

УДК 517.9

A. Г. Руткас

Возмущения косоэрмитовых пучков и вырожденная задача Коши

В гильбертовом пространстве X рассматривается задача Коши

$$Adx/dt + Bx(t) = f(t), \quad x(0) = x_0, \quad (1)$$

где A, B — замкнутые линейные операторы со значениями в другом пространстве Y , причем A может вырождаться. Предполагается, что линеалы $D = D_A \cap D_B, D_* = D_{A^*} \cap D_{B^*}$ всюду плотны в пространствах X, Y соответственно, а пучок $\mu A^* + b^*$ косоэрмитов с точностью до конечномерного или компактного возмущения (п. 1). Такие уравнения описывают эволюцию бесконечных электрических цепей и электродинамических систем с конечным числом внешних волновых каналов [1, 2]. Спектральный анализ пучков ограниченных операторов рассматриваемого класса, его приложения к исследованию задачи Коши и соответствующих физических систем изложены в работах [2, 3]. Обзор других результатов по абстрактной задаче Коши (1) приведен в [4, 5].

1. По определению точка λ регулярна для пучка $\lambda A + B, \lambda \in \rho(A, B)$, если существует всюду определенный на Y ограниченный оператор $(\lambda A + B)^{-1}$ с областью значений $D (\subset X)$. Пучок $\mu A^* + B^*$ *кососимметричен*, если билинейная форма

$$\psi(y, v) = (A^*y, B^*v) + (B^*y, A^*v), \quad y, v \in D_*, \quad (2)$$

равна нулю тождественно, и *квазикососимметричен*, если форма (2) продолжается на $Y \oplus Y$ до вполне непрерывной по Гильберту формы $\bar{\psi}(y, v)$ (непрерывной относительно слабой сходимости переменных y, v).

Теорема 1. Пусть существует пара регулярных точек

$$v \in \rho(A, B), \quad \bar{v} \in \rho(A^*, B^*), \quad \operatorname{Re} v > 0. \quad (3)$$

В случае кососимметричности (квазикососимметричности) пучка $\mu A^* + B^*$ все точки полуплоскости $\operatorname{Re} \lambda > 0$ регулярны (нормальны*) для пучков $\lambda A + B, \mu A^* + B^*$. Если еще и в левой полуплоскости существует регулярная точка пучка $\lambda A + B$, то вся полуплоскость $\operatorname{Re} \lambda < 0$ состоит из регулярных (нормальных) точек пучков $\lambda A + B, \mu A^* + B^*$.

Доказательство. Преобразование типа Кэли в пространстве X

$$T = (B + vA)^{-1} (B - \bar{v}A), \quad D_T = D \doteq D_A \cap D_B \quad (4)$$

имеет сопряженный оператор вида $T^* = (B - \bar{v}A)^* (B^* + \bar{v}A^*)^{-1}$. Поскольку $B^* - \bar{v}A^*$ определен на D_* , то T^* определен всюду на X и потому ограничен, так что ограничен и оператор $\bar{T} = T^{**} \supset T$. Полагая в (2) $y = (B^* + \bar{v}A^*)^{-1} x, v = (B^* + v\bar{A}^*)^{-1} h$, получаем, что форма $\Omega(x, h) = ((E - \bar{T}T^*)x, h)$ либо равна нулю, либо вполне непрерывна по Гильберту на $X \oplus X$. В первом случае отображение $T^* : X \rightarrow X$ изометрично и внешность единичного круга $|\zeta| > 1$ состоит из регулярных точек операторов T^*, \bar{T} . Во втором случае в пространстве X существует изометрия V и вполне непрерывный оператор K такие, что в виде $V + K$ представляется либо T^* , либо \bar{T} . При $|\zeta| > 1$ точка ζ является нормальной для операторов \bar{T}, T^* [6] (лемма 5.2). Теперь утверждения теоремы о регулярности (нормальности) для пучков $\lambda A + B, \lambda A^* + B^*$ точек из полуплоскости $\operatorname{Re} \lambda > 0$ вытекают из соотношения (5) и сопряженного к нему равенства

$$\lambda A + B = \frac{v - \lambda}{v + \bar{v}} (B + vA)(T - \zeta E), \quad \zeta = \frac{\lambda + \bar{v}}{\lambda - v}. \quad (5)$$

Если $\exists \lambda_0 \in \rho(A, B), \operatorname{Re} \lambda_0 < 0$, то найдется точка $v = v_1$, для которой выполнено (3) и $(-\bar{v}) \in \rho(A, B)$. Запишем соотношения (4), (5) для этой точки $v = v_1$. Оператор $T^{-1} = (B - \bar{v}A)^{-1} (B + vA)$ определен на D , сопряженный $T^{-1*} = (B + vA)^* (B - \bar{v}A)^{-1*}$ определен всюду на X , замкнут, а потому ограничен. Следовательно, круг $|\zeta| < 1$ состоит из регулярных (нормальных) точек операторов \bar{T}, T^* и полуплоскость $\operatorname{Re} \lambda < 0$ — из регулярных (нормальных) точек пучков $\lambda A + B, \mu A^* + B^*$. Теорема доказана.

* Точка λ нормальна, если она либо регулярна, либо является изолированным собственным числом пучка конечной алгебраической кратности.

Определение. Если существуют регулярная точка $\lambda_0 \in \rho(A, B)$ в левой полуплоскости и пара регулярных точек (3) в правой полуплоскости, то пучок $\mu A^* + B^*$ назовем косоэрмитовым в случае тождественного обращения в нуль формы $\psi(y, v)$ (2) и соответственно квазикосоэрмитовым в случае вполне непрерывности $\psi(y, v)$ по Гильберту. Если оператор (A или B) ограничен, то $v \in \rho(A, B) \Leftrightarrow v \in \rho(A^*, B^*)$.

2. Оценки резольвенты $R_\lambda = (\lambda A + B)^{-1} A$ в полуплоскостях $\operatorname{Re} \lambda > a$ играют существенную роль при анализе задачи Коши (1) методом преобразования Лапласа [2, 4, 5].

Предложение 1. Для резольвенты пучка $\lambda A + B$, сопряженный к которому косоэрмитов, справедлива оценка

$$\|R_\lambda\| = \|\lambda A + B\|^{-1} \leq |\operatorname{Re} \lambda|^{-1}, \quad \operatorname{Re} \lambda \neq 0 \quad (6)$$

где ограниченный оператор R_λ определен на D_A .

Доказательство. Обозначим $\bar{\lambda} = \mu$, $x = (B^* + \mu A^*) y$ ($\forall y \in D_A$), $V_\mu x = A^* y$. Неравенство $\|x\| \geq \|\operatorname{Re} \lambda\| \|A^* y\|$ следует из оценок $\|(B^* + \mu A^*) y\| \leq \|A^* y\| \leq |(\mu A^* y + B^* y, A^* y)| \geq |\operatorname{Re}(\mu A^* y, A^* y) + \operatorname{Re}(B^* y, A^* y)| = |\operatorname{Re} \mu| \|A^* y\|^2$. Поэтому $\|V_\mu\| = \|V_\mu^*\| \leq |\operatorname{Re} \lambda|^{-1}$, откуда с учетом $V_\mu^* \supset (B + \lambda A)^{-1} A$ вытекает (6).

Для квазикосоэрмитового пучка не всегда можно указать полуплоскость, подходящую для оценок резольвенты и свободную от собственных чисел. Укажем класс возмущений косоэрмитового пучка, сохраняющих оценку типа (6) в правой и левой полуплоскостях вне некоторой вертикальной полосы.

Предложение 2. Если пучок $\mu A^* + B^*$ косоэрмитов и отображение $C : X \rightarrow D_A$ непрерывно ($C \in [X, X]$), то возмущение $\tilde{B} = B + AC$ оператора B определяет пучок $\lambda A + \tilde{B}$, спектр которого лежит в полосе $|\operatorname{Re} \lambda| < \|C\| q^{-1}$ при любом $q < 1$, а вне этой полосы резольвента имеет оценку

$$\|\tilde{R}_\lambda\| = \|(\tilde{B} + \lambda A)^{-1} A\| \leq \frac{(1-q)^{-1}}{|\operatorname{Re} \lambda|}, \quad |\operatorname{Re} \lambda| \geq \frac{\|C\|}{q}. \quad (7)$$

Доказательство. Гавенство $\tilde{R}_\lambda f = x$ эквивалентно следующим:

$$Af = (B + \lambda A)x + ACx, \quad (E + R_\lambda C)x = R_\lambda f. \quad (8)$$

В силу (6) в полуплоскостях $|\operatorname{Re} \lambda| \geq \|C\| q^{-1}$ справедливо $\|R_\lambda C\| \leq q < 1$, откуда $\|x\| \leq \|(E + R_\lambda C)^{-1}\| \|R_\lambda f\| \leq \frac{(1-q)^{-1}}{|\operatorname{Re} \lambda|} \|f\|$.

3. Для класса уравнений (1), неразрешенных относительно производной, случай ограниченности операторных коэффициентов A, B является важнейшим (в отличие от класса уравнений $x' = Tx + f$). Действительно, если выполнено (3), то умножение на $\gamma = (vA + B)^{-1}$ превращает уравнение (1) с неограниченными операторами в уравнение $A_0 x' + B_0 x = \gamma f(t)$ с ограниченными плотно заданными операторами $A_0 = \gamma A$, $B_0 = \gamma B$ в пространстве X. Продолжив операторы по непрерывности до $\hat{A} = \hat{A}_0$, $\hat{B} = \hat{B}_0 \in [X]$, получим искомую редуцированную задачу Коши

$$\hat{A}x' + \hat{B}x = \hat{f}(t), \quad x(0) = x_0. \quad (9)$$

Свойство косоэрмитовости (квазикосоэрмитовости) пучка $\mu A^* + B^*$ при переходе к редуцированному пучку $\mu \hat{A}^* + \hat{B}^*$ сохраняется.

Итак, в пп. 3, 4 коэффициентные операторы уравнения (1) считаются ограниченными ($A, B \in [X, Y]$). Пусть пучок $\mu A^* + B^*$ косоэрмитов, тогда $AB^* + BA^* = 0$. Выполним ортогональное разложение пространств X, Y и соответствующее разбиение операторов на блоки:

$$X = X_1 \oplus X_2, \quad Y = Y_1 \oplus Y_2, \quad X_1 = \operatorname{Ker} A, \quad Y_1 = \operatorname{Ker} A^*, \quad (10)$$

$$A = \begin{bmatrix} 0 & 0 \\ 0 & A_2 \end{bmatrix}, \quad B = \begin{bmatrix} B_1 & B_{12} \\ B_{21} & B_2 \end{bmatrix}. \quad (11)$$

Введем ортопроекторы $P_k : X \rightarrow X_k$, $Q_k : Y \rightarrow Y_k$ и обозначим $x_k = P_k x$, $f_k = Q_k f$, $k = 1, 2$. Благодаря косоэрмитовости $B_{12} = 0$,

$$B + \lambda A = \begin{bmatrix} B_1 & 0 \\ B_{21} & B_2 + \lambda A_2 \end{bmatrix}, \quad A_2 B_2^* + B_2 A_2^* = 0. \quad (12)$$

Следовательно, $\exists B_1^{-1} \in [Y_1, X_1]$, $\rho(A, B) = \rho(A_2, B_2)$, а пучок $\mu A_2^* + B_2^*$ со значениями из $[Y_2, X_2]$ косоэрмитов. В силу (12) линеал $L = A_2^*(Y_2)$ входит в область определения оператора $\mathfrak{A} = -iA_2^{-1}B_2$, оператор $\mathfrak{B} = \mathfrak{A}/L$ имеет вид $\mathfrak{B} = iB_2^* A_2^{*-1}$ и $\mathfrak{B} \subset \mathfrak{B}^* \subset \mathfrak{A}$. Далее $(\mathfrak{B} + i\mu E)^{-1} = -iA_2^*(B_2 + \mu A_2^*)^{-1}$, так что индексы дефекта оператора \mathfrak{B} равны нулю и $\mathfrak{A} = \mathfrak{B}$ — самосопряженный оператор (в X_2). Задача (1) эквивалентна системе

$$\begin{aligned} B_1 x_1(t) &= f_1(t), \quad x_1(0) = P_1 x_0, \\ A_2 x_2'(t) + B_2 x_2(t) &= f_2(t) - B_{21} x_1(t), \quad x_2(0) = P_2 x_0. \end{aligned} \quad (13)$$

Условие $P_1 x_0 = B_1^{-1} Q_1 f(0)$ согласования начальных данных необходимо для разрешимости задачи (1) при $f \in C[0, \infty)$. Первая компонента решения вычисляется по формуле $x_1(t) = B_1^{-1} Q_1 f(t)$. В уравнении для второй компоненты

$$A_2 x_2'(t) + B_2 x_2(t) = g(t), \quad x_2(0) = P_2 x_0 \quad (14)$$

оператор A_2 невырожден, $g(t) = (Q_2 - B_{21} B_1^{-1} Q_1) f(t)$. Если выполнено условие $g(t) \in A(X) (= A_2(X_2))$ ($\forall t \geq 0$), то задача (14) эквивалентна задаче Коши (15) для неоднородного уравнения Шредингера (абстрактного):

$$x_2'(t) + i\mathfrak{A} x_2(t) = A_2^{-1} g(t), \quad x_2(0) = P_2 x_0. \quad (15)$$

Получена следующая теорема.

Теорема 2. Предположим, пучок $\mu A^* + B^*$ операторов из $[Y, X]$ косоэрмитов, и в терминах операторных блоков (11) функция $Q_1 f(t)$ дифференцируема*, а функция $\varphi(t) = A_2^{-1}(Q_2 - B_{21} B_1^{-1} Q_1) f(t)$ либо непрерывно дифференцируема, либо $A_2^{-1} B_2 \varphi(t) \in C[0, \infty)$. Тогда задача Коши (1) имеет классическое решение $x(t)$ при всяком начальном векторе x_0 , для которого $P_1 x_0 = B_1^{-1} Q_1 f(0)$, $P_2 x_0 \in A^*(Y)$. Решение $x = x_1 \oplus x_2$ допускает представление

$$B_1^{-1} Q_1 f(t) \oplus \left[\exp(-i\mathfrak{A}t) P_2 x_0 + \int_0^t \exp[i\mathfrak{A}(s-t)] \varphi(s) ds \right].$$

Для однородной задачи (1) с косоэрмитовым пучком $\mu A^* + B^*$ начальное многообразие обобщенных решений совпадает с подпространством $X_2 = (\text{Ker } A)$, классических решений — с плотным в X_2 линеалом $A^*(Y)$. При этом норма решения при эволюции сохраняется: $\|x(t)\| \equiv \|x_0\|$. Заметим, что одна лишь оценка (6) для резольвенты в полуплоскости $\text{Re } \lambda > 0$ гарантирует диссипативность задачи. $\|x(t)\| \leq \|x_0\|$ [2, 5].

4. Пусть теперь пучок $\mu A^* + B^*$ квазикосоэрмитов. Не уменьшая общности, считаем, что $\pm 1 \in \rho(A, B)$. В силу теоремы 1 для собственного числа λ_i ($\text{Re } \lambda_i \neq 0$) корневое подпространство пучка $\lambda A + B$ есть прямая сумма конечного числа подпространств X_i :

$$X_j = \text{л. о. } \{h_k^j\}_{k=1}^{N_j}, \quad (\lambda_j A + B) h_k^j = -A h_{k-1}^j, \quad h_0^j = 0, \quad (16)$$

*Для уравнения $\frac{d}{dt} (Ax) + Bx = f(t)$ достаточно непрерывности $Q_1 f(t)$.

где $\{h_k^j\}$ — цепочка из собственного и присоединенных векторов. Пучок $\lambda A + B$ приводится парой конечномерных подпространств (X_j, Y_j) [2,5], где $Y_j = (B + A) X_j = \text{л. о. } \{g_k^j = Ah_k^j\}_{k=1}^{N_j}$.

Введем спектральные проекторы [5] $P_j : X \rightarrow X_j$, $Q_j : Y \rightarrow Y_j$;

$$P_j = \oint_{|\lambda - \lambda_j|=\epsilon} (\lambda A + B)^{-1} Ad\lambda, \quad Q_j = \oint A(\lambda A + B)^{-1} d\lambda.$$

Обозначим $f_j = Q_j f$, $x_0^j = P_j x_0$, $x_j = P_j x$. Поскольку $AP_j = Q_j A$, $BP_j = Q_j B$, то корректно рассматривать индуцированные конечномерные операторы A_j , $B_j \in [X_j, Y_j]$. Сужение

$$A_j dx_j/dt + B_j x_j = f_j(t) = \sum_{m=1}^{N_j} \gamma_m^j(t) g_m^j \quad (17)$$

уравнения (1) на подпространства X_j , Y_j имеет решение

$$x_j(t) = \sum_{k=1}^{N_j} \left[C_k^j \sum_{m=1}^k \frac{t^{k-m}}{(k-m)!} h_m^j + \sum_{m=1}^k \Gamma_{km}^j(t) h_m^j \right] e^{\lambda_j t}. \quad (18)$$

Здесь скаляры C_k^j суть компоненты начального вектора x_0^j в базисе $\{h_k^j\}_k \in \text{bas } X_j$, функция $\Gamma_{km}^j(t)$ — первообразная порядка $(k-m+1)$ от функции $\gamma_k^j(t) e^{-\lambda_j t}$ с нормировкой $\Gamma_{km}^j(0) = 0$. Пара подпространств $X_1 = \text{л. з. о. } \{X_j\}$, $Y_1 = \text{л. з. о. } \{Y_j\}$ инвариантна* относительно пучка $\lambda A + B$ [3,5] и пучок имеет блочно-треугольный вид в ортогональных разложениях пространств $X = X_1 \oplus X_{11}$, $Y = Y_1 \oplus Y_{11}$. Соответственно этому уравнение (1) эквивалентно системе

$$A_1 dx_1/dt + B_1 x_1 + A_{12} dx_{11}/dt + B_{12} x_{11} = f_1, \quad x_1(0) = P_1 x_0, \quad (19)$$

$$A_{11} dx_{11}/dt + B_{11} x_{11} = f_{11}(t), \quad x_{11}(0) = P_{11} x_0, \quad (20)$$

где P_1 (P_{11}) — ортопроектор в X на подпространство X_1 (X_{11}).

Спектр пучка $\lambda A_{11} + B_{11}$ со значениями из $[X_{11}, Y_{11}]$ расположен на мнимой оси, причем $\sigma(A, B) = \sigma(A_1, B_1) \cup \sigma(A_{11}, B_{11})$, а пучок $\mu A_{11}^* + B_{11}^*$ квазикосоэрмитов. Задача Коши (20) допускает исследование методами классического и локального преобразований Лапласа [5]. Практически важен частный случай, когда отклонение от косоэрмитовости в исходной задаче исчерпывается отщеплением всех корневых подпространств X_j ($\operatorname{Re} \lambda_j \neq 0$), так что «остаточный» пучок $\mu A_{11}^* + B_{11}^*$ косоэрмитов. Тогда задача (20) имеет единственное решение $x_{11}(t)$ в условиях, определяемых теоремой 2. Подставляя это решение x_{11} в уравнение (19), получаем задачу Коши в пространствах X_1 , Y_1 :

$$A_1 dx_1/dt + B_1 x_1 = \varphi(t), \quad x_1(0) = P_1 x_0. \quad (21)$$

Пучок $\lambda A_1 + B_1$ со значениями в $[X_1, Y_1]$ имеет дискретный спектр $\{\bar{\lambda}_j\}$ и полную систему собственных и присоединенных векторов $\{h_k^j\}$. Если система векторов $\{h_k^j\}$ образует базис своей линейной замкнутой оболочки X_1 , то решение уравнения (21) представляется рядом $x_1(t) = \sum_j x_j(t)$ из

решений x_j конечномерных уравнений (17), в которых правые части f_j заменены функциями $\varphi_j = Q_j \varphi(t)$. Независимо от базисности незамкнутая линейная оболочка собственных и присоединенных векторов $\mathcal{L} = \text{л. о. } \{h_k^j\} = \text{л. о. } \{X_j\}_j$ служит плотной оценкой начального многообразия однородной задачи (21), а также неоднородной — при условии $\varphi(t) \in \mathcal{L}$.

* $AX_1 \subset Y_1$, $BX_1 \subset Y_1$.

5. На уравнения (1) с неограниченными операторами A, B без оговорок переносятся построения п. 4, так как спектральные проекторы P_j, Q_j остаются конечномерными. В косоэрмитовом случае аналог теоремы 2 п. 3 для неограниченных операторов получается при дополнительном условии $\overline{A^*(D_*)} = \overline{A^*(D_A)}$. Здесь оператор $Q_2 - B_2 B_1^{-1} Q_1$ ограничен и задан всюду на Y . Однако преобразование $-i A_1^{-1} B_2$ лишь симметрично в X_2 , хотя и имеет самосопряженное расширение $\mathfrak{A} = i B_2^* A^{*-1}$. Поэтому уравнение Шредингера (15) с таким оператором \mathfrak{A} является естественным расширением уравнения (14) для компоненты решения $x_2(t)$, что и следует учитывать в формулировке теоремы 2.

Пример. Пусть однородный вдоль оси z волновод заполнен такой средой, что поперечная составляющая $\vec{P}(E)$ вектора поляризации в уравнениях Максвелла имеет вид $\vec{P} = a\vec{E} - \frac{\partial}{\partial z} b\frac{\partial\vec{E}}{\partial z}$. Тогда амплитуды $I(t, z), U(t, z)$ поля типа H (или E) удовлетворяют уравнениям обобщенной длиной линии [2, 8], которые не являются системой типа Ковалевской:

$$\frac{\partial}{\partial z} \left[\sigma(z) \frac{\partial V}{\partial t} \right] + \frac{\partial I}{\partial z} + C(z) \frac{\partial U}{\partial t} + \tilde{I} = 0, \quad (22)$$

$$U = \Lambda(z) \frac{\partial \tilde{I}}{\partial t}, \quad V = -\frac{\partial U}{\partial z}, \quad \frac{\partial U}{\partial z} = -L(z) \frac{\partial I}{\partial t}.$$

Пусть в сечении $z=0$ волновод возбуждается падающей волной с амплитудой $\varphi^-(t)$, а в сечении $z=l$ поперечная составляющая магнитного поля равна нулю. Это эквивалентно граничным условиям. Интегрирование первого из уравнений (22) от z до l , а третьего и четвертого от 0 до z с учетом граничных условий переносит неоднородность из граничных условий в правую часть. Получается уравнение вида (1) относительно вектор-функции $x(t) = (I, \tilde{I}, V, U)$ со значениями из пространства $X = L_2^4[0, l] = Y$. Именно, $i = (0, 0, \sqrt{2}\varphi^-(t), 0)$

$$Ax = \left(\sigma V - \int_z^l C U dz; -\Lambda \tilde{I}; \int_0^l C U dz; -L I \right);$$

$$Bx = \left(I - \int_z^l \tilde{I} dz; U; \int_0^l \tilde{I} dz + \int_0^z V dz + U; V \right).$$

При условии $0 < m \leqslant L, \Lambda, \sigma, C(z) \leqslant M < \infty$ в пространстве X вводится скалярное произведение

$$\int_0^l (L I I^* + \Lambda \tilde{I} \tilde{I}^* + \sigma V V^* + C U U^*) dz.$$

Тогда $A, B \in [X]$, $\text{rang}(AB^* + BA^*) = 1$ и на полуосиях \mathbb{R}_{\pm} имеются точки из $\rho(A, B)$. По теореме 1 все точки вне мнимой оси нормальны. Для формы (2) здесь $\psi(x, x) \geqslant 0$, поэтому в (4) $\|T\| \leqslant 1$ и по формуле (5) $\text{Re } \alpha > 0 \Rightarrow \alpha \in \rho(A, B)$. При $\text{Re } \alpha > 0$ применимо предложение 1 и вследствие оценки (6) однородная задача Коши диссипативна (и тем более равномерно корректна) на всем начальном многообразии $D_0 = \{x_0\}$, где она разрешима. Линеал $\mathcal{L} = [(B + 2A)^{-1} A]^3 X \subset D_0$ дает плотную оценку $D_0 : \overline{\mathcal{L}} = \overline{D}_0$ [5]. Дальнейшие сведения о собственных числах и задаче Коши содержатся в [2, 8].

- Руткас А. Г. Свойства функций рассеяния и прохождения волн в структурах с заданной геометрией // Докл. АН СССР. — 1976. — 230, № 1. — С. 38—40.
- Руткас А. Г. Системы рассеяния и передачи в электрических цепях (конечных и бесконечных). — Харьков, 1985. — 195 с. — Деп. в УкрНИИТИ, № 2457, Ук-85Д.
- Руткас А. Г. Характеристическая функция, универсальная и треугольные модели линейного пучка операторов. — Харьков, 1983. — 177 с. — Деп. в УкрНИИТИ, № 883, Ук-85Д.
- Крейн С. Г., Хазан М. И. Дифференциальные уравнения в банаховом пространстве // Итоги науки и техники. Мат. анализ. — 1983. — 21. — С. 130—264.
- Руткас А. Г. Задача Коши для уравнения $Ax' + Bx(t) = f(t)$ // Дифференц. уравнения. — 1975. — 11, № 11. — С. 1996—2010.
- Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. Введение в теорию линейных несамосопряженных операторов в гильбертовом пространстве. — М.: Наука, 1965. — 448 с.

7. Третьяков О. А. Метод модового базиса // Радиотехника и электроника.— 1986.— 31, вып. 6.— С. 1074—1082.
8. Руткас А. Г., Радбель Н. И. О линейных операторных пучках и неканонических системах // Теория функций, функцион. анализ и их прил.— 1973.— Вып. 17.— С. 3—14.

Харьк. ун-т

Получено 22.06.87