

Интегральное уравнение типа свертки с двумя ядрами и его абстрактный аналог

Рассмотрено интегральное уравнение типа свертки с двумя ядрами, порождаемыми функциями из различных банаховых алгебр, и линейное уравнение с двумя коэффициентами в абстрактных кольцах с факторизационными парами подколец. Установлены теоремы и формулы, характеризующие общую связь проблемы их разрешимости с факторизуемостью элементов, строящихся по ядрам, коэффициентам.

Розглянуто інтегральні рівняння типу згортки з двома ядрами, які породжені функціями з різних банахових алгебр, та лінійне рівняння з двома коефіцієнтами в абстрактних кільцях з факторизаційними парами підкілець. Встановлені теореми та формули, що характеризують загальний зв'язок проблеми їх розв'язності з факторизовністю елементів, що будуються за ядрами, коефіцієнтами.

Известно [1—4], что ряд проблем математической физики, в частности задача о вдавливании полубесконечного штампа в упругое полупространство, некоторые задачи дифракции и береговой рефракции волн приводят к интегральным уравнениям с ядрами, зависящими от разности аргументов. Уравнение, имеющее при надлежащем выборе обозначений вид

$$\psi(t) - \int_{-\infty}^0 k_1(s-t) \psi(s) ds - \int_0^{\infty} k_2(s-t) \psi(s) ds = f(t), \quad -\infty < t < \infty, \quad (1)$$

возникает, например, при изучении хода плотности моноэнергетических нейтронов в двух полупространствах, разделенных плоской границей [2, 4]. В виде (1) можно также записать уравнения (1)–(3), приведенные в работе [5].

Будем рассматривать уравнение (1) относительно неизвестной функции $\psi(t)$ и порождаемый этим уравнением оператор, считая, что при некоторой постоянной $c > 0$ $k_1(t), k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty) (\equiv L)$, а также абстрактное линейное уравнение относительно неизвестных x^+, x_- в кольце с соответствующей парой подколец:

$$a_1 x^+ + a_2 x_- = b, \quad (2)$$

охватывающее много постановок для уравнений вида (1) и их систем, их дискретных аналогов [2], задачи типа Римана — Гильберта, задач и уравнений для матриц и др.

Отметим, что при введенных ниже обозначениях интегральное уравнение (1) допускает запись в виде

$$\psi(t) - \int_{-\infty}^{\infty} [k_1(s-t) \psi_-(s) + k_2(s-t) \psi_+(s)] ds = f(t), \quad -\infty < t < \infty, \quad (3)$$

или в более «общем»

$$\psi(t) - \int_{-\infty}^{\infty} [k_1(s-t) \psi^-(s) + k_2(s-t) \psi_+(s)] ds = f(t), \quad -\infty < t < \infty. \quad (4)$$

Здесь в (3) $\psi(t) = \psi_-(t) + \psi_+(t)$, а в (4) $\psi(t) = \psi^-(t) + \psi_+(t)$.

1. Интегральное уравнение типа свертки с двумя ядрами. Так называется [6—10] уравнение, получающееся из (1) при замене $k_j(t)$ на $k_j(-t)$, $j = 1, 2$. Это название сохраним и для (1). Операторная трактовка интегрального уравнения (1) как транспонированного к соответствующему парному интегральному уравнению с ядрами, зависящими от разности аргументов [2, 6—13], впервые появилась, по-видимому, в работе И. Ц. Гохберга и М. Г. Крейна [2]. Левые части (1) и указан-

ного парного уравнений определяют, как оказывается при этом, взаимно сопряженные операторы в соответствующих пространствах. В этой же работе содержится история вопроса до 1958 г. и наиболее полная теория указанных уравнений с ядрами $k_1(t), k_2(t) \in L_1(-\infty, \infty)$.

В постановке, близкой к рассматриваемой ниже, уравнения типа (1) изучали Ф. Д. Гахов и Ю. И. Черский [7—10] при дополнительных ограничениях типа требования гельдерности функций. В цитированных работах исходные уравнения предварительно трансформировались по Фурье. В [6] изучались исключительные случаи и уравнения первого рода. В работе [11] имеются доказательства и формулировки результатов, приводимых нами для уравнения (1), для «более общего» уравнения (4). Доказательства, как и для парных уравнений из [12], проводятся без преобразований исходных уравнений по Фурье. Значительная часть результатов, впрочем, может быть получена как следствие из соответствующих теорем для уравнения (2), рассматриваемого в п. 2.

1.1. Обозначения и вспомогательные факты.

1. Для любой функции $k(t)$ положим [12] $k_{\mp}(t) := k(t) (\mp t \geq 0)$, $k_{\mp} := 0 (\mp t < 0)$. Символом $L_{\langle c \rangle}$ обозначим банахову алгебру всех комплекснозначных измеримых функций $k(t)$, $-\infty < t < \infty$ таких, что $k(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$, где c — вещественное число.

Роль умножения в $L_{\langle c \rangle}$ играет свертка, обозначаемая символом $*$.

Норма в $L_{\langle c \rangle}$ вводится по формуле $\|k\|_{L_{\langle c \rangle}} = \int_{-\infty}^{\infty} |k(t)| e^{ct} dt$, $k \in L_{\langle c \rangle}$. Символом $L_{a \cap b}$ обозначим пересечение алгебр $L_{\langle a \rangle}$ и $L_{\langle b \rangle}$ ($a, b \in \mathbb{R}_1$) [12].

Под L^{\mp} , $L_{\langle c \rangle}^{\mp}$, $L_{a \cap b}^{\mp}$ будем понимать подалгебры функций из L , $L_{\langle c \rangle}$, $L_{a \cap b}$ соответственно, которые обращаются в нуль при $\pm t > 0$. Пусть $\delta (= \delta(t))$ — формальный элемент такой, что $\delta * \delta := \delta$, $\delta(t) := \delta(-t)$ и $\delta(t) * k(t) = k(t) * \delta(t) := k(t)$ ($k \in L_{\langle -|c| \rangle}^+ \oplus L_{\langle |c| \rangle}^-$), а A — любая из введенных выше алгебр; $\delta \in A$. Символом \tilde{A} обозначим алгебру, полученную формальным присоединением к A элемента δ , играющего в \tilde{A} роль присоединенной мультипликативной единицы [13]. Операции сложения и умножения распространяются из A на \tilde{A} естественным образом, а норма вводится по формуле

$$\|\alpha \delta(t) + k(t)\|_{\tilde{A}} = |\alpha| + \|k\|_A, \quad \alpha \in \mathbb{C}, \quad k \in A.$$

Элементы вида $g = \alpha \delta + k_{\pm}(t)$, $k_{\pm}(t) \in A$ часто обозначаются через g^{\pm} , что подчеркивает их принадлежность алгебрам \tilde{A}^{\pm} .

Символами $L_{a \cup b}$, $\tilde{L}_{a \cup b}$, (a, b — вещественные числа) обозначим соответственно суммы пространств $L_{\langle a \rangle}$ и $L_{\langle b \rangle}$; $\tilde{L}_{\langle a \rangle}$ и $\tilde{L}_{\langle b \rangle}$. Банахова алгебра $L_{\langle c \rangle}$ не имеет радикала и, следовательно, изоморфна некоторому кольцу непрерывных функций [12]. Поэтому элементы рассматриваемых множеств часто будем называть функциями.

Обратный для обратимого в \tilde{A} элемента $g \in \tilde{A}$, будем обозначать g' . Может случиться так, что элемент $g \in \tilde{A}$, обратимый в \tilde{A} или нет, имеет обратный в некоторой другой алгебре. Тогда, чтобы уточнить, какой именно обратный для g рассматривается, будем применять индексы, ассоциированные с алгеброй, содержащей этот обратный. Например, для элемента $g^+ \in \tilde{L}_{0^+}^+$ символ $[g^+]_{0^+}$ обозначает обратный для него элемент, принадлежащий \tilde{L}_{0^+} , а символ $[g^+]_{c^+}$ — обратный элемент, принадлежащий $\tilde{L}_{\langle c \rangle}^+$.

2. Если $k(t)$ — некоторая функция из L_{0^+} , то соответствующей прописной буквой $K(\zeta)$ будем обозначать интеграл $\int_{-\infty}^{\infty} k(t) e^{i\zeta t} dt$, рассматриваемый при тех ζ , для которых он существует.

Из общих результатов о банаховых алгебрах интегрируемых функций с весом следуют утверждения, дающие условия обратимости элементов из $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ [12].

Вариант теоремы Н. Винера в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$. Для обратимости в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ элемента $\alpha\delta + k$ ($\alpha \in \mathbb{C}$, $k \in L_{\langle c \rangle}$) необходимо и достаточно, чтобы выполнялось условие $\alpha[\alpha + K(\xi)] \neq 0$ ($\text{Im } \xi = -c$; $-\infty < \text{Re } \xi < \infty$).

Вариант теоремы Н. Винера в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}^{\mp}$. Для обратимости в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}^{\mp}$ элемента $\alpha\delta + k^{\mp}$ ($\alpha \in \mathbb{C}$, $k^{\mp} \in L_{\langle c \rangle}^{\mp}$) необходимо и достаточно, чтобы выполнялось условие

$$\alpha[\alpha + K^{\mp}(\xi)] \neq 0 \quad (\mp \text{Im } \xi \geq \pm c; \quad -\infty < \text{Re } \xi < \infty).$$

1.2. Факторизация в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$. 1. Пусть $g = \alpha\delta + k$ ($\alpha \in \mathbb{C}$, $k \in L_{a \cap b}$) такова, что при некотором $c \in [a, b]$ выполняется условие $\alpha[\alpha + K(\lambda - ic)] \neq 0$, $-\infty < \lambda < \infty$.

Определение 1. Индексом g , как элемента $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ (кратко $\kappa[g, c]$ либо $\text{ind}[g]$) назовем число, равное индексу функции $\alpha + K(\lambda - ic)$ перемещенной λ вдоль сожкнутой, вещественной оси, получающейся из $[-\infty, \infty]$ отождествлением концов [1, 2, 10—12, 14, 15].

2. Определение 2. Под факторизацией функции $g = \delta - k$, $k \in L_{\langle c \rangle}$, в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ будем понимать представление ее в виде

$$g = [\delta + \gamma_{+}] * [\delta + \gamma_{-}] \quad (\gamma_{\mp} \in L_{\langle c \rangle}^{\mp}). \quad (5)$$

Эту факторизацию назовем «правильной в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ », если хотя бы один из \mp -факторов $\delta + \gamma_{\mp}$ обратим в своей подалгебре $\tilde{L}_{\langle c \rangle}^{\mp}$. Если оба фактора таковы, то (5) называется «канонической в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ » факторизацией. Из соответствующих факторизационных теорем М. Г. Крейна [1], установленных для функций вида

$$1 - \int_{-\infty}^{\infty} k(t) e^{i\lambda t} dt; \quad -\infty < \lambda < \infty, \quad k \in L,$$

непосредственно следуют такие теоремы о факторизации в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ [12].

Теорема 1. Для того чтобы функция $g = \delta - k$ допускала каноническую в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ факторизацию (5), необходимо и достаточно, чтобы $1 - K(\xi) \neq 0$ ($\text{Im } \xi = -c$); $\kappa[g, c] = 0$. Если g допускает каноническую в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ факторизацию (5), то последняя является для нее единственной правильной в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ факторизацией.

Теорема 2. Пусть для $g = \delta - k$, $k \in L_{\langle c \rangle}$, выполнены условия $1 - K(\xi) \neq 0$ ($\text{Im } \xi = -c$), $\kappa[g, c] \neq 0$. Если $\kappa[g, c] > 0$ ($\kappa[g, c] < 0$), то, как бы ни были выбраны различные точки $\alpha_1, \dots, \alpha_m$ ($m \leq |\kappa[g, c]|$) внутри полуплоскости $\text{Im } \xi \geq -c$ ($\leq -c$) и натуральные числа p_1, \dots, p_m такие, что $\sum_{i=1}^m p_i = |\kappa[g, c]|$, всегда будет существовать единственная

правильная в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ факторизация (5), при которой функция $1 + \Gamma_{+}(\xi)$ (функция $1 + \Gamma_{-}(\xi)$) будет иметь внутри полуплоскости $\text{Im } \xi \geq -c$ ($\text{Im } \xi \leq -c$) своими нулями кратностей p_1, \dots, p_m соответственно точки $\alpha_1, \dots, \alpha_m$ и никаких других нулей иметь не будет. Указанными факторизациями исчерпываются все правильные в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ факторизации функции g .

1.3. Разрешимость уравнений. 1. Предполагая, что $k_1 \in L$, $k_2 \in L_{\langle c \rangle}$, $f \in L_{0 \cup -c}$, $c > 0$ и выполнено условие

$$[1 - K_1(\lambda)][1 - K_2(\lambda - ic)] \neq 0, \quad -\infty < \lambda < \infty, \quad (6)$$

будем искать решения уравнения (1) в $L_{0 \cup -c}$.

Введенные обозначения позволяют записать уравнение (1) в виде

$$[\delta - k_1(-t)] * \psi_-(t) + [\delta - k_2(-t)] * \psi_+(t) = f(t), \quad -\infty < t < \infty.$$

Заметим, что всякое решение $\psi(t) \in L_{0U-c}$ уравнения (1) порождает в L_{0Uc} решение $\sigma(t) := \psi(-t)$ интегрального уравнения типа свертки с двумя ядрами:

$$\sigma(t) - \int_0^{\infty} k_1(t-s) \sigma(s) ds - \int_{-\infty}^0 k_2(t-s) \sigma(s) ds = g(t),$$

$$-\infty < t < \infty; \quad g(t) = f(-t)$$

и наоборот. Последнее уравнение с неизвестной $\sigma(t)$ записывается в виде

$$[\delta(t) - k_1(t)] * \sigma_+(t) + [\delta(t) - k_2(t)] * \sigma_-(t) = g(t), \quad -\infty < t < \infty. \quad (7)$$

С помощью варианта теоремы Н. Винера в $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$ при условии (6) устанавливаем существование обратных в соответствующих банаховых алгебрах элементов для $\delta - k_j$, $j = 1, 2$, и их представления в виде:

$$[\delta - k_1]' = \delta + k_1^1, \quad k_1^1 \in L, \quad (8)$$

$$[\delta - k_2]' = \delta + k_2^1, \quad k_2^1 \in L_{\langle c \rangle}. \quad (9)$$

Обозначим через κ_1 индекс $\delta - k_1$, как элемента \tilde{L} , а через κ_2 индекс $\delta - k_2$, как элемента $\tilde{L}_{\langle c \rangle}$:

$$\kappa_1 := \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \arg [1 - K_1(\lambda)],$$

$$\kappa_2 := \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \arg [1 - K_2(\lambda - ic)]$$

и рассмотрим возможные случаи. Число

$$\kappa^{\tau} := \kappa_2 - \kappa_1, \quad (10)$$

будем называть индексом каждого из уравнений (1), (4) и соответствующих им однородных уравнений. Не уменьшая общности [11], при сделанных допущениях считаем один из индексов, например, κ_2 равным нулю:

$$\kappa_2 = 0. \quad (11)$$

2. Если при условии (11) индекс уравнения (1) равен нулю, то в силу (10) $\kappa_1 = 0$, а в силу теоремы 1 существуют канонические в соответствующих алгебрах факторизации обратных (8), (9):

$$\delta + k_1^1 = [\delta + \gamma_{1+}] * [\delta + \gamma_{1-}], \quad \gamma_{1\mp} \in L^{\mp}, \quad (12)$$

$$\delta + k_2^1 = [\delta + \gamma_{2+}] * [\delta + \gamma_{2-}], \quad \gamma_{2\mp} \in L_{\langle c \rangle}^{\mp}. \quad (13)$$

Из множителей факторизаций (12), (13) образуем функции

$$\delta + x := [\delta + \gamma_{1-}] * [\delta + \gamma_{2+}], \quad (14)$$

$$\delta + \omega_+ := [\delta + \gamma_{1+}] * [\delta + \gamma_{2+}]', \quad \delta + \omega_- := [\delta + \gamma_{2-}] * [\delta + \gamma_{1-}]'.$$

Если же при условии (11) индекс уравнения отличен от нуля, то в силу (10) $\kappa_1 \neq 0$ и согласно теореме 2 существует бесконечно много правильных в \tilde{L} факторизаций (12). Если $\kappa^{\tau} > 0$, при любой из них правые части формул (14) сохраняют смысл.

3. Установлены такие утверждения.

Т е о р е м а 3. Пусть $k_1(t)$, $k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$, $c > 0$ и выполняются условия (6), (11), а индекс уравнения равен нулю. Тогда при любой

правой части $f \in L_{0U-c}$ уравнение (1) имеет одно и только одно решение $\psi \in L_{0U-c}$. Оно может быть определено по формуле

$$\psi(t) = ([\delta + \omega_+] * \{[\delta + x] * g\}_+ + [\delta + \omega_-] * \{[\delta + x] * g\}_-)(-t), \quad (15)$$

где $g(t) := f(-t)$, а функции x, ω_{\mp} определяются формулами (14) через множители канонических факторизаций (12), (13).

Дополнительные исследования, в частности, формулы (15), показывают, что при выполнении условий теоремы 3 решение $\psi \in L_{0U-c}$ уравнения (1) с произвольной правой частью $f \in L_{0U-c}$ допускает представление

$$\psi(t) = f(t) + \int_{-\infty}^{\infty} \gamma_{\pi}^{\tau}(t, s) f(s) ds,$$

где

$$\gamma_{\pi}^{\tau}(t, s) = \gamma_{\pi}(s, t) = x(s-t) + \eta(-s) \omega_+(s-t) + \eta(s) \omega_-(s-t) + \\ + \int_{-\infty}^0 x(s-r) \omega_+(r-t) dr + \int_0^{\infty} x(s-r) \omega_-(r-t) dr, \quad -\infty < t, s < \infty;$$

$\eta(t) := 1$ при $t \geq 0$, $\eta(t) := 0$ при $t < 0$, а $\gamma_{\pi}(t, s)$ — резольвентное ядро [12] соответствующего (1) парного интегрального уравнения [2, 12]

$$\varphi(t) - \int_{-\infty}^{\infty} k_1(t-s) \varphi(s) ds = f(t), \quad -\infty < t < 0, \quad (16)$$

$$\varphi(t) - \int_{-\infty}^{\infty} k_2(t-s) \varphi(s) ds = f(t), \quad 0 < t < \infty.$$

Из теоремы 3 следует, что при выполнении условий этой теоремы и $\kappa^{\tau} = 0$ однородное, соответствующее (1), уравнение имеет в пространстве L_{0U-c} единственное нулевое решение. В рассматриваемых случаях, как и в случаях, изученных в [2], условие $\kappa^{\tau} = 0$ выполняется, например, если $k_1(t), k_2(t)$ — четные функции либо эрмитовы т. е. $k_j(-t) = \overline{k_j(t)}$, $j = 1, 2$.

4. Теорема 4. Пусть $k_1(t), k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$, $c > 0$ и выполняются условия (6), (11), а индекс уравнения (1) положительный. Тогда, как бы ни была выбрана правильная в \tilde{L} факторизация (12), при любой правой части $f \in L_{0U-c}$ функция, определяемая формулой (15), принадлежит L_{0U-c} и является одним из решений уравнения (1) в L_{0U-c} .

Однородное соответствующее (1) уравнение изучается на основании связи с однородным уравнением Винера—Хопфа с ядром из $L_1(-\infty, \infty)$ [1]:

$$\theta(t) - \int_0^{\infty} v(t-s) \theta(s) ds = 0, \quad 0 < t < \infty, \quad (17)$$

где $v(t) = k_1(t) - \gamma_{2+}(t) + k_2(t) * \gamma_{2+}(t)$.

Теорема 5. Пусть $k_1(t), k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$, $c > 0$ и выполняются условия (6), (11). Тогда для нетривиальной разрешимости в L_{0U-c} однородного соответствующего (1) уравнения необходимо и достаточно, чтобы индекс уравнения был положительный. При выполнении этого условия множество $Z(\psi)$ решений $\psi \in L_{0U-c}$ однородного уравнения (1) $|\kappa_1|$ -мерно и имеет базис $\{\psi_i\}_{i=1}^{|\kappa_1|}$, который может быть получен из D -базиса М. Г. Крейна $\{\theta_{i+}\}_{i=1}^{|\kappa_1|}$ решений $\theta_{i+} \in L^+$, $i = 1, \dots, |\kappa_1|$, уравнения (17), состоящего из функций, стремящихся к нулю при $t \rightarrow \infty$, по формуле*:

$$\psi_i(t) = (\theta_{i+} - [\delta + \gamma_{2-}] * \{\theta_{i+} * [\delta - v]\}_-)(-t), \quad -\infty < t < \infty, \\ i = 1, \dots, |\kappa_1|.$$

* О D -базисе см., например, [1, с. 51, 52], а также [2, 14].

Если при условиях теоремы 5 индекс уравнения (1) положительный, то $\kappa_1 < 0$ и функция $1 + \Gamma_{1+}(\zeta)$ ($\Gamma_{1+}(\zeta) = \int_{-\infty}^{\infty} \gamma_{1+}(t) e^{i\zeta t} dt$), определяемая правильной факторизацией (12), имеет внутри полуплоскости $\text{Im } \zeta > 0$ точно $|\kappa_1| = \kappa^\tau$ нулей $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_m$ с учетом их кратностей. Согласно теореме 2 эти нули α_k ($\text{Im } \alpha_k > 0$) и их кратности могут быть, соответственно, наперед заданы, а подстановкой в (1) можно убедиться в справедливости такой формулы для решений соответствующего ему однородного уравнения:

$$\Psi_{\alpha_k}(t) = \{[e^{i\alpha_k t}]_+ * [\delta + \omega_-(-t)]\}_+ - \{[e^{i\alpha_k t}]_+ * [\delta + \omega_+(-t)]\}_-. \quad (18)$$

При сделанных предположениях формулу (18) можно преобразовать к виду

$$\Psi_{\alpha_k}(t) = [e^{i\alpha_k t}]_+ * [\omega_-(-t) - \omega_+(-t)].$$

Полагая $\alpha_k = ik$; $k = 1, \dots, \kappa^\tau$, можно получить базис решений $\{\psi_k\}_1^{\kappa_1}$ соответствующего (1) однородного уравнения в L_{0U-c} , минуя связь с уравнением (17):

$$\psi_k(t) = [e^{-kt}]_+ * [\omega_-(-t) - \omega_+(-t)]; \quad k = 1, \dots, \kappa^\tau, \quad \kappa^\tau > 0. \quad (19)$$

В рассматриваемом случае $\kappa^\tau > 0$ формулу общего решения $\psi(t)$ уравнения (1) получаем в виде $\psi_0(t) = \psi(t) + \sum_{k=1}^{\kappa^\tau} c_k \psi_k(t)$, где c_k — произвольные постоянные, а $\psi(t), \psi_k(t)$ определяются формулами (15), (19).

5. Из теоремы 5 непосредственно вытекает следующая теорема.

Т е о р е м а 6. Пусть $k_1(t), k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$, $c > 0$ и выполняются условия (6), (11), а индекс уравнения (1) отрицательный. Тогда соответствующее (1) однородное уравнение не имеет в L_{0U-c} решений, отличных от нулевого.

При изучении неоднородного уравнения (1) с отрицательным индексом вместе с каждой фиксированной правильной в \tilde{L} факторизацией (12) и функцией $f \in L_{0U-c}$ будем далее рассматривать элемент $h_-^f \in L_{(c)}^-$, $h_-^f(t) := \{[\delta + x] * g\}_-(t)$ ($g(t) := f(-t)$) и соответствующую функцию

$$H_-^f(\zeta) = \int_{-\infty}^0 h_-^f(t) e^{i\zeta t} dt \quad (\text{Im } \zeta \leq -c).$$

Т е о р е м а 7. Пусть $k_1(t), k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$, $c > 0$ и выполняются условия (6), (11), а индекс κ^τ уравнения (1) отрицательный. Тогда для разрешимости в L_{0U-c} неоднородного уравнения (1) с правой частью $f \in L_{0U-c}$ необходимо, чтобы при любой правильной в \tilde{L} факторизации (12), а достаточно — при какой-нибудь одной правильной в \tilde{L} факторизации (12), обладающей свойством

$$1 + \Gamma_{1-}(\xi) \neq 0 \quad (\text{Im } \xi \in [0, -c],$$

$$-\infty < \text{Re } \zeta < \infty; \quad \Gamma_{1-}(\zeta) := \int_{-\infty}^0 \gamma_{1-}(t) e^{i\zeta t} dt),$$

выполнялись $|\kappa^\tau|$ дополнительных условий: если $1 + \Gamma_{1-}(\beta_k) = 0$ ($\text{Im } \beta_k < -c$), то $H_-^f(\beta_k) = 0$ ($k = 1, \dots, |\kappa^\tau|$). При этом каждый нуль β_k ($\text{Im } \beta_k < -c$) функции $1 + \Gamma_{1-}(\zeta)$ считается столько раз, какова его кратность.

Если уравнение (1) имеет при некотором $f \in L_{0U-c}$ решение $\psi \in L_{0U-c}$, то это решение единственное в L_{0U-c} и может быть определено по формуле

$$\psi(t) = ([\delta + \omega_+] * \{[\delta + x] * g\}_+ + [\delta + \gamma_{2-}] * [\delta + \gamma_{1-}]_{0U-c} * h_-^f)(-t), \quad (20)$$

где $g(t) = f(-t)$, а функции $\delta + \omega_+$, $\delta + x$, $\delta + \gamma_{2-}$, $\delta + \gamma_{1-}$, h_-^f определены выше.

6. Из теорем 3—7 с учетом того, что условие $\kappa_2 = 0$ введено без ограничения общности, вытекает следующая теорема.

Теорема 8. Пусть $k_1(t)$, $k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$, $c > 0$ и выполняется условие (6). Тогда для того чтобы уравнение (1) при любом $f \in L_{0U-c}$ имело одно и только одно решение $\psi \in L_{0U-c}$, необходимо и достаточно, чтобы индекс уравнения был равен нулю: $\kappa^\tau = 0$.

7. Введем теперь проекторы p^\mp , p^0 , $p_\mp: \tilde{L}_{-cUc} \rightarrow \tilde{L}_{\langle \pm|c \rangle}$, действующие по формулам

$$p^\mp(\alpha\delta + k) = \alpha\delta + k_\mp, \quad \alpha \in \mathbb{C}, \quad k \in L_{-cUc},$$

$$p^0 = p^+p^- (= p^-p^+), \quad p_\mp = p^\mp - p^0.$$

Ради краткости будем полагать $(\alpha\delta + k)^\mp = p^{\mp,0}(\alpha\delta + k)$, $(\alpha\delta + k)_\mp = p_\mp(\alpha\delta + k) = k_\mp$, что согласуется с ранее принятыми обозначениями.

Обратимся к уравнению (4). В нем k_1 , k_2 , f , ψ имеют прежний смысл, указанный для уравнения (1), однако допускаются к рассмотрению известные правые части f вида $f(t) = \alpha\delta(t) + h(t)$, где $\alpha \in \mathbb{C}$; $h \in L_{0U-c}$. Иначе говоря, предполагается, что $f \in \tilde{L}_{0U-c}$. Решения $\psi = \psi^- + \psi_+$ будем искать в \tilde{L}_{0U-c} . Таким образом, ψ^- и ψ_+ — части неизвестной функции, которая может иметь вид $\psi(t) = \beta\delta(t) + \theta(t)$, $\beta \in \mathbb{C}$, $\theta \in L_{0U-c}$. Остальные предположения такие же, как при изучении уравнения (1).

Оказывается, что при такой постановке для уравнений вида (4) верны теоремы 3—7 с соответствующей заменой L_{0U-c} на \tilde{L}_{0U-c} и формул (15), (20) соответственно формулами

$$\psi(t) = ([\delta + \omega_+] * \{[\delta + x] * g\}^+ + [\delta + \omega_-] * \{[\delta + x] * g\}^-)(-t), \quad (21)$$

$$\psi(t) = ([\delta + \omega_+] * \{[\delta + x] * g\}^+ + [\delta + \gamma_{2-}] * [\delta + \gamma_{1-}]'_{0\Omega c} * h_-^f)(-t).$$

Приведенные теоремы и формулы для уравнения (4) охватывают и соответствующие для уравнения (1). Для уравнения (4) они доказаны в [11]. Условие $f \in \tilde{L}_{0U-c}$ является необходимым условием разрешимости уравнения (4) в \tilde{L}_{0U-c} . Если при этом $f \in L_{0U-c}$, то при разрешимости уравнения (4) в \tilde{L}_{0U-c} также $\psi \in L_{0U-c}$.

Отметим, что из формулы (21), применимой при $\kappa^\tau \geq 0$, вытекает такая формула для одного (при $\kappa^\tau = 0$ единственного) из решений $\psi_\delta \in \tilde{L}_{0U-c}$ уравнения (4) с правой частью равной $\delta(t)$ (по существу соответствующим образом введенной $\delta(t)$ -функции Дирака):

$$\psi_\delta(t) = [\delta + x + \omega_+ + \omega_+ * x_+ + \omega_- * x_-](-t).$$

Выясняется смысл функции $\delta + x$. Оказывается, что при сделанных предположениях и $\kappa^\tau \geq 0$, $\kappa_2 = 0$, эта функция представляет собой одно (единственное при $\kappa^\tau = 0$) из решений в $\tilde{L}_{0\Omega c}$ уравнения (16) с правой частью $\delta(t)$.

1.4. Нетеровость оператора $I - K_\pi^\tau$. Формулу ввода нормы в L_{0U-c} , $c > 0$ [11], можно представить в виде

$$\|k(t)\|_{L_{0U-c}} := \int_{-\infty}^{\infty} |k(t)| \rho(t) dt, \quad k \in L_{0U-c}; \quad \rho(t) := \min(1, e^{-ct}).$$

Это пространство можно представлять как банахово пространство всех комплекснозначных измеримых функций, для которых принимаемый за норму в L_{0U-c} интеграл справа в последней формуле конечен. Определяемый левой частью уравнения (1) оператор $I - K_\pi^\tau: L_{0U-c} \rightarrow L_{0U-c}$, дей-

ствующий по формуле

$$(I - K_{\pi}^{\tau}) \psi = \psi(t) - \int_{-\infty}^0 k_1(s-t) \psi(s) ds - \int_0^{\infty} k_2(s-t) \psi(s) ds,$$

$\psi \in L_{0 \cup -c}$, оказывается при этом линейным ограниченным оператором, определенным во всем пространстве и, следовательно, замкнутым. Для нормы оператора K_{π}^{τ} в $L_{0 \cup -c}$ справедлива оценка

$$\|K_{\pi}^{\tau}\|_{L_{0 \cup -c}} \leq \|k_1\|_L + \|k_2\|_{L_{<c}}.$$

Для действующего в $L_{0 \cup -c}$ оператора $I - K_{\pi}^{\tau}$ сопряженным является действующий в сопряженном пространстве $L_{0 \cup -c}^*$ оператор $I - K_{\pi}$, определяемый в нем левой частью уравнения (16). Дополнительный анализ, учитывающий, в частности, теоремы 3—7 и теорему 2.1 из работы [16], связывающую корректную и нормальную разрешимость, позволяет прийти к заключению о том, что оператор $I - K_{\pi}^{\tau}: L_{0 \cup -c} \rightarrow L_{0 \cup -c}$ является нормально разрешимым, т. е. его область значений замкнута.

Действительно, при условии (11) и $\kappa^{\tau} \geq 0$ область значений этого оператора совпадает со всем пространством $L_{0 \cup -c}$. При $\kappa^{\tau} < 0$ с помощью формулы (20) получаем оценку

$$\|\psi\|_{L_{0 \cup -c}} \leq m^{\tau} \|(I - K_{\pi}^{\tau}) \psi\|_{L_{0 \cup -c}}, \quad \psi \in L_{0 \cup -c},$$

с вычисляемой постоянной $m^{\tau} > 0$, независимой от $\psi \in L_{0 \cup -c}$ ($= D(I - K_{\pi}^{\tau})$), показывающую корректную разрешимость уравнения (1), а с нею и его нормальную разрешимость [16]. Нетеровость оператора $I - K_{\pi}^{\tau}$ в $L_{0 \cup -c}$ означает, что он нормально разрешим (что равносильно нормальной разрешимости уравнения (1) в $L_{0 \cup -c}$) и его дефектные числа конечны. Нормальная разрешимость оператора $I - K_{\pi}^{\tau}$ имеет место в силу изложенного выше. Для установления конечности дефектных чисел доказывается, что решения однородного уравнения (16) в $L_{0 \cup -c}$, конечность числа которых показана в [12], совпадают с его решениями в $L_{0 \cup -c}^*$, а решения в $L_{0 \cup -c}$ однородного уравнения (1), конечность числа которых следует из теорем 3, 5, 6, — с его решениями в сопряженном к $L_{0 \cup -c}$ пространстве.

Следуя указанному пути и учитывая, что условие (11) не ограничивает общности, получаем такую теорему.

Теорема 9. Пусть $k_1(t), k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$, $c > 0$ и выполняется условие (6). Тогда действующий в банаховом пространстве $L_{0 \cup -c}$ линейный ограниченный оператор $I - K_{\pi}^{\tau}$ является нетеровым и имеет d -характеристику (α, β) [1]:

$$\alpha = \frac{|\kappa^{\tau}| + \kappa^{\tau}}{2}, \quad \beta = \frac{|\kappa^{\tau}| - \kappa^{\tau}}{2}.$$

Индекс $\kappa_{I - K_{\pi}^{\tau}}$ оператора $I - K_{\pi}^{\tau}$ в $L_{0 \cup -c}$, вычисляемый по формуле,

$\kappa_{I - K_{\pi}^{\tau}} = \alpha - \beta$, где $\alpha := \dim \text{Ker}(I - K_{\pi}^{\tau})$ в $L_{0 \cup -c}$, $\beta := \dim \text{Coker}(I - K_{\pi}^{\tau})$ в $L_{0 \cup -c}^*$, совпадает с индексом уравнения (1).

Из указанных формул и теорем очевидно, что в рассматриваемых случаях одно из дефектных чисел α, β всегда равно нулю. Укажем еще, что аналогичным путем установлена и нетеровость оператора $I - K_{\pi}$, определяемого левой частью уравнения (16), в банаховой алгебре $L_{0 \cup c}$ с нормой

$$\|k\|_{L_{0 \cup c}} := \int_{-\infty}^{\infty} |k(t)| (1 + \exp(ct)) dt, \quad k \in L_{0 \cup c}.$$

Указанный результат кратко отражен в [17]. Подробные доказательства к п. 1.4 опущены.

2. Линейное уравнение с двумя коэффициентами из различных колец с факторизационными параметрами. Будем рассматривать ниже уравнение (2), используемое, в частности, для выяснения общих единообразных подходов в исследовании родственных (1), (4) уравнений, вопросов, связанных с ними краевых задач, матричных и иных уравнений при различных предположениях относительно ядер, коэффициентов, а также для описания связей разрешимости уравнений с факторизуемостью коэффициентов, для получения формул представления решений, резольвентных ядер и других [18—24]. В виде (9), как можно заметить из (7), в частности, можно записать уравнение (1) в изучаемой в [2] постановке, связанную с ним задачу типа задачи Римана—Гильберта на сомкнутой вещественной оси и системы «подобных» (1) уравнений, а также уравнения (1), (4) в постановке, изложенной выше.

Для дальнейшего изложения потребуется часть определений и обозначений из [20, 22—24], существенно обобщающих введенные в п. 1 и рассматриваемых ниже, вообще говоря, от них независимо.

2.1. Обозначения и определения. Пусть R_1 и R_2 — ассоциативные, вообще, некоммутативные кольца с операциями умножения $\tau_j: R_j \times R_j \rightarrow R_j$, $j = 1, 2$, и общей мультипликативной единицей e ($e \in R_1 \cap R_2$), а R — любое ассоциативное кольцо с единицей [22—24]. Положим

$$R_{1 \cap 2} := R_1 \cap R_2, \quad R_{1 \cup 2} := R_1 + R_2.$$

Будем называть R_1 и R_2 кольцами с общим умножением, если по сложению они являются подгруппами аддитивной абелевой группы $R_{1 \cup 2}$ и

$$\tau_1 | R_{1 \cap 2} \times R_{1 \cap 2} = \tau_2 | R_{1 \cap 2} \times R_{1 \cap 2}.$$

Пусть p^+ и p^- — коммутирующие проекторы, т. е. аддитивные и идемпотентные отображения $R_{1 \cup 2} \rightarrow R_{1 \cup 2}$ (или $R \rightarrow R$). Положим $p^0 := p^+ p^-$ ($= p^- p^+$), $p_{\pm} = p^{\pm} - p^0$. Для любого подмножества $B \subseteq R_{1 \cup 2}$ ($B \subseteq R$) обозначим

$$B^{\mp, 0} := p^{\mp, 0} B, \quad B_{\mp} := p_{\mp} B,$$

$$B^* := B^+ + B^-, \quad B_* := B_+ + B_-.$$

Для любого $x \in R_{1 \cup 2}$ ($x \in R$) положим $x^{\mp, 0} := p^{\mp, 0} x$, $x_{\mp} := p_{\mp} x$. Обратный в R для обратимого в R элемента $x \in R$ условимся обозначать x' [20]. В дальнейшем встретятся случаи, когда рассматриваемый элемент x , принадлежащий пересечению колец $A, B \subseteq R_{1 \cup 2}$, может оказаться обратимым в некотором кольце $C \subseteq R_{1 \cup 2}$. Всякий раз, когда целесообразно уточнить, какой именно обратный для x рассматривается, будем применять индексы, ассоциированные с кольцом, в котором этот обратный для элемента x рассматривается. Например, для обратимого в B элемента $x \in A \cap B$ символ x'_B означает обратный для x в B . Для произвольных подмножеств $A, B \subseteq R$ определим множество $\text{inv}(A, B) := \{x \in A : x' \text{ существует и принадлежит } B\}$. Положим $\text{inv } A := \text{inv}(A, A)$. Элемент $u^+ [v^0, \omega^-]$ назовем правильным [20], если

$$u^+ \in \text{inv} R^+ [v^0 \in \text{inv} R_0, \omega^- \in \text{inv} R^-].$$

2.2. Факторизационные пары подколец и факторизация элементов. 1. Пару подколец $(R^+, R^-) [\equiv (R^-, R^+)]$ кольца R с единицей e будем называть левой [правой] факторизационной парой (ЛФП [ПФП]), если она порождена действующими в R коммутирующими проекторами p^+, p^- ; $R^{\mp} := p^{\mp}(R)$ и выполняются следующие аксиомы (ср. с [20]):

$$A_1. e \in R^0;$$

$$A_2. p^0 (= p^+ p^-) \text{ — кольцевой гомоморфизм } R^+ \text{ и } R^- \text{ в } R^0;$$

$$A_3. R^+ R^- \subseteq R^* [R^- R^+ \subseteq R^*].$$

Когда пара (R^+, R^-) является одновременно ЛФП и ПФП, будем называть ее факторизационной парой (ФП) кольца R .

2. Будем говорить [1, 2, 11, 12, 18—24], что элемент $a \in R$ допускает в R левую [правую] факторизацию (*л. ф.* [*р. ф.*]) по паре (R^+, R^-) , если существуют элементы $r^+ \in R^+$, $s^0 \in R^0$, $t^- \in R^-$ такие, что

$$a = r^+ s^0 t^- \quad [a = t^- s^0 r^+]. \quad (22)$$

3. Множители r^+ , s^0 , t^- в (22) называются «плюс»-, «диагональным» и «минус»-факторами соответственно.

Если $a \in R$ допускает в R одновременно *л. ф.* и *р. ф.* (с, вообще говоря, различными одноименными « \mp , 0»-факторами), будем говорить, что a допускает в R двустороннюю факторизацию (*д. ф.*) в R [21].

Левая [правая] факторизация (21) называется: правильной левой [правой] факторизацией (*н. л. ф.* [*н. р. ф.*]), если r^+ , s^0 , t^- — правильные элементы;

нормированной левой [правой] факторизацией (*н. л. ф.* [*н. р. ф.*]), если $t^0 = r^0 = e$;

нормированной правильной левой [правой] факторизацией (*н. н. л. ф.* [*н. н. р. ф.*]), если она является *н. л. ф.* [*н. р. ф.*] и $t^0 = r^0 = e$; «минус» правильной левой [правой] факторизацией ((—). *н. л. ф.* [(—). *н. р. ф.*]), если «минус»-фактор (22) является правильным элементом [22—24].

Аналогично вводятся иные типы факторизаций, использующиеся ниже, и соответствующие им сокращения.

2.3. Факторизация коэффициентов и разрешимость уравнения (2). Если задача о разрешимости уравнения (2) ставится в кольце R с факторизационной парой (R^+, R^-) , то элементы a_1, a_2 , называемые его коэффициентами, и правая часть $b \in R$ наперед заданы, а $x (= x^+ + x_-)$ — искомый элемент из R^* . Более сложная ситуация возникает, когда в уравнении (2) коэффициенты $a_j \in R_j$, $j = 1, 2$, причем R_1, R_2 , — вообще говоря, различные кольца с общим умножением. В этой ситуации будем считать, что правая часть $b \in R_{1 \cup 2}^*$, и искать решения $x \in R_{1 \cup 2}^*$, предполагая выполненными условия

$$R_1^+ \cong R_2^+, \quad R_1^- \cong R_2^-. \quad (23)$$

Случай включений только противоположного (23) смысла даже для скалярных уравнений (1), (16) при $k_1 \in L, k_2 \in L_{<e}$ без дополнительных существенных ограничений пока не исследован [10—12].

Если R_j , $j = 1, 2$, — ассоциативные кольца с общим умножением и единицей, а p^+ , p^- — коммутирующие проекторы $R_{1 \cup 2} \rightarrow R_{1 \cup 2}$ и выполнено условие (23), то для разрешимости в $R_{1 \cup 2}^*$ уравнения (2) с коэффициентами $a_j \in R_j$, $j = 1, 2$, необходимо, чтобы $b \in R_{1 \cup 2}$.

Справедливы следующие утверждения, доказательства в [22].

1. Аналог случая нулевого индекса уравнения (1). Теорема 10. Пусть R_1 и R_2 — ассоциативные кольца с общим умножением и единицей $e \in R_{1 \cap 2}$; p^+ и p^- — коммутирующие проекторы $R_{1 \cup 2} \rightarrow R_{1 \cup 2}$ такие, что (R_1^-, R_1^+) — ПФП R_1 , а (R_2^+, R_2^-) — ЛФП R_2 и выполняется условие (23). Если коэффициенты $a_j \in \text{inv} R_j$, $j = 1, 2$, причем элемент a'_2 допускает в R_2 *н. н. р. ф.*:

$$a'_2 = t_2^- s_2^0 t_2^+, \quad (24)$$

а элемент $a := (r_2^+ a_1)_{R_1}$ допускает в R_1 *н. н. л. ф.*:

$$a = r^+ s^0 t^-, \quad (25)$$

то при любой правой части $b \in R_{1 \cup 2}^*$, уравнение (2) имеет в $R_{1 \cup 2}^*$ одно и только одно решение. Оно может быть определено по формуле

$$x = r^+ s^0 [(t^- r_2^+) b]^+ + t_2^- s_2^0 t_2^- [(t^- r_2^+) b]_-. \quad (26)$$

Следствие 1. При условиях теоремы 10 единственным в R_{1U}^* решением уравнения (2) с правой частью $b = e$ будет элемент

$$x_e = r^+ s^0 [t^- r_2^+]^+ + t_2^- s_2^0 t'^- [t^- r_2^+]^-.$$

Аналогично теореме 10 в [22] устанавливается следующая теорема.

Теорема 10'. Пусть R_1 и R_2 — ассоциативные кольца с общим множителем и единицей $e \in R_{1 \cap 2}$; p^+ и p^- — коммутирующие проекторы $R_{1U2} \rightarrow R_{1U2}$ такие, что (R_1^-, R_1^+) — ПФП R_1 , а (R_2^+, R_2^-) — ЛФП R_2 и выполняется условие (23).

Если коэффициенты $a_j \in \text{inv} R_j$, $j = 1, 2$, причем элемент a_1' допускает в R_1 н. п. л. ф. $a_1' = r_1^+ s_1^0 t_1^-$, а элемент $a := (t_1^- a_2)_{R_2}$ допускает в R_2 н. п. г. ф. $a = t^- s^0 r^+$, то при любой правой части $b \in R_{1U2}^*$ уравнение (2) имеет в R_{1U2}^* одно и только одно решение. Оно может быть определено по формуле

$$x = r_1^+ s^0 r^+ [(r^+ t_1^-) b]^+ + t^- s^0 [(r^+ t_1^-) b]^-.$$

Следствие 1'. При условиях теоремы 10' единственным в R_{1U2}^* решением уравнения (2) с правой частью $b = e$ будет элемент

$$x_e = r_1^+ s^0 r^+ [r^+ t_1^-]^+ + t^- s^0 [r^+ t_1^-]^-.$$

2. Аналог случая положительного индекса скалярного уравнения типа свертки с двумя ядрами.

Теорема 11. Пусть R_1 и R_2 — ассоциативные кольца с общим множителем и единицей $e \in R_{1 \cap 2}$; p^+ и p^- — коммутирующие проекторы $R_{1U2} \rightarrow R_{1U2}$ такие, что (R_1^-, R_1^+) — ПФП R_1 , а (R_2^+, R_2^-) — ЛФП R_2 и выполняется условие (23).

Если коэффициенты $a_j \in \text{inv} R_j$, $j = 1, 2$, причем элемент a_2' допускает в R_2 н. п. г. ф. (24), а элемент $a := (r_2^+ a_1)_{R_1}$ допускает в R_1 н. (—). п. л. ф. (25), то при любой правой части $b \in R_{1U2}^*$ уравнение (2) разрешимо в R_{1U2}^* . Одно из его решений $x \in R_{1U2}^*$ может быть определено по формуле (26).

Теорема 12. Пусть при условиях теоремы 11, кроме указанной факторизации (25), элемент a допускает в R_1 другую н. (—). п. л. ф.:

$$a = v^+ \omega^0 u^-,$$

причем выполнено хотя бы одно из условий:

$$p_- \{t^- u^- [u^- r_2^+]^+\} \neq 0,$$

$$p_- \{u^- t^- [t^- r_2^+]^+\} \neq 0.$$

Тогда элемент

$$x_0 := r^+ s^0 [t^- r_2^+]^+ - v^+ \omega^0 [u^- r_2^+]^+ + t_2^- s_2^0 t'^- [t^- r_2^+]^- - u^{-r} [u^- r_2^+]^-$$

является одним из нетривиальных решений в R_{1U2}^* однородного уравнения (2) (т. е. с правой частью $b = 0$).

Обозначим через $Z(x)$ совокупность всех решений $x \in R_{1U2}^*$ однородного уравнения (2), а через $Z(x^+)$ совокупность всех решений $x^+ \in R_1^+$ однородного уравнения [22]

$$(a' x^+)^+ = 0 \quad (a' := r_2^+ a_1). \quad (27)$$

Легко видеть, что при условиях формулируемой ниже теоремы 13 $Z(x)$ и $Z(x^+)$ — аддитивные абелевы подгруппы R_{1U2}^* .

Оказывается, что условия разрешимости в R_{1U2}^* абстрактного однородного уравнения (2) связаны с условиями разрешимости однородного уравнения (27) в R_1^+ .

Теорема 13. Пусть R_1 и R_2 — ассоциативные кольца с общим умножением и единицей $e \in R_{1 \cup 2}$; p^+ и p^- — коммутирующие проекторы $R_{1 \cup 2} \rightarrow R_{1 \cup 2}$ такие, что (R_1^-, R_1^+) — ПФП R_1 , а (R_2^+, R_2^-) — ЛФП R_2 и выполняется условие (23).

Если коэффициент $a_2 \in \text{inv} R_2$ порождает н. п. г. ф. (24) элемента a_2' в R_2 , а произведение $r_2^+ a_1 \in \text{inv} (R_1^+, R_1)$ порождает н. (-). п. л. ф. (25) элемента $a := (r_2^+ a_1)'_{R_1}$ в R_1 , то верны следующие утверждения.

а). Однородное уравнение (2) имеет в $R_{1 \cup 2}^*$ нетривиальное решение x тогда и только тогда, когда x^+ является нетривиальным решением в R_1^+ однородного уравнения (27);

в). Соответствие $A: Z(x^+) \rightarrow Z(x)$, устанавливаемое формулой

$$(x =) Ax^+ := x^+ - t_2^- s_2^0 [a' x^+]_-,$$

является изоморфизмом аддитивных групп $Z(x^+)$, $Z(x)$.

Следствие 2. Пусть при условиях теоремы 13 кольца R_j , $j = 1, 2$, являются алгебрами, а проекторы p^+ и p^- — однородными операторами. Тогда множества $Z(x)$ и $Z(x^+)$ являются алгебраически изоморфными линейными пространствами.

Если при этом $Z(x^+)$ окажется n -мерным линейным пространством ($n = 1, 2, \dots$) с базисом $\{x_i^+\}_1^n$, то $Z(x)$ — также n -мерное линейное пространство и имеет базис $\{x_i\}$

$$x_i = x_i^+ - t_2^- s_2^0 [a' x_i^+]_-, \quad i = 1, \dots, n. \quad (28)$$

Заметим, что при условиях следствия 2 формулу (28) можно переписать так:

$$x_i = x_i^+ - t_2^- s_2^0 [a' x_i^+], \quad i = 1, \dots, n.$$

3. Аналог случая отрицательного индекса. Для однородного уравнения (2) справедлива следующая теорема.

Теорема 14. Пусть R_1 и R_2 — ассоциативные кольца с общим умножением и единицей $e \in R_{1 \cup 2}$; p^+ и p^- — коммутирующие проекторы $R_{1 \cup 2} \rightarrow R_{1 \cup 2}$ такие, что (R_1^-, R_1^+) — ПФП R_1 , (R_2^+, R_2^-) — ЛФП R_2 и выполняется условие (23).

Если коэффициенты $a_j \in \text{inv} R_j$, $j = 1, 2$, причем элемент a_2' допускает в R_2 н. п. г. ф. (24), а элемент $a := (r_2^+ a_1)'_{R_1}$ — допускает в R_1 н. (+). п. л. ф. (25), то однородное уравнение (2) не имеет в $R_{1 \cup 2}^*$ решений отличных от нулевого.

Отметим, что в доказательстве этой теоремы не использована аксиома A_3 определения ЛФП (ПФП) кольца R .

Для неоднородного уравнения (2) установлена следующая теорема.

Теорема 15. Пусть R_1 и R_2 — ассоциативные кольца с общим умножением и единицей $e \in R_{1 \cup 2}$; p^+ и p^- — коммутирующие проекторы $R_{1 \cup 2} \rightarrow R_{1 \cup 2}$ такие, что (R_1^-, R_1^+) — ПФП R_1 , (R_2^+, R_2^-) — ЛФП R_2 и выполняется условие (23).

Если коэффициенты $a_j \in \text{inv} R_j$, $j = 1, 2$, и таковы, что элемент a_2' допускает в R_2 н. п. г. ф. (24), а элемент $a := (r_2^+ a_1)'_{R_1}$ допускает в R_1 н. (+, 0). п. л. ф. (25), при которой существует обратный $[t^-]_{R_1 \cup 2}$, то для разрешимости в $R_{1 \cup 2}^*$ неоднородного уравнения (2) с правой частью $b \in R_{1 \cup 2}^*$, необходимо и достаточно, чтобы выполнялось условие

$$[t^-]_{R_1 \cup 2} [(t^- r_2^+) b]_- \in R_{2-}. \quad (29)$$

Если уравнение (2) имеет решение $x \in R_{1 \cup 2}^*$ при некотором $b \in R_{1 \cup 2}^*$, то это решение единственно в $R_{1 \cup 2}^*$ и может быть определено по формуле

$$x = r^+ s^0 [(t^- r_2^+) b]^+ + t_2^- s_2^0 [t^-]_{R_1 \cup 2} [(t^- r_2^+) b]_-.$$

4. Дополнительный результат.

Теорема 16. Пусть R_1 и R_2 — ассоциативные кольца с общим умножением и единицей $e \in R_{1 \cap 2}$; p^+ и p^- — коммутирующие проекторы $R_{1 \cup 2} \rightarrow R_{1 \cap 2}$ такие, что (R_1^-, R_1^+) — ПФП R_1 , (R_2^+, R_2^-) — ЛФП R_2 и выполняется условие (23).

Если коэффициенты $a_j \in \text{inv} R_j$, $j = 1, 2$, и таковы, что элемент a_2' допускает в R_2 н. п. г. ф. (24), а элемент $a := (r_2^+ a_1')_{R_1}$ допускает в R_1 представление $a = r^+ s^0 v^+ t^-$, в котором $r^0 = v^0 = t^0 = e$; элементы r^+ , s^0 правильные; $t^- \in \text{inv}(R_1^-, R_{1 \cap 2})$; $v^+ \in \text{inv}(R_1^+, R_1^-)$, то для разрешимости в $R_{1 \cup 2}^*$ неоднородного уравнения (2) с правой частью $b \in R_{1 \cup 2}^*$ достаточно, чтобы выполнялось условие (29).

При выполнении условия (29) одно из решений в $R_{1 \cup 2}^*$ уравнения (2) может быть определено по формуле

$$x = r^+ s^0 v^+ [(t^- r_2^+) b]^+ + t_2^- s_2^0 [t^-]_{R_{1 \cap 2}} [(t^- r_2^+) b]^-.$$

Укажем, что аналогично доказательствам теорем 10—16 [22] можно доказать соответствующие теоремы и формулы для абстрактных аналогов уравнения (1), получающихся из (2) изменением порядка сомножителей. Таким же путем можно исследовать некоторые иные уравнения в кольцах с факторизационными парами [23, 24].

1. Крейн М. Г. Интегральные уравнения на полупрямой с ядром, зависящим от разности аргументов // Успехи мат. наук.— 1958.— 13, вып. 5.— С. 3—120.
2. Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. О парном интегральном уравнении и его транспонированном. I // Теорет. и прикл. математика.— 1958.— Вып. 1.— С. 58—81.
3. Гринберг Г. А., Фок В. А. К теории береговой рефракции электромагнитных волн // Исслед. по распространению радиоволн.— М.: Изд-во АН СССР, 1948.— С. 69—96.
4. Бать Г. А., Зарецкий Д. Ф. Решение обобщенной задачи Милна // Реакторостроение и теория реакторов.— 1955.— С. 294—306.
5. Соболев В. В. О некоторых задачах теории диффузии излучения // Докл. АН СССР.— 1959.— 129, № 6.— С. 1265—1268.
6. Гахов Ф. Д., Смагина В. И. Исключительные случаи интегральных уравнений типа свертки и уравнения первого рода // Там же.— 1961.— 136, № 6.— С. 1277—1280.
7. Гахов Ф. Д., Черский Ю. И. Особые интегральные уравнения типа свертки // Изв. АН СССР. Сер. мат.— 1956.— 20, № 1.— С. 33—52.
8. Гахов Ф. Д., Черский Ю. И. Интегральные уравнения типа свертки // Докл. АН СССР.— 1954.— 99, № 2.— С. 197—199.
9. Гахов Ф. Д., Черский Ю. И. Особые интегральные уравнения типа свертки и площадная задача типа задачи Римана // Уч. зап. Казан. ун-та.— 1954.— 114, кн. 8.— С. 21—33.
10. Гахов Ф. Д., Черский Ю. И. Уравнения типа свертки.— М.: Наука, 1978.— 295 с.
11. Поletaев Г. С. Об уравнении транспонированном к парному с ядрами из различных банаховых алгебр функций.— М., 1974.— 22 с.— Деп. в ВИНТИ, № 1895-74.
12. Поletaев Г. С. О парных интегральных уравнениях с ядрами из различных банаховых алгебр. I // Функцион. анализ.— 1974.— Вып. 3.— С. 134—145.
13. Гельфанд И. М., Райков Д. А., Шилов Г. Е. Коммутативные нормированные кольца.— М.: Физматгиз, 1960.— 316 с.
14. Гохберг И. Ц., Фельдман И. А. Уравнения в свертках и проекционные методы их решения.— М.: Наука, 1971.— 352 с.
15. Гахов Ф. Д. Краевые задачи.— М.: Физматгиз, 1963.— 640 с.
16. Крейн С. Г. Линейные уравнения в банаховом пространстве.— М.: Наука, 1971.— 104 с.
17. Поletaев Г. С. О парных интегральных уравнениях с ядрами, зависящими от разности аргументов // IV шк. по теории операторов в функцион. пространствах: Тез. докл.— Минск, 1978.— С. 117.
18. Подлозный Э. Д., Поletaев Г. С. К уравнениям в кольцах с факторизационными парами и уравнениям векторной алгебры // Спектральная теория дифференциально-операторных уравнений.— Киев: Ин-т математики АН УССР, 1986.— С. 99—102.
19. Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. Теория вольтерровых операторов в гильбертовом пространстве и ее приложения.— М.: Наука, 1967.— 508 с.
20. McNabb A., Schmitzky A. Factorization of Operators — I: Algebraic Theory and Examples // J. Funct. Anal.— 1972.— 9, N 3.— P. 262—295.
21. Нижник Л. П. Обратная нестационарная задача рассеяния.— Киев: Наук. думка, 1973.— 182 с.
22. Поletaев Г. С. Абстрактные аналоги интегральных уравнений типа свертки с двумя ядрами.— М., 1980.— 24 с.— Деп. в ВИНТИ, № 3323-79.

23. *Поletaев Г. С.* К теории абстрактных аналогов некоторых уравнений типа свертки // *Мат. физика.*— 1978.— Вып. 24.— С. 104—106.
24. *Поletaев Г. С.* Об уравнениях и системах одного типа в кольцах с факторизационными парами.— Киев, 1988.— 20 с.— (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 88.31).

Получено 23.05.90