение (0.1) распространяется на всю вещественную прямую R следующим образом:

$$u(t) - \int_{-\infty}^{\infty} k(t-s)u(s) ds = f(t) + v_-(t) + v_+(t), \quad t \in R, \quad (3.3)$$

где $u(t) = f(t) = 0, t \notin (0, b)$.

Применив к уравнению (3.3) преобразование Фурье, получим требуемый аналог

$$(1 - \mathcal{F}k_-(p) - \mathcal{F}k_+(p))\mathcal{F}u(p) = \mathcal{F}f(p) + \mathcal{F}v_-(p) + \mathcal{F}v_+(p), \quad p \in R. \quad (3.4)$$

Положим

$$T^-(p) := 1 + \mathcal{F}v_-(p) - \mathcal{F}k_-(p). \quad (3.5)$$

Из (3.4), (3.5) при $f = k_+$ имеем

$$1 - \mathcal{F}k(p) = \frac{T^-(p)}{1 + \mathcal{F}u(p)} + \frac{\mathcal{F}v_+(p)}{1 + \mathcal{F}u(p)}, \quad p \in R. \quad (3.6)$$

Предположим противное, т. е. что однородное уравнение (0.1) имеет нетривиальное решение $u_0 \in L_1(0, b)$. Тогда из (3.4) следует, что

$$(1 - \mathcal{F}k(p))\mathcal{F}u_0(p) = \mathcal{F}v_-(p) + \mathcal{F}v_+(p), \quad p \in R, \quad (3.7)$$

где функции v_{\pm}^0 определены аналогично v_{\pm} в (3.1). Из (3.7) и (3.6) имеем

$$(T^-(p) + \mathcal{F}v_+(p))\frac{\mathcal{F}u_0(p)}{1 + \mathcal{F}u(p)} = \mathcal{F}v_-(p) + \mathcal{F}v_+(p), \quad p \in R. \quad (3.8)$$

Умножив уравнение (3.8) на $e^{-ipb}(1 + \mathcal{F}u(p))$, получим

$$\begin{aligned} e^{-ipb}\mathcal{F}u_0(p)T^-(p) - \mathcal{F}v_-(p)(1 + \mathcal{F}u(p))e^{-ipb} \\ = e^{-ipb}\mathcal{F}v_+(p)(1 + \mathcal{F}u(p)) - e^{-ipb}\mathcal{F}v_+(p)\mathcal{F}u_0(p), \quad p \in R. \end{aligned} \quad (3.9)$$

Левая часть уравнения (3.9) из \mathcal{R}_0^- , правая — из \mathcal{R}_0^+ ввиду того, что

$$e^{-ipb}\mathcal{F}v_+(p), e^{-ipb}\mathcal{F}v_+(p) \in \mathcal{R}_0^+, \quad e^{-ipb}\mathcal{F}u_0(p), \mathcal{F}v_-(p), \mathcal{F}v_-(p) \in \mathcal{R}_0^-$$

(справедливость первого включения в вышестоящих двух следует из (3.2)).

Применив к левой и правой частям уравнения (3.9) проектор P_0^- (при этом в правой части получим нуль) и разделив вновь полученное уравнение на $e^{-ipb}(1 + \mathcal{F}u(p))T^-(p)$, имеем

$$\frac{\mathcal{F}u_0(p)}{1 + \mathcal{F}u(p)} = \frac{\mathcal{F}v_-(p)}{T^-(p)}, \quad p \in R. \quad (3.10)$$

Все функции в (3.10) целые по построению. Кроме того, функции из левой части (3.10) регулярны в полуплоскости $\text{Im } p > C$, $C < 0$, а функции из правой части (3.10) регулярны в полуплоскости $\text{Im } p < -C$, функция, стоящая в знаменателе дроби левой части (правой части) (3.10), отделена от нуля на бесконечности в полуплоскости $\text{Im } p > C$ ($\text{Im } p < -C$). Тогда по теореме единственности для аналитических функций существует $y_1 \geq 0$ такое, что

$$|1 + \mathcal{F}u(p)| > 0, \quad \text{Im } p \geq y_1, \quad T^-(p) \neq 0, \quad \text{Im } p = y_1,$$

функция $T^-(p)$ может иметь в полуплоскости $\text{Im } p < y_1$ лишь конечное число нулей. Левая часть равенства (3.10) — регулярная в полуплоскости $\text{Im } p > y_1$ и непрерывная вплоть до границы функция, правая часть равенства (3.10) — регулярная в полуплоскости $\text{Im } p < y_1$ и непрерывная вплоть до границы за исключением конечного числа полюсов функция. По теоремам об аналитическом продолжении и Лиувилля [7, с. 29] для $p = x + iy_1$, $x \in R$, имеем

$$\frac{\mathcal{F}u_0(p)}{1 + \mathcal{F}u(p)} = \frac{\mathcal{F}v_-^0(p)}{T^-(p)} = \sum_{j=1}^J \sum_{l=1}^{L_j} \frac{c_{jl}}{(p - a_j)^l} := Q_0^+(p), \quad (3.11)$$

где a_j ($j = 1, \dots, J$) — все нули функции $T^-(p)$ в полуплоскости $\text{Im } p < y_1$, L_j — кратность j -го нуля, c_{jl} — произвольные комплексные постоянные, $j = 1, \dots, J$, $l = 1, \dots, L_j$. Из (3.11) следует, что Фурье-образ общего решения однородного уравнения (0.1) должен иметь следующий вид:

$$\mathcal{F}u_0(p) = (1 + \mathcal{F}u(p))Q_0^+(p), \quad p = x + iy_1. \quad (3.12)$$

Из (3.12) получим, что при $p = x + iy_1$

$$\mathcal{F}u_0(p) = (1 + \mathcal{F}u(p)) \frac{1}{p - a_1} \quad (3.13)$$

— частное решение однородного уравнения (0.1). Из (3.13) и леммы 4.1 в [10] следует, что функция $1 + \mathcal{F}u(p)$ имеет нуль в точке $p = a_1$. Предположим для простоты, что кратность этого нуля не более 1. Положим $u_1 = u + u_0$. Тогда u_1 также решение уравнения (0.1) при $f = k_+$. Из (3.13) при $p = x + iy_1$ имеем

$$\mathcal{F}u_0(p) = \frac{1 + \mathcal{F}u_1(p)}{p - a_1} = \frac{1 + \mathcal{F}u(p)}{p - a_1} + \frac{1 + \mathcal{F}u(p)}{(p - a_1)^2} \quad (3.14)$$

— Фурье-образ частного решения однородного уравнения (0.1). Из (3.14) и леммы 4.1 в [10] следует, что функция $1 + \mathcal{F}u(p)$ имеет в точке $p = a_1$ нуль кратности 2. Полученное противоречие доказывает утверждение 4.

Отметим, что лемма 3 анонсирована в [11] в многомерном случае.

4. Доказательство леммы 4. По лемме 3 уравнение (0.1) однозначно разрешимо для любого $f \in L_1(0, b)$. Предположим, что (2.5) не выполняется. Тогда существует $p_1: \text{Im } p_1 > 0, \Lambda^+(p_1) = 0$. Положим

$$\mathcal{F}f(p) := \frac{\Lambda^+(p)}{p - p_1}, \quad p \in R. \quad (4.1)$$

По лемме 4.1 из [10] имеем $f(t) = 0, t \notin (0, b), f \in L_1(R)$. Пусть u_1 — решение уравнения (0.1). Как и в п. 3, найдем аналог уравнения (0.1) в образах Фурье. Из (3.4) следует, что

$$(1 - \mathcal{F}k(p)) \left(\frac{1}{p - p_1} + \mathcal{F}u_1(p) \right) = \mathcal{F}v_-^1(p) + \mathcal{F}v_+^1(p) - \frac{\mathcal{F}k_-(p)}{p - p_1}, \quad p \in R, \quad (4.2)$$

где

$$v^1(t) = - \int_0^b k(t-s)u_1(s) ds, \quad t \notin (0, b), \quad v^1(t) = 0, \quad t \in (0, b), \quad v_{\pm}^1(t) = \theta(\pm t)v(t).$$

Подставим в (4.2) выражение для $1 - \mathcal{F}k(p)$ из (3.6). Имеем

$$\left(\frac{1}{p-p_1^+} + \mathcal{F}u_1(p) \right) (T^-(p) + \mathcal{F}v_+(p)) \frac{1}{1 + \mathcal{F}u(p)} = \mathcal{F}\bar{v}_-(p) + \mathcal{F}v_+^1(p), \quad (4.3)$$

где $\mathcal{F}\bar{v}_-(p) = \mathcal{F}v_-^1(p) - \frac{\mathcal{F}k_-(p)}{p-p_1}$. Умножив уравнение (4.3) на $e^{-ipb}(1 + \mathcal{F}u(p))$, получим

$$\begin{aligned} & e^{-ipb} \left(\frac{1}{p-p_1} + \mathcal{F}u_1(p) \right) T^-(p) - \mathcal{F}\bar{v}_-(p)(1 + \mathcal{F}u(p))e^{-ipb} \\ & = e^{-ipb} \mathcal{F}v_+^1(p)(1 + \mathcal{F}u(p)) - e^{-ipb} \mathcal{F}v_+(p) \left(\frac{1}{p-p_1} + \mathcal{F}u_1(p) \right), \quad p \in R. \end{aligned} \quad (4.4)$$

Левая часть равенства (4.4) — регулярная в полуплоскости $\text{Im } p < 0$, правая — в полуплоскости $\text{Im } p > 0$ функции, за исключением полюса в точке $p = p_1$. Тогда из (4.4) по теоремам об аналитическом продолжении и Лиувилля [7, с. 29] имеем

$$\left(\frac{1}{p-p_1} + \mathcal{F}u_1(p) \right) T^-(p) - \mathcal{F}\bar{v}_-(p)(1 + \mathcal{F}u(p)) = e^{ipb} \frac{c_1^+}{p-p_1}, \quad (4.5)$$

где c_1^+ — некоторая постоянная. Из (4.5) следует, что

$$\frac{\mathcal{F}u_1(p)}{1 + \mathcal{F}u(p)} = \frac{\mathcal{F}\bar{v}_-(p)}{T^-(p)} + h(p), \quad p = x + iy_0, \quad (4.6)$$

где

$$h(p) = \frac{e^{ipb}c_1^+ - T^-(p)}{(p-p_1)(1 + \mathcal{F}u(p))T^-(p)}.$$

По определению функции $1 + \mathcal{F}u(p)$, $T^-(p)$ целые регулярные в полуплоскости $\text{Im } p > 0$ и $\text{Im } p < 0$ соответственно. Тогда существует $y_0 < 0$ в (4.6) такое, что

$$\begin{aligned} & 1 + \mathcal{F}u(p) \neq 0, \quad \text{Im } p = y_0, \quad T^-(p) \neq 0, \quad \text{Im } p \leq y_0, \\ & 1 + \mathcal{F}u(q_j) = 0, \quad \text{Im } q_j > y_0, \quad j = 1, \dots, m, \quad m > 1. \end{aligned} \quad (4.7)$$

Для простоты считаем, что q_1, \dots, q_m — все нули функции $1 + \mathcal{F}u(p)$ в полуплоскости $\text{Im } p > y_0$ (все нули однократные). Из (4.6) по теоремам об аналитическом продолжении и Лиувилля [7, с. 29] имеем

$$\frac{\mathcal{F}u_1(p)}{1 + \mathcal{F}u(p)} - h^+(p) = Q^-(p) = \frac{\mathcal{F}\bar{v}_-(p)}{T^-(p)} + h^-(p), \quad p = x + iy_0, \quad (4.8)$$

где

$$Q^-(p) = \sum_{j=1}^m \frac{c_j}{p-q_j}, \quad h^{\pm}(p) = P_0^{\pm} h(p),$$

c_j ($j = 1, \dots, m$) — некоторые постоянные.

Из (4.8) получим формулы для u_1 и $\mathcal{F}v_-^1$ в силу разрешимости уравнения (0.1) при $f(t) = k(t)$ и $f(t) = \mathcal{F}^{-1}\left\{\frac{\Lambda^+(x)}{x-p_1}\right\}(t)$,

$$\mathcal{F}u_1(p) = (1 + \mathcal{F}u(p))(h^+(p) + Q^-(p)), \quad \text{Im } p = y_0, \quad (4.9)$$

$$\mathcal{F}v_-^1(p) = T^-(p)(Q^-(p) - h^-(p)), \quad p = x + iy_0. \quad (4.10)$$

Можно считать, что числа c_1, \dots, c_m не все равны нулю. В самом деле, если $c_j = 0, j = 1, \dots, m$, то из (4.10) и равенства $h^- = h - h^+$ для $p = x + iy_0$ имеем

$$e^{ipb} \mathcal{F}v_-^1(p) = e^{ipb} T^-(p) h^+(p) - e^{ipb} \frac{e^{ipb} c_1^+ - T^-(p)}{(p - p_1)(1 + \mathcal{F}u(p))}. \quad (4.11)$$

Левая часть равенства (4.11) — регулярная функция в полуплоскости $\text{Im } p > y_0$, за исключением полюса в точке $p = p_1$ по построению. Правая же часть — регулярная функция в полуплоскости $\text{Im } p > y_0$, за исключением полюсов в точках $p = q_j, j = 1, \dots, m$. Тогда равенство (4.11) возможно лишь при условии

$$e^{iq_j b} c_1^+ - T^-(q_j) = 0, \quad j = 1, \dots, m. \quad (4.12)$$

Выбирая в (4.7) параметр $y_0 < 0$ достаточно большим (по модулю), получим, что равенство (4.12) не будет выполняться при $|y_0| > |\text{Im } q_j| > C$, где $C > 0$ — достаточно большое число, ввиду того, что $|T^-(p)| = 1$ при $\text{Im } p \rightarrow -\infty$, и функция $1 + \mathcal{F}u(p)$ имеет бесконечно много нулей в окрестности точки $\text{Im } p = -\infty$.

Таким образом, увеличивая по модулю параметр y_0 , будем получать по формуле (4.9) различные решения уравнения (0.1), что противоречит единственности решения уравнения (0.1) по условию. Полученное противоречие доказывает лемму 4.

ЛИТЕРАТУРА

1. Воронин А. Ф. Полное обобщение метода Винера — Хопфа для интегральных уравнений в свертках на конечном интервале с интегрируемыми ядрами // Дифференц. уравнения. 2004. Т. 40, № 9. С. 1153–1160.
2. Канторович Л. В., Акилов Г. П. Функциональный анализ. М.: Наука, 1984.
3. Воронин А. Ф. Теоремы единственности для интегральных уравнений в свертках 1-го и 2-го родов на отрезке // Докл. РАН. 2004. Т. 396, № 1. С. 12–14.
4. Ершов Ю. И., Шихов С. Б. Методы решения краевых задач теории переноса. М.: Атомиздат, 1977.
5. Крейн С. Г. Линейные уравнения в банаховом пространстве. М.: Наука, 1971.
6. Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. Системы интегральных уравнений на полупрямой с ядрами, зависящими от разности аргументов // Успехи мат. наук. 1958. Т. 13, № 2. С. 3–7.
7. Гахов Ф. Д., Черский Ю. И. Уравнения типа свертки. М.: Наука, 1978.
8. Гахов Ф. Д. Краевая задача Римана для системы n пар функций // Успехи мат. наук. 1954. Т. 7, № 4. С. 3–54.
9. Литвинчук Г. С. Краевые задачи и сингулярные интегральные уравнения со сдвигом. М.: Наука, 1986.
10. Крейн М. Г. Интегральные уравнения на полупрямой с ядром, зависящим от разности аргументов // Успехи мат. наук. 1958. Т. 13, № 5. С. 3–10.
11. Воронин А. Ф. Усиление альтернативы Фредгольма для интегральных уравнений в свертках // Докл. РАН. 2002. Т. 387, № 6. С. 737–738.

Статья поступила 13 апреля 2006 г.

Воронин Анатолий Федорович
 Институт математики им. С. Л. Соболева СО РАН,
 пр. Академика Коптюга, 4, Новосибирск 630090
 voronin@math.nsc.ru