

М. Б. ВЕЛИЕВ, М. Г. ГАСЫМОВ  
**ОБ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧЕ ТЕОРИИ РАССЕЯНИЯ  
ДЛЯ МНОГОКАНАЛЬНЫХ СИСТЕМ**

(Представлено академиком С. Л. Соболевым 24 IV 1973)

1. Постановка задачи. Рассмотрим граничную задачу, порожденную системой дифференциальных уравнений

$$-y_i'' + \sum_{j=1}^n q_{ij}(x)y_j + m_i^2 y_i = \lambda^2 y_i, \quad i=1, \dots, n, \quad 0 \leq x < \infty, \quad (1)$$

и граничными условиями

$$y_1(0) = y_2(0) = \dots = y_n(0) = 0, \quad (2)$$

в пространстве вектор-функций с  $n$  компонентами из  $\mathcal{L}_2(0, \infty)$ .

Пусть в дальнейшем выполняются следующие условия:

а) диагональная матрица  $M = \{\delta_{ij} m_i^2\}$  постоянна, неотрицательна, и если  $m^2 = \max_{1 \leq i, j \leq n} (m_i^2 - m_j^2)$ , то  $m \neq 0$ ;

б) вещественнозначные функции  $q_{ij}(x)$ ,  $i, j=1, \dots, n$ , определены и непрерывны на полуоси;  $[0, \infty)$ ;

в) при каждом  $x \geq 0$  матрица  $Q(x) = \{q_{ij}(x)\}$  эрмитова;

г)  $x \|Q(x)\| \exp(mx) \in \mathcal{L}_1(0, \infty)$ . (3)

В данной работе решается обратная задача теории рассеяния для самосопряженной граничной задачи (1), (2). При  $M=0$  эта задача решена в (1). В рассматриваемом случае потенциальная матрица-функция  $Q(x) + M$  не исчезает на бесконечности и, очевидно, имеет конечный предел. Такие уравнения встречаются в многоканальной задаче квантовой теории рассеяния частиц с отличными от нуля внутренними энергиями (см., например, (2, 3)).

В книге (3) изучаются некоторые свойства  $S$ -матрицы граничной задачи типа (1), (2) с финитными  $q_{ij}(x)$  и ставится обратная задача теории рассеяния для таких систем (см. гл. VIII, стр. 352).

2. Специальные решения. Рассмотрим матричное уравнение

$$-Y'' + Q(x)Y + MY = \lambda^2 Y, \quad 0 \leq x < \infty. \quad (4)$$

Уравнение (4) имеет аналитическое в верхней полуплоскости  $\text{Im } \lambda > 0$  и непрерывное вплоть до вещественной оси матричное решение  $F(x, \lambda)$ , удовлетворяющее условию

$$\lim_{x \rightarrow \infty} F(x, \lambda) f^{-1}(x, \lambda) = I,$$

и существует матричная функция  $K(x, t)$  порядка  $n \times n$  такая, что

$$F(x, \lambda) = f(x, \lambda) + \int_x^\infty K(x, t) f(t, \lambda) dt;$$

здесь  $f(x, \lambda) = \exp[i(\lambda^2 I - M)^{1/2} x]$  есть решение уравнения (4) при  $Q(x) \equiv 0$  и  $\text{Im}(\lambda^2 I - M)^{1/2} > 0$ , если  $\text{Im } \lambda > 0$ . Матрица-функция  $K(x, t)$  имеет непрерывные частные производные  $K_x', K_t'$  и справедливы оценки (5), (6) из работы (4). Матрицы  $K(x, t)$  и  $Q(x)$  связаны между собой равенством

$$Q(x) = -2K'(x, x). \quad (5)$$

ными условиями  $\Phi(0, \lambda) = 0, \Phi'(0, \lambda) = I$ .

3. О спектре задачи (1), (2). Нетрудно показать, что ядро резольвенты граничной задачи (1), (2) при  $\text{Im } \lambda > 0$  имеет вид

$$R(x, t, \lambda) = \begin{cases} F(x, \lambda) \overline{F^{-1}(0, \lambda)} \Phi(t, \lambda), & t < x, \\ \Phi(x, \lambda) \overline{F^{-1}(0, \lambda)} F(x, \lambda), & t > x. \end{cases}$$

Для простоты изложения в дальнейшем рассмотрим случай  $n=2, m_1=0, m_2=m$ .

Теорема. Граничная задача (1), (2) имеет: а) лишь конечное число отрицательных собственных значений  $-\mu_1^2, -\mu_2^2, \dots, -\mu_q^2$ ; б) лишь конечное число однократных собственных значений  $\lambda_1^2, \lambda_2^2, \dots, \lambda_p^2$  из  $(0, m^2)$ , которые являются квадратами общих нулей элементов второго столбца матрицы  $F(0, \lambda)$ ; в) однократный непрерывный спектр на  $[0, m^2)$ ; г) двухкратный непрерывный спектр на  $[m^2, \infty)$ .

Формулировка аналога этой теоремы в случае произвольного  $n$  очевидна. Структура спектра граничных задач (1), (2) при финитных потенциалах изучена также в работах (5, 6) и др.

4. Определение данных рассеяния. Рассуждая так же, как и в работах (7, 8), можно получить разложение по собственным функциям граничной задачи (1), (2). В этом случае равенство Парсеваля имеет вид

$$\int_0^\infty U(x, \lambda) U^*(t, \lambda) d\lambda + \sum_{j=1}^p U_{1j}(x) U_{1j}^*(t) + \sum_{l=1}^q U_{2l}(x) U_{2l}^*(t) = \delta(x-t) I; \quad (6)$$

здесь нормированные собственные функции  $U(x, \lambda), U_{1j}(x), U_{2l}(x)$  определяются формулами

$$U(x, \lambda) = (2\pi)^{-1/2} \left\{ F(x, \lambda) \begin{pmatrix} \lambda, & 0 \\ 0, & k \end{pmatrix}^{-1} - F(x, -\lambda) \begin{pmatrix} \lambda, & 0 \\ 0, & k \end{pmatrix}^{-1} S(\lambda) \right\} \begin{pmatrix} \lambda, & 0 \\ 0, & (\lambda k)^{1/2} \end{pmatrix}, \quad |\lambda| > m, \quad (7)$$

$$U(x, \lambda) = (2\pi)^{1/2} \{ F(x, \lambda) - F(x, -\lambda) S(\lambda) \}, \quad |\lambda| < m, \quad (8)$$

$$U_{1j}(x) = F(x, \lambda_j) M_{1j}, \quad j=1, \dots, p, \quad (9)$$

$$U_{2l}(x) = F(x, i\mu_l) M_{2l}, \quad l=1, \dots, q, \quad (10)$$

где  $M_{1j}, j=1, \dots, p$ , и  $M_{2l}, l=1, \dots, q$ , — неотрицательные нормировочные матрицы второго порядка, ранги которых совпадают с кратностями собственных значений  $\lambda_j^2$  и  $-\mu_l^2$  соответственно;  $k = (\lambda^2 - m^2)^{1/2}$  и  $\text{Im } k > 0$ , если  $\text{Im } \lambda > 0$ ; матрица рассеяния

$$S(\lambda) = F(0, \lambda) \{ F^*(0, \lambda) \}^{-1} \quad \text{при } |\lambda| > m,$$

$$S(\lambda) = \begin{pmatrix} \alpha_{11}(\lambda), & 0 \\ \alpha_{21}(\lambda), & 1 \end{pmatrix} \quad \text{при } |\lambda| < m.$$

Для простоты изложения в дальнейшем предполагается, что  $\det F(0, \lambda) \neq 0$  при  $\lambda=0, \lambda=\pm m$ .

Из (7), (8), (9) и (10) следует, что асимптотика нормированных собственных функций граничной задачи (1), (2) при  $x \rightarrow +\infty$  полностью определяется данными рассеяния

$$\lambda_j, M_{1j}, j=1, \dots, p; M_{2l}, \mu_l, l=1, \dots, q, S(\lambda). \quad (11)$$

5. О свойствах данных рассеяния и обратная задача. Из формулы (5) видно, что для определения  $Q(x)$  достаточно знать матрицу  $K(x, t)$ . Матричная функция  $K(x, t)$  удовлетворяет основному

имеет только нулевое решение  $(f_1, f_2)$  с компонентами  $f_1(x) \in \mathcal{L}_2(-\infty, 0)$ ,  $f_2(x) \in \mathcal{L}_2(0, \infty)$ , где

$$F_{11}(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \{1 - s_{11}(\lambda)\} \exp(i\lambda x) d\lambda,$$

$$F_{12}(x, t) = -\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{\lambda}{k}\right)^{1/2} s_{12}(\lambda) \exp(-i\lambda x - ikt) d\lambda,$$

$$F_{21}(x, t) = -\frac{1}{2\pi} \int_{\substack{|\lambda| > m \\ \text{Im } \lambda = 0}} s_{21}(-\lambda) \exp(ikx - i\lambda t) d\lambda,$$

$$F_{22}(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\substack{|\lambda| > m \\ \text{Im } \lambda = 0}} \left(\frac{\lambda}{k}\right)^{1/2} \{1 - s_{22}(-\lambda)\} \exp(ikx) d\lambda,$$

$$F_0(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_0^m s_2(\lambda) \exp(ikx - i\lambda t) d\lambda.$$

5°. Число линейно-независимых вектор-решений однородного уравнения

$$f(t) + \int_0^{\infty} f(\tau) F_s(\tau, t) d\tau = 0, \quad 0 < t < \infty,$$

с компонентами из  $\mathcal{L}_2(0, \infty)$  совпадает с суммой рангов матриц  $M_{lj}$ ,  $j = 1, \dots, p$ ,  $M_{2l}$ ,  $l = 1, \dots, q$ .

Основная теорема. Условия 1°–5° достаточны для того, чтобы совокупность величин (11) были данными рассеяния граничной задачи типа (1), (2) с эрмитовой матрицей  $Q(x)$ , для которой  $\|Q(x)\| \exp(mx) \in \mathcal{L}_1(0, \infty)$ .

Замечание. Из основной теоремы следует, что между достаточными и необходимыми условиями на данные рассеяния имеется разрыв. А именно, восстановленная матрица-функция удовлетворяет условию (14), отличному от условия (3). В некоторых классах потенциалов можно устранить такой разрыв. Например, если  $Q(x)$  финитная или же при любом натуральном  $k$ ,  $x^k \|Q(x)\| \exp(mx) \in \mathcal{L}_1(0, \infty)$ .

Институт математики и механики  
Академии наук АзербСССР

Поступило  
2 III 1973

Азербайджанский государственный университет  
им. С. М. Кирова  
Баку

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> З. С. Агранович, В. А. Марченко, Обратная задача теории рассеяния, 1960. <sup>2</sup> В. де Альфаро, Т. Редже, Потенциальное рассеяние, М., 1966. <sup>3</sup> А. И. Базь, Я. Б. Зельдович, А. М. Переломов, Рассеяние, реакции и распады в нерелятивистской квантовой механике, М., 1971. <sup>4</sup> М. Б. Велиев, М. Г. Гасымов, Матем. заметки, № 5, 559 (1972). <sup>5</sup> L. Fonda, R. G. Newton, Ann. Phys., 12, 68 (1961). <sup>6</sup> L. Fonda, Ann. Phys., 12, 476 (1961). <sup>7</sup> В. А. Марченко, ДАН, 104, № 5 (1955). <sup>8</sup> М. Г. Гасымов, Тр. Московск. матем. общ., 19, 41 (1968).