

ОБОСНОВАНИЕ МЕТОДА НАИСКОРЕЙШЕГО
СПУСКА В ИНТЕГРАЛЬНОЙ
ПОСТАНОВКЕ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧИ
ДЛЯ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ

С. И. Кабанихин, К. Т. Исаков

Аннотация: Исследован метод наискорейшего спуска решения задачи определения коэффициента в гиперболическом уравнении в интегральной постановке. Изучены свойства решений прямой и обратной задач. Получены оценки целевого функционала и его градиента. Доказана сходимость в среднем метода наискорейшего спуска, минимизирующего функционал невязки. Библиогр. 15.

1. Введение

Идея использования методов теории оптимального управления для решения обратных задач принадлежит А. Н. Тихонову [1] и А. С. Алексееву [2]. Для решения одномерной обратной задачи сейсмологии метод сопряженных градиентов использовали и исследовали А. Бамберже, Ж. Шавен и П. Лэли [3], а также Ф. Сантоза и В. Саймс [4]. Оптимизационный подход к обратным задачам частотного зондирования в слоистых средах развивался в работе В. И. Дмитриева и Е. А. Федоровой [5]. Этот метод использован в работе Ш. Нямбаа и В. А. Чеверды [6] для решения обратной задачи геоэлектрики на фиксированной частоте. Для численного решения обратных задач геоэлектрики в слоистых и вертикально-неоднородных средах метод сопряженных градиентов применен в работе К. Т. Исакова и С. И. Кабанихина [7].

С обзором и библиографией работ, посвященных оптимизационному методу решения обратных задач, можно ознакомиться в работах В. Г. Романова, С. И. Кабанихина [8] и С. И. Кабанихина [9].

Во всех упомянутых работах обратные задачи об определении коэффициентов соответствующих уравнений сводились к задаче минимизации целевого функционала. Поясним сказанное на примере работы А. Л. Карчевского [10], в которой рассматривалась обратная задача

$$v_{tt}(x, t) = v_{xx}(x, t) - q(x)v(x, t) + r(x, t), \quad x \in \mathbb{R}, \quad t > 0, \quad (1.1)$$

$$v(x, 0) = \varphi_0(x), \quad v_t(x, 0) = \varphi_1(x), \quad x \in \mathbb{R}, \quad (1.2)$$

$$v(x_0, t) = \nu_0(t), \quad v_x(x_0, t) = \nu_1(t), \quad t \geq 0, \quad (1.3)$$

где \mathbb{R} — множество вещественных чисел.

Работа выполнена при финансовой поддержке INTAS — РФФИ (код проекта 99-01-00563).

Существование и единственность решения обратной задачи (1.1)–(1.3) в области $\Delta(x_0, t_0) = \{(x, t); 0 < t < t_0, x_0 - t_0 + t < x < x_0 + t_0 - t\}$ доказаны в [11] для достаточно малого $t_0 > 0$, единственность и условная устойчивость — для любого $t_0 > 0$.

В [10] решение обратной задачи (1.1)–(1.3) сведено к минимизации целевого функционала

$$J_{(1)}[q] = \int_0^T [v_{tt}(x_0, t) - \nu_0''(t)]^2 dt + \int_0^T [v_{xt}(x_0, t) - \nu_1'(t)]^2 dt.$$

В работе [10] получена оценка скорости сходимости итерационного метода спуска с использованием предположения, что

$$q^{(n+1)}(x) \in \mathcal{M} = \{q(x); q(x) \in C[-T, T], \|q\|_{L_2(-T, T)} \leq M\}, \quad (1.4)$$

где \mathcal{M} — некоторое множество корректности.

В работе [12] рассматривается обратная задача

$$u_{tt}(x, t) = u_{xx}(x, t) - q(x)u(x, t), \quad x \in \mathbb{R}, t > 0, \quad (1.5)$$

$$u(x, 0) = q(x), \quad u_t(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbb{R}, \quad (1.6)$$

$$u(0, t) = f(t), \quad u_x(0, t) = 0, \quad t \geq 0. \quad (1.7)$$

Постановка задачи (1.5)–(1.7) непосредственно вытекает из (1.1)–(1.3), если положить $u(x, t) = v_{tt}(x, t)$, $f(t) = \nu_0''(t)$, $\nu_1 = 0$, $\varphi_1 = 0$, $\varphi_0 = -1$, $r = 0$ и считать все рассматриваемые функции четными по x . Обратная задача (1.5)–(1.7) исследована в [9] на основе минимизации функционала

$$J_{(2)}[q] = \int_0^T [u(0, t; q) - f(t)]^2 dt. \quad (1.8)$$

Здесь обозначение $u(0, t; q)$ указывает на то, что $u(x, t)$ является следом решения прямой задачи (1.5)–(1.7) при некотором фиксированном q . Отметим, что в силу теоремы единственности решения обратной задачи (1.5)–(1.7) в области $\Delta(0, T)$ имеем $J_{(2)}(q) = 0$ при точном решении обратной задачи.

В работе [9] показано, что функционал (1.8) имеет единственную стационарную точку. Для исследования функционала использовано представление $u(x, t)$ через резольвенту, которое позволило получить выражение для градиента функционала:

$$\nabla J_{(2)}[q] = \eta(t) - \int_t^T \eta(\xi) B(\xi, t; q) d\xi, \quad t \in [0, T], \quad (1.9)$$

где

$$B(t, \xi; \tau) = \int_0^{t-\xi} u(\xi, \tau) \left[1 + \int_{\tau}^t \int_{\gamma_1^0}^{\gamma_2^0} b(\xi, \tau, \xi', \tau') d\xi' d\tau' \right] d\tau,$$

$$\eta(t) = u(0, t; q) - f(t), \quad b(x, t, \xi, \tau) = \sum_{n=0}^{\infty} b_n(x, t, \xi, \tau),$$

$$b_1(x, t, \xi, \tau) = q(\xi), \quad b_{n+1}(x, t, \xi, \tau) = \frac{1}{4} \int_{\tau}^t \int_{\gamma_1}^{\gamma_2} q(\xi') b_n(\xi, \tau, \xi', \tau') d\xi' d\tau',$$

$$\gamma_1 = \max\{x - t + \tau', \xi + \tau - \tau'\}, \quad \gamma_2 = \min\{x + t - \tau', \xi - \tau + \tau'\},$$

$$\gamma_1^0 = \max\{-t + \tau', \xi + \tau - \tau'\}, \quad \gamma_2^0 = \min\{t - \tau', \xi - \tau + \tau'\}.$$

Пытаясь решить обратную задачу (1.1)–(1.3) (или в постановке (1.5)–(1.7)) на основе минимизации функционалов $J_{(1)}$, ($J_{(2)}$) мы наталкиваемся на следующие трудности.

Во первых, существование классического решения прямой задачи (1.1), (1.2) предполагает принадлежность искомой функции классу C^1, C^2 , а градиент функционала $J_{(1)}$ (а также $J_{(2)}$) определен при условии, что $q(x) \in L_2(0, T)$.

Во вторых, если предположить, что $q(x) \in L_2(0, T)$, то не удастся доказать существование следа $u(0, t)$ решения прямой задачи (1.1), (1.2) в пространстве $L_2(0, T)$.

В данной работе сформулируем интегральную (обобщенную) постановку обратной задачи (1.5)–(1.7). Рассмотрим оптимизационную задачу с функционалом $J_{(3)}$ (определенным ниже в (3.2)). Докажем существование градиента для функционала $J_{(3)}$ в L_2 и получим оценку скорости сходимости в среднем метода наискорейшего спуска, свободную от ограничения вида (1.4).

Используя четное продолжение по t и формулу Даламбера, запишем интегральное представление решения задачи Коши (1.5), (1.7) в области $\Delta_*(T, 0)$:

$$u(x, t) = F(x, t) + \frac{1}{2} \int_0^x \int_{t-x+\xi}^{t+x-\xi} q(\xi) u(\xi, \tau) d\tau d\xi, \quad (1.10)$$

где

$$\Delta_*(x_0, t_0) = \{(x, t); 0 \leq x \leq x_0, t_0 - x_0 + x \leq t \leq t_0 + x_0 - x\},$$

$$F(x, t) = \frac{1}{2}[f(t+x) + f(t-x)].$$

Положим в (1.10) $t = 0$ и воспользуемся (1.6)

$$q(x) = f(x) + \int_0^x \int_0^{x-\xi} q(\xi) u(\xi, \tau) d\tau d\xi, \quad x \in (0, T). \quad (1.11)$$

Прямая задача. Зная $f(t) \in L_2(-T, T)$ и $q(x) \in L_2(0, T)$, найти $u(x, t) \in L_2(\Delta_*(T, 0))$, удовлетворяющее (1.10).

Обратная задача. По известной $f(t) \in L_2(-T, T)$ найти $q(x) \in L_2(0, T)$, удовлетворяющую (1.11) (в (1.11) $u = u(x, t; q)$ определяется через $q(x)$ из уравнения (1.10)).

2. Свойства решения прямой задачи в $L_2(\Delta_*(T, 0))$

Определим множество $\Omega(K) = \{g(x) : g(x) \in L_2(0, T), \|g\|_{L_2(0, T)}^2 \leq K^2\}$ и обозначим

$$\|u\|_{L_2(\Delta_*(x, 0))}^2 = \int_0^x \int_{-x+\xi}^{x-\xi} u^2(\xi, \tau) d\tau d\xi, \quad \|f\|_{L_2(0, x)}^2 = \int_0^x f^2(\xi) d\xi \leq M^2, \quad x \in (0, T), \quad (2.1)$$

$$\mathcal{A}_{t,x}[u] = \frac{1}{2} \int_0^x \int_{t-x+\xi}^{t+x-\xi} u(\xi, \tau) d\tau d\xi, \quad (x, t) \in \Delta_*(T, 0), \quad (2.2)$$

$$\mathcal{B}_{\mu, \xi x}[u] = \frac{1}{2} \int_{\xi}^x \int_{\mu_1}^{\mu_2} u(\xi', \tau') d\tau' d\xi', \quad \mu = (t, \tau), \quad (2.3)$$

где $\mu_1 = \mu_1(t, x, \tau, \xi, \xi') = \max\{t - x + \xi', \tau - \xi + \xi'\}$, $\mu_2 = \mu_2(t, x, \tau, \xi, \xi') = \min\{t + x - \xi', \tau + \xi - \xi'\}$.

Лемма 2.1. Пусть $v(x, t), u(x, t) \in L_2(\Delta_*(T, 0))$, $q, \rho \in L_2(0, T)$. Тогда справедливы следующие соотношения ($(x, t) \in \Delta_*(T, 0)$):

- (a) $\mathcal{A}_{t,x}[v(\xi, \tau) \mathcal{A}_{\tau, \xi}\{u(\xi', \tau')\}] = \mathcal{A}_{t,x}[u(\xi, \tau) \mathcal{B}_{\mu, \xi x}\{v(\xi', \tau')\}]$,
- (b) $\int_0^T q(x) \mathcal{A}_{0,x}[\rho(\xi)u] dx = \int_0^T \rho(x) \int_x^T q(\xi) \int_0^{\xi-x} u(x, \tau) d\tau d\xi dx$,
- (c) $\int_{-x+\xi}^{x+\xi} \mathcal{A}_{\tau, \xi}[u^2] d\tau \leq T \|u\|_{L_2(\Delta_*(\xi, 0))}^2, \quad \xi \in (0, x)$,
- (d) $\int_{-x+\xi}^{x-\xi} [q^2(\tau + \xi) + q^2(\tau - \xi)] d\tau \leq 8 \|q\|_{L_2(0, x)}^2$,
- (g) $\mathcal{A}_{\tau, \xi}[q^2] \leq T \|q\|_{L_2(0, \xi)}^2$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. (а) Согласно обозначению оператора $\mathcal{A}_{t,x}$ имеем

$$I_0 = \mathcal{A}_{t,x}[v \mathcal{A}_{\tau, \xi} u] = \frac{1}{4} \int_0^x \int_{t-x+\xi}^{t+x-\xi} v(\xi, \tau) \int_0^{\xi} \int_{\tau-\xi+\xi'}^{\tau+\xi-\xi'} u(\xi', \tau') d\tau' d\xi' d\tau d\xi.$$

Так как пределы интегрирования во втором и третьем интегралах не зависят от ξ', τ , то, меняя их местами, получим

$$I_0 = \frac{1}{4} \int_0^x \int_0^{\xi} v(\xi, \tau) \int_{t-x+\xi}^{t+x-\xi} \int_{\tau-\xi+\xi'}^{\tau+\xi-\xi'} u(\xi', \tau') d\tau' d\tau d\xi' d\xi.$$

Заменим пределы интегрирования по переменным τ', τ :

$$I_0 = \frac{1}{4} \int_0^x \int_0^{\xi} v(\xi, \tau) \int_{t-x+\xi'}^{t+x-\xi'} \int_{\mu_1}^{\mu_2} u(\xi', \tau') d\tau d\tau' d\xi' d\xi,$$

где $\mu_1' = \mu_1(t, x, \tau', \xi', \xi)$, $\mu_2' = \mu_2(t, x, \tau', \xi', \xi)$.

Меняя местами пределы интегрирования по переменным ξ', ξ , получим

$$I_0 = \frac{1}{4} \int_0^x \int_{\xi'}^x v(\xi, \tau) \int_{t-x+\xi'}^{t+x-\xi'} \int_{\xi'}^{\mu_2'} u(\xi', \tau') d\tau d\tau' d\xi d\xi'.$$

Заметим, что во втором и третьем интегралах пределы интегрирования не зависят от τ', ξ , поэтому

$$I_0 = \frac{1}{4} \int_0^x \int_{t-x+\xi'}^{t+x-\xi'} u(\xi', \tau') \int_{\xi'}^x \int_{\mu_1'}^{\mu_2'} v(\xi, \tau) d\tau d\xi d\tau' d\xi'.$$

Теперь, меняя ролями ξ' и ξ , а также τ' и τ , получим (а).

(b) Заменяем пределы интегрирования по переменным ξ, x :

$$I_1 = \int_0^T q(x) \int_{\xi}^T \int_0^{x-\xi} \rho(\xi) u(\xi, \tau) d\tau dx d\xi = \int_0^T \rho(\xi) \int_{\xi}^T q(x) \int_0^{x-\xi} u(\xi, \tau) d\tau dx d\xi.$$

Меняя ролями переменные ξ, x , видим, что из последнего вытекает формула (b).

(c) Имеем

$$I_3 = \int_{-x+\xi}^{x-\xi} \mathcal{A}_{\tau, \xi}[u^2] d\tau = \frac{1}{2} \int_{-x+\xi}^{x-\xi} \int_0^{\xi} \int_{\tau-\xi+\xi'}^{\tau+\xi-\xi'} u^2(\xi', \tau') d\tau' d\xi' d\tau.$$

Заменяем пределы интегрирования. Так как пределы интегрирования во внешнем и среднем интегралах не зависят от ξ', τ , их можно поменять местами. Область изменения по переменным τ', τ имеет вид $-x + \xi' < \tau' < x - \xi'$, а $\mu'_{1,0} < \tau < \mu'_{2,0}$ $\mu'_{1,0} = \mu_1(0, x, \tau', \xi', \xi)$, $\mu'_{2,0} = \mu_2(0, x, \tau', \xi', \xi)$. Таким образом, принимая во внимание обозначение (2.1), окончательно запишем

$$I_3 = \frac{1}{2} \int_0^{\xi} \int_{-x+\xi'}^{x-\xi'} u^2(\xi', \tau') \int_{\mu'_{1,0}}^{\mu'_{2,0}} d\tau d\tau' d\xi' \leq T \|u\|_{L_2(\Delta_*(\xi, 0))}^2.$$

(d) Имеем

$$\begin{aligned} \int_{-x+\xi}^{x-\xi} [\rho^2(\tau + \xi) + \rho^2(\tau - \xi)] d\tau &= \int_{-x+\xi}^0 \rho^2(\tau + \xi) d\tau + \int_0^{x-\xi} \rho^2(\tau + \xi) d\tau \\ &+ \int_{-x+\xi}^0 \rho^2(\tau - \xi) d\tau + \int_0^{x-\xi} \rho^2(\tau - \xi) d\tau = \int_{-x+2\xi}^{\xi} \rho^2(\lambda) d\lambda + \int_{\xi}^x \rho^2(\lambda) d\lambda \\ &+ \int_{-x}^{-\xi} \rho^2(\beta) d\beta + \int_{-\xi}^{x-2\xi} \rho^2(\beta) d\beta \leq 4 \int_{-x}^x \rho^2(\lambda) d\lambda = 8 \|q\|_{L_2(0, x)}^2. \end{aligned}$$

Для доказательства оценки (g) заметим, что

$$\mathcal{A}_{\tau, \xi}[q^2(\xi')] = \frac{1}{2} \int_0^{\xi} q^2(\xi') \int_{\tau-\xi+\xi'}^{\tau+\xi-\xi'} d\tau' d\xi' \leq T \int_0^{\xi} q^2(\xi') d\xi' = T \|q\|_{L_2(0, \xi)}^2.$$

Лемма доказана.

Лемма 2.2. Если $f(x) \in L_2(-T, T)$, то решение уравнения (1.10) существует, единственно в $L_2(\Delta_*(T, 0))$ и верна оценка

$$\|u\|_{L_2(\Delta_*(x, 0))}^2 \leq c_0 \|f\|_{L_2(0, x)}^2 \quad \forall x \in (0, T), \quad c_0 = 8T \exp(2T^3 K^2). \quad (2.4)$$

Доказательство. Существование решения в $L_2(\Delta_*(T, 0))$ следует из работы [13]. Запишем представление (1.10) в точке $(\xi, \tau) \in \Delta_*(x, t)$ и возведем обе части в квадрат. Используя неравенство Гёльдера, получим

$$u^2(\xi, \tau) \leq f^2(\tau + \xi) + f^2(\tau - \xi) + 2\mathcal{A}_{\tau, \xi}[q^2(\xi')] \mathcal{A}_{\tau, \xi}[u^2(\xi', \tau')].$$

Учитывая оценку (а) из леммы 2.1, имеем $u^2(\xi, \tau) \leq f^2(\tau + \xi) + f^2(\tau - \xi) + 2TK^2\mathcal{A}_{\tau, \xi}[u^2]$. Интегрируя обе части по переменной τ от $-x + \xi$ до $x - \xi$ и используя свойства (с), (d) из леммы 2.1, получим

$$\int_{-x+\xi}^{x-\xi} u^2(\xi, \tau) d\tau \leq 8\|f\|_{L_2(0,x)}^2 + 2K^2T^2\|u\|_{L_2(\Delta_*(\xi,0))}.$$

Интегрируем обе части по ξ от 0 до λ , где $\lambda \in [0, x]$:

$$\|u\|_{L_2(\Delta_*(\lambda,0))}^2 \leq 8\lambda\|f\|_{L_2(0,x)}^2 + 2T^2K^2 \int_0^\lambda \|u\|_{L_2(\Delta_*(\xi,0))}^2 d\xi.$$

Применяя лемму Гронуолла, находим $\|u\|_{L_2(\Delta_*(\lambda,0))}^2 \leq 8\lambda\|f\|_{L_2(0,x)}^2 \exp(2T^2K^2\lambda)$ для любого $\lambda \in [0, x]$, в частности, $\|u\|_{L_2(\Delta_*(x,0))}^2 \leq c_0\|f\|_{L_2(0,x)}^2$, $x \in (0, T)$. Лемма доказана.

Следствие 2.1. В условиях леммы 2.2 справедлива оценка

$$\|u(x, 0)\|_{L_2(0,T)}^2 \leq c_1\|f\|_{L_2(0,T)}^2, \quad c_1 = 2 + c_0TK^2.$$

Теорема 2.1. Решение уравнения (1.10) представимо в виде

$$u(x, t) = F(x, t) + \mathcal{A}_{t,x}[H_{(q)} \cdot F], \quad (x, t) \in \Delta_*(T, 0), \quad (2.5)$$

$$H_{(q)}(t, x, \tau, \xi) \in L_2(\Delta_*(T, 0) \times \Delta_*(T, 0)).$$

Здесь

$$H_{(q)}(t, x, \tau, \xi) = \sum_{n=1}^{\infty} H_{(q)n}(t, x, \tau, \xi), \quad (2.6)$$

$$H_{(q)1}(t, x, \tau, \xi) = q(\xi), \quad (2.7)$$

$$H_{(q)n+1}(t, x, \tau, \xi) = \mathcal{B}_{\mu, \xi x}[q(\xi')H_{(q)n}(\tau', \xi', \tau, \xi)], \quad n \geq 1. \quad (2.8)$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Будем искать решение интегрального уравнения (1.10) в виде

$$u(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} u_n(x, t).$$

Положим $u_0(x, t) = F(x, t)$, $u_{n+1}(x, t) = \mathcal{A}_{t,x}[qu_n]$, $n = 1, 2, \dots$. Докажем методом математической индукции, что

$$u_n(x, t) = \mathcal{A}_{t,x}[H_{(q)n}F]. \quad (2.9)$$

Для $n = 1$ имеем $u_1(x, t) = \mathcal{A}_{t,x}[qF] = \mathcal{A}_{t,x}[H_{(q)1}F]$. Предположим, что (2.9) выполнено для некоторого $k > 1$ и докажем, что тогда оно выполнено для $k + 1$. В самом деле, $u_{k+1} = \mathcal{A}_{t,x}[qu_k] = \mathcal{A}_{t,x}[q\mathcal{A}_{\tau, \xi}(H_{(q)k}F)]$. Меняя порядок интегрирования в последнем выражении, получаем $u_{k+1} = \mathcal{A}_{t,x}[H_{(q)k+1}F]$.

Суммируя (2.9) по n от 1 до ∞ и учитывая, что $u_0(x, t) = F(x, t)$, приходим к равенству (2.5).

Докажем вторую часть теоремы. Просуммировав (2.8) по n от 1 до ∞ , с учетом (2.7), (2.6) имеем

$$H_{(q)}(t, x, \tau, \xi) = q(x) + \mathcal{B}_{\mu, \xi x}[q(\xi')H_{(q)}(\tau', \xi', \tau, \xi)]. \quad (2.10)$$

Докажем сходимость ряда (2.6) в $L_2(\Delta_*(T, 0) \times \Delta_*(T, 0))$. Рассмотрим (2.8):

$$H_{(q)n+1}(t, x, \tau, \xi) = \mathcal{B}_{\mu, \xi x}[H_{(q)n}(\tau', \xi', \tau, \xi)].$$

Возведем обе части в квадрат и, используя неравенство Коши — Буняковского, находим

$$H_{(q)n+1}^2(t, x, \tau, \xi) \leq \mathcal{B}_{\mu, \xi x}[q^2(\xi')] \mathcal{B}_{\mu, \xi x}[H_{(q)n}^2(\tau, \xi, \tau', \xi')].$$

Интегрируя обе части по τ и ξ в области $\Delta_*(x, t)$ и меняя порядок интегрирования, получим $\mathcal{A}_{t, x}[H_{(q)n+1}^2(t, x, \tau, \xi)] \leq TK^2 \mathcal{A}_{t, x}[\mathcal{A}_{\tau, \xi}(H_{(q)n}^2)]$. Обозначим $P_{(n)}(t, x) = \mathcal{A}_{t, x}[H_{(q)n}(t, x, \tau, \xi)]$ и запишем последнее неравенство иначе:

$$P_{(n+1)}(t, x) \leq TK^2 \mathcal{A}_{t, x}[P_{(n)}^2(\tau, \xi)].$$

Интегрируя обе части по t от $-T$ до T , имеем

$$\int_{-T}^T P_{(n+1)}^2(t, x) dx \leq T^2 K^2 \int_0^x \int_{-T}^T P_{(n)}^2(\xi, \tau) d\tau d\xi.$$

Обозначим $W_{(n)}^2(x) = \int_{-T}^T P_{(n)}^2(t, x) dt$. Тогда

$$W_{(n+1)}^2(x) \leq T^2 K^2 \int_0^x W_{(n)}^2(\xi) d\xi. \tag{2.11}$$

Методом математической индукции нетрудно доказать, что

$$W_{(n)}^2(x) \leq 2T^2 K^2 \frac{(T^2 K^2 x)^n}{n!}, \quad n = 1, 2, \dots \tag{2.12}$$

Интегрируя (2.7) по ξ и τ в области $\Delta_*(x, t)$, затем по t от $-T$ до T , получаем $W_{(1)}^2(x) \leq 2T^2 K^2$. Предположим, что (2.12) выполнено для $n = k$ и докажем, что тогда

$$W_{(k+1)}^2(x) \leq 2T^2 K^2 \frac{(T^2 K^2 x)^{k+1}}{(k+1)!}.$$

В самом деле, согласно (2.11)

$$\begin{aligned} W_{(k+1)}^2(x) &\leq T^2 K^2 \int_0^x W_{(k)}^2(\xi) d\xi \leq T^2 K^2 \int_0^x 2T^2 K^2 \frac{(T^2 K^2 \xi)^k}{k!} d\xi \\ &= 2T^2 K^2 \frac{(T^2 K^2 x)^{k+1}}{(k+1)!}. \end{aligned}$$

Следовательно, (2.12) справедливо для всех n .

Рассмотрим частичные суммы ряда (2.6):

$$S_n(t, x, \tau, \xi) = H_{(q)1}(t, x, \tau, \xi) + H_{(q)2}(t, x, \tau, \xi) + \dots + H_{(q)n}(t, x, \tau, \xi).$$

Поскольку

$$\begin{aligned} \|S_n\|_{L_2(\Delta_*(T, 0) \times \Delta_*(T, 0))} &= \left\| \sum_{j=1}^n H_{(q)j} \right\|_{L_2(\Delta_*(T, 0) \times \Delta_*(T, 0))} \\ &\leq \sum_{j=1}^n \|H_{(q)j}\|_{L_2(\Delta_*(T, 0) \times \Delta_*(T, 0))}, \end{aligned}$$

в силу (2.12) ряд (2.6) сходится в $L_2(\Delta_*(T, 0) \times \Delta_*(T, 0))$.

Очевидно, что

$$S_{n+1}(t, x, \tau, \xi) = q(x) + \mathcal{B}_{\mu, \xi x}[q(\xi')]S_n(\tau', \xi', \tau, \xi). \quad (2.13)$$

Переходя в (2.13) к пределу при $n \rightarrow \infty$, получим, что сумма ряда (2.6) является решением уравнения (2.10). Теорема доказана.

3. Целевой функционал. Свойства решения обратной задачи

Пусть $p(x)$ — приближенное решение обратной задачи (1.11). Определим невязку

$$\eta(x) = p(x) - \int_0^x \int_0^{x-\xi} p(\xi)u(\xi, \tau; p) d\tau d\xi - f(x), \quad x \in (0, T). \quad (3.1)$$

Здесь $u(x, t; p)$ — решение уравнения

$$u(x, t; p) = F(x, t) + \mathcal{A}_{t,x}[pu(\xi, \tau; p)].$$

Для решения обратной задачи (1.11) будем минимизировать следующий функционал:

$$J_{(3)}[p] = \int_0^T \left[p(x) - \int_0^x \int_0^{x-\xi} p(\xi)u(\xi, \tau; p) d\tau d\xi - f(x) \right]^2 dx. \quad (3.2)$$

В дальнейшем для удобства нижний индекс в обозначении функционала опустим. Зададим приращение δp и запишем

$$\Delta J[p] = J[p + \delta p] - J[p] = \int_0^T \{ \eta(x) + \delta p(x) - \mathcal{A}_{0,x}[u\delta p + (p + \delta p)\delta u] \}^2 dx - \int_0^T \eta^2(x) dx. \quad (3.3)$$

После несложных преобразований получим

$$\Delta J[p] = 2 \int_0^T \{ \delta p(x) - \mathcal{A}_{0,x}[u\delta p + p\delta u] \} \eta(x) dx + J_0, \quad (3.4)$$

где

$$J_0 = \int_0^T \{ \delta p(x) - \mathcal{A}_{0,x}[u\delta p + (p + \delta p)\delta u] \}^2 dx - 2 \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[\delta p\delta u] \eta(x) dx. \quad (3.5)$$

Нетрудно заметить из (1.10), что

$$\delta u(x, t; p) = \mathcal{A}_{t,x}[u\delta p + (p + \delta p)\delta u], \quad (x, t) \in \Delta_*(T, 0). \quad (3.6)$$

Обозначим

$$\Phi(x, t) = \mathcal{A}_{t,x}[u\delta p], \quad (x, t) \in \Delta_*(T, 0), \quad \Phi_*(x, y) = \Phi(x, t) + \mathcal{A}_{t,x}[\delta p\delta u]$$

и перепишем (3.6) в виде

$$\delta u(x, t; p) = \Phi_*(x, t) + \mathcal{A}_{t,x}[p\delta u], \quad (x, t) \in \Delta_*(T, 0). \quad (3.7)$$

Используя представление (2.5) (см. теорему 2.1), имеем

$$\delta u(x, t; p) = \Phi_*(x, t) + \mathcal{A}_{t,x}[H_{(p)}\Phi_*], \quad (x, t) \in \Delta_*(T, 0), \quad (3.8)$$

где

$$H_{(p)}(t, x, \tau, \xi) = \sum_{n=1}^{\infty} H_{(p)n}(t, x, \tau, \xi), \quad H_{(p)1}(t, x, \tau, \xi) = p(x),$$

$$H_{(p)n+1}(t, x, \tau, \xi) = \mathcal{B}_{\mu, \xi x}[p(\xi')H_{(p)n}(\tau', \xi', \tau, \xi)], \quad n = 1, 2, \dots$$

Запишем представление (3.8) иначе:

$$\delta u(x, t; p) = \Phi(x, t) + \mathcal{A}_{t,x}[H_{(p)}\Phi] + \mathcal{A}_{t,x}[\delta p\delta u] + \mathcal{A}_{t,x}[H_{(p)}\mathcal{A}_{\tau, \xi}(\delta p\delta u)]. \quad (3.9)$$

Подставляя (3.9) в (3.4), получим

$$\Delta J[p] = 2 \int_0^T \{\delta p(x) - \mathcal{A}_{0,x}[u\delta p] - \mathcal{A}_{0,x}[p(\Phi(\xi, \tau) + \mathcal{A}_{\tau, \xi}[H_{(p)}\Phi])]\} \eta(x) dx$$

$$+ J_0 + J_5 = \sum_{j=0}^5 J_j, \quad (3.10)$$

где

$$J_1 = 2 \int_0^T \delta p(x) \eta(x) dx, \quad J_2 = -2 \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[u\delta p] \eta(x) dx,$$

$$J_3 = -2 \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[p\Phi] \eta(x) dx, \quad J_4 = -2 \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[p\mathcal{A}_{\tau, \xi}(H_{(p)}\Phi)] \eta(x) dx,$$

$$J_5 = -2 \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[p\mathcal{A}_{\tau, \xi}(\delta p\delta u)] \eta(x) dx - 2 \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[p\mathcal{A}_{\tau, \xi}\{H_{(p)}\mathcal{A}_{\tau', \xi'}(\delta p\delta u)\}] \eta(x) dx.$$

Поменяем порядок интегрирования в интегралах J_2, J_3, J_4 . Используя формулу (b) из леммы 2.1, для J_2 имеем

$$J_2 = -2 \int_0^T \delta p(x) \left\{ \int_x^T \eta(\xi) \int_0^{\xi-x} u(x, \tau) d\tau d\xi \right\} dx.$$

Преобразуем J_3 . Последовательно применяя формулы (a) и (b), получим

$$J_3 = -2 \int_0^T \eta(x) \mathcal{A}_{0,x}[\delta p(\xi)u(\xi, \tau)\mathcal{B}_{\mu_0, \xi x}\{p(\xi')\}] dx$$

$$= -2 \int_0^T \delta p(x) \left\{ \int_x^T \eta(\xi) \int_0^{\xi-x} u(x, \tau) \mathcal{B}_{\mu_*, x\xi}\{p(\xi')\} d\tau d\xi \right\} dx,$$

где $\mu_0 = (0, \tau)$, $\mu_* = (0, \tau)$,

$$\mu_{1,0} = \mu_1(0, x, \tau, \xi, \xi') = \max\{-x + \xi', \tau - \xi + \xi'\},$$

$$\mu_{2,0} = \mu_2(0, x, \tau, \xi, \xi') = \min\{x - \xi', \tau + \xi - \xi'\},$$

$$\mu_{1,0}^* = \mu_1(0, \xi, \tau, x, \xi') = \max\{-\xi + \xi', \tau - x + \xi'\},$$

$$\mu_{2,0}^* = \mu_2(0, \xi, \tau, x, \xi') = \min\{\xi - \xi', \tau + x - \xi'\}.$$

Выражение для J_4 имеет следующий вид:

$$\begin{aligned} J_4 &= -2 \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[p \mathcal{A}_{\tau,\xi}\{H_{(p)} \mathcal{A}_{\tau',\xi'}[u \delta p]\}] \eta(x) dx \\ &= -2 \int_0^T \eta(x) \mathcal{A}_{0,x}[p \mathcal{A}_{\tau,\xi}\{\delta p(\xi') u(\xi', \tau') \mathcal{B}_{\mu',\xi'\xi}[H_{(p)}]\}] dx \\ &= -2 \int_0^T \eta(x) \mathcal{A}_{0,x}[\delta p(\xi) u(\xi, \tau) \mathcal{B}_{\mu_0,\xi x}\{p(\xi') \mathcal{B}_{\mu',\xi'\xi}[H_{(p)}]\}] dx \\ &= -2 \int_0^T \delta p(x) \left\{ \int_x^T \eta(\xi) \int_0^{\xi-x} u(x, \tau) \mathcal{B}_{\mu_*,x\xi}[p(\xi') \mathcal{B}_{\mu',\xi'x}\{H_{(p)}\}] d\tau d\xi \right\} dx, \end{aligned}$$

где $\mu' = (\tau, \tau')$, $\mu'_1 = \mu_1(\tau, \xi, \tau', \xi', \xi'')$, $\mu'_2 = \mu_2(\tau, \xi, \tau', \xi', \xi'')$. Подставляя полученные выражения для J_2 , J_3 , J_4 в (3.10) и вводя обозначение

$$G(\xi, x; p) = \int_0^{\xi-x} u(x, \tau) \{1 + \mathcal{B}_{\mu_*,x\xi}[p(\xi')] + \mathcal{B}_{\mu_*,x\xi}[p(\xi') \mathcal{B}_{\mu',\xi'x}\{H_{(p)}\}]\} d\tau, \quad (3.11)$$

запишем приращение функционала в следующем виде:

$$\Delta J[p] = 2 \int_0^T \delta p(x) \left[\eta(x) - \int_x^T \eta(\xi) G(\xi, x; p) d\xi \right] dx + J_0 + J_5. \quad (3.12)$$

Следовательно,

$$\Delta J[p] = (\delta p, \nabla J[p]) + o(\|\delta p\|_{L_2(0,T)}).$$

Тем самым доказана

Лемма 3.1. Пусть $p(x) \in \Omega(K)$. Тогда функционал (3.2) дифференцируем, его градиент $\nabla J[p]$ принадлежит $L_2(\Delta_*(T, 0))$ и представим в виде

$$\nabla J[p] = 2 \left\{ \eta(x) - \int_x^T \eta(\xi) G(\xi, x; p) d\xi \right\}. \quad (3.13)$$

Лемма 3.2. Пусть $p(x), \delta p(x) \in \Omega(K)$. Тогда для решения уравнения (3.6) верна оценка

$$\|\delta u\|_{L_2(\Delta_*(x,0))}^2 \leq c_2^2 \|\delta p\|_{L_2(0,x)}^2, \quad (3.14)$$

где $c_2^2 = 2T^2 c_0 M^2 \exp(2T^3 K^2)$, $x \in (0, T)$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Пренебрегая членами второго порядка малости, запишем (3.6) в точке (ξ, τ) , т. е. $\delta u(\xi, \tau; p) = \mathcal{A}_{\tau, \xi}[u\delta p + p\delta u]$. Проводя рассуждения, как при доказательстве леммы 2.2, перейдем к неравенству

$$\delta^2 u(\xi, \tau; p) \leq 2\mathcal{A}_{\tau, \xi}[u^2] \mathcal{A}_{\tau, \xi}[\delta^2 p] + 2\mathcal{A}_{\tau, \xi}[p^2] \mathcal{A}_{\tau, \xi}[\delta^2 u]$$

и получим следующую оценку:

$$\|\delta u\|_{L_2(\Delta_*(\lambda,0))}^2 \leq 2T^2 c_0 M^2 \|\delta p\|_{L_2(0,\lambda)}^2 \exp(2T^2 K^2 \lambda),$$

которая справедлива для любого $\lambda \in [0, x]$. В частности, при $\lambda = x$ вытекает требуемая оценка (3.14). Лемма доказана.

Теорема 3.1. Пусть $p(x), \delta p(x) \in \Omega(K)$. Тогда

$$|\Delta J[p] - (\delta p, \nabla J[p])| \leq C_1 \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2, \quad (3.15)$$

где

$$C_1 = 2 + 2T c_0 M^2 + 8T c_2^2 K^2 + \sqrt{2} T^2 c_2 K (4K^2 + 4M^2 + T K^2 c_0 M^2) [1 + K T^2 \sqrt{\exp(T^3 K^2)}].$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Из (3.12) вытекает, что

$$|\Delta J[p] - (\delta p, \nabla J[p])| < |J_0| + |J_5|.$$

Оценим вначале J_0 . Из (3.5) следует, что

$$|J_0| \leq \left| \int_0^T \{\delta p(x) - \mathcal{A}_{0,x}[u\delta p + (p + \delta p)\delta u]\}^2 dx \right| + 2 \left| \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[\delta p \delta u] \eta(x) dx \right| = J_{0,1} + J_{0,2}.$$

Очевидно, что

$$\begin{aligned} J_{0,1} &\leq 2 \int_0^T \delta^2 p(x) dx + 4 \int_0^T (\mathcal{A}_{0,x}[u\delta p])^2 dx + 4 \int_0^T (\mathcal{A}_{0,x}[(p + \delta p)\delta u])^2 dx \\ &\leq 2 \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2 + 2T \int_0^T \|u\|_{L_2(\Delta_*(x,0))}^2 \|\delta p\|_{L_2(0,x)}^2 dx \\ &\quad + 4T \int_0^T \|\delta u\|_{L_2(\Delta_*(x,0))}^2 (\|p\|_{L_2(0,x)}^2 + \|\delta p\|_{L_2(0,x)}^2) dx. \end{aligned}$$

Используя оценки (2.4) и (3.14), из лемм 2.2, 3.2 получим

$$J_{0,1} \leq \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2 (2 + 2T c_0 M^2 + 8T c_2^2 K^2).$$

Очевидно, что

$$J_{0,2} \leq 2 \left[\int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[\delta^2 p] \mathcal{A}_{0,x}[\delta^2 u] dx \int_0^T \eta^2(x) dx \right]^{1/2}.$$

Рассмотрим каждый интеграл в отдельности:

$$2 \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[\delta^2 p] \mathcal{A}_{0,x}[\delta^2 u] dx \leq \int_0^T T \|\delta p\|_{L_2(0,x)}^2 \|\delta u\|_{L_2(0,x)}^2 dx \leq T^2 c_2^2 \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^4,$$

$$\begin{aligned} \int_0^T \eta^2(x) dx &\leq 4 \int_0^T p^2(x) dx + 4 \int_0^T f^2(x) dx + 2 \int_0^T (\mathcal{A}_{0,x}[pu])^2 dx \\ &\leq 4(K^2 + M^2) + TK^2 c_0 M^2 = c_3^2. \end{aligned}$$

Следовательно,

$$J_{0,2} \leq T c_2 c_3 \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2, \quad J_0 \leq c_4 \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2,$$

где $c_4 = 2 + 2Tc_0M^2 + 8Tc_2^2K^2 + Tc_2c_3$.

Для завершения доказательства теоремы остается оценить

$$\begin{aligned} |J_5| &\leq 2 \left| \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[p \mathcal{A}_{\tau,\xi}(\delta p \delta u)] \eta(x) dx \right| \\ &\quad + 2 \left| \int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[p \mathcal{A}_{\tau,\xi}\{H_{(p)} \mathcal{A}_{\tau',\xi'}[\delta p \delta u]\}] \eta(x) dx \right| = J_{5,1} + J_{5,2}. \end{aligned}$$

Применяя неравенство Гёльдера, получим

$$\begin{aligned} J_{5,1} &\leq 2 \left[\int_0^T (\mathcal{A}_{0,x}[p \mathcal{A}_{\tau,\xi}(\delta p \delta u)])^2 dx \int_0^T \eta^2(x) dx \right]^{1/2} \\ &\leq 2c_3 \left[\int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[p^2] \mathcal{A}_{0,x}[\mathcal{A}_{\tau,\xi}(\delta^2 p) \mathcal{A}_{\tau,\xi}(\delta^2 u)] dx \right]^{1/2} \\ &\leq 2c_3 \left[\int_0^T x \|p\|_{L_2(0,x)}^2 \mathcal{A}_{0,x}[\xi \|\delta p\|_{L_2(0,\xi)}^2 \mathcal{A}_{\tau,\xi}(\delta^2 u)] dx \right]^{1/2} \\ &\leq 2c_3 TK \|\delta p\|_{L_2(0,T)} \left[\int_0^T \mathcal{A}_{0,x}[\mathcal{A}_{\tau,\xi}(\delta^2 u)] dx \right]^{1/2} \leq \sqrt{2} c_3 c_2 K T^2 \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 J_{5,2} &= 2 \left[\int_0^T \{ \mathcal{A}_{0,x} [p, \mathcal{A}_{\tau,\xi} (H_{(p)}, \mathcal{A}_{\tau',\xi'} (\delta p \delta u))] \}^2 dx C_{2,0}^2 \right]^{1/2} \\
 &\leq 2c_3 \left[\int_0^T \mathcal{A}_{0,x} [p^2] \mathcal{A}_{0,x} [\{ \mathcal{A}_{\tau,\xi} (H_{(p)}, \mathcal{A}_{\tau',\xi'} [\delta p \delta u]) \}^2] dx \right]^{1/2} \\
 &\leq 2c_3 \left[\int_0^T T \|p\|_{L_2(0,T)}^2 \mathcal{A}_{0,x} [\mathcal{A}_{\tau,\xi} \{ \mathcal{A}_{\tau',\xi'} (\delta p \delta u) \}^2 \mathcal{A}_{\tau,\xi} \{ H_{(p)}^2 \}] dx \right]^{1/2} \\
 &\leq 2c_3 K \left[\int_0^T T \mathcal{A}_{0,x} [\mathcal{A}_{\tau,\xi} \{ \mathcal{A}_{\tau',\xi'} (\delta^2 p) \mathcal{A}_{\tau',\xi'} (\delta^2 u) \} \mathcal{A}_{\tau,\xi} \{ H_{(p)}^2 \}] dx \right]^{1/2} \\
 &\leq 2c_3 T K \|\delta p\|_{L_2(0,T)} \left[\int_0^T \mathcal{A}_{0,x} [\mathcal{A}_{\tau,\xi} \{ \mathcal{A}_{\tau',\xi'} (\delta^2 u) \} \mathcal{A}_{\tau,\xi} \{ H_{(p)}^2 \}] dx \right]^{1/2} \\
 &\leq \sqrt{2} c_3 c_2 K T^2 \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2 \left[\int_0^T \mathcal{A}_{0,x} [\mathcal{A}_{\tau,\xi} \{ H_{(p)}^2 \}] dx \right]^{1/2}.
 \end{aligned}$$

Используя (2.12), получим

$$J_{5,2} \leq \sqrt{2} T^4 c_3 c_2 K^2 [\exp(T^3 K^2)]^{1/2} \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2.$$

Окончательно имеем

$$\begin{aligned}
 |J_0| + |J_5| &\leq \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2 \{ c_4 + \sqrt{2} c_3 c_2 K T^2 + \sqrt{2} T^4 c_3 c_2 K^2 \sqrt{\exp(T^3 K^2)} \} \\
 &= C_1 \|\delta p\|_{L_2(0,T)}^2.
 \end{aligned}$$

Теорема доказана.

Теорема 3.2. Пусть $p(x) \in \Omega(K)$. Тогда верна оценка

$$J[p] \leq C_2 \|\nabla J[p]\|_{L_2(0,T)}^2, \quad (3.16)$$

где

$$C_2 = \frac{1}{2} \exp\{4T^3(2 + c_0 T K^2) M^2 [1 + 2T^3 K^2 + T^6 K^4]\}.$$

Доказательство. Запишем формулу (3.13) вычисления градиента функционала (3.2):

$$\frac{1}{2} \nabla J[p(x)] = \eta(x) - \int_x^T \eta(\xi) G(\xi, x; p) d\xi, \quad 0 < x < T,$$

Очевидно, что

$$|\eta(x)| < \frac{1}{2} |\nabla J[p(x)]| + \int_x^T |\eta(\xi) G(\xi, x; p)| d\xi, \quad x \in (0, T). \quad (3.17)$$

Для применения леммы Гронуолла проведем ряд преобразований. С этой целью положим $x = T - t$, $x \in (0, T)$. Тогда (3.17) примет вид

$$|\eta(T - t)| \leq \frac{1}{2} |\nabla J[p(T - t)]| + \int_{T-t}^T |\eta(\xi) G(\xi, T - t; p)| d\xi.$$

Вводя переменную $\xi = T - \lambda$, получим

$$|\eta(T - t)| \leq \frac{1}{2} |\nabla J[p(T - t)]| + \int_0^t |\eta(T - \lambda) G(T - \lambda, T - t; p)| d\lambda.$$

Введем обозначения $\bar{\eta}(t) = \eta(T - t)$, $\nabla \bar{J}[p(t)] = J[p(T - t)]$. Тогда

$$|\bar{\eta}(t)| \leq \frac{1}{2} |\nabla \bar{J}[p(t)]| + \int_0^t |\bar{\eta}(\lambda) G(T - \lambda, T - t; p)| d\lambda.$$

Используем неравенство $(a + b)^2 \leq 2a^2 + 2b^2$:

$$\bar{\eta}^2(t) \leq \frac{1}{2} (\nabla \bar{J}[p(t)])^2 + 2 \int_0^t \bar{\eta}^2(\lambda) d\lambda \int_0^t G^2(T - \lambda, T - t; p) d\lambda.$$

Обозначим

$$G_0^2(t) = \int_0^t G^2(T - \lambda, T - t; p) d\lambda, \quad (3.18)$$

где $t \in (0, T)$. Интегрируя обе части (3.18) по переменной t от 0 до y , получим

$$\|\bar{\eta}\|_{L_2(0,y)}^2 \leq \frac{1}{2} \|\nabla \bar{J}[p(t)]\|_{L_2(0,y)}^2 + 2G_0^2(T) \int_0^y \|\bar{\eta}\|_{L_2(0,t)}(t) dt, \quad y \in (0, T).$$

Применяя лемму Гронуолла, приходим к оценке

$$\|\bar{\eta}\|_{L_2(0,y)}^2 \leq \frac{1}{2} \|\nabla \bar{J}[p(t)]\|_{L_2(0,y)}^2 \exp(2G_0^2(T)y),$$

справедливой для любого $y \in (0, T)$, в частности,

$$\|\eta\|_{L_2(0,T)}^2 \leq \frac{1}{2} \exp(2G_0^2(T)T) \|\nabla J[p(t)]\|_{L_2(0,T)}^2. \quad (3.19)$$

Теперь остается оценить $G_0^2(T)$. Для этого рассмотрим выражение (3.11):

$$G(\xi, x; p) = \int_0^{\xi-x} u(x, \tau) \{1 + \mathcal{B}_{\mu^*, x\xi}[p(\xi')] + \mathcal{B}_{\mu^*, x\xi}[p(\xi')] \mathcal{B}_{\mu', \xi'x}\{H_{(p)}\}\} d\tau.$$

В частном случае при $t = T$ ($x = 0$) имеем

$$G(T - \lambda, 0; p) = \int_0^{T-\lambda} u(0, \tau) \{1 + \mathcal{B}_{\mu^*, (T-\lambda)\xi}[p(\xi') (1 + \mathcal{B}_{\mu', \xi'(T-\lambda)}\{H_{(p)}\})]\} d\tau, \quad (3.20)$$

где

$$\begin{aligned}\mu_{**} &= (0, \tau), \quad \mu_{1,0}^{**} = \mu_1(0, T - \lambda, \tau, 0, \xi') = \max\{-T + \lambda + \xi', \tau + \xi'\}, \\ \mu_{2,0}^{**} &= \mu_2(0, T - \lambda, \tau, 0, \xi') = \min\{T - \lambda - \xi', \tau - \xi'\}.\end{aligned}$$

Возводя обе части (3.20) в квадрат и используя неравенство Гёльдера, получим

$$\begin{aligned}G^2(T - \lambda, 0; p) &= \int_0^{T-\lambda} u^2(0, \tau) d\tau \int_0^{T-\lambda} \{1 + \mathcal{B}_{\mu_{**}, (T-\lambda)\xi}[p(\xi')](1 + \mathcal{B}_{\mu', \xi'(T-\lambda)}\{H_{(p)}\})\}^2 d\tau \\ &\leq \|u(0, \tau)\|_{L_2(0, T-\lambda)}^2 \int_0^{T-\lambda} \{2 + 4T^2 \mathcal{B}_{\mu_{**}, (T-\lambda)\xi}[p^2] \\ &\quad + 4T^2 \mathcal{B}_{\mu_{**}, (T-\lambda)\xi}[p^2] \mathcal{B}_{\mu_{**}, (T-\lambda)\xi}[(\mathcal{B}_{\mu', \xi'(T-\lambda)}\{H_{(p)}\})]\} d\tau.\end{aligned}$$

Принимая во внимание оценку из следствия 2.1, интегрируя обе части по переменной λ от 0 до T и меняя порядок интегрирования по переменным λ и τ по формуле (а), имеем

$$\begin{aligned}\int_0^T G^2(T - \lambda, 0; p) d\lambda \\ \leq c_1 M^2 \mathcal{A}_{0,T} [2 + 4T^3 K^2 + 4T^3 K^2 \mathcal{B}_{\mu_{**}, (T-\lambda)\xi}(\mathcal{B}_{\mu', \xi'(T-\lambda)}\{H_{(p)}^2\})] \\ \leq c_1 M^2 \{2T^2 + 4T^5 K^2 + 4T^3 K^2 \mathcal{A}_{0,T}[\mathcal{A}_{0,t}(\mathcal{A}_{\tau,\xi}[H_{(p)}^2])]\}.\end{aligned}$$

Используя оценку (2.12) (см. доказательство теоремы 2.1), находим

$$G_0^2(T) \leq c_1 M^2 \{2T^2 + 4T^5 K^2 + 2T^8 K^4\}.$$

Очевидно, что из (3.17) следует требуемая оценка. Теорема доказана.

Теорема 3.3. Если решение $q(x)$ обратной задачи (1.11) существует в $\Omega(K)$, то для любой $p(x) \in \Omega(K)$ верна оценка

$$\|p - q\|_{L_2(0,T)}^2 \leq C_3 J[p], \quad (3.21)$$

где $C_3 = 2T \exp[2T^2 c_0 M^2 (1 + 2T^2 K^2 \exp(2T^2 K^2))]$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Рассмотрим разность

$$p(x) - q(x) = p(x) - f(x) - \mathcal{A}_{0,x}[qu(\xi, \tau; q)].$$

Прибавим и вычтем выражение $\mathcal{A}_{0,x}[pu(\xi, \tau; p)]$. С учетом (3.1)

$$p(x) - q(x) = \eta(x) + \mathcal{A}_{0,x}[pu(\xi, \tau; p) - qu(\xi, \tau; q)].$$

Обозначая $\tilde{q}(x) = p(x) - q(x)$, $\tilde{u}(x, t) = u(x, t; p) - u(x, t; q)$, запишем последнее равенство в следующем виде:

$$\tilde{q}(x) = \eta(x) + \mathcal{A}_{0,x}[p\tilde{u}(\xi, \tau) + \tilde{q}u(\xi, \tau; q)], \quad x \in [0, T].$$

Возводя обе части в квадрат и используя неравенство Гёльдера, получим

$$\tilde{q}^2(x) \leq 2\eta^2(x) + 4\mathcal{A}_{0,x}[\tilde{q}^2]\mathcal{A}_{0,x}[u^2] + 4\mathcal{A}_{0,x}[p^2]\mathcal{A}_{0,x}[\tilde{u}^2].$$

Учитывая свойство (g), имеем

$$\tilde{q}^2(x) \leq 2\eta^2(x) + 2T\|\tilde{q}\|_{L_2(0,x)}^2\|u\|_{L_2(\Delta_*(x,0))}^2 + 2K^2T\|\tilde{u}\|_{L_2(\Delta_*(x,0))}^2.$$

Используем оценку (2.4) из леммы 2.2:

$$\tilde{q}^2(x) \leq 2\eta^2(x) + 2Tc_0M^2\|\tilde{q}\|_{L_2(0,x)}^2 + 2K^2T\|\tilde{u}\|_{L_2(D(x,0))}^2. \quad (3.22)$$

Из (1.12) следует, что $\tilde{u}(x, t) = \mathcal{A}_{t,x}[\tilde{q}u + p\tilde{u}]$. Запишем $\tilde{u}(x, t)$ в точке $(\xi, \tau) \in \Delta_*(x, t)$, возведем полученное равенство почленно в квадрат и используем неравенство Гёльдера:

$$\tilde{u}^2(\xi, \tau) \leq 2\mathcal{A}_{\tau,\xi}[\tilde{q}^2]\mathcal{A}_{\tau,\xi}[u^2] + 2\mathcal{A}_{\tau,\xi}[p^2]\mathcal{A}_{\tau,\xi}[\tilde{u}^2].$$

Проинтегрируем обе части по переменной τ от $-x + \xi$ до $x - \xi$ и по ξ от 0 до λ , $\lambda \in [0, x]$:

$$\|\tilde{u}\|_{L_2(\Delta_*(\lambda,0))}^2 \leq 2T^2\|\tilde{q}\|_{L_2(0,\xi)}^2\|u\|_{L_2(\Delta_*(\xi,0))}^2 + 2T^2K^2\int_0^\lambda\|\tilde{u}\|_{L_2(\Delta_*(\xi,0))}^2d\xi.$$

В силу леммы Гронуолла

$$\|\tilde{u}\|_{L_2(\Delta_*(x,0))}^2 \leq \|\tilde{q}\|_{L_2(0,x)}^2 2T^2c_0M^2 \exp(2T^2K^2).$$

Используя эту оценку, из (3.19) получим

$$\tilde{q}^2(x) \leq 2\eta^2(x) + 2Tc_0M^2[1 + 2K^2T^2 \exp(2T^2K^2)]\|\tilde{q}\|_{L_2(0,x)}^2.$$

Интегрируя обе части по x от 0 до λ , $\lambda \in [0, T]$ и применяя лемму Гронуолла, выводим требуемую оценку. Теорема доказана.

4. Сходимость итерационного метода

Оптимизационную задачу будем решать методом наискорейшего спуска [14].

Зададим начальное приближение $p^{(0)}(x) \in \Omega(K)$. Определим последовательность

$$p^{(n+1)}(x) = p^{(n)}(x) - \alpha_n \nabla J[p^{(n)}], \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (4.1)$$

Коэффициент спуска α_n определим из условий

$$J(p^{(n)} - \alpha_n \nabla J[p^{(n)}]) = \inf_{\alpha \geq 0} J(p^{(n)} - \alpha \nabla J[p^{(n)}]), \quad (4.2)$$

где $\alpha_n > 0$, $\nabla J[p](x)$ — градиент функционала (3.2), определяемый формулой (3.13).

При использовании алгоритма (4.1), (4.2) необходимо учесть свойства решения обратной задачи. Корректность задачи (1.10), (1.11) в окрестности точного решения доказана в работе [13].

Теорема 4.1. Пусть $q(x) \in \Omega(K)$ — решение обратной задачи (1.11). Тогда найдется постоянная $\varepsilon_* \in R_+$ такая, что $\|f_* - f\|_{L_2(0,T)}^2 \leq \varepsilon_*$ для любого $f_*(x)$, и существует $p_*(x) \in \Omega(K)$ такое, что $p_*(x) = f_*(x) + \mathcal{A}_{0,x}[p_*u_*(\xi, \tau; p_*)]$, $x \in (0, T)$. Здесь u_* — решение уравнения

$$u_*(x, t) = \frac{1}{2}[f_*(t+x) + f_*(t-x)] + \mathcal{A}_{t,x}[p_*u_*].$$

Теорема 4.2. *Предположим, что точное решение $q(x)$ обратной задачи (1.11) существует и принадлежит $\Omega(K)$. Пусть $p^{(0)} \in \Omega(K)$ таково, что*

$$f^{(0)}(x) = p^{(0)}(x) - \mathcal{A}_{0,x}[p^{(0)}u^{(0)}(\xi, \tau; p^{(0)})]$$

удовлетворяет оценке $\|f^{(0)} - f\|_{L_2(0,T)}^2 \leq \varepsilon_$. Тогда при любом целом $n \geq 1$ приближение $p^{(n+1)}$, построенное методом наискорейшего спуска, принадлежит $\Omega(K)$ и удовлетворяет оценке*

$$\|p^{(n+1)} - q\|_{L_2(0,T)}^2 \leq C_3 J[p^{(0)}] \exp\left\{-\frac{n}{4C_1 C_2}\right\}.$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Пусть $p^{(0)}(x)$ таково, что

$$f^{(0)}(x) = p^{(0)}(x) - A_{0,x}[p^{(0)}u^{(0)}(\xi, \tau; p^{(0)})]$$

удовлетворяет условию $\|f^{(0)}(x) - f(x)\|_{L_2(0,T)}^2 \leq \varepsilon_*$. По определению метода наискорейшего спуска (4.1), (4.2) имеем

$$J[p^{(n+1)}] \leq J[p^{(n)}] \leq \dots \leq J[p^{(0)}] \leq \varepsilon_*.$$

Тогда в силу теоремы 4.1 $p^{(n+1)} \in \Omega(K)$.

Докажем вторую часть теоремы. Положим в теореме 3.1

$$\Delta J[p] = J[p^{(n)} - \alpha \nabla J[p^{(n)}]] - J[p^{(n)}].$$

Тогда из оценки (3.15) следует неравенство

$$J[p^{(n)}] - J[p^{(n)} - \alpha \nabla J[p^{(n)}]] \geq \alpha(1 - C_1 \alpha) \|\nabla J\|_{L_2(0,T)}^2.$$

Из (4.2), очевидно, вытекает, что

$$\begin{aligned} J[p^{(n)}] - J[p^{(n)} - \alpha_n \nabla J[p^{(n)}]] &\geq J[p^{(n)}] - J[p^{(n)} - \alpha \nabla J[p^{(n)}]] \\ &\geq \alpha(1 - C_1 \alpha) \|\nabla J\|_{L_2(0,T)}^2. \end{aligned}$$

Левая часть последнего неравенства не зависит от α , следовательно, в правой части можно перейти к максимуму:

$$J[p^{(n)}] - J[p^{(n)} - \alpha_n \nabla J[p^{(n)}]] \geq \frac{1}{4C_1} \|\nabla J\|_{L_2(0,T)}^2.$$

По теореме 3.2 имеем

$$J[p^{(n)}] - J[p^{(n+1)}] \geq \frac{1}{4C_1 C_2} J[p^{(n)}]. \quad (4.3)$$

Воспользуемся известным фактом [15]: если числовая последовательность такова, что $\nu_n - \nu_{n+1} \geq \mu_n \nu_n$, $\nu_n > 0$, $\mu_n \geq 0$, $n = 0, 1, 2, \dots$, то

$$\nu_n \leq \nu_0 \exp\left\{-\sum_{m=0}^{n-1} \mu_m\right\}, \quad n \geq 1. \quad (4.4)$$

Тогда с учетом (4.4) оценка (4.3) примет вид

$$J[p^{(n)}] \leq J[p^{(0)}] \exp\left\{-\frac{n-1}{4C_1 C_2}\right\} \quad (4.5)$$

для любого $n \geq 1$.

Наконец, принимая во внимание (3.18) и (4.5), для любого $n \geq 1$ получим

$$\|p^{(n+1)} - q\|_{L_2(0,T)}^2 \leq C_3 J[p^{(n+1)}] \leq C_3 J[p^{(0)}] \exp\left\{-\frac{n}{4C_1 C_2}\right\}.$$

Теорема доказана.

ЛИТЕРАТУРА

1. Тихонов А. Н. О решении некорректно поставленных задач и методе регуляризации // Докл. АН СССР. 1963. Т. 151, № 3. С. 501–504.
2. Алексеев А. С. Обратные динамические задачи сейсмологии // Некоторые методы и алгоритмы интерпретации данных. М.: Наука, 1967. С. 9–84.
3. Vamberger A., Chavent G., Lailly P. About the stability of the inverse problem in 1-D wave equations. Application to the interpretation of seismic profiles // Appl. Math. Optim. 1979. V. 5. P. 1–47.
4. Santosa F., Symes W. An analysis of least-squares velocity inversion. Tulsa (USA): Soc. Exploration Geophys., 1989. V. 4.
5. Дмитриев В. И., Федорова Е. А. О решении обратной задачи в методе частного зондирования слоистой среды // Библ. прогр. по геофизике. М.: Изд-во Моск. ун-та, 1983. С. 11–18.
6. Нямбаа Ш., Чеверда В. А. Оптимизационный метод решения обратной задачи электроразведки на постоянном токе для вертикально-неоднородных сред. Новосибирск, 1988. 28 с. (Препринт / АН СССР. Сиб. отд-ние ВЦ: № 794).
7. Iskakov K. T., Kabanikhin S. I. The solution of one-dimensional inverse problem of geoelectrics by the method of conjugate gradients // Russian J. Theoret. Appl. Mech. 1992. V. 2, N 3. P. 197–222.
8. Romanov V. G., Kabanikhin S. I. Inverse problems for Maxwell's equations. Utrecht (The Netherlands): VSP, 1994.
9. Kabanikhin S. I. Numerical analysis of inverse problems // J. Inverse Ill-Posed Probl. 1995. V. 3, N 4. P. 278–304.
10. Karchevsky A. L. Properties of the misfit functional for a nonlinear one-dimensional coefficient hyperbolic inverse problem // J. Inverse Ill-Posed Probl. 1997. V. 5, N 2. P. 139–165.
11. Романов В. Г. Обратные задачи математической физики. М.: Наука, 1984.
12. Kabanikhin S. I., Bakanov G. V. The optimization method for solving the discrete inverse problem for hyperbolic equation // J. Inverse Ill-Posed Probl. 1996. V. 6, N 4. P. 513–530.
13. Azamatov J. S., Kabanikhin S. I. Nonlinear operator equations. L_2 -theory // J. Inverse Ill-Posed Probl. 1999. V. 7, N 6. P. 497–529.
14. Васильев Ф. П. Численные методы решения экстремальных задач. М.: Наука, 1988.
15. Карманов В. Г. Математическое программирование. М.: Наука, 1988.

Статья поступила 15 февраля 1999 г.

Кабанихин Сергей Игоревич

Институт математики им. С. Л. Соболева СО РАН, Новосибирск 630090

kabanikh@math.nsc.ru

Искаков Казизат Такуадинович

Карагандинский гос. университет им. Е. А. Букетова

Университетская 28, Караганда 470074, Казахстан

kazizat@mail.ru