

Парное уравнение типа свертки с ядрами из различных банаховых алгебр

Изучено парное интегральное уравнение типа свертки с ядрами, порождаемыми функциями из разных банаховых алгебр типа $L_1(-\infty, \infty)$ с весом, и определяемый уравнением оператор. Установлены теоремы о разрешимости и нетеровости, формулы представления решений и резольвентного ядра, формулы для вычисления характеристики и индекса соответствующего оператора.

Вивчено парне інтегральне рівняння типу згортки з ядрами, що породжуються функціями з різних банахових алгебр типу $L_1(-\infty, \infty)$ з вагою, та визначений рівнянням оператор. Установлені теореми про розв'язаність і нетеровість, формули зображення розв'язків та резольвентного ядра, формули для обчислення характеристики та індекса відповідного сператора.

К решению интегральных уравнений с ядрами, зависящими от разности аргументов, приводит, в частности, ряд задач математической и теоретической физики, астрофизики, теории упругости, теории волноводов, разведочной геофизики. Краткую историю изучения таких уравнений типа свертки, как уравнение Винера — Хопфа, парное интегральное и соответствующее транспонированное уравнения можно найти в работах Ф. Д. Гахова, М. Г. Крейна, В. И. Смагиной, В. И. Смирнова, Г. Н. Чеботарева, Ю. И. Черского и др.

В [1] отмечено, что парные интегральные уравнения вида

$$\begin{aligned} \varphi(t) - \int_{-\infty}^{\infty} k_1(t-s) \varphi(s) ds = f(t), \quad -\infty < t < 0, \\ \varphi(t) - \int_{-\infty}^{\infty} k_2(t-s) \varphi(s) ds = f(t), \quad 0 < t < \infty, \end{aligned} \quad (1)$$

возникают, например, при нахождении потенциала наэлектризованного диска.

Далее будем рассматривать уравнение (1) относительно неизвестной функции $\varphi(t)$ и порождаемый уравнением (1) оператор, полагая, что при некоторой постоянной $c > 0$ $k_1(t), k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$ ($\equiv L$).

В принятых обозначениях уравнение (1) можно записать в виде

$$p^- \{\varphi * [\delta - k_1]\}(t) = f^-(t), \quad p^+ \{\varphi * [\delta - k_2]\}(t) = f^+(t), \quad -\infty < t < \infty. \quad (2)$$

Заметим, что в случае $k_1(t), k_2(t) \exp(ct) \in L$ легко приводится такой: $k_j(t) \exp(c_j t) \in L, j = 1, 2$. Если же $c < 0$, то возникают трудности, подобные указанным в [1—3]. Этот случай без дополнительных существенных ограничений пока не исследован.

Как и для интегральных уравнений типа Винера — Хопфа [4], получающихся из (1) при $k_1(t) = 0, -\infty < t < \infty; f(t) = 0, t < 0$, теория уравнений вида (1) оказывается гораздо сложнее, чем для простейших уравнений типа свертки

$$\varphi(t) - \int_{-\infty}^{\infty} h(t-s) \varphi(s) ds = f(t), \quad -\infty < t < \infty. \quad (3)$$

Условие

$$1 - \int_{-\infty}^{\infty} h(t) e^{it\lambda} dt \neq 0, \quad -\infty < \lambda < \infty,$$

является необходимым и достаточным для однозначной разрешимости в $L_1(-\infty, \infty)$ интегрального уравнения (3) с ядром и произвольной правой

частью из того же пространства. Это можно показать с помощью теоремы Винера [4] или теории нормированных колец Гельфандса. Однако для уравнений (1) указанного условия недостаточно. Область значений определяемого левой частью уравнения (1) оператора в соответствующих пространствах может не совпадать со всем пространством. Каждое из уравнений (1) справедливо лишь на полуоси и сам оператор может быть определен лишь на подпространстве.

Известно [5], что в достаточно общей постановке интегральное уравнение (1), по-видимому, впервые изучалось И. М. Рапопортом [6]. Наиболее полную теорию интегрального уравнения (1) и уравнения типа свертки с двумя ядрами, трактуемого с точки зрения теории операторов как транспонированное к (1) с ядрами из L , в целом классе B банаховых пространств построили М. Г. Крейн и И. Ц. Гохберг в работе [5]. Левые части парного и транспонированного к нему уравнений типа свертки порождают при этом «взаимно сопряженные» операторы [5]. Однако в рассматриваемом далее случае доказанные в [5] теоремы не применимы. Свертка функций, с помощью преобразования Фурье которой в [5] формулируются результаты, может не существовать.

В близкой к рассматриваемой далее постановке, но в других пространствах, уравнения (1), как и уравнения типа свертки с двумя ядрами, исследовались в работах Ф. Д. Гахова и Ю. И. Черского [1—3, 7] при дополнительных ограничениях типа требования гельдеровости некоторых функций. Эти исследования основаны на связи уравнений (1) с некоторой задачей Римана, возникающей при преобразованиях Фурье предварительно подготовленных уравнений. Указанные этапы решения в настоящей статье не используются. В работах автора [8, 9] дополнительные ограничения сняты, установлены теоремы существования при единственном условии (5), получены формулы для отыскания решений в соответствующем случае, формула, характеризующая связь решений уравнения (1) с правой частью, равной формальной единице кольца $\tilde{L} (= \{\alpha\delta + k\}, \alpha \in \mathbb{C}, k \in L)$, с решениями этого уравнения с произвольной правой частью \tilde{f} , обладающей свойством

$$\tilde{f} = \beta\delta + f \quad (\beta \in \mathbb{C}; \quad f(t), e^{\alpha t}f(t) \in L).$$

Доказательства результатов для уравнения (1) имеются в работах [8, 9]. Как и для уравнений типа свертки с двумя ядрами, доказательства проводятся без предварительного преобразования Фурье исходных уравнений, основаны на сочетании модификации методов из [4, 5] с основными положениями теории банаховых алгебр [10, 11].

1. Обозначения и вспомогательные результаты.

1. Следуя [9], для любой функции $k(t)$, $-\infty < t < \infty$, положим $k_{\mp}(t) = k(t)$, $\mp t > 0$, $k_{\mp}(t) = 0$, $\mp t < 0$. Символом $L_{(c)} (= L_{(c)}(-\infty, \infty))$, $c \in \mathbb{R}$, будем обозначать банахову алгебру всех комплекснозначных измеримых функций $k(t)$, $-\infty < t < \infty$, таких, что $e^{ct}k(t) \in L$. Роль умножения в $L_{(c)}$ играет свертка. Она обозначается знаком *. Норма в

$L_{(c)}$ вводится формулой $\|k\|_{L_{(c)}} = \int_{-\infty}^{\infty} |k(t)|e^{ct}dt$. Положим $L_{a\mp b} := L_{(a)} \cap$

$L_{(b)}$; $a, b \in \mathbb{R}_1$. В частности, $L_{a\mp c} = L_{(c)}$. Можно показать, что $L_{a\mp b}$ — банахова алгебра относительно нормы $\|k\|_{L_{a\mp b}} = \|k_+\|_{L_{\max(a,b)}} + \|k_-\|_{L_{\min(a,b)}}$, и свертки в качестве умножения при обычном смысле сходимости интегралов. Через L^{\mp} , $L_{(c)}^{\mp}$, $L_{a\mp b}^{\mp}$ обозначим подалгебры функций из L , $L_{(c)}$, $L_{a\mp b}$, соответственно, которые обращаются в нуль при $\pm t > 0$.

2. Пусть $\delta (= \delta(t))$ — формальный элемент такой, что $\delta * \delta = \delta$, $\delta * k = k * \delta = k$, $k \in L_{(c)}^{\pm}$ $\oplus L_{(a)}^{\pm}$, а A — любая из алгебр L , L^{\mp} , $L_{(c)}^{\pm}$, $L_{(a)}^{\pm}$, $L_{a\mp b}^{\mp}$. Элемент δ играет роль мультипликативной единицы алгебры A , при этом $\delta \notin A$. Формальным присоединением этой единицы к A обозначим банахову алгебру \tilde{A} . Норма в \tilde{A} вводится по формуле $\|g\|_{\tilde{A}} = |\alpha| + \|k\|_A$, $g = \alpha\delta + k$; $\alpha \in \mathbb{C}$, $k \in A$.

Алгебра $\tilde{L}(L_{(c)})$ не имеет радикала [8—10] и, следовательно, изоморфна некоторому кольцу непрерывных функций [10]. Поэтому элементы рассматриваемых множеств часто будем называть функциями. Обратный для обратимого в \tilde{A} элемента $g \in \tilde{A}$ будем обозначать g^* . Возможен случай, когда 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 $g^+ \in \tilde{L}_{0c}^+$ символ $[g^+]_{0c}$ обозначает обратный, принадлежащий \tilde{L}_{0c} , а символ $[g^+]_{c+}$ — обратный, принадлежащий $\tilde{L}_{(c)}^+$. Введем проекторы $p^\mp : \tilde{L}_{(-ic)}^+ + \tilde{L}_{(ic)}^- \rightarrow \tilde{L}_{(\pm ic)}^\mp$, действующие по формуле $p^\mp(\alpha\delta + k) = \alpha\delta + k_\mp$, $\alpha \in \mathbb{C}$, $k \in L_{(-ic)}^+ \oplus L_{(ic)}^-$. Для любой функции $g = \alpha\delta + k$, $k \in A$, положим $g^\mp = p^\mp g$. Очевидно, $g^\mp = \alpha\delta + k_\mp$.

3. Если $k \in A$, то через $K(\zeta)$ будем обозначать интеграл $\int_{-\infty}^{\infty} k(t) e^{it\zeta} dt$, рассматриваемый при тех ζ , для которых он существует.

Следующие утверждения вытекают из общих результатов [10] о кольцах абсолютно интегрируемых функций с весом.

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

Вариант теоремы Винера в $\tilde{L}_{(c)}^\mp$. Для обратимости в $\tilde{L}_{(c)}^\mp$ элемента $\alpha\delta + k_\mp$, $\alpha \in \mathbb{C}$, $k_\mp \in L_{(c)}^\mp$, необходимо и достаточно, чтобы выполнялось условие $\alpha[\alpha + K_\mp(\zeta)] \neq 0$, $\mp \operatorname{Im} \zeta \geqslant +c$; $-\infty < \operatorname{Re} \zeta < \infty$.

2. Факторизация в $\tilde{L}_{(c)}$.

1. Пусть $g = \alpha\delta + k$, $\alpha \in \mathbb{C}$, $k \in L_{a\Gamma b}$ такова, что при некотором $c \in [a, b]$ выполняется условие $\alpha[\alpha + K(\lambda - ic)] \neq 0$, $-\infty < \lambda < \infty$.

Определение 1. Индексом g , элемента $\tilde{L}_{(c)}$ (кратко $\pi[g, c]$ либо $\operatorname{ind}[g]_c$) назовем число, равное индексу функции $\alpha + K(\lambda - ic)$ переменной λ вдоль симметрической оси $\{-\infty, \infty\}$, получающейся из $[-\infty, \infty]$ отождествлением концов [1—5, 7—9, 12—14], т. е.

$$\pi[g, c] := \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda [\arg \{ \alpha + K(\lambda - ic) \}].$$

В частности, если $g = \delta - k$, $k \in L$, и $1 - K(\lambda) \neq 0$, $-\infty < \lambda < \infty$, то

$$\pi[g, 0] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \arg [1 - K(\lambda)].$$

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

$$g = [\delta + \gamma_+] * [\delta + \gamma_-], \quad \gamma_\mp \in L_{(c)}^\mp. \quad (4)$$

Эту факторизацию назовем «правильной» в $\tilde{L}_{(c)}$, если хотя бы один из \pm -факторов $\delta + \gamma_\mp$ обратим в своей подалгебре $\tilde{L}_{(c)}^\mp$. Если оба фактора таковы, то (4) назовем «канонической» в $\tilde{L}_{(c)}$ факторизацией.

С помощью изоморфизма соответствующих колец можно перенести в $\tilde{L}_{(c)}$ факторизационные теоремы М. Г. Крейна ([4], § 2; [8, 9]).

Теорема 1. Для того чтобы функция $g = \delta - k$, $k \in L_{(c)}$, допускала каноническую в $\tilde{L}_{(c)}$ факторизацию (4), необходимо и достаточно, чтобы

$$1 - K(\zeta) \neq 0, \quad \operatorname{Im} \zeta = -c; \quad \kappa[g, c] = 0.$$

Если g допускает каноническую в $\tilde{L}_{(c)}$ факторизацию, то последняя является для нее единственной правильной в $\tilde{L}_{(c)}$ факторизацией.

Теорема 2. Пусть для $g = \delta - k$, $k \in L_{(c)}$, выполнены условия $1 - K(\zeta) \neq 0$, $\operatorname{Im} \zeta = -c$; $\kappa[g, c] \neq 0$. Если $\kappa[g, c] > 0$ ($\kappa[g, c] < 0$), то, как бы ни были выбраны различные точки a_1, \dots, a_m ($m \leq |\kappa[g, c]|$) внутри полуплоскости $\operatorname{Im} \zeta \geq -c$ ($\leq -c$) и натуральные числа p_1, \dots, p_m такие, что $\sum_{i=1}^m p_i = |\kappa[g, c]|$, всегда будет существовать единственная правильная факторизация (4), при которой функция $1 + \Gamma_+(\zeta)$ ($1 + \Gamma_-(\zeta)$) будет иметь внутри полуплоскости $\operatorname{Im} \zeta \geq -c$ ($\operatorname{Im} \zeta \leq -c$) своими нулями кратностей p_1, \dots, p_m точки a_1, \dots, a_m , и никаких других нулей не будет. Указанными факторизациями исчерпываются все правильные в $\tilde{L}_{(c)}$ факторизации функции g .

3. Разрешимость парных интегральных уравнений.

1. Предположим, что $k_1 \in L$, $k_2 \in L_{(c)}$, $c > 0$, причем

$$[1 - K_1(\lambda)][1 - K_2(\lambda - ic)] \neq 0, \quad -\infty < \lambda < \infty, \quad (5)$$

а правая часть $f \in L_{0\Omega c}$, будем искать в $L_{0\Omega c}$ решения ϕ уравнения (1). Пусть решение $\phi \in K_{0\Omega c}$ существует, тогда оно будет также решением системы

$$\phi * [\delta - k_1] = f_+ + b_+, \quad \phi * [\delta - k_2] = f_- + b_-, \quad (6)$$

где $b_+ = \{\phi * [\delta - k_1]\}_+ (\in L^+)$, $b_- = \{\phi * [\delta - k_2]\}_- (\in L_{(c)})$.

Согласно варианту теоремы Винера в $\tilde{L}_{(c)}$ при выполнении условия (5) существуют обратные $[\delta - k_1]' \in \tilde{L}$, $[\delta - k_2]' \in \tilde{L}_{(c)}$. Нетрудно установить, что эти обратные допускают представления

$$[\delta - k_1]' = \delta + k_1^1, \quad k_1^1 \in L, \quad [\delta - k_2]' = \delta + k_2^1, \quad k_2^1 \in L_{(c)}, \quad (7)$$

и обладают свойством

$$[1 + K_1^1(\lambda)][1 + K_2^1(\lambda - ic)] \neq 0, \quad -\infty < \lambda < \infty. \quad (8)$$

Используя представления (7), из (6) получаем

$$\phi = [f_+ + b_+] * [\delta + k_1^1] = [f_- + b_-] * [\delta + k_2^1]. \quad (9)$$

Положим

$$\kappa_1 := \kappa[\delta - k_1, 0], \quad \kappa_2 := \kappa[\delta - k_2, c],$$

т. е.

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

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

и рассмотрим отдельно возможные случаи. Число $\kappa = \kappa_1 - \kappa_2$ будем называть индексом уравнения (1) и соответствующего однородного уравнения. Заметим, что условие $f \in L_{0\Omega c}$ является необходимым для разрешимости уравнения (1) в $L_{0\Omega c}$, а условие $f \in \tilde{L}_{0\Omega c}$ — необходимым для разрешимости уравнения (1) в $\tilde{L}_{0\Omega c}$. Если при $f \in L_{0\Omega c}$ существует решение ϕ уравнения (1) в $\tilde{L}_{0\Omega c}$, то необходимо $\phi \in L_{0\Omega c}$.

2. Уравнение (1) с нулевыми индексами κ_1 и κ_2 . Пусть $\kappa_1 = \kappa_2 = 0$. Тогда

$$\kappa[\delta + k_1^1, 0] = -\kappa_1 = 0, \quad \kappa[\delta + k_2^1, c] = -\kappa_2 = 0. \quad (10)$$

В силу теоремы 1 условия (8), (10) обеспечивают канонические в \tilde{L} , $\tilde{L}_{(o)}$ соответственно факторизации элементов $\delta + k_1^1$, $\delta + k_2^1$:

$$\delta + k_1^1 = [\delta + \gamma_{1+}] * [\delta + \gamma_{1-}], \quad \gamma_{1\mp} \in L^{\mp}, \quad (11)$$

$$\delta + k_2^1 = [\delta + \gamma_{2+}] * [\delta + \gamma_{2-}], \quad \gamma_{2\mp} \in L^{\mp}_{(o)}. \quad (12)$$

Используя множители факторизаций (11), (12), образуем функции

$$\delta + x := [\delta + \gamma_{1-}] * [\delta + \gamma_{2+}] \quad (= \varphi_\delta), \quad (13)$$

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

$$\delta + k_{\mp} := [\delta + \gamma_{2\mp}] * [\delta + \gamma_{1\mp}]'.$$

Из (9) с помощью (11), (12) получаем

$$(f_- + b_+) * [\delta + \gamma_{1+}] * [\delta + \gamma_{2+}]' = [f_+ + b_-] * [\delta + \gamma_{2-}] * [\delta + \gamma_{1-}]'. \quad (14)$$

При допущенных предположениях левая и правая части последнего равенства существуют и определяют некоторый элемент из $L_{0\Omega o}$. Если провести очевидные (и допустимые!) алгебраические преобразования, а затем применить проекторы p^{\mp} , то из (14) получим формулы для определения b_{\mp} [8, 9].

Опираясь на эти формулы и формулы (9), найдем выражение для решения $\varphi \in L_{0\Omega o}$ уравнения (1), если только это решение существует. Попутно устанавливается единственность решения в $L_{0\Omega o}$ при его существовании. С другой стороны, проверяется, что при допущенных предположениях и любой функции $f \in L_{0\Omega o}$ полученными формулами для φ действительно определяется некоторое решение в $L_{0\Omega o}$ уравнения (1) с порождающими ядрами k_1 , k_2 и правой частью f .

При этом установлена такая теорема.

Теорема 3. Пусть $k_1 \in L$, $k_2 \in L_{(o)}$, $c > 0$, и выполняется условие (5), а $\kappa_1 = \kappa_2 = 0$. Тогда при любой правой части $f \in L_{0\Omega o}$ парное интегральное уравнение (1) имеет одно и только одно решение $\varphi \in L_{0\Omega o}$. Это решение может быть определено по каждой из формул

$$\varphi(t) = \{f^- + [\delta + k_+] * p^+ (f^+ * [\delta + k_-] - f^- * [\delta + k_+]') * [\delta + k_1^1](t), \quad (15)$$

$$\varphi(t) = \{f^+ + [\delta + k_-]' * p^- (f^- * [\delta + k_+]' - f^+ * [\delta + k_-]) * [\delta + k_2^1](t), \quad (16)$$

$$\varphi(t) = [\delta + x] * \{p^- ([\delta + \omega_+] * f^-) - [f^+]'\} + p^+ ([\delta + \omega_-] * f^+)\}(t). \quad (17)$$

Почти не изменяя рассуждений, теорему 3 можно усилить.

Теорема 4. Пусть выполнены условия теоремы 3. Тогда при любой правой части $f \in L_{0\Omega o}$ уравнение (1) имеет одно и только одно решение $\varphi \in L_{0\Omega o}$. Его можно определить по каждой из формул (15) — (17). Условие $f \in L_{0\Omega o}$ является необходимым для разрешимости уравнения (1) в $L_{0\Omega o}$. Если $f \in L_{0\Omega o}$, то и $\varphi \in L_{0\Omega o}$.

Следствие 1. Пусть условия теоремы 4 выполнены, тогда единственное в $L_{0\Omega o}$ решение φ_δ уравнения (1) с правой частью $f = \delta$ совпадает с функцией $\delta + x$. Решение $\varphi \in L_{0\Omega o}$ уравнения (1) с произвольной правой частью $f \in L_{0\Omega o}$ можно определить через φ_δ по формуле

$$\varphi = \varphi_\delta * \{p^- ([\varphi_\delta]_0 * [\delta + k_1^1] * f^-) - [f^+]'\} + p^+ ([\varphi_\delta]_0 * [\delta + k_2^1] * f^+\}. \quad (18)$$

Замечание. Из (17) следует, что при выполнении условий теоремы 4 решение $\varphi \in \tilde{L}_{0\Omega}$, уравнения (1) с произвольной правой частью $f(t) = \alpha\delta(t) + g(t)$, $\alpha \in \mathbb{C}$, $g \in L_{0\Omega}$, допускает представление

$$\varphi(t) = f(t) + \alpha x(t) + \int_{-\infty}^{\infty} \gamma_n(t, s) g(s) ds, \quad -\infty < t < \infty, \quad (19)$$

где резольвентное ядро определяется формулой

$$\begin{aligned} \gamma_n(t, s) = x(t-s) + \eta(-t)\omega_+(t-s) + \eta(t)\omega_-(t-s) + \int_{-\infty}^0 x(t-r)\omega_+(r-s) dr \\ + \int_0^\infty x(t-r)\omega_-(r-s) dr, \quad -\infty < t, \quad s < \infty; \end{aligned} \quad (20)$$

$$\eta(t) := 1 \text{ при } t \geq 0, \quad \eta(t) := 0 \text{ при } t < 0.$$

При $f \in L_{0\Omega}$ формула (20) в рассматриваемых условиях принимает вид

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

3. Формула (18) справедлива и в более общем случае. Справедлива такая теорема.

Теорема 5 (о связи решений). Пусть $k_1 \in L$, $k_2 \in L_{(c)}$; $c > 0$, и выполнено условие (5), а уравнение (1) с правой частью $\tilde{f} = 0$ имеет решение $\varphi_0 \in \tilde{L}_{0\Omega}$, обладающее обратными $[\varphi_0]_0$ и $[\varphi_0]_c$ в \tilde{L} и $\tilde{L}_{(c)}$ соответственно.

Тогда при любой правой части $f \in \tilde{L}_{0\Omega}$ одно из решений $\varphi \in \tilde{L}_{0\Omega}$ уравнения (1) можно определить по формуле (18).

4. Уравнение (1) при $n = 0$. Пусть

$$\kappa_1 \neq 0, \quad \kappa_2 \neq 0, \quad \kappa_1 - \kappa_2 = 0, \quad (21)$$

а остальные условия прежние (как в теореме 4).

Перейдем от уравнения (1) к эквивалентному

$$\rho^- \{\sigma * [\delta - v_1]\} = f^-, \quad \rho^+ \{\sigma * [\delta - v_2]\} = f^+, \quad (22)$$

где $v_1 \in L$, $v_2 \in L_{(c)}$:

$$\delta - v_j = [\delta + r] * [\delta - k_j], \quad j = 1, 2, \quad \sigma = \varphi * [\delta + r]',$$

а функция $\delta + r$ любая такая, что

$$\delta + r, \quad [\delta + r]' \in \tilde{L}_{0\Omega}, \quad \kappa[\delta + r, 0] = \kappa[\delta + r, c] = -\kappa_2.$$

В качестве $\delta + r$ можно взять, например, функцию $\{\delta + 4c[e^{-2at}]_+\}^{-m}$, где подразумевается «сверточное» возведение в степень в алгебре $\tilde{L}_{0\Omega}$. Если, например, $g, g' \in \tilde{L}_{0\Omega}$, то $g^m := g * g$; $g^{-3} = g' * g' * g'$. Легко видеть, что вместе с условием (5) выполняются такие:

$$\begin{aligned} [1 - V_1(\lambda)][1 - V_2(\lambda - ic)] &\neq 0, \quad -\infty < \lambda < \infty, \\ \kappa[\delta - v_1, 0] = \kappa[\delta + r, 0] + \kappa[\delta + k_1, 0] &= -\kappa_2 + \kappa_1 = \kappa = 0, \\ \kappa[\delta - v_2, c] = \kappa[\delta + r, c] + \kappa[\delta + k_2, c] &= -\kappa_2 + \kappa_2 = 0. \end{aligned} \quad (23)$$

Следовательно к уравнению (22) применима теорема 4. Она показывает, что это уравнение при любой правой части $f \in \tilde{L}_{0\Omega}$ имеет единственное

М. Г. Крейна* $\{\chi_i\}_{i=0}^{n_1-1}$ решений $\chi_i \in L^+$ ($i = 0, \dots, n_1 - 1$) уравнения (25), состоящего из функций, стремящихся к нулю при $t \rightarrow \infty$, по формулам

$$\Phi_i(t) = \chi_i(-t)*[\delta(t) + \gamma_{i+}(t)], \quad -\infty < t < \infty; \quad i = 0, \dots, n_1 - 1.$$

Если при условиях теоремы 8 индекс κ уравнения (1) положительный, то $n_1 > 0$. В силу свойства индекса $\kappa[\delta + k_1^1, 0] < 0$. Согласно теореме 2 функция $1 + \Gamma_{1+}(\zeta)$, $\Gamma_{1+}(\zeta) = \int_0^\infty \gamma_{1+}(t) e^{it\zeta} dt$, определяемая правильной факторизацией (11), имеет внутри полуплоскости $\operatorname{Im} \zeta < 0$ точку $n_1 = \kappa$ нулей $\beta_1, \dots, \beta_{n_1}$ с учетом их кратностей, которые могут быть не переданы. Соответствующей подстановкой в левую часть уравнения (1) можно убедиться в справедливости такой формулы для решений соответствующего ему однородного уравнения:

$$\Phi_{\beta_k}(t) = [\delta + x(t)] * [e^{-t\beta_k t}]_+, \quad -\infty < t < \infty, \quad (26)$$

где β_k — произвольный из нулей указанной функции, выбранных так, чтобы $\operatorname{Im} \beta_k < -c$.

Полагая в (26) $\beta_k = -(c+k)t$; $k = 1, \dots, \kappa$, можно получить базис решений $\{\Phi_k\}_1^n$ однородного уравнения (1) в $L_{0\Gamma_0}$, минуя связь с уравнением (25):

$$\Phi_k(t) = [\delta + x(t)] * [e^{-(c+k)t}]_+, \quad k = 1, \dots, \kappa, \quad \kappa > 0. \quad (27)$$

В рассматриваемом случае $\kappa > 0$, формулу общего решения в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$ уравнения (1) получаем в виде $\bar{\phi} = \phi(t) + \sum_{k=1}^{\kappa} c_k \Phi_k$, где c_k — произвольны постоянные, $\phi(t)$ определяется теоремой 7 и формулой (17), а $\Phi_k(t)$ — формулами (27), в которых $\delta + x$ строится по формуле (13) при $\beta_k = -(c+k)t$.

Из теоремы 8 непосредственно следует такая теорема.

Теорема 9. Пусть $k_1 \in L$, $k_1 \in L_{(c)}$; $c > 0$, и выполнены условия (5), $n_1 = 0$, а индекс κ уравнения (1) отрицательный ($n_1 = -\kappa < 0$). Тогда однородное парное уравнение (1) не имеет в $L_{0\Gamma_0}$ решений, отличных от нуля.

Перейдем к рассмотрению неоднородного уравнения (1) при условиях теоремы 9.

В этом случае по теореме 1 функция $\delta + k_2^1$ имеет каноническую факторизацию (12), а по теореме 2 функция $\delta + k_1^1$ допускает бесконечное множество правильных факторизаций (11).

Вместе с каждой фиксированной правильной в \tilde{L} факторизацией (11) и данной функцией $f \in \tilde{L}_{0\Gamma_0}$ будем рассматривать такую функцию: $h_+^f \in L^+ : h_+^f = p^+ \{ f^+ * [\delta + k_+] - f^- * [\delta + k_-] \}$ и ее преобразование Фурье $H_+^f(\zeta)$ ($\operatorname{Im} \zeta \geq 0$). Справедлива теорема.

Теорема 10. Пусть выполнены условия теоремы 9. Тогда для разрешимости в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$ неоднородного уравнения (1) с правой частью $f \in \tilde{L}_{0\Gamma_0}$ необходимо, чтобы при любой, и достаточно — при какой-нибудь одной, правильной факторизации (11) выполнялись $|n_1|$ дополнительные условия: если $1 + \Gamma_{1+}(\alpha_k) = 0$, то $H_+^f(\alpha_k) = 0$ ($\operatorname{Im} \alpha_k > 0$, $k = 0, \dots, |n_1| - 1$). При этом каждый нуль α_k ($\operatorname{Im} \alpha_k > 0$) функции $1 + \Gamma_{1+}(\zeta)$ считается столько раз, сколько его кратность.

Если уравнение (1) разрешимо в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$ при некотором $f \in \tilde{L}_{0\Gamma_0}$, то решение в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$ единствено и может быть определено как по следующему

* ОД-базисе см., например [4, с. 51, 52]; см. также [5, 14].

формуле:

$$\phi = \{f + [\delta + \gamma_{1+}] * [\delta + \gamma_{1+} k_0^* h_+] * [\delta + k_1^1],$$

так и по формулам (16), (17), где $\delta + \gamma_{1\mp}$ — множители произвольной правильной факторизации (11). Условие $f \in \tilde{L}_{0\Gamma_0}$ является необходимым для разрешимости уравнения (1) в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$. Если при некотором $f \in L_{0\Gamma_0}$ уравнение (1) имеет решение $\phi \in \tilde{L}_{0\Gamma_0}$, то $\phi \in L_{0\Gamma_0}$.

Следствие 2. При выполнении предположений теоремы 9 уравнение (1) с правой частью $f = \delta$ решений в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$ не имеет.

6. Из теорем 3—10 с учетом того, что условие $x_2 = 0$ введено без ограничения общности, получается следующий критерий однозначной разрешимости уравнения (1) в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$.

Предложение 1. Пусть $k_1(t)$, $k_2(t) \exp(ct) \in L_1(-\infty, \infty)$; $c > 0$, и выполнено условие (5). Тогда для однозначной разрешимости в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$ уравнения (1) при любой правой части $f \in \tilde{L}_{0\Gamma_0}$ необходимо и достаточно, чтобы его индекс равнялся нулю: $n = 0$.

При выполнении этого условия единственное в $\tilde{L}_{0\Gamma_0}$ решение уравнения (1) с произвольной правой частью $f \in \tilde{L}_{0\Gamma_0}$ может быть определено по формуле (17), в которой положено

$$\delta + x := [\delta + \gamma_{1-}] * [\delta + \gamma_{2+}] * [\delta + r] \quad (= \Phi_0); \quad (28)$$

$\delta + \gamma_{1\mp}$ — факторы канонических факторизаций

$$[\delta + k_j^1] * [\delta + r]_{0\Gamma_0}' = [\delta + \gamma_{j+}] * [\delta + \gamma_{j-}], \quad j = 1, 2; \quad \gamma_{j\mp} \in L^{\mp}, \quad \gamma_{x\mp} \in L_{(a)}^{\mp},$$

а функции $\delta + k_j$, $\delta + \omega_{\mp}$, $\delta + r$, Φ_0 определены выше.

Отметим, что при $x_2 = 0$ следует положить $r = 0$, тогда получим теорему 4. Формулой (28) определяется единственное при условиях теорем 4, б решение $\Phi_0 \in \tilde{L}_{0\Gamma_0}$ уравнения (1) с правой частью $f = \delta$.

4. Нетеровость оператора $I - K_n$. Введенную выше алгебру $L_{0\Gamma_0}$ можно рассматривать, в частности, и как базисово пространство всех комплекснозначных измеримых функций, для которых существует и конечен приемлемый за новую норму в $L_{0\Gamma_0}$ интеграл

$$\|k(t)\|_{L_{0\Gamma_0}} := \int_{-\infty}^{\infty} |k(t)| (1 + e^{it}) dt, \quad k \in L_{0\Gamma_0}. \quad (29)$$

Эта норма оказывается топологически эквивалентной указанной в п. 1.

Определяемый левой частью уравнения (1) оператор $I - K_n : L_{0\Gamma_0} \rightarrow L_{0\Gamma_0}$, действующий по формуле

$$(I - K_n) \Phi = ((\delta - k_2) * \Phi)^+ + ((\delta - k_1) * \Phi)^-,$$

$\Phi \in L_{0\Gamma_0}$, будет при этом линейным ограниченным оператором, определенным во всем пространстве, и следовательно, замкнутым. Для нормы оператора K_n в $L_{0\Gamma_0}$ справедлива оценка

$$\|K_n\|_{L_{0\Gamma_0}} \leq 2(\|k_1\|_L + \|k_2\|_{L_{(a)}}).$$

Для действующего в $L_{0\Gamma_0}$ оператора $I - K_n$ сопряженным является действующий в сопряженном пространстве $\dot{L}_{0\Gamma_0}$ оператор $I - K_n^*$, определяемый в нем левой частью трааспонированного к парному (1) интегрального уравнения типа свертки с двумя ядрами

$$\psi(t) \rightarrow \int_{-\infty}^0 k_1(s-t) \psi(s) ds \rightarrow \int_0^\infty k_2(s-t) \psi(s) ds = f(t), \quad -\infty < t < \infty. \quad (30)$$

Оператор $I - K_n : L_{0\Gamma_0} \rightarrow L_{0\Gamma_0}$, как можно показать, является нормально разрешимым. Это означает, что его область значений замкнута.

Действительно, если $k_1(t), k_2(t) \exp(it) \in L_1(-\infty, \infty)$; выполнено условие (б), а $\kappa_1 = 0, \kappa \geq 0$, то в силу теорем 3—8 область значений этого оператора совпадает со всем пространством. Если же, при прочих условиях, $\kappa_1 = 0, \kappa < 0$, то с помощью формулы (17) устанавливаем оценку, справедливую для любого элемента $\Phi \in L_{0\Omega_c} (= D(I - K_\kappa))$:

$$\|\Phi\|_{L_{0\Omega_c}} \leq m \| (I - K_\kappa) \Phi \|_{L_{0\Omega_c}}, \quad \Phi \in L_{0\Omega_c}$$

с вычисляемой единой для всех $\Phi \in L_{0\Omega_c}$ постоянной $m > 0$. Эта оценка показывает корректную разрешимость уравнения (1), а также и его нормальную разрешимость [15]. Нетеровость оператора $I - K_\kappa$ в $L_{0\Omega_c}$ означает, что он нормально разрешим (что равносильно нормальной разрешимости уравнения (1) в $L_{0\Omega_c}$) и его дефектные числа конечны. Нормальная разрешимость оператора $I - K_\kappa$ имеет место в силу сказанного. Для установления конечности дефектных чисел доказывается, что решения однородного уравнения (30) в $L_{0\Omega_c}$, конечность числа которых показана в [16], совпадают с его решениями в $L_{0\Omega_c}$, а решения в $L_{0\Omega_c}$ однородного уравнения (1), конечность числа которых следует из теорем 3, 8, 9, совпадают с его решениями в сопряженном к $L_{0\Omega_c}$ пространстве.

Следуя указанному пути и учитывая, что условие $\kappa_1 = 0$ не ограничивает общности, получаем такое предложение.

Предложение 2. Пусть $k_1(t), k_2(t) \exp(it) \in L_1(-\infty, \infty)$; $c > 0$, и выполняется условие (б). Тогда действующий в банаховом пространстве $L_{0\Omega_c}$ линейный ограниченный оператор $I - K_\kappa$ является нетеровым и имеет d -характеристику (α, β) [4]:

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

Под d -характеристикой [2] оператора $I - K_\kappa$ понимается пара его дефектных чисел (α, β) :

$$\alpha := \dim \text{Ker } [I - K_\kappa] \text{ в } L_{0\Omega_c},$$

$$\beta := \dim \text{Coker } [I - K_\kappa] \text{ в } L_{0\Omega_c}^*$$

Индекс оператора $I - K_\kappa$ в $L_{0\Omega_c}$ вычисляется по обычной формуле $\kappa_{I-K_\kappa} = \alpha - \beta$ и совпадает с индексом κ уравнения (1). Для изучаемых парных уравнений и транспонированных к ним уравнений типа свертки с двумя ядрами, как и для уравнений Винера — Хопфа, в отличие от фредгольмовых уравнений, имеет место следующее: если однородное уравнение (1) имеет нетривиальное решение в основном пространстве $L_{0\Omega_c}$, то соответствующее однородное уравнение (30) не имеет ненулевых решений в сопряженном пространстве $L_{0\Omega_c}^*$. Если же однородное уравнение (30) имеет в $L_{0\Omega_c}^*$ нетривиальные решения, то однородное парное уравнение (1) не имеет их в сопряженном к $L_{0\Omega_c}^*$ пространстве.

Таким образом, одно из дефектных чисел оператора $I - K_\kappa$ и оператора $I - K_\kappa^*$ всегда равно нулю.

В силу нормальной разрешимости оператора $I - K_\kappa$ в $L_{0\Omega_c}$ условиям разрешимости неоднородного уравнения (1) в $L_{0\Omega_c}$, указанным в теореме 10, можно придать обычный вид:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \psi_h(t) dt = 0, \quad h = 1, \dots, |\kappa|,$$

где $\{\psi_h(t)\}_{h=1}^{|\kappa|}$ — базис решений однородного уравнения (30) в $L_{0\Omega_c}^*$ [16]. Кратко результат о нетеровости оператора $I - K_\kappa$ отражен в [17].

1. Гахов Ф. Д., Черский Ю. И. Особые интегральные уравнения типа свертки // Изв. АН СССР. Сер. мат. — 1956. — 20, № 1. — С. 33—52.
2. Гахов Ф. Д., Черский Ю. И. Интегральные уравнения типа свертки // Докл. АН СССР. — 1954. — 99, № 2. — С. 197—199.
3. Гахов Ф. Д., Черский Ю. И. Особые интегральные уравнения типа свертки и плоская задача типа задачи Римана // Учен. зап. Казан. ун-та. — 1954. — 114, № 8. — С. 21—23.

4. Крейн М. Г. Интегральные уравнения на полуупрямой с ядрами, зависящими от разности аргументов // Успехи мат. наук.— 1958.— 13, вып. 5.— С. 8—120.
5. Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. О парном интегральном уравнении и его транспонированном. I // Теорет. и прикл. математика.— 1958.— Вып. 1.— С. 58—81.
6. Рапопорт И. М. О некоторых «парных» интегральных и интегро-дифференциальных уравнениях // Сборник трудов института математики АН УССР.— Киев: Ин-т математики АН УССР.— 1949.— 12.— С. 102—118.
7. Гахов Ф. Д., Ческий Ю. И. Уравнения типа свертки.— М.: Наука, 1978.— 296 с.
8. Полетаев Г. С. О парных интегральных уравнениях с ядрами из различных банаховых алгебр.— М., 1973.— 30 с.— Деп. в ВИНИТИ, № 6426-73Д.
9. Полетаев Г. С. О парных интегральных уравнениях с ядрами из различных банаховых алгебр. I // Функцион. анализ.— 1974.— Вып. 3.— С. 134—145.
10. Гельфанд И. М., Райков Д. А., Шалюс Г. Е. Коммутативные нормированные кольца.— М.: Физматгиз, 1960.— 316 с.
11. Наймарк М. А. Нормированные кольца.— М.: Наука, 1968.— 664 с.
12. Гахов Ф. Д. Краевые задачи.— М.: Физматгиз, 1963.— 379 с.
13. Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. Теория вольтерровых операторов в гильбертовом пространстве и ее приложения.— М.: Наука, 1967.— 508 с.
14. Гохберг И. Ц., Фельдман И. А. Уравнения в свертках и проекционные методы их решения.— М.: Наука, 1971.— 352 с.
15. Крейн С. Г. Линейные уравнения в банаховом пространстве.— М.: Наука, 1971.— 104 с.
16. Полетаев Г. С. Об уравнении, транспонированном к парному с ядрами из различных банаховых алгебр функций.— М., 1974.— 22 с.— Деп. в ВИНИТИ, № 1895-74 Д.
17. Полетаев Г. С. О парных интегральных уравнениях с ядрами, зависящими от разности аргументов // IV школ. по теории операторов в функцион. пространствах: Тез. докл.— Минск, 1978.— 117 с.

Получено 29.05.90