

## С. К. Паймеров

Марийский государственный университет, г. Йошкар-Ола,  
 raymcrou@mail.ru

## О КОЭФФИЦИЕНТНОЙ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧЕ ДЛЯ ДВУМЕРНОГО ВОЛНОВОГО УРАВНЕНИЯ В ОГРАНИЧЕННОЙ ОБЛАСТИ С УСЛОВИЕМ ТРЕТЬЕГО РОДА НА ГРАНИЦЕ

Исследуется нелинейная обратная задача определения скорости звука в неоднородности, локализованной в пределах двумерной ограниченной области, по данным о рассеянном этой неоднородностью скалярном акустическом поле. Акустические колебания в области  $\Omega \subset \mathbb{R}^2$  описываются волновым уравнением

$$\frac{1}{c^2(x)} u_{tt}(x, t) = \Delta u(x, t) - f(x, t), \quad x \in \Omega, \quad t \geq 0, \quad (1)$$

с начальным условием

$$u(x, 0) = u_t(x, 0) = 0, \quad x \in \Omega. \quad (2)$$

и условием третьего рода на границе  $\Sigma = \partial\Omega$ :

$$\frac{\partial u}{\partial n}(x, t) + \sigma(x)u(x, t) = 0, \quad x \in \Sigma, \quad t \geq 0. \quad (3)$$

Здесь  $u(x, t)$  – акустическое давление в точке  $x \in \Omega$  в момент времени  $t$ , величина  $c(x) > 0$  определяет скорость звука в этой точке:  $\partial/\partial n$  – производная по внешней нормали  $n$  к границе  $\Sigma$ , вычисленная со стороны области  $\Omega$ ;  $\sigma \in C^1(\Sigma)$ ,  $\sigma(x) > 0 \forall x \in \Sigma$ . Предполагается, что среда, заполняющая область  $\Omega$ , однородна вне некоторой априори заданной подобласти  $R$ ,  $\bar{R} \subset \Omega$ , так что  $c(x) = c_0$  при  $x \in \bar{\Omega} \setminus R$ , где

константа  $c_0$  известна, а функция  $c = c(x)$  при  $x \in R$  подлежит определению;  $\bar{\Omega} = \Omega \cup \Sigma$ . Зондируемая неоднородность облучается волновыми полями, источники которых описываются функциями  $f(x, t) = f(x, t; q) = \delta(x - q)g(t)$ ,  $q \in X$ ;  $\delta$  – дельта-функция Дирака. Гладкий замкнутый контур  $X \subset \subset \Omega$ ,  $X \in C^2$ , описывает семейство источников рассеиваемых волн;  $X \cap \bar{R} = \emptyset$ . Наблюдение рассеянного поля проводится в точках гладкого замкнутого контура  $Y \subset \Omega$ ,  $Y \cap \bar{R} = \emptyset$ . Отыскание  $c(x)$ ,  $x \in R$ , эквивалентно нахождению функции  $\xi(x) = c^{-2}(x) - c_0^{-2}$ ,  $x \in R$ . Обозначим через  $u(x, t; q) = u(x, t)$  решение задачи (1) – (3). Предполагается, что для наблюдения доступны значения  $u(x, t; q)$  при  $t \geq 0$ ,  $x \in Y$ ,  $q \in X$ . По этим данным требуется определить функцию  $\xi(x)$ ,  $x \in R$ .

Обозначим через  $G(x, x'; p)$  функцию Грина краевой задачи третьего рода

$$\begin{cases} \Delta h(x) - p^2 c_0^{-2} h(x) = f(x), & x \in \Omega, \\ \frac{\partial h(x)}{\partial n} + \sigma(x) h(x) = 0, & x \in \Sigma. \end{cases}$$

По определению,  $h(x) = \int_{\Omega} G(x, x'; p) f(x') dx'$ ,  $x \in \Omega$ . Пусть  $\tilde{u}(x, p; q)$  – преобразование Лапласа функции  $u(x, t; q)$  по переменной  $t$ ;  $v(x, p; q)$  – аналитическое продолжение функции  $\tilde{u}(x, p; q)$  в открытую окрестность точки  $p = 0$ .

**Теорема 1.** *Функция  $\xi = \xi(x)$  является решением линей-*

ного интегрального уравнения первого рода

$$\begin{aligned} & \int_R G(x, x'; 0)G(x'; q, 0)\xi(x') dx' = \\ & = \left( \int_0^\infty g(t) dt \right)^{-1} \left( \frac{1}{2}v_{pp}(x, 0; q) - \frac{1}{2}G_{pp}(x, q; 0) \int_0^\infty g(t) dt + \right. \\ & \left. + G_p(x, q; 0) \int_0^\infty tg(t)dt - \frac{1}{2}G(x, q; 0) \int_0^\infty t^2g(t)dt \right), \quad x \in Y, q \in X. \end{aligned} \quad (4)$$

**Теорема 2.** Уравнение (4) имеет в классе  $C(\bar{R})$  единственное решение  $\xi = \xi(x)$ .

**О. С. Переворочаева**

*Горно-Алтайский государственный университет*

## САМОПОДОВНЫЕ ЖОРДАНОВЫЕ ДУГИ, ПОРОЖДЕННЫЕ ГОМОТЕТИЯМИ

Пусть  $S = \{S_1, S_2 \dots S_m\}$  – система сжимающих подобий в  $\mathbb{R}^n$ . Непустое компактное множество  $K$  называется *инвариантным* множеством или *аттрактором* системы  $S$ , если  $K = \bigcup S_i(K)$ .

Согласно теореме Хатчинсона [1], такое множество существует и однозначно определяется системой  $S$ .

Одной из задач фрактальной геометрии является описание проекций самоподобных множеств. Мы же исследуем свойство жордановых дуг, допускающих взаимооднозначное проектирование на отрезок прямой. Для плоского случая получены следующие утверждения.