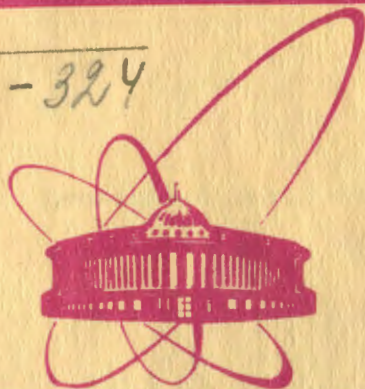


C-324



Объединенный  
институт  
ядерных  
исследований  
дубна

3416 / 2-81

13/11-81

11-81-203

С.И.Сердюкова

НОРМАЛЬНАЯ ФОРМА ОПЕРАТОРА  
РЕЗОЛЬВЕНТЫ РАЗНОСТНЫХ КРАЕВЫХ ЗАДАЧ

Направлено на VI Всесоюзную школу по теории операторов  
в функциональных пространствах, Иркутск, 1981

1981

Рассматриваются разностные краевые задачи вида

$$v_{\nu}(t+r) = \sum_{j=-r_1}^{r_2} A_j v_{\nu+j}(t), \quad t = n \cdot r \geq 0, \quad \nu = 1, 2, \dots, \quad /1a/$$

$$v_{\nu}(0) = f_{\nu}, \quad \sum_{\nu=1}^{\infty} |f_{\nu}|^2 < \infty,$$

$$v_m(t) = \sum_{j=1}^s C_{jm} v_j(t), \quad m = 0, -1, \dots, -r_1+1, \quad /1b/$$

$v_{\nu}$  - векторы размерности  $k$ ;  $A_j, C_{jm}$  - постоянные матрицы размерности  $(k, k)$ . Предполагается, что  $A_{-r_1}, A_{r_2}$  - невырожденные матрицы,  $r_1 \geq 1$ .

Обозначим через  $\mathcal{H}$  гильбертово пространство последовательностей векторов  $v = \{v_{-r_1+1}, \dots, v_0, v_1, \dots\}$ , удовлетворяющих краевым условиям /1b/. Норма в  $\mathcal{H}$  дается соотношением

$$\|v\|^2 = \sum_1^{\infty} |v_{\nu}|^2.$$

Разностная краевая задача /1/ устойчива, если существует постоянная  $c > 0$ , не зависящая от  $r, n$ , такая, что

$$\|v(t)\| \leq c \|v(0)\|$$

для всех  $t = n \cdot r \geq 0$  и всех  $v(0) \in \mathcal{H}$ .

Задача /1/ может быть представлена в операторном виде  $v(t+r) = Gv(t)$ .  $G$  - оператор перехода от слоя к слою, действующий из  $\mathcal{H}$  в  $\mathcal{H}$ . Устойчивость означает равномерную по  $n$  ограниченность  $\|G^n\|$ . Если устойчивости нет, порядок роста  $\|G^n\|$  характеризует скорость роста решений /1/. В самом деле, по определению,

$$\|G^n\| = \sup_{v(0) \in \mathcal{H}} \frac{\|v(t)\|}{\|v(0)\|}, \quad t = n \cdot r.$$

Определение спектра оператора  $G$ . Комплексное число  $z_0$  называется точкой спектра оператора  $G$ , если существует  $v \in \mathcal{H}$ ,  $\|v\| \neq 0$ , такая, что  $Gv = z_0 v$ .

Для того чтобы задача /1/ была устойчива, необходимо, чтобы спектр оператора  $G$  лежал в единичном круге  $D = \{z: |z| \leq 1\}$ . В противном случае  $\|G^n\|$  экспоненциально растет с ростом  $n$ . Далее для устойчивости /1/ необходимо, чтобы была устойчива соответствующая задача Коши. Ниже предполагается, что необходимые условия устойчивости выполняются.

Чтобы получить необходимые и достаточные условия устойчивости, оценим скорость роста  $\|G^n\|$  при  $n \rightarrow \infty$ . Для этого представим  $G^n$  в виде контурного интеграла от резольвенты /1/:

$$G^n = -\frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} (G - zI)^{-1} \cdot z^n dz.$$

Здесь  $\Gamma$  - произвольный контур, охватывающий все точки спектра оператора  $G$ . Так как спектр  $G$  лежит в единичном круге, в качестве  $\Gamma$  можно взять, например, окружность  $|z|=1+\rho$ . Основные оценки получаются с помощью метода перевала. При этом контур интегрирования деформируется, и нам потребуется явный вид резольвенты в окрестности единичной окружности  $|z|=1$ . Построение резольвенты сводится к решению системы обыкновенных разностных уравнений с параметром  $z$ :  $(G - zI)v = f$ ;  $v, f \in \mathbb{K}$ ;  $f$  - заданная,  $v$  - искомая последовательности. Используя явный вид  $G$ , перепишем систему в таком виде:

$$v_{\nu+r_2} = -A_{r_2}^{-1} \left( \sum_{j=r_1}^{r_2-1} A_j v_{\nu+j} - z v_{\nu} - f_{\nu} \right), \quad \nu = 1, 2, \dots,$$

$$v_m = \sum_{j=1}^m C_{jm} v_j, \quad m = 0, -1, \dots, -r_1 + 1.$$

После замены переменных:

$$y_{\nu} = (v_{\nu+r_2-1}, \dots, v_{\nu}, \dots, v_{\nu-r_1}),$$

получаем одношаговую формулу  $y_{\nu+1} = M(z) y_{\nu} + g_{\nu}$ , где

$$M(z) = \begin{bmatrix} -A_{r_2}^{-1} \cdot A_{r_2-1} & \dots & -A_{r_2}^{-1} (A_0 - zI) & \dots & -A_{r_2}^{-1} \cdot A_{-r_1} \\ I & 0 & \dots & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & I & \dots & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \cdot & \cdot & \dots & \cdot & \dots & \cdot & \cdot \\ 0 & 0 & \dots & 0 & \dots & I & 0 \end{bmatrix}, \quad g_{\nu} = \begin{bmatrix} A_{r_2}^{-1} f_{\nu} \\ 0 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{bmatrix}.$$

$M(z)$  - резольвентная матрица. Чтобы выписать в явном виде оператор резольвенты, постараемся факторизовать  $M(z)$ . Начнем с исследования ее спектра. Заметим, что  $\dim M(z) = (r_1 + r_2) \cdot k$ .

Если спектр  $G$  лежит в единичном круге и задача Коши устойчива, то при  $|z| \geq 1$  ровно  $r_1 \cdot k$  собственных значений  $|\kappa_j| \leq 1$  и ровно  $r_2 \cdot k$  -  $|\kappa_j| \geq 1$ .

Точку единичной окружности  $z_0 = e^{i\phi_0}$  назовем определяющей, если в этой точке хотя бы одно собственное значение по модулю равно единице:  $|\kappa_1(z_0)| = 1$ . Общую задачу устойчивости полубесконечных разностных краевых задач удастся решить благодаря сле-

дующему обстоятельству: если некоторой точке единичной окружности  $z_0 = e^{i\phi_0}$  отвечает собственное значение  $\kappa_j$ , равное в этой точке по модулю единице:  $|\kappa_j(z_0)| = 1$ , то само  $\kappa_j(z_0)$  является определяющей точкой характеристической матрицы задачи Коши. Это видно из структуры резольвентного уравнения:

$$\text{Det} \left( \sum_{j=r_1}^{r_2} A_j \cdot \kappa^j - zI \right) = 0, \quad /2/$$

и характеристического уравнения задачи Коши:

$$\text{Det} \left( \sum_{j=r_1}^{r_2} A_j e^{ij\psi} - \lambda I \right) = 0. \quad /3/$$

Известно /2/, что если задача Коши устойчива, то собственные значения характеристической матрицы в окрестности определяющих точек допускают разложение

$$\lambda(\psi) = \exp \{ i\phi_0 + i\gamma(\psi - \psi_0) + i \sum_{j=p}^{2\mu} a_j (\psi - \psi_0)^j - \beta(\psi - \psi_0)^{2\mu} + \dots \}. \quad /4/$$

Здесь  $\phi_0, \gamma, a_j$  - вещественные,  $\beta > 0$ ;  $p \geq 2, \mu$  - целые. Далее предполагается, что есть лишь конечное число определяющих точек и  $\mu < \infty$ . Прямые  $\psi = 0$  называются разностными характеристиками. Разностная функция Грина, или функция единичной ошибки, локализована около разностных характеристик. Сначала рассмотрим подкласс систем разностных уравнений с чисто наклонными характеристиками:  $\gamma \neq 0$  для всех собственных значений характеристической матрицы относительно всех определяющих точек.

Из уравнений /2/, /3/ следует, что разложения собственных значений резольвентной матрицы в окрестности определяющих точек могут быть получены как обратные функции собственных значений характеристической матрицы задачи Коши. При этом, так как  $\gamma \neq 0$ , каждому  $\lambda$  отвечает единственное  $\kappa$ , и его асимптотика имеет вид

$$\kappa(\phi) = \exp \{ i\psi_0 + i \frac{\phi - \phi_0}{\gamma} P(\phi - \phi_0) + \frac{\beta}{\gamma^{2\mu+1}} (\phi - \phi_0)^{2\mu} + \dots \}. \quad /5/$$

Здесь  $P(t)$  - многочлен степени  $2\mu$  с вещественными коэффициентами;  $P(0) = 1$ .

Из /5/ следует, что собственные значения с уходящими характеристиками ( $\gamma < 0$ ) порождают  $\kappa$  с  $|\kappa| \leq 1$  при  $|z| \geq 1$ . Соответственно  $\lambda$  с приходными характеристиками ( $\gamma > 0$ ) порождают  $\kappa$  с  $|\kappa| \geq 1$  при  $|z| \geq 1$ . Справедлива следующая теорема.

**Т е о р е м а.** Для произвольной точки единичной окружности  $z_0, |z_0| = 1$ , найдется постоянная  $\rho$  и невырожденная аналитическая при  $|z - z_0| < \rho$  матрица  $T(z)$ , такая, что

$$T M T^{-1} = \bar{M} = \begin{array}{|c|c|} \hline \begin{array}{c} \mu_{11} \\ \hline \end{array} & \begin{array}{c} 0 \\ \hline \end{array} \\ \hline \begin{array}{c} 0 \\ \hline \end{array} & \begin{array}{c} \mu_{22} \\ \hline \end{array} \\ \hline \end{array} = \begin{array}{|c|c|} \hline \begin{array}{c} \mu_{11} \\ \hline \end{array} & \begin{array}{c} 0 \\ \hline \end{array} \\ \hline \begin{array}{c} 0 \\ \hline \end{array} & \begin{array}{c} \mu_{22} \\ \hline \end{array} \\ \hline \end{array}.$$

Элементы матриц  $T, T^{-1}$  разлагаются в ряды по дробным степеням  $(z-z_0)$ . Собственные значения  $M_1, M_2^{-1}$  по модулю строго меньше 1 при  $|z-z_0| < \rho$ . Собственные значения  $A, C^{-1}$  по модулю меньше единицы при  $|z-z_0| < \rho$  и  $|z| > 1$ . При  $z \rightarrow z_0$  собственные значения  $A, C^{-1}$  стремятся к предельным значениям, равным по модулю единице. Заметим, что  $\dim M_{11} = r_1 \cdot k$ ,  $\dim M_{22} = r_2 \cdot k$ ,  $\dim A = \ell_1$ ,  $\dim C = \ell_2$ . Если  $z_0$  не является определяющей точкой,  $\ell_1 = \ell_2 = 0$ .

Резольвентная матрица факторизована. Можно построить резольвенту. Напомним, что построение резольвенты сводится к решению системы обыкновенных разностных уравнений:  $(G-zI)v = f$ ;  $v, f \in K$ ,  $v$  - искомая последовательность. Эта система была преобразована к виду

$$y_{\nu+1} = M y_{\nu} + g_{\nu}.$$

После замены переменных  $w_{\nu} = T y_{\nu}$ , система преобразуется к виду  $w_{\nu+1} = \bar{M} w_{\nu} + T g_{\nu}$ . Последняя система естественным образом разбивается на две подсистемы:

$$\begin{cases} w_{\nu+1}^I = M_{11} w_{\nu}^I + (T g_{\nu})^I, \\ w_{\nu+1}^{II} = M_{22} w_{\nu}^{II} + (T g_{\nu})^{II}. \end{cases} \quad /6/$$

Вектор  $w_{\nu}^I$  состоит из верхних  $r_1 \cdot k$  компонент вектора  $w_{\nu}$ , соответственно  $w_{\nu}^{II}$  состоит из нижних  $r_2 \cdot k$  компонент  $w_{\nu}$ . Так как при  $|z| > 1$  спектры  $M_{11}, M_{22}$  лежат соответственно внутри и вне единичного круга, решение /6/ может быть представлено в виде

$$\begin{cases} w_{\nu}^I = \sum_{j=1}^{\nu-1} M_{11}^{\nu-j-1} (T g_j)^I + M_{11}^{\nu-1} w_1^I, \quad \nu \geq 2, \\ w_{\nu}^{II} = - \sum_{j=\nu}^{\infty} M_{22}^{\nu-j-1} (T g_j)^{II}, \quad \nu \geq 1. \end{cases} \quad /7/$$

Вектор  $w_1^I$  определяется из краевых условий. Напомним, что исходные краевые условия имеют вид

$$v_m = \sum_{j=1}^s C_{jm} v_j, \quad m = 0, -1, \dots, -r_1 + 1.$$

Введем в рассмотрение матрицы размерности  $(r_1 \cdot k, r_1 \cdot k)$ :

$$C_{r_1} = \begin{bmatrix} C_{r_1,0} & \dots & C_{1,0} \\ C_{r_1,-1} & \dots & C_{1,-1} \\ \vdots & & \vdots \\ C_{r_1,-r_1+1} & \dots & C_{1,-r_1+1} \end{bmatrix}, \quad C_{\ell} = \begin{bmatrix} C_{\ell,0} & 0 & \dots & 0 \\ C_{\ell,-1} & 0 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ C_{\ell,-r_1+1} & 0 & \dots & 0 \end{bmatrix}, \quad r_1+1 \leq \ell \leq s.$$

Если  $s \leq r_1$ , недостающие матрицы заменяем нулевыми. После замены  $y_{\nu} = (v_{\nu+r_2-1}, \dots, v_{\nu}, \dots, v_{\nu-r_1})$  краевые условия преобразуются к виду

$$[0 \ I] y_1 = \sum_{\ell=r_1}^s [0 \ C_{\ell}] y_{\ell+1}.$$

После замены  $w_{\nu} = T y_{\nu}$ , получаем

$$T_{21}^{-1} w_1^I + T_{22}^{-1} w_1^{II} = \sum_{\ell=r_1}^s C_{\ell} T_{21}^{-1} w_{\ell+1}^I + C_{\ell} T_{22}^{-1} w_{\ell+1}^{II}. \quad /8/$$

Через  $T_{11}^{-1}, T_{12}^{-1}, T_{21}^{-1}, T_{22}^{-1}$  обозначены блоки  $T^{-1}$ :

$$T^{-1} = \begin{bmatrix} T_{11}^{-1} & T_{12}^{-1} \\ T_{21}^{-1} & T_{22}^{-1} \end{bmatrix} \begin{array}{l} r_2 \cdot k \\ r_1 \cdot k \end{array}$$

Используя /6/, краевое условие /8/ можно преобразовать к виду

$$K_1 w_1^I = K_2 w_1^{II} + \sum_{j=1}^s B_j^I (T g_j)^I + B_j^{II} (T g_j)^{II}, \quad /9/$$

$K_1, K_2, B_j^I, B_j^{II}$  - аналитические краевые матрицы:

$$K_1 = T_{21}^{-1} - \sum_{\ell=r_1}^s C_{\ell} T_{21}^{-1} M_{11}^{\ell}, \quad K_2 = -T_{22}^{-1} + \sum_{\ell=r_1}^s C_{\ell} T_{22}^{-1} M_{22}^{\ell},$$

$$B_j^I = \sum_{\ell=\max(r_1, j)}^s C_{\ell} T_{21}^{-1} M_{11}^{\ell-j}, \quad B_j^{II} = \sum_{\ell=\max(r_1, j)}^s C_{\ell} T_{22}^{-1} M_{22}^{\ell-j}.$$

Итак, оператор резольвенты выписан в явном виде /формулы /7/, /9//. В /7/ присутствуют степени матриц  $M_{11}, M_{22}^{-1}$ . Желательно, чтобы основные блоки  $A, C^{-1}$  имели возможно более простую форму. Удастся доказать, что основные блоки  $A, C^{-1}$  имеют ту же структуру, что и основной блок характеристической матрицы задачи Коши /2-4/. Напомним, что в окрестности определяющих точек собственные значения блоков  $A, C^{-1}$  допускают разложение вида

$$\kappa(\phi) = \exp\{i\psi_0 + 1 \frac{\phi - \phi_0}{\gamma} P(\phi - \phi_0) + \frac{\beta}{\gamma^{2\mu+1}} (\phi - \phi_0)^{2\mu} + \dots\}. \quad /10/$$

Собственные значения  $\kappa_j, \kappa_j$  принадлежат одному классу относительно определяющей точки  $\phi_0$ , если  $2\mu_1 = 2\mu_2 = 2\mu$  и  $\ln \kappa_1 - \ln \kappa_2 = o(\phi - \phi_0)^{2\mu}$ ;  $2\mu$  назовем определяющим порядком класса.

Воспользуемся следующей теоремой /5/: для произвольной определяющей точки  $z_0, |z_0|=1$ , найдется невырожденное аналитическое в окрестности  $z_0$  преобразование подобия, которое приводит блоки  $A, C$  к специальному блочно-треугольному виду: на диагонали располагаются треугольные блоки, которым отвечают классы собственных значений. Внедиагональные элементы этих блоков

при  $z=z_0$  имеют нули порядка  $2\mu$ , где  $2\mu$  - определяющий порядок соответствующего класса собственных значений.

Нормальная форма оператора резольвенты для гиперболических систем построена. После этого исследование устойчивости левой краевой задачи сводится к построению асимптотик интегралов. Необходимое и достаточное условие устойчивости сводится к ряду ограничений на порядки особенностей элементов краевых матриц  $K_1^{-1}, K_1^{-1} \cdot K_2$  в точках единичной окружности. В работе шведского математика Х.-О. Крайса <sup>1/1</sup> показано, что точки вырождения  $K_1(z)$  являются точками спектра или обобщенными точками спектра оператора  $G$ .

Переходим к случаю, когда есть собственные значения с вертикальными характеристиками /в разложении / $4/y=0$ /. Параболическому собственному значению характеристической матрицы

$$\lambda(\psi) = \exp\{i\phi_0 + i \sum_{\ell=p}^{2\mu} a_\ell (\psi - \psi_0)^\ell - \beta (\psi - \psi_0)^{2\mu} + \dots\}$$

отвечает  $p$  собственных значений резольвентной матрицы. В окрестности  $e^{i\phi_0}$  справедливы следующие разложения. Если  $p < 2\mu$ , то

$$\kappa_\ell(\phi) = \exp\{i\psi_0 + i \left(\frac{\phi - \phi_0}{a_p}\right)^{1/p} P\left(\left(\frac{\phi - \phi_0}{a_p}\right)^{1/p}\right) + \frac{\beta}{pa_p} \left(\frac{\phi - \phi_0}{a_p}\right)^{(2\mu-p+1)/p} + \dots\},$$

Здесь  $\ell = 0, 1, \dots, p-1$ .

$$\left(\frac{\phi - \phi_0}{a_p}\right)^{1/p} = \left|\frac{\phi - \phi_0}{a_p}\right|^{1/p} \exp \frac{i}{p} (\chi - \text{Arg} a_p + 2\pi\ell), \quad -\frac{3\pi}{2} \leq \chi \leq \frac{\pi}{2},$$

$P(t)$  - многочлен с вещественными коэффициентами;  $P(0)=1$ . При

$|z| \geq 1, \ell = 1, 2, \dots, \left[\frac{p}{2} + \frac{\text{Arg} a_p}{2\pi}\right], |\kappa_\ell(z)| \leq 1$ , остальные  $|\kappa_\ell(z)| \geq 1$ .

Если  $p = 2\mu$ ,

$$\kappa_\ell(\phi) = \exp\{i\psi_0 + i \left(\frac{\phi - \phi_0}{a_p + i\beta}\right)^{1/p} + \dots\}, \quad \ell = 0, 1, \dots, p-1.$$

Здесь

$$\left(\frac{\phi - \phi_0}{a_p + i\beta}\right)^{1/p} = \left|\frac{\phi - \phi_0}{a_p + i\beta}\right|^{1/p} \exp \frac{i}{p} (\chi - \omega_0 + 2\pi\ell),$$

$0 \leq \text{Arg}(a_p + i\beta) = \omega_0 \leq \pi$ . При  $|z| \geq 1, \ell = 1, \dots, \mu, |\kappa_\ell(z)| \leq 1$ , остальные  $|\kappa_\ell(z)| \geq 1$  при  $|z| \geq 1$ . Множество собственных значений разделено полностью. Если есть параболические собственные значения, нормальная форма резольвентной матрицы имеет более сложную структуру, чем в гиперболическом случае, когда все  $y \neq 0$ . В этом случае есть жордановы связи, которые не позволяют факторизовать резольвентную матрицу. В самом деле, пусть характеристическая матрица имеет единственное собственное значение с вертикальной характеристикой  $\lambda(w)$ . Этому собственному значению отвечает собственный вектор, который разлагается по целым степеням:

$$e(w) = \sum_{j=0}^{\infty} e_j (w - w_0)^j, \quad w = e^{i\psi}.$$

Пусть  $\kappa_1, \dots, \kappa_p$  - собственные значения резольвентной матрицы, отвечающие  $\lambda(w), r_1 + r_2 = r$ . Векторы

$$E_1 = (\kappa_1^{p+r-2} \cdot e(\kappa_1), \dots, \kappa_1^{p-1} \cdot e(\kappa_1))^*,$$

$$E_i = \sum_{j=1}^i (E_1(\kappa_j) / \prod_{\substack{\xi=1 \\ \xi \neq j}}^i (\kappa_j - \kappa_\xi)), \quad i = 2, \dots, p,$$

составляют систему собственных и присоединенных векторов:

$$ME_1 = \kappa_1 E_1,$$

$$ME_i = \kappa_i E_i + E_{i-1}, \quad i = 2, \dots, p.$$

В частности, одномерному случаю /характеристическая функция с  $y=0$  / отвечает резольвентная матрица, у которой основной блок нормальной формы имеет вид жорданова ящика <sup>1/8</sup>.

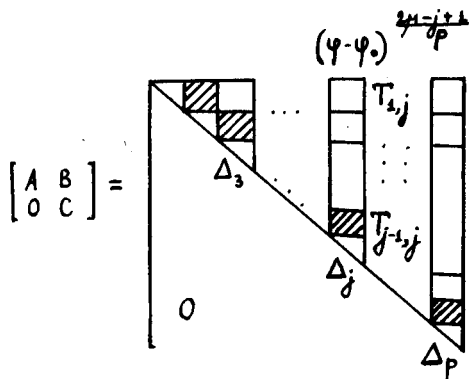
Рассмотрим случай единственного параболического блока размерности  $k$ . В окрестности определяющей точки  $z_0$  резольвентная матрица невырожденным аналитическим преобразованием подобия приводится к нормальному виду  $\bar{M}(z)$ . Параболический класс собственных значений характеристической матрицы рождает  $p$  классов собственных значений резольвентной матрицы, каждому из которых на диагонали  $\bar{M}(z)$  отвечает треугольный блок  $\Delta_j(z)$  размерности  $k$ . Внедиагональные элементы  $\Delta_j(z)$  при  $z=z_0$  имеют нули порядка  $\frac{2\mu-p+1}{p}$ . Непосредственно над  $\Delta_j(z)$  стоит невырожденный блок  $T_{j-1,j}(z)$ ,  $\text{Det} T_{j-1,j}(z_0) \neq 0$ . Выше располагаются блоки

$$T_{j-2,j}(z), \dots, T_{1,j}(z),$$

элементы которых при  $z=z_0$  имеют нули порядка

$$\frac{2\mu-j+1}{p} \geq \frac{1}{p}, \quad j=3, \dots, p.$$

$$T M T^{-1} = \bar{M} = \begin{array}{|c|c|} \hline \begin{array}{c} \mu_{11} \\ \mu_{12} \\ \mu_{13} \\ \mu_{14} \end{array} & \begin{array}{c} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{array} \\ \hline \begin{array}{c} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{array} & \begin{array}{c} 0 \\ \mu_{22} \\ \mu_{23} \\ \mu_{24} \end{array} \\ \hline \end{array},$$



Таким образом, в отличие от гиперболического случая, внутри  $A$  и  $C$  есть связи жорданова типа и есть связь между  $A$  и  $C$ . Решение резольвентной системы принимает вид

$$w_{\nu}^I = \sum_{j=1}^{\nu-1} M_{11}^{\nu-j-1} ((Tg_j)^I + \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ B & 0 \end{pmatrix} w_j^II) + M_{11}^{\nu-1} w_1^I, \quad \nu \geq 2,$$

$$w_{\nu}^{II} = - \sum_{j=\nu}^{\infty} M_{22}^{\nu-j-1} (Tg_j)^{II}, \quad \nu \geq 1,$$

$$K_1 w_1^I = K_2 w_1^{II} + \sum_{j=r1}^s B_j^I ((Tg_j)^I + \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ B & 0 \end{pmatrix} w_j^II) + B_j^{II} (Tg_j)^{II}.$$

Нормальная форма оператора резольвенты построена.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Kreiss H.-O. Math. of Comp., 1968, 22, 104, p. 703-714.
2. Урм В.Я. ДАН СССР, 1961, 139, 1, с. 40-43.
3. Kreiss H.-O. Math.Scand., 1959, 7, p. 71-80.
4. Сердюкова С.И. ОИЯИ, P11-3531, Дубна, 1967.
5. Сердюкова С.И. ОИЯИ, P5-12062, Дубна, 1978.
6. Wasow W. J. of Math. Anal. and Appl., 1962, 4, 2, p. 202-206.

Рукопись поступила в издательский отдел  
25 марта 1981 года.