

Mária Barnovská

О спектре несамосопряженного дифференциального оператора второго порядка с комплекснозначным переменным коэффициентом при старшей производной на полуоси

*Czechoslovak Mathematical Journal*, Vol. 24 (1974), No. 3, 349–358

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/101248>

## Terms of use:

© Institute of Mathematics AS CR, 1974

Institute of Mathematics of the Czech Academy of Sciences provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This document has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://dml.cz>

О СПЕКТРЕ НЕСАМОСОПРЯЖЕННОГО ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО  
ОПЕРАТОРА ВТОРОГО ПОРЯДКА  
С КОМПЛЕКСНОЗНАЧНЫМ ПЕРЕМЕННЫМ КОЭФФИЦИЕНТОМ  
ПРИ СТАРШЕЙ ПРОИЗВОДНОЙ НА ПОЛУОСИ

MÁRIA BARNOVSKÁ (Мария Барновска), Bratislava

(Поступило в редакцию 25. II. 1970, переработанное 15. XII. 1973)

ВВЕДЕНИЕ

Рассмотрим дифференциальное выражение второго порядка

$$(1) \quad l(x) = (p(t)x')', \quad 0 \leq t < \infty,$$

где  $p(t) \neq 0$  — дважды непрерывно дифференцируемая комплекснозначная функция в интервале  $[0, \infty)$ , удовлетворяющая следующим условиям:

$$(2) \quad p'(t)p^{-1}(t) \in L(0, \infty), \quad p''(t) \in L(0, \infty).$$

Пусть  $\lim_{t \rightarrow \infty} p(t)$  есть действительное положительное число.

Подобным способом, как и в работе [1], по дифференциальному выражению (1) построим дифференциальный оператор в пространстве  $L^2(0, \infty)$ . Пусть  $D$  обозначает множество всех функций  $x(t)$  из  $L^2(0, \infty)$  таких, что

- 1) функция  $p x'(t)$  существует и абсолютно непрерывна в каждом конечном интервале  $[0, b]$ ,  $b > 0$ ;
- 2)  $l(x) \in L^2(0, \infty)$ .

Пусть  $D_0$  — совокупность всех функций  $x(t) \in D$ , удовлетворяющих условию:

$$(3) \quad p(0)x'(0) - \vartheta x(0) = 0,$$

где  $\vartheta$  — фиксированное комплексное число.

Определим оператор  $L_\vartheta$  следующим образом: областью его определения есть  $D_0$  и при  $x \in D_0$

$$L_\vartheta x = l(x).$$

Оператор  $L_9$  называется дифференциальным оператором, порожденным дифференциальным выражением  $l(x)$  и краевым условием (3).

Случай дифференциального оператора, определенного дифференциальным выражением  $-x'' + q(t)x$  и краевым условием  $x'(0) - 9x(0) = 0$ , где  $q(t)$  и  $9$  комплексные, исследовался во многих работах (см. добавление I в [2]), одной из них является и упомянутая работа М. А. Наймарка [1].

Целью настоящей работы является исследование подобных вопросов, как в [1], для выше определенного оператора.

Поскольку абстрактная теория несамосопряженных операторов разработана недостаточно, мы должны будем исследовать этот оператор непосредственно.

## 1. АСИМПТОТИЧЕСКИЕ ФОРМУЛЫ ДЛЯ РЕШЕНИЙ УРАВНЕНИЯ $l(x) = \lambda x$

Рассмотрим дифференциальное уравнение второго порядка

$$(1.1) \quad (p(t)x')' = \lambda x,$$

где  $\lambda = s^2$  — комплексный параметр.

**Теорема 1.1.** Пусть функция  $p(t)$  удовлетворяет условиям (2),  $\arg \sqrt{(1/p(t))}$  есть непрерывная функция. Пусть  $\varepsilon > 0$  и

$$(1.2) \quad -\frac{\pi}{2} + \varepsilon < \arg s < \frac{\pi}{2} - \varepsilon.$$

Тогда для всякого  $r > 0$  существует  $a(r) > 0$  такое, что для всех  $s$  из области

$$-\frac{\pi}{2} + \varepsilon < \arg s < \frac{\pi}{2} - \varepsilon, \quad |s| \geq r \quad \text{и} \quad t \geq a(r)$$

уравнение (1.1) имеет решения  $x_1(t, s)$  и  $x_2(t, s)$ , для которых справедливы оценки:

$$(1.3) \quad x_1(t, s) = p^{-1/4}(t) \exp(s\varphi(t)) [1 + \delta_1(t, s)],$$

$$x_1'(t, s) = s p^{-3/4}(t) \exp(s\varphi(t)) [1 + \delta_2(t, s)],$$

$$(1.4) \quad x_2(t, s) = p^{-1/4}(t) \exp(-s\varphi(t)) [1 + \delta_3(t, s)],$$

$$x_2'(t, s) = -s p^{-3/4}(t) \exp(-s\varphi(t)) [1 + \delta_4(t, s)],$$

где  $\varphi(t) = \int_0^t \sqrt{(1/p(t_1))} dt_1$ , функция  $p^{-1/2}(t)$  — непрерывная и  $\lim_{t \rightarrow \infty} p^{-1/2}(t)$  есть положительное действительное число. Функции  $|\delta_i(t, s)| < \varphi_i(t)/|s|$ ,  $\varphi_i(t) \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow \infty$  ( $i = 1, 2, 3, 4$ ).

Эти формулы пригодны как при  $t > 0$  фиксированном,  $|s| \rightarrow \infty$  равномерно по  $t$ , так и при  $s$  фиксированном из области (1.2),  $t \rightarrow \infty$  равномерно по  $|s| \geq r > 0$ .

**Доказательство.** Из предположений (2) о функции  $p(t)$  и из того, что  $s$  есть из области (1.2), следует:

$$(1.5) \quad \operatorname{Re}(s\sqrt{1/p(t)}) > 0 \quad \text{для достаточно больших } t .$$

С помощью подстановки

$$(1.6) \quad x(t) = p^{-1/4}(t) u(t)$$

преобразуем уравнение (1.1) к виду

$$\begin{aligned} u''(t) + \frac{1}{2} p'(t) p^{-1}(t) u'(t) + \\ + [-\frac{1}{4} p''(t) p^{-1}(t) + \frac{1}{16} p'^2(t) p^{-2}(t)] u(t) = \lambda p^{-1}(t) u(t) . \end{aligned}$$

Таким образом, вместо асимптотики линейно независимых решений уравнения (1.1) будем искать асимптотику линейно независимых решений полученного уравнения. Для этого перепишем его еще так:

$$\begin{aligned} (1.7) \quad u''(t) + \frac{1}{2} p'(t) p^{-1}(t) u'(t) - \lambda p^{-1}(t) u(t) = \\ = \frac{1}{4}(p''(t) p^{-1}(t) - \frac{1}{4} p'^2(t) p^{-2}(t)) u(t) . \end{aligned}$$

Однородное уравнение

$$v''(t) + \frac{1}{2} p'(t) p^{-1}(t) v'(t) - \lambda p^{-1}(t) v(t) = 0$$

имеет два линейно независимых решения (см. [3] стр. 430, уравнение 2.79) вида:

$$(1.8) \quad v_1(t, s) = \exp(s\varphi(t)), \quad v_2(t, s) = \exp(-s\varphi(t)) .$$

где  $\varphi(t)$  — функция, определенная в теореме. Поэтому, рассматривая (1.7) как неоднородное уравнение с правой частью

$$\frac{1}{4}(p''(t) p^{-1}(t) - \frac{1}{4} p'^2(t) p^{-2}(t)) u(t)$$

и применяя метод вариации произвольных постоянных, мы найдем, что

$$\begin{aligned} (1.9) \quad u(t, s) = C_1 \exp(s\varphi(t)) + C_2 \exp(-s\varphi(t)) + \\ + \frac{1}{2s} \exp(s\varphi(t)) \int_{t_1}^t \exp(-s\varphi(\tau)) P(\tau) u(\tau, s) d\tau - \\ - \frac{1}{2s} \exp(-s\varphi(t)) \int_{t_2}^t \exp(s\varphi(\tau)) P(\tau) u(\tau, s) d\tau , \end{aligned}$$

где функция

$$(1.10) \quad P(\tau) = \frac{1}{4}(p''(\tau) p^{-1/2}(\tau) - \frac{1}{4} p'^2(\tau) p^{-3/2}(\tau))$$

интегрируема в интервале  $(0, \infty)$  в силу предположений (2) о функции  $p(t)$ . При том или ином выборе постоянных  $C_1, C_2$  и  $t_1, t_2$  мы получим интегральные уравнения для различных частных решений уравнения (1.7).

Положим в (1.9)  $C_1 = 1, C_2 = 0, t_1 = \infty, t_2 = a$ ; тогда уравнение (1.9) перепишется так:

$$(1.11) \quad u(t, s) = \exp(s\varphi(t)) - \frac{1}{2s} \int_a^t \exp[-s(\varphi(t) - \varphi(\tau))] P(\tau) u(\tau, s) d\tau + \\ + \frac{1}{2s} \int_{\infty}^t \exp[-s(\varphi(\tau) - \varphi(t))] P(\tau) u(\tau, s) d\tau.$$

Подобным способом, как и в работе [1], доказывается, что при  $a(r)$  достаточно большом и  $t \geq a(r)$  уравнение (1.11) имеет решение вида

$$(1.12) \quad u(t, s) = \exp(s\varphi(t)) \eta(t, s),$$

где функция  $\eta(t, s)$  ограничена в каждой области  $a(r) \leq t < \infty, -\frac{1}{2}\pi + \varepsilon < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon (\varepsilon > 0), |s| \geq r > 0$  и удовлетворяет интегральному уравнению

$$(1.13) \quad \eta(t, s) = 1 - \frac{1}{2s} \int_{a(r)}^t \exp[-2s(\varphi(t) - \varphi(\tau))] P(\tau) \eta(\tau, s) d\tau - \\ - \frac{1}{2s} \int_t^{\infty} P(\tau) \eta(\tau, s) d\tau.$$

Обозначим это решение через  $u_1(t, s)$ . Функция  $u_1(t, s)$  непрерывна по совокупности переменных  $t, s$  при  $t \geq a(r), -\frac{1}{2}\pi + \varepsilon < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon, |s| \geq r$ ; при каждом фиксированном  $t$  из интервала  $(0, \infty)$   $u_1(t, s)$  есть голоморфная функция  $s$  в области  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon, |s| \geq r$ .

Построим другое частное решение уравнения (1.7), для чего положим в (1.9)  $C_1 = 0, C_2 = 1$ . Тогда получим

$$(1.14) \quad u(t, s) = \exp(-s\varphi(t)) + \frac{1}{2s} \exp(s\varphi(t)) \int_{t_1}^t \exp(-s\varphi(\tau)) P(\tau) u(\tau, s) d\tau - \\ - \frac{1}{2s} \exp(-s\varphi(t)) \int_{t_2}^t \exp(s\varphi(\tau)) P(\tau) u(\tau, s) d\tau.$$

Положив в интегральном уравнении (1.14) сначала

$$(1.15) \quad u(t, s) = \exp(-s\varphi(t)) \varrho(t, s),$$

а потом  $t_1 = \infty, t_2 = \infty$ , получим

$$(1.16) \quad \varrho(t, s) = 1 + \frac{1}{2s} \int_t^{\infty} \{1 - \exp[-2s(\varphi(\tau) - \varphi(t))]\} P(\tau) \varrho(\tau, s) d\tau.$$

Так же, как и в работе [1], докажем, что при достаточно большом  $a(r)$  и  $t \geq a(r)$  уравнение (1.14) имеет решение вида (1.15), которое обозначим через  $u_2(t, s)$ . Функция  $\varrho(t, s)$  ограничена в области  $a(r) \leq t < \tau < \infty$ ,  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon < \arg s < -\frac{1}{2}\pi - \varepsilon$ ,  $|s| \geq r > 0$ ; при каждом фиксированном  $t > 0$ ,  $u_2(t, s)$  есть голоморфная функция  $s$  в области  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon$ .

Беря во внимание интегральные уравнения (1.13) и (1.16) и подстановку (1.6), легко показать, что имеют место сформулированные в теореме 1.1 оценки для решений  $x_1(t, s)$  и  $x_2(t, s)$  уравнения (1.1).

Результаты теоремы 1.1 подобны результату леммы 1.6 из [4], стр. 415, полученном в случае двухчленного уравнения  $x'' - \lambda^2 q(t) x = 0$ , где  $q(t)$  — комплекснозначная функция, а  $\lambda > 0$ .

**Замечание 1.** Далее будем предполагать, что параметр  $s$  есть из области

$$(1.2') \quad -\frac{1}{2}\pi + \varepsilon_1 < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon_2, \quad |s| \geq r > 0,$$

где

$$-\varepsilon_1 = \inf_{0 \leq t < \infty} \left( \arg \sqrt{\frac{1}{p(t)}} \right), \quad \varepsilon_2 = \sup_{0 \leq t < \infty} \left( \arg \sqrt{\frac{1}{p(t)}} \right), \quad \varepsilon_1 > 0, \quad \varepsilon_2 > 0.$$

Из предположений (2) о функции  $p(t)$  и из этих предположений следует, что

$$\operatorname{Re} \left( s \sqrt{\frac{1}{p(t)}} \right) > 0$$

не только для достаточно больших  $t$ , но для всех  $t \geq 0$ . Следовательно, теорема 1.1 имеет место и в случае области (1.2') для  $s$ .

Если теперь  $r$  такое, что

$$\frac{1}{r} \int_0^\infty P(\tau) d\tau < 1$$

и  $s$  есть из области (1.2'), то имеет место и здесь замечание 2.2 из [1], т. е. во всех интегральных уравнениях, которые определяют нам решения, можно положить  $a(r) = 0$ .

**Замечание 2.** Теорема 1.1 определяет нам решения  $x_1$  и  $x_2$  при  $t \geq a$ , где  $a$  достаточно большое. Но в дальнейшем мы будем рассматривать эти решения на полуоси  $t \geq 0$  при  $s$  из области (1.2'). Продолжая функции  $x_1$  и  $x_2$  в интервал  $0 \leq t \leq a$  как решения уравнения  $I(x) = \lambda x$ , мы доопределим функции  $\delta_i(t, s)$  ( $i = 1, 2, 3, 4$ ) и на конечном интервале  $[0, a]$ . Из известных свойств решений дифференциальных уравнений вытекает, что решения  $x_1$  и  $x_2$  будут голоморфными функциями переменного  $s$  в той же области также и при  $0 \leq t \leq a$ , непрерывными функциями по совокупности переменных  $t, s$ ;  $0 \leq t \leq a$ ,  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon_1 < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon_2$ ,  $|s| \geq r$ .

## 2. ВРОНСКИАН ФУНКЦИЙ $x_1(t, s)$ , $x_2(t, s)$

**Теорема 2.1.** Для вронскиана функций  $x_1(t, s)$ ,  $x_2(t, s)$  имеет место формула

$$(2.1) \quad w(x_1, x_2) = - \frac{2s}{p(t)}.$$

**Доказательство.** Доказательство теоремы вытекает из асимптотических формул (1.3) и (1.4), взятых при  $t \rightarrow \infty$  и из того факта, что  $p(t) w(x_1, x_2)$  не зависит от  $t$ .

## 3. ИССЛЕДОВАНИЕ СПЕКТРА И РЕЗОЛЬВЕНТЫ ОПЕРАТОРА $L_3$

На протяжении всего этого параграфа мы будем использовать результаты предыдущих параграфов для случая, когда  $s$  изменяется в области (1.2'), введенной в замечании 1.

### 1. Собственные значения оператора $L_3$ .

**Теорема 3.1.** Собственные значения оператора  $L_3$  определяются по формуле  $\lambda = s^2$ , причем  $s$  есть из области (1.2'), и образуют конечное или счетное множество.

**Доказательство.** Рассмотрим решения  $x_1(t, s)$  и  $x_2(t, s)$  уравнения

$$(3.1) \quad l(x) = \lambda x, \quad \lambda = s^2, \quad -\frac{1}{2}\pi + \varepsilon_1 < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon_2 (\varepsilon_1 > 0, \varepsilon_2 > 0),$$

$|s| \geq r > 0$ , где  $\varepsilon_1, \varepsilon_2$  определены в замечании 1.

Из асимптотических формул (1.3) и (1.4), взятых при  $t \rightarrow \infty$ , можно утверждать, что  $x_1 \in L^2(0, \infty)$ ,  $x_2 \in L^2(0, \infty)$ . Решения  $x_1, x_2$  линейно независимы, поэтому всякое решение уравнения (3.1) при  $s$  из области  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon_1 < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon_2$ ,  $|s| \geq r > 0$  запишется как линейная комбинация  $x = c_1 x_1 + c_2 x_2$ . Она может быть собственной функцией оператора  $L_3$  лишь тогда, когда  $x \in L^2(0, \infty)$ , т. е.  $c_1 = 0$ . Можно считать  $c_2 = 1$ , т. е.  $x = x_2$ . Для того чтобы  $x_2$  была собственной функцией оператора  $L_3$  необходимо и достаточно, чтобы  $x_2 \in D_3$ , т. е.

$$(3.2) \quad p(0) x'_2(0, s) - q x_2(0, s) = 0.$$

В правой части уравнения (3.2) стоит аналитическая функция, регулярная в комплексной области  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon_1 < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon_2$ ,  $|s| \geq r > 0$ , поэтому решения  $s$  этого уравнения в этой области образуют конечное или счетное множество. Значит,  $s$ , которое упоминается в теореме, должно быть решением уравнения (3.2).

Чтобы доказать, что множество собственных значений оператора  $L_3$  ограничено, подставим асимптотические формулы (1.3) и (1.4) при  $|s| \rightarrow \infty$  в (3.2); при  $r$  достаточно большом мы можем положить  $a = 0$  (см. замечание 1). Тогда получим

$$-sp^{1/4}(0) \left( 1 + O\left(\frac{1}{s}\right) \right) \neq 0$$

при достаточно большом  $|s|$ . Следовательно,  $\lambda = s^2$  при достаточно большом  $s$  не может быть собственным значением оператора  $L_3$ . Это означает, что множество собственных значений оператора  $L_3$  ограниченное.

## 2. Резольвента оператора $L_3$ .

**Теорема 3.2.** Все числа  $\lambda = s^2$ ,  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon_1 < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon_2$  ( $\varepsilon_1 > 0$ ,  $\varepsilon_2 > 0$ ),  $|s| \geq r > 0$ , при которых  $p(0)x'_2(0, s) - \vartheta x_2(0, s) \neq 0$ , принадлежат резольвентному множеству оператора  $L_3$ . Резольвента  $R_\lambda = (L_3 - \lambda I)^{-1}$  является ограниченным интегральным оператором

$$(3.3) \quad R_\lambda f(t) = \int_0^\infty R(t, \tau, \lambda) f(\tau) d\tau$$

с ядром

$$(3.4) \quad R(t, \tau, s^2) = \begin{cases} \frac{\psi(s)}{2s} x_2(t, s) x_2(\tau, s) - \frac{1}{2s} x_2(t, s) x_1(\tau, s) & \text{при } 0 < \tau < t, \\ \frac{\psi(s)}{2s} x_2(t, s) x_2(\tau, s) - \frac{1}{2s} x_1(t, s) x_2(\tau, s) & \text{при } t < \tau < \infty, \end{cases}$$

где

$$(3.5) \quad \psi(s) = \frac{p(0)x'_1(0, s) - \vartheta x_1(0, s)}{p(0)x'_2(0, s) - \vartheta x_2(0, s)}.$$

**Доказательство.** Пусть  $\lambda = s^2$ ,  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon_1 < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon_2$  не является собственным значением оператора  $L_3$ , так что резольвента  $R_\lambda$  существует (определение резольвенты смотрите, например, в [2], стр. 450); докажем, что резольвента есть интегральный оператор вида (3.3).

Пусть  $f \in L^2(0, \infty)$  принадлежит области определения  $R_\lambda$ . Положим

$$R_\lambda f = x.$$

Следовательно,

$$(3.6) \quad L_3 x - \lambda x = f.$$

Равенство (3.6) означает, что  $x$  есть решение уравнения

$$(3.7) \quad l(x) - \lambda x = f,$$

принадлежащее  $L^2(0, \infty)$  и удовлетворяющее условию (3).

Поскольку  $x_1(t, s)$ ,  $x_2(t, s)$  являются линейно независимыми решениями соответствующего однородного уравнения

$$(3.8) \quad l(x) - \lambda x = 0,$$

то, применяя метод вариации произвольных постоянных и используя формулу (2.1) для вронсиана  $w(x_1, x_2)$ , мы получим:

$$(3.9) \quad x(t, s) = c_1 x_1(t, s) + c_2 x_2(t, s) + \frac{1}{2s} x_1(t, s) \int_0^t x_2(\tau, s) f(\tau) d\tau - \\ - \frac{1}{2s} x_2(t, s) \int_0^t x_1(\tau, s) f(\tau) d\tau.$$

Определив коэффициенты  $c_1$  и  $c_2$  в (3.9) из требования, чтобы  $x(t, s)$  принадлежало  $L^2(0, \infty)$  и удовлетворяло условию (3), после элементарных преобразований мы получим интегральный оператор (3.3) с ядром (3.4), которое можно записать в таком виде:

$$(3.10) \quad R(t, \tau, s^2) = R_1(t, \tau, s^2) + R_2(t, \tau, s^2),$$

положив

$$(3.11) \quad R_1(t, \tau, s^2) = \frac{\psi(s)}{2s} x_2(t, s) x_2(\tau, s),$$

$$(3.12) \quad R_2(t, \tau, s^2) = \begin{cases} -\frac{1}{2s} x_2(t, s) x_1(\tau, s) & \text{при } 0 < \tau < t, \\ -\frac{1}{2s} x_1(t, s) x_2(\tau, s) & \text{при } t < \tau < \infty. \end{cases}$$

Функция  $\psi(s)$  в (3.11) выражается соотношением (3.5), которое имеет смысл, потому что  $p(0) x'_2(0, s) - q x_2(0, s) \neq 0$  ввиду того, что  $s$  не является собственным значением оператора  $L_g$ .

Теперь докажем, что резольвента  $R_\lambda$  есть ограниченный интегральный оператор, определенный во всем пространстве  $L^2(0, \infty)$ . Из (3.10) видно, что достаточно доказать наше утверждение для каждого из ядер  $R_1, R_2$ . Поскольку  $x_2(t, s) \in L^2(0, \infty)$ , то ядро  $R_1$  есть ядро Гильберта-Шмидта, которое определяет не только ограниченный, но даже вполне непрерывный оператор. Значит, нам остается доказать, что наше утверждение справедливо для ядра  $R_2$ , т. е., что для любой функции  $f(t) \in L^2(0, \infty)$  имеет место неравенство

$$\int_0^\infty \left| \int_0^\infty R_2(t, \tau, \lambda) f(\tau) d\tau \right|^2 dt \leq C^2 \int_0^\infty |f(t)|^2 dt,$$

где  $C$  – некоторая постоянная. В силу (3.12) это неравенство означает, что

$$(3.13) \quad \int_0^\infty \left| -\frac{1}{2s} x_2(t, s) \int_0^t x_1(\tau, s) f(\tau) d\tau - \frac{1}{2s} x_1(t, s) \int_t^\infty x_2(\tau, s) f(\tau) d\tau \right|^2 dt \leq \\ \leq C^2 \int_0^\infty |f(t)|^2 dt.$$

Из формул (1.3), (1.4) и из  $\lim_{t \rightarrow \infty} p(t) > 0$  вытекает:

$$(3.14) \quad \left| -\frac{1}{2s} x_2(t, s) x_1(\tau, s) \right| \leq \frac{C(r)}{2|s|} \exp[-\alpha(t-\tau)] \quad \text{при } 0 < \tau < t, \\ \left| -\frac{1}{2s} x_1(t, s) x_2(\tau, s) \right| \leq \frac{C(r)}{2|s|} \exp[-\alpha(\tau-t)] \quad \text{при } t < \tau < \infty,$$

где  $\alpha = mk \operatorname{Re} s > 0$ , так как  $\operatorname{Re} s > 0$ , постоянная  $k > 0$  ограничивает  $\cos[\arg s + \arg(p^{-1/2}(t))]$  снизу, а постоянная  $m > 0$  ограничивает функцию  $p^{-1/2}(t)$  снизу для достаточно больших  $t$ . Из этих оценок следует, что левая часть (3.13) не превосходит

$$\frac{C^2(r)}{4|s|^2} \int_0^\infty \left[ e^{-\alpha t} \int_0^t e^{\alpha \tau} |f(\tau)| d\tau + e^{\alpha t} \int_t^\infty e^{-\alpha \tau} |f(\tau)| d\tau \right]^2 dt.$$

Но на основании леммы 1 из [2], стр. 452, это выражение не превосходит

$$\frac{C^2(r)}{2\alpha^2|s|^2} \int_0^\infty |f(t)|^2 dt.$$

Тем самым мы доказали, что, действительно, ядро  $R_2(t, \tau, \lambda)$  порождает интегральный оператор, ограниченный при  $s$  из области  $-\frac{1}{2}\pi + \varepsilon_1 < \arg s < \frac{1}{2}\pi - \varepsilon_2$ ,  $|s| \geq r > 0$ , не являющимися собственными значениями оператора  $L_g$ , и определенный во всем пространстве  $L^2(0, \infty)$ .

Следовательно, для любой функции  $f(t) \in L^2(0, \infty)$  формула (3.3) определяет функции  $x(t, \lambda) \in L^2(0, \infty)$ . Легко непосредственно показать, что так определенная функция  $x(t, \lambda)$  удовлетворяет уравнению (3.7) и условию (3). Это означает, что  $x \in D_g$  и что  $L_g x - \lambda x = f$ . Значит, область изменения оператора  $L_g - \lambda I$  является областью определения резольвенты  $R_\lambda$  и есть все пространство  $L^2(0, \infty)$ . Эта резольвента совпадает с исследованным интегральным оператором с ядром  $R(t, \tau, \lambda)$ , и, таким образом, теорема доказана.

В заключение работы считаю своим приятным долгом выразить свою глубокую признательность проф. Я. Курцвайлю за сделанные ценные замечания к работе.

*Литература*

- [1] *M. A. Наймарк*: Исследование спектра и разложение по собственным функциям несамосопряженного дифференциального оператора второго порядка на полуоси, Труды Москов. математ. общества, т. 3, 1954, стр. 181—270.
- [2] *M. A. Наймарк*: Линейные дифференциальные операторы, изд. второе, Москва 1969.
- [3] Э. Камке: Справочник по обыкновенным дифференциальным уравнениям, изд. физ.-мат. литер., Москва 1961.
- [4] *B. Вазов*: Асимптотические разложения решений обыкновенных дифференциальных уравнений, изд. „Мир“, Москва 1968.

*Адрес автора:* 816 31 Bratislava, Mlynská dolina, ČSSR (Prírodovedecká fakulta UK).