

МЕТОД ОПЕРАТОРНЫХ ТОЖДЕСТВ И ЗАДАЧА ОБРАЩЕНИЯ ОДНОГО КЛАССА ИНТЕГРАЛЬНЫХ ОПЕРАТОРОВ

Аришава Е.А.

Харьковский национальный университет
строительства и архитектуры, Харьков, Украина

Постановка общей проблемы и анализ публикаций по теме исследования Метод операторных тождеств был впервые применен В.А. Амбарцумяном при изучении проблем астрофизики [1]. Затем В.В. Соболев [2], В.В. Иванов [3] применили коммутационные соотношения для решения интегральных уравнений, которые возникают в задачах переноса излучения и рассеивания света.

В этих работах использовалась связь интегрального оператора с разностным ядром и оператора дифференцирования, т.е. в коммутационном соотношении присутствовал неограниченный оператор. Такой подход приводил к существенным трудностям при построении общей математической теории.

Наиболее весомый вклад в разработку представленной тематики сделал Л.А. Сахнович [4]. Было предложено вместо оператора дифференцирования использовать несамосопряженный оператор интегрирования. При этом Л.А. Сахновичем рассматривался класс уравнений вида

$$Sf = \frac{d}{dx} \int_0^{\infty} S(x-t)f(t)dt = \phi(x), \quad (1)$$

который является наиболее общим классом уравнений с разностным ядром. Это дало возможность Л.А. Сахновичу с единой точки зрения исследовать различные виды уравнений с разностным ядром как первого, так и второго рода.

Основная идея метода состоит в доказательстве конечномерности соответствующего интегрального оператора. В этом случае обратный оператор к данному интегральному оператору строится при помощи функций, которые определяют вырожденность коммутационного оператора.

В работах И.И. Кальмушевского [5], А.Б. Нерсесяна [6], А.Л. Сахновича [7], А.А. Янцевича, В.А. Золотарева [8] и др. метод операторных тождеств использовался при изучении систем интегральных уравнений с разностным ядром, сумматорных уравнений с матрицей коэффициентов Тёплица, двумерных интегральных уравнений.

Целью представленной публикации является обобщение метода операторных тождеств для обращения других классов интегральных операторов.

Перейдем к изложению основных результатов, полученных автором статьи.

Построение обратного оператора Рассмотрим задачу обращения оператора вида

$$Sf = L_x(\alpha) \int_0^{\omega} S(x, t) f(t) dt, \quad (2)$$

с ядром $S(x, t)$, которое удовлетворяет дифференциальному уравнению в частных производных гиперболического типа

$$(L_x(\alpha) - L_t(\alpha))S(x, t) = 0, \quad L_x(\alpha) = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \alpha \frac{\partial}{\partial x}, \quad \alpha = \bar{\alpha} \neq 0. \quad (3)$$

Теорема 1. Для любого ограниченного оператора вида (2) с ядром, которое удовлетворяет условиям (3), имеют место соотношения:

$$(A_0 S - S A_0^*)f = \int_0^{\omega} (M_1(x) + \frac{1 - e^{-\alpha t}}{\alpha} M_2(x) + M_3(t) + \frac{1 - e^{-\alpha x}}{\alpha} M_4(t)) f(t) dt, \quad (4)$$

где

$$A_0 = L_x^{-1}(\alpha), \quad M_1(x) = S(x, 0), \quad M_2(x) = S'(x, 0), \quad M_3(t) = -S(0, t),$$

$$M_4(t) = -S'(0, t), \quad f(t) \in L_2(0, \omega).$$

Следствие. Если оператор S имеет ограниченный обратный T , тогда

$$\text{верно представление: } (T A_0 - A_0^* T) f = \int_0^{\omega} R(x, t) f(t) dt,$$

$$\text{где } R(x, t) = \sum_{i=1}^4 P_i^*(t) Q_i(x), \quad \text{кроме того, для } P_i(t), Q_i(x), \quad (i = \overline{1, 4})$$

выполняются соотношения вида:

$$\begin{aligned} S^* P_1 &= 1, & S^* P_2 &= M_3^*(t), & S^* P_3 &= M_4^*(t), & S^* P_4 &= \frac{1 - e^{-\alpha t}}{\alpha}, \\ S Q_1 &= M_1(x), & S Q_2 &= 1, & S Q_3 &= \frac{1 - e^{-\alpha x}}{\alpha}, & S Q_4 &= M_2(x). \end{aligned} \quad (5)$$

Теорема 2. Если оператор S ограничен вместе со своим обратным и существуют функции $P_i(t), Q_i(x)$, $(i = \overline{1, 4})$, которые удовлетворяют соотношениям (5), тогда для оператора $T = S^{-1}$ имеет место интегральное представление:

$$Tf = L_x(\alpha) \int_0^{\omega} f(t) L_t(-\alpha) \Phi(x, t) dt,$$

где $\Phi(x, t)$ выражается через ядро оператора $R = T A_0 - A_0^* T$, $f(t) \in L_2(0, \omega)$.

Полученные результаты перенесены на случай обобщенных функций вида: $f(x) = \gamma\delta(x) + \beta\delta(\omega - x) + g(x)$, $g(x) \in L_2(0, \omega)$, $\delta(x)$ – дельта-функция Дирака.

Уравнение со специальной правой частью На основе полученных результатов рассмотрим уравнение со специальной правой частью, которое играет существенную роль в астрофизике, теории переноса излучения

$$Sf = e^{i\lambda x},$$

где S – оператор вида (2).

Лемма 1. Если функции $M_1(x), M_2(x), x, \frac{1-e^{-\alpha x}}{\alpha}$ и 1 , где $M_1(x), M_2(x)$ определены формулами (5), принадлежат области значений оператора $S - R_S$, тогда R_S плотно в $L_2(0, \omega)$.

Доказательство. Пусть

$$SL_m = x^{m-1}, \quad (m = 1, 2, \dots). \quad (6)$$

Покажем, что существуют функции L_m , которые удовлетворяют соотношениям (6). Полагая в (4) сначала, $f = \frac{1}{\alpha}L_m$, а потом $f = \frac{1}{m}L_{m+1}$ и складывая полученные результаты, имеем:

$$\begin{aligned} \frac{x^{m+1}}{\alpha m(m+1)} = & S \left[\int_x^\omega \frac{1-e^{\alpha(x-t)}}{\alpha} \left\{ \frac{1}{\alpha}L_m + \frac{1}{m}L_{m+1} \right\} dt + \int_0^\omega \left\{ \frac{1}{\alpha}L_m + \frac{1}{m}L_{m+1} \right\} dt \cdot N_1(x) + \right. \\ & \left. + \int_0^\omega \frac{1-e^{-\alpha t}}{\alpha} \left\{ \frac{1}{\alpha}L_m + \frac{1}{m}L_{m+1} \right\} dt \cdot N_2(x) + \int_0^\omega M_3(t) \left\{ \frac{1}{\alpha}L_m + \frac{1}{m}L_{m+1} \right\} dt \cdot N_3(x) + \right. \\ & \left. + \int_0^\omega M_4(t) \left\{ \frac{1}{\alpha}L_m + \frac{1}{m}L_{m+1} \right\} dt \cdot N_4(x) \right], \end{aligned}$$

где функции $N_i(x), i = \overline{1, 4}$, такие, что

$$SN_1 = M_1(x), SN_2 = M_2(x), SN_3 = 1, SN_4 = \frac{1-e^{-\alpha x}}{\alpha}.$$

Эти функции существуют, так как $M_1(x), M_2(x), 1, \frac{1-e^{-\alpha x}}{\alpha}$ из R_S .

Следовательно,

$$\begin{aligned} \frac{L_{m+2}}{m(m+1)} &= \int_x^\omega \frac{1-e^{\alpha(x-t)}}{\alpha} \left\{ L_m + \frac{\alpha}{m} L_{m+1} \right\} dt + \int_0^\omega \left\{ L_m + \frac{\alpha}{m} L_{m+1} \right\} dt \cdot N_1(x) + \\ &+ \int_0^\omega \frac{1-e^{-\alpha t}}{\alpha} \left\{ L_m + \frac{\alpha}{m} L_{m+1} \right\} dt \cdot N_2(x) + \int_0^\omega M_3(t) \left\{ L_m + \frac{\alpha}{m} L_{m+1} \right\} dt \cdot N_3(x) + \\ &+ \int_0^\omega M_4(t) \left\{ L_m + \frac{\alpha}{m} L_{m+1} \right\} dt \cdot N_4(x). \end{aligned} \quad (7)$$

По условию существуют $L_1(x) = N_3(x), L_2(x) = S^{-1}x$. Соотношения (7) определяют все последующие члены последовательности $L_m(x)$. Таким образом, $x^m \in R_s$ при $m = 0, 1, 2, \dots$

Лемма 2. Пусть существуют такие функции $N_i \in L_2(0, \omega), i = \overline{1, 4}$, что выполняются равенства:

$$SN_1 = M_1(x), SN_2 = M_2(x), SN_3 = 1, SN_4 = \frac{1-e^{-\alpha x}}{\alpha}. \quad (8)$$

Тогда верны соотношения:

$$S^* \hat{M}_1 = 1, S^* \hat{M}_2 = \frac{1-e^{-\alpha t}}{\alpha}, S^* \hat{M}_3 = \overline{M_3(t)}, S^* \hat{M}_4 = \overline{M_4(t)},$$

где

$$\begin{aligned} \hat{M}_1(t) &= \overline{N_3(\omega-t)}, & \hat{M}_2(t) &= \overline{N_4(t)}, \\ \hat{M}_3(t) &= \frac{1-e^{\alpha(\omega-t)}}{\alpha} + \overline{N_1(\omega-t)} - \frac{1-e^{\alpha\omega}}{\alpha} \overline{N_2(t)}, \\ \hat{M}_4(t) &= -\alpha \overline{N_1(\omega-t)} - \overline{N_2(\omega-t)} - \alpha \overline{N_1(t)} - 1. \end{aligned}$$

Теорема 3. Если оператор S ограниченный и существуют функции $N_i \in L_2(0, \omega), i = \overline{1, 4}$, удовлетворяющие равенствам (8), тогда имеют место соотношения:

$$\begin{aligned} SB(x, \lambda) &= e^{i\lambda x}, \text{ где} \\ B(x, \lambda) &= u(x, \lambda) + \frac{i\lambda\alpha - \lambda^2}{\alpha + 2i\lambda} \int_0^x u(t, \lambda) \cdot (e^{i\lambda(t-x)} + e^{(\alpha+i\lambda)(x-t)}) dt, \\ u(x, \lambda) &= a(\lambda)N_1(x) + b(\lambda)N_2(x) + c(\lambda)N_3(x) + d(\lambda)N_4(x), \\ a(\lambda) &= \int_0^\omega e^{i\lambda t} (i\lambda\alpha - \lambda^2) N_3(\omega-t) dt, \quad b(\lambda) = \int_0^\omega e^{i\lambda t} (i\lambda\alpha - \lambda^2) N_4(t) dt, \\ c(\lambda) &= \int_0^\omega e^{i\lambda t} (i\lambda\alpha - \lambda^2) \left(\frac{1-e^{\alpha(\omega-t)}}{\alpha} + N_1(\omega-t) - \frac{1-e^{\alpha\omega}}{\alpha} N_2(t) \right) dt, \\ d(\lambda) &= \int_0^\omega e^{i\lambda t} (i\lambda\alpha - \lambda^2) (-\alpha N_1(\omega-t) - N_2(\omega-t) - \alpha N_1(t) - 1) dt. \end{aligned}$$

Решение задачи фильтрации нестационарных случайных процессов В качестве примера рассмотрим интегральный оператор

$$SG = \int_0^{\omega} K(x, t)G(t, \tau)dt, \quad (9)$$

где $K(x, t) = g(x-t)e^{-\frac{\alpha(x+t)}{2}} + f(x+t)$ – корреляционная функция случайного входного процесса, $f(x+t)$ – эрмитово–неотрицательна, τ фиксированный параметр. Интегральные операторы такого вида встречаются при решении задачи фильтрации нестационарного случайного сигнала на конечном интервале [9]. Оператор (9) можно записать в виде

$$SG = \left(\frac{d^2}{dx^2} + \alpha \frac{d}{dx} \right) \int_0^{\omega} S(x, t)G(t, \tau)dt,$$

где $S(x, t) = g_1(x-t)e^{-\alpha(x+t)/2} + f_1(x+t)$ – ядро оператора S .

Пусть $S(x, t) = \frac{\text{sign}(x-t)}{\nu} e^{-\nu|x-t|} e^{-\frac{\alpha(x+t)}{2}} + e^{-(\nu+\frac{\alpha}{2})(x+t)}$. Тогда

$$M_1(x) = S(x, 0) = \left(1 + \frac{1}{\nu} \right) e^{-(\nu+\frac{\alpha}{2})x}, \quad M_2(x) = S'(x, 0) = \left(-1 - \frac{\alpha}{2\nu} - \nu - \frac{\alpha}{2} \right) e^{-(\nu+\frac{\alpha}{2})x},$$

$$M_3(t) = -S(0, t) = \left(\frac{1}{\nu} - 1 \right) e^{-(\nu+\frac{\alpha}{2})t}, \quad M_4(t) = -S'(0, t) = \left(1 + \frac{\alpha}{2\nu} - \nu - \frac{\alpha}{2} \right) e^{-(\nu+\frac{\alpha}{2})t}.$$

Решая уравнения (5) в классе функций $f(x) = \gamma\delta(x) + \beta\delta(\omega-x) + g(x)$, где $g(x) \in L_2(0, \omega)$, получаем

$$P_1(t) = \frac{\nu}{\alpha} e^{\alpha t} + \frac{2\nu}{\alpha(\nu-1)} \left(\frac{\nu}{\alpha-2\nu} - \frac{1}{\alpha+2\nu} \right) \delta(t) + \frac{2\nu}{\alpha(2\nu-\alpha)} e^{\alpha\omega} \delta(\omega-t),$$

$$P_2(t) = \frac{4}{\alpha^2 - 4\nu^2} \delta(t), \quad P_3(t) = \frac{4\nu}{(\nu-1)(4\nu^2 - \alpha^2)} \left(1 + \frac{\alpha}{2\nu} - \nu - \frac{\alpha}{2} \right) \delta(t),$$

$$P_4(t) = \frac{\nu}{\alpha^2} e^{\alpha t} + \frac{2\nu}{\alpha^2} \left(\frac{1}{\alpha+2\nu} - \frac{e^{\alpha\omega}}{\alpha-2\nu} \right) \delta(\omega-t) + \frac{\nu}{\alpha^2} + \frac{8\nu^2(\nu+1)}{\alpha^2(\alpha^2-4\nu^2)(\nu-1)} \delta(t),$$

$$Q_2(t) = -\frac{\nu}{\alpha} e^{\alpha t} - \frac{2\nu}{\alpha(\nu+1)} \left(\frac{1}{\alpha+2\nu} + \frac{1}{\alpha-2\nu} \right) \delta(t) + \frac{2\nu}{\alpha(\alpha-2\nu)} e^{\alpha\omega} \delta(\omega-t)$$

$$Q_3(t) = -\frac{\nu}{\alpha^2} e^{\alpha t} + \frac{8\nu^2(\nu-1)}{\alpha^2(4\nu^2-\alpha^2)(\nu+1)} \delta(t) - \frac{\nu}{\alpha^2} + \frac{2\nu}{\alpha^2} \left(\frac{e^{\alpha\omega}}{\alpha-2\nu} - \frac{1}{\alpha+2\nu} \right) \delta(\omega-t),$$

$$Q_1(t) = \frac{4}{4\nu^2 - \alpha^2} \delta(t), \quad Q_4(t) = \frac{4\nu}{(\nu+1)(4\nu^2 - \alpha^2)} \left(-1 - \frac{\alpha}{2\nu} - \nu - \frac{\alpha}{2} \right) \delta(t).$$

Обобщенные коммутационные соотношения Рассмотрим задачу обращения оператора S вида

$$Sf = e^{-x} \frac{d}{dx} \int_0^{\infty} e^{-t} S(x, t) f(t) dt. \quad (10)$$

Пусть операторы R и T определены следующим образом

$$Rf = f(x) - 2 \int_0^x \text{sh}(x-t) f(t) dt, \quad Tf = f(x) - 2 \int_x^{\infty} e^{x-t} f(t) dt,$$

а ядро оператора (10) удовлетворяет уравнению

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} - 2 \frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial t} - 2I \right) S(x, t) = 0.$$

Если предположить, что $S(x, t) = e^{x+3t} \tilde{S}(x, t)$, тогда для конечномерности оператора $S - RST$ достаточно, чтобы $\tilde{S}(x, t)$ удовлетворяло уравнению

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} + \frac{\partial^2}{\partial x^2} \right) \tilde{S}(x, t) = 0.$$

Легко доказать, что имеют место соотношения:

$$(S - RST)f = \int_0^{\infty} (K_1(x)L_1(t) + K_2(x)L_2(t))f(t) dt,$$

где $K_1(x) = 4\text{sh}x$, $K_2(x) = -2\text{sh}x$, $L_1(t) = e^{-t} \int_0^t S(0, \xi) d\xi$, $L_2(t) = S(0, t)$.

Используя изложенный подход, можно рассмотреть случай операторного тождества $S - RSR^* = P_n$. Тогда

$$\begin{aligned} (S - RSR^*)f &= Sf(x) - RS \left(f(x) - \int_x^{\infty} e^{t-x} f(t) dt + \int_x^{\infty} e^{x-t} f(t) dt \right) = \\ &= Sf(x) - R \left(Sf(x) - e^{-x} \frac{d}{dx} \int_0^{\infty} e^{-t} S(x, t) \int_t^{\infty} e^{\xi-t} f(\xi) d\xi dt + \right. \\ &\left. + e^{-x} \frac{d}{dx} \int_0^{\infty} e^{-t} S(x, t) \int_t^{\infty} e^{t-\xi} f(\xi) d\xi dt \right) = \int_0^{\infty} (O_1(x)H_1(t) + O_2(x)H_2(t))f(t) dt, \end{aligned}$$

где $O_1(x) = -2\text{sh}x$, $O_2(x) = -4\text{sh}x$, $H_1(t) = e^{-t} S(0, t)$,

$$H_2(t) = \int_0^t \text{sh}(t-\xi) e^{-\xi} S(0, \xi) d\xi,$$

а ядро $S(x, t)$ удовлетворяет дифференциальному уравнению

$$\left[\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right) - 2 \left(\frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial t} \right) - 2I \right] S(x, t) = 0.$$

Для оператора $Q = S^{-1}$, если он существует и ограничен, верно равенство:

$$(Q - R^*QR)f = \int_0^{\omega} (G_1(x)\Pi_1^*(t) + G_2(x)\Pi_2^*(t))f(t)dt,$$

где

$$S(R^*)^{-1}G_1 = -2shx, S(R^*)^{-1}G_2 = -4shx,$$

$$RS^*\Pi_1^* = \overline{S(0,t)}, RS^*\Pi_2^* = \int_0^t sh(t-\xi)e^{-\xi}S(0,\xi)d\xi.$$

Найдем общий вид обратного оператора Q . Пусть

$$Qf = e^{-x} \frac{d}{dx} \int_0^{\omega} e^{-t} Q(x,t)f(t)dt, \quad (11)$$

а ядро $Q(x,t)$ удовлетворяет условию $Q(\omega,t) = 0$.

Тогда

$$TQRf = \int_0^{\omega} (e^{-x-t} \frac{\partial}{\partial x} Q(x,t) - e^{-x-t} \int_t^{\omega} \frac{\partial}{\partial x} Q(x,\xi)d\xi + 2e^{-x-t} Q(x,t) + e^{-x+t} \int_t^{\omega} e^{-2\xi} \frac{\partial}{\partial x} Q(x,\xi) -$$

$$-4e^{-x-t} \int_x^{\omega} Q(\xi,t)e^{-2\xi} d\xi - 2e^{-x-t} \int_t^{\omega} Q(x,\xi)d\xi + 4e^{-x-t} \int_x^{\omega} e^{-2\xi} \int_t^{\omega} Q(\xi,\tau)d\tau d\xi +$$

$$+2e^{-x+t} \int_t^{\omega} e^{-2\xi} Q(x,\xi)d\xi - 4e^{-x+t} \int_x^{\omega} e^{-2\xi} \int_t^{\omega} e^{-2\tau} Q(\xi,\tau)d\tau d\xi) f(t)dt.$$

Введем оператор $Q_1 f = \int_0^{\omega} \Phi(x,t)f(t)dt$, где

$$\Phi(x,t) = e^{-x-t} \frac{\partial}{\partial x} Q(x,t) - e^{-x-t} \int_t^{\omega} \frac{\partial}{\partial x} Q(x,\xi)d\xi + 2e^{-x-t} Q(x,t) +$$

$$+ e^{-x+t} \int_t^{\omega} e^{-2\xi} \frac{\partial}{\partial x} Q(x,\xi)d\xi - 4e^{-x-t} \int_x^{\omega} Q(\xi,t)e^{-2\xi} d\xi - 2e^{-x-t} \int_t^{\omega} Q(x,\xi)d\xi + \quad (12)$$

$$+ 4e^{-x-t} \int_x^{\omega} e^{-2\xi} \int_t^{\omega} Q(\xi,\tau)d\tau d\xi + 2e^{-x+t} \int_t^{\omega} e^{-2\xi} Q(x,\xi)d\xi - 4e^{-x+t} \int_x^{\omega} e^{-2\xi} \int_t^{\omega} e^{-2\tau} Q(\xi,\tau)d\tau d\xi,$$

То есть $Q_1 f = TQRf$. В этом случае

$$(Q_1 - TQ_1R)f = TDRf = Cf = \int_0^{\omega} C(x,t)f(t)dt,$$

где ядро

$$\begin{aligned}
C(x, t) = & e^{-x-t} \frac{\partial}{\partial x} D(x, t) - e^{-x-t} \int_t^{\omega} \frac{\partial}{\partial x} D(x, \xi) d\xi + 2e^{-x-t} D(x, t) + \\
& + e^{-x+t} \int_t^{\omega} e^{-2\xi} \frac{\partial}{\partial x} D(x, \xi) d\xi - 4e^{-x-t} \int_x^{\omega} D(\xi, t) e^{-2\xi} d\xi - 2e^{-x-t} \int_t^{\omega} D(x, \xi) d\xi + \\
& + 4e^{-x-t} \int_x^{\omega} e^{-2\xi} \int_t^{\omega} D(\xi, \tau) d\tau d\xi + 2e^{-x+t} \int_t^{\omega} e^{-2\xi} D(x, \xi) d\xi - 4e^{-x+t} \int_x^{\omega} e^{-2\xi} \int_t^{\omega} e^{-2\tau} D(\xi, \tau) d\tau d\xi.
\end{aligned} \tag{13}$$

С другой стороны,

$$\begin{aligned}
Cf = (Q_1 - TQ_1R)f = & \int_0^{\omega} \Phi(x, t)f(t)dt - TQ_1(f(x) - \int_0^x e^{-x-t}f(t)dt + \int_0^x e^{t-x}f(t)dt) = \\
= & \int_0^{\omega} \Phi(x, t)f(t)dt - T\left(\int_0^{\omega} \Phi(x, t)f(t)dt - \int_0^{\omega} \Phi(x, t) \int_0^t e^{t-\xi}f(\xi)d\xi dt + \right. \\
+ & \left. \int_0^{\omega} \Phi(x, t) \int_0^t e^{\xi-t}f(\xi)d\xi dt\right) = \int_0^{\omega} \left(\int_t^{\omega} e^{\xi-t}\Phi(x, \xi)d\xi - \int_t^{\omega} e^{t-\xi}\Phi(x, \xi)d\xi - 2\int_x^{\omega} e^{x-\xi}\Phi(\xi, t)d\xi + \right. \\
& \left. + 2e^{x-t} \int_x^{\omega} e^{-\xi} \int_t^{\omega} e^{\tau}\Phi(\xi, \tau)d\tau d\xi - 2e^{x+t} \int_x^{\omega} e^{-\xi} \int_t^{\omega} e^{-\tau}\Phi(\xi, \tau)d\tau d\xi\right)f(t)dt.
\end{aligned}$$

Следовательно,

$$\begin{aligned}
C(x, t) = & \int_t^{\omega} e^{\xi-t}\Phi(x, \xi)d\xi - \int_t^{\omega} e^{t-\xi}\Phi(x, \xi)d\xi - 2\int_x^{\omega} e^{x-\xi}\Phi(\xi, t)d\xi + 2e^{x-t} \int_x^{\omega} e^{-\xi} \int_t^{\omega} e^{\tau}\Phi(\xi, \tau)d\tau d\xi - \\
- & 2e^{x+t} \int_x^{\omega} e^{-\xi} \int_t^{\omega} e^{-\tau}\Phi(\xi, \tau)d\tau d\xi.
\end{aligned}$$

Дифференцирование полученного равенства приводит к уравнению

$$2\left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} + \frac{\partial}{\partial x} - 4I\right)\Phi(x, t) = \left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - I\right)\left(\frac{\partial}{\partial x} - I\right)C(x, t). \tag{14}$$

Применяя соотношения (11)–(14), можно восстановить обратный оператор.

Пусть задан ограниченный в $L_2(0, \omega)$ оператор S вида (2). Оператор

$\tilde{A}f = A_0^2f$, где

$$A_0f = \int_0^x \frac{1 - e^{\alpha(\xi-x)}}{\alpha} f(\xi) d\xi. \tag{15}$$

Выясним, при каких условиях оператор $\tilde{A}S - S\tilde{A}^*$ представляет собой конечномерный оператор. Учитывая (15), получаем

$$\begin{aligned}\tilde{A}f &= \int_0^t (t-\xi) \frac{1+e^{\alpha(\xi-t)}}{\alpha^2} f(\xi) d\xi + 2 \int_0^t \frac{e^{\alpha(\xi-t)} - 1}{\alpha^3} f(\xi) d\xi, \\ \tilde{A}^*f &= \int_t^\infty (\xi-t) \frac{1+e^{\alpha(t-\xi)}}{\alpha^2} f(\xi) d\xi + 2 \int_t^\infty \frac{e^{\alpha(t-\xi)} - 1}{\alpha^3} f(\xi) d\xi.\end{aligned}$$

Тогда имеет место соотношение

$$(\tilde{A}S - S\tilde{A}^*)f = \int_0^\infty (N_1(t)M_1(\tau) + N_2(t)M_2(\tau))f(\tau) d\tau,$$

где

$$M_1(\tau) = S'(0, \tau), M_2(\tau) = S(0, \tau),$$

$$N_1(t) = -\frac{t}{\alpha^2}(1 + e^{-\alpha t}) + \frac{2}{\alpha^3}(1 - e^{-\alpha t}), N_2(t) = \frac{1 - e^{-\alpha t}}{\alpha^2} - \frac{t}{\alpha},$$

при этом ядро интегрального оператора должно удовлетворять уравнению

$$\left[\left(\frac{\partial^2}{\partial \tau^2} + \alpha \frac{\partial}{\partial \tau} \right)^2 - \left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} + \alpha \frac{\partial}{\partial t} \right)^2 \right] S(t, \tau) = 0.$$

Если у оператора S вида (2) существует ограниченный обратный T , то он удовлетворяет соотношению

$$(T\tilde{A} - \tilde{A}^*T)f = \int_0^\infty (Q_1(t)P_1^*(\tau) + Q_2(t)P_2^*(\tau))f(\tau) d\tau,$$

где $S^*P_1 = M_1^*$, $S^*P_2 = M_2^*$, $SQ_1 = N_1$, $SQ_2 = N_2$.

Рассмотрим аналогичную задачу для оператора $\tilde{A}S - SB$, когда

$$\begin{aligned}\tilde{A}f &= \int_0^t (t-\xi) \frac{1+e^{\alpha(\xi-t)}}{\alpha^2} f(\xi) d\xi + 2 \int_0^t \frac{e^{\alpha(\xi-t)} - 1}{\alpha^3} f(\xi) d\xi, \\ Bf &= \int_0^t \frac{1 - e^{\alpha(\xi-t)}}{\alpha} f(\xi) d\xi.\end{aligned}$$

В этом случае получаем

$$(\tilde{A}S - SB)f = \int_0^\infty (N_1(t)M_1(\tau) + N_2(t)M_2(\tau))f(\tau) d\tau,$$

где

$$M_1(\tau) = S'(0, \tau), M_2(\tau) = S(0, \tau),$$

$$N_1(t) = -\frac{t}{\alpha^2}(1 + e^{-\alpha t}) + \frac{2}{\alpha^3}(1 - e^{-\alpha t}), N_2(t) = \frac{1 - e^{-\alpha t}}{\alpha^2} - \frac{t}{\alpha},$$

при этом ядро интегрального оператора должно удовлетворять уравнению

$$\left[\left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} + \alpha \frac{\partial}{\partial t} \right)^2 - \left(\frac{\partial^2}{\partial \tau^2} - \alpha \frac{\partial}{\partial \tau} \right) \right] S(t, \tau) = 0.$$

Обратный оператор T к оператору S вида (2) удовлетворяет соотношению

$$(T\tilde{A} - BT)f = \int_0^\omega R(t, \tau)f(\tau)d\tau,$$

где $R(t, \tau) = Q_1(t)P_1^*(\tau) + Q_2(t)P_2^*(\tau)$, $S^*P_1 = M_1^*$, $S^*P_2 = M_2^*$, $SQ_1 = N_1$, $SQ_2 = N_2$.

Пусть

$$Tf = \left(\frac{d^2}{dx^2} + \alpha \frac{d}{dx} \right) \int_0^\omega F(x, t)f(t)dt, \quad (16)$$

причем $F(\omega, 0) = 0$, $\int_0^\omega |F(x + \Delta x, t) - F(x, t)|^2 dt \leq \|T\|^2 |\Delta x|$.

Можно показать, что

$$BT\tilde{A}f = \int_0^\omega f(t) \int_t^\omega \left(-\frac{1 - e^{-\alpha x}}{\alpha} F'(0, \xi) + F(x, \xi) - e^{-\alpha x} F(0, \xi) \right) \times \\ \times \left((\xi - t) \frac{1 + e^{\alpha(t-\xi)}}{\alpha^2} + 2 \frac{e^{\alpha(t-\xi)} - 1}{\alpha^3} \right) d\xi dt.$$

Обозначим через $T_1 f = \int_0^\omega G(x, t)f(t)dt$, где

$$G(x, t) = \int_t^\omega \left(-\frac{1 - e^{-\alpha x}}{\alpha} F'(0, \xi) + F(x, \xi) - e^{-\alpha x} F(0, \xi) \right) \times \\ \times \left((\xi - t) \frac{1 + e^{\alpha(t-\xi)}}{\alpha^2} + 2 \frac{e^{\alpha(t-\xi)} - 1}{\alpha^3} \right) d\xi, \quad (17)$$

$G(x, \omega) = 0$.

Тогда $T_1 f = BT\tilde{A}f$ и $T_1 \tilde{A} - BT_1 = H$, $Hf = BR\tilde{A}f = \int_0^\omega H(x, t)f(t)dt$,

$$H(x, t) = \int_t^{\omega} \left(-\frac{1 - e^{-\alpha x}}{\alpha} R'(0, \xi) + R(x, \xi) - e^{-\alpha x} R(0, \xi) \right) \times \left((\xi - t) \frac{1 + e^{\alpha(t-\xi)}}{\alpha^2} + 2 \frac{e^{\alpha(t-\xi)} - 1}{\alpha^3} \right) d\xi. \quad (18)$$

Так как

$$(T_1 \bar{A} - B T_1) f = \int_0^{\omega} f(t) \int_t^{\omega} G(x, \xi) \left((\xi - t) \frac{1 + e^{\alpha(t-\xi)}}{\alpha^2} + 2 \frac{e^{\alpha(t-\xi)} - 1}{\alpha^3} \right) d\xi dt - \int_0^{\omega} f(t) \int_0^x G(\xi, t) \frac{1 - e^{\alpha(\xi-x)}}{\alpha} d\xi dt,$$

имеет место уравнение

$$\int_t^{\omega} G(x, \xi) \left((\xi - t) \frac{1 + e^{\alpha(t-\xi)}}{\alpha^2} + 2 \frac{e^{\alpha(t-\xi)} - 1}{\alpha^3} \right) d\xi - \int_0^x G(\xi, t) \frac{1 - e^{\alpha(\xi-x)}}{\alpha} d\xi = H(x, t).$$

Дифференцируя последнее уравнение по x и по t , получаем

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - \alpha \frac{\partial}{\partial t} \right)^2 \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} - \alpha \frac{\partial}{\partial x} \right) H(x, t) = \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} - \alpha \frac{\partial}{\partial x} \right) G(x, t). \quad (19)$$

Таким образом, с помощью формул (16)–(19) можно получить представление для обратного оператора T .

то есть $\hat{A}_1 = A_1^2$, $\hat{A}_{21} = A_2^2$, где $A_1 f = i \int_0^{x_1} f(t_1, x_2) dt_1$, $A_2 f = i \int_0^{x_2} f(x_1, t_2) dt_2$.

Задача обращения некоторых новых классов интегральных операторов методом операторных тождеств, доказательство конечномерности соответствующих коммутационных операторов, исследование структуры обратного оператора автором настоящей статьи представлены в работах [10]–[12].

ЛИТЕРАТУРА

1. Амбарцумян В.А. Научные труды. – Ереван, 1960. – 430с.
2. Соболев В.В. Рассеяние света в атмосферах планет. – М.: Наука, 1972. – 335с.
3. Иванов В.В. Перенос излучения и спектры небесных тел. – М.: Наука, 1969. – 472с.

4. Сахнович Л.А. Уравнение с разностным ядром на конечном отрезке. // Успехи математических наук. – М., 1980. – т.35, Вып. 4 (214). – С.69–129.
5. Кальмушевский И.И. О решении некоторых интегральных уравнений с ядрами, зависящими от разности и суммы аргументов. // Дифференциальные уравнения. Математика. – 1980. – т. 16, №5. – С. 941 – 943.
6. Персесян А.Б., Чернявская Н.А. Об обращении интегральных операторов с почти разностным ядром. // ДАН Арм. ССР. – 1984. – т. 79, №1. – С. 10 – 14.
7. Сахнович А.Л. Обращение операторов, удовлетворяющих двум операторным тождествам. / Ин-т гидромеханики. – Одесса, 1986. – 12 с. – Деп. В ВИНТИ №4954 – В 86.
8. Стоян Ю.Г., Золотарев В.А., Янцевич А.А. и др. Обращение интегральных операторов методом коммутационных соотношений. Препринт АН УССР. Ин-т проблем машиностроения; 332, Харьков, 1990. – 56 с.
9. Пугачев В.С. Теория случайных функций и ее применение к задачам автоматического управления. – М.: ГТТИ, 1957. – 659с.
10. Аршава Е.А. Об одном классе интегральных уравнений со специальной правой частью. // Труды 5-й международной конференции «Аналитические методы анализа и дифференциальных уравнений»: в двух томах. – Т.1. Математический анализ. – Минск: Институт математики НАН Беларуси, 2010. – С. 25 – 29.
11. Аршава Е.А. Обращение интегральных операторов на основе обобщенных коммутационных соотношений. // Материалы Воронежской зимней математической школы «Современные методы теории функций и смежные проблемы». – Воронежский государственный университет, 2011. – С.19– 24.
12. Аршава Е.А. Обращение векторных интегральных операторов. // Материалы Воронежской весенней математической школы «Современные методы теории краевых задач». – Воронежский государственный университет. – 2011. – С.16– 21.