

Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

О. А. Клименко, Обратная задача определения нелинейной зависимости электрического тока от напряженности электрического поля, *Матем. заметки*, 1990, том 48, выпуск 3, 81–90

Использование Общероссийского математического портала Math-Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользовательским соглашением

<http://www.mathnet.ru/rus/agreement>

Параметры загрузки:

IP: 18.97.9.168

25 марта 2025 г., 14:11:04



ОБРАТНАЯ ЗАДАЧА ОПРЕДЕЛЕНИЯ НЕЛИНЕЙНОЙ ЗАВИСИМОСТИ ЭЛЕКТРИЧЕСКОГО ТОКА ОТ НАПРЯЖЕННОСТИ ЭЛЕКТРИЧЕСКОГО ПОЛЯ

О. А. Клименко

Постановка задачи. Рассмотрим уравнения Максвелла для однородной изотропной среды

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \mathbf{E} &= -\mu \partial \mathbf{H} / \partial t, \\ \operatorname{rot} \mathbf{H} &= \mathbf{j} + \varepsilon \partial \mathbf{E} / \partial t. \end{aligned} \quad (1)$$

В случае выполнения закона Ома $\mathbf{j} = \gamma \mathbf{E}$, где γ — удельная электрическая проводимость. Исследуем случай, когда \mathbf{j} нелинейно зависит от \mathbf{E} и $E_x = E_z = H_x = H_y = 0$.

Элементарной заменой систему (1) можно привести к более удобному виду

$$\begin{aligned} \partial v / \partial x + \partial u / \partial t &= 0, \\ \partial u / \partial x + \partial v / \partial t + \sigma(v) &= 0, \quad t \geq 0, \quad -\infty \leq x \leq \infty, \end{aligned} \quad (2)$$

$$v(x, t)|_{t=0} = \varphi(x), \quad u(x, t)|_{t=0} = \psi(x), \quad (3)$$

$v(x, t)|_{x=0} = f(t)$ — дополнительная информация, $u, v, \sigma(v)$ — неизвестные функции.

Под решением обратной задачи будем понимать тройку функций $u, v, \sigma(v)$, причем u, v — непрерывно дифференцируемы при $t > 0$ и непрерывны вплоть до границы $t = 0$, σ — непрерывна на всей числовой прямой.

Для задачи Коши (2), (3) при известной функции σ справедлива

ЛЕММА. Если выполнены условия:

- $(\varphi(x), \psi(x)) \in C^2(-R, R)$, $\sigma(z) \in C^2(R_1, R_2)$, $0 \leq R_1 < R_2 < \infty$, $R > 0$;
- $\|\sigma(z)\|_{C^2(R_1, R_2)} \leq \mathcal{L}$, $\sigma(z) \geq 0$ при $z \geq 0$;
- $\varphi'(0) = 0$, $x\varphi'(x) < 0$ при $x \neq 0$ и $|x| \leq R$, $|\varphi''(x)| \leq N$, $R_1 \leq \varphi(x) \leq R_2$;
- $\psi'(x) > 0$, $|\psi''(x)| \leq M$;

то можно указать такое положительное число T , что для $(x, t) \in \Delta(T) = \{(x, t): 0 \leq t \leq T - |x|\}$ существует единственное решение $(u, v) \in C^2(\Delta(T))$, обладающее свойствами:

- 1) $|v_x/v_t| \leq \beta < 1$;
- 2) $|\Phi'(x)/(\Phi'(x) + \sigma(\Phi(x)))| < 1/2$;
- 3) $v_t < 0$;
- 4) $R_1 \leq v \leq R_2$, где $R_1 = \min_{(x,t) \in \Delta(T)} v(x, t) = v(0, T)$, $R_2 =$

$$= \max_{(x,t) \in \Delta(T)} v(x, t) = v(0, 0) = \Phi(0).$$

Доказательство. Предположим, что в некоторой области $\Delta(T)$ существует единственное решение $(u, v) \in C^2(\Delta(T))$, докажем, что оно обладает свойствами 1–4.

1) Оценим $v_x(x, t)$ сверху, для этого рассмотрим систему (2) в каноническом виде:

$$\partial w_1/\partial t + \partial w_1/\partial x + \sigma(v) = 0, \quad (4)$$

$$\partial w_2/\partial t - \partial w_2/\partial x - \sigma(v) = 0,$$

$$w_1 = u + v, \quad w_2 = u - v.$$

Формально продифференцировав систему (4), получим

$$\partial w_{1x}/\partial t + \partial w_{1x}/\partial x + \sigma'(v) \cdot v_x = 0, \quad (5)$$

$$\partial w_{2x}/\partial t - \partial w_{2x}/\partial x - \sigma'(v) \cdot v_x = 0.$$

Используя метод, изложенный в работе [1], проинтегрируем систему (5) по характеристикам $x - t = x_1^0$, $x + t = x_0^2$ из $\Delta(T)$, где T пока что произвольно

$$\begin{aligned} w_{1x}(x, t) - \psi'(x_0^1) - \varphi'(x_0^1) + \\ + \int_0^t \sigma'_v(v(\tau + x_0^1, \tau)) v_x d\tau = 0, \\ w_{2x}(x, t) - \psi'(x_0^2) + \varphi'(x_0^2) - \\ - \int_0^t \sigma'_v(v(x_0^2 - \tau, \tau)) v_x d\tau = 0. \end{aligned}$$

Вычтем из первого уравнения второе и перейдем к неравенству

$$\begin{aligned} |2 \cdot v_x(x, t)| \leq & |\varphi'(x_0^1) + \varphi'(x_0^2)| + |\psi'(x_0^1) - \psi'(x_0^2)| + \\ & + \left| \int_0^t (\sigma'_v(v(\tau + x_0^1, \tau)) \cdot v_x(\tau + x_0^1, \tau) + \right. \\ & \left. + \sigma'(v(x_0^2 - \tau, \tau)) v_x) d\tau \right|. \end{aligned}$$

Используя теорему о среднем значении и условия (б), (г) леммы, легко получить оценку

$$|v_x| \leq T \cdot M + \max_{-T \leq x \leq T} |\varphi'(x)| + \mathcal{L} \int_0^t \max_{\tau - T \leq x \leq T - \tau} |v_x(x, \tau)| d\tau.$$

Правая часть неравенства от x не зависит, следовательно, можем взять максимум по x от левой части неравенства. Обозначим $V(t) = \max_{t-T \leq x \leq T-t} |v_x(x, t)|$, $V_0 = \max_{-T \leq x \leq T} |\varphi'(x)| + T \cdot M$, по-

лучим $V(t) \leq V_0 + \int_0^t \mathcal{L}V(\tau) d\tau$, следовательно, $\max V(t) \leq V_0/(1 - \mathcal{L}T)$. Из условий (в) леммы следует

$$|v_x(x, t)| \leq T(N + M)/(1 - \mathcal{L}T). \quad (6)$$

2) Оценим $v_t(x, t)$ сверху. Проинтегрируем по характеристикам систему

$$\partial w_{1t}/\partial t + \partial w_{1t}/\partial x + \sigma'(v) \cdot v_t = 0,$$

$$\partial w_{2t}/\partial t - \partial w_{2t}/\partial x - \sigma'(v) \cdot v_t = 0.$$

Вычтем из первого интегрального уравнения второе и получим

$$2v_t(x, t) + \psi'(x_0^1) + \varphi'(x_0^1) + \sigma(\varphi(x_0^1)) + \psi'(x_0^2) - \varphi'(x_0^2) + \\ + \sigma(\varphi(x_0^2)) + \int_0^t (\sigma'(v(\tau + x_0^1, \tau)) \cdot v_t + \sigma'(v(x_0^2 - \tau, \tau)) \cdot v_t) d\tau = 0. \quad (7)$$

Используя условия леммы, действуем так же как в пункте 1, получаем оценку

$$|v_t(x, t)| \leq (\psi'(0) + \mathcal{L} + T(M + N))/(1 - \mathcal{L}T). \quad (8)$$

3) Оценим $v_t(x, t)$ снизу, для этого воспользуемся равенством (7). По условиям леммы функции $\varphi(x)$, $\sigma(\varphi(x))$, $\psi'(x)$ не отрицательные, следовательно, справедлива оценка

$$2|v_t| \geq |\psi'(x_0^1) + \psi'(x_0^2) + \sigma(\varphi(x_0^1)) + \sigma(\varphi(x_0^2))| - \\ - |\varphi'(x_0^1) - \varphi'(x_0^2)| - \left| \int_0^t [\sigma'(v(\tau + x_0^1, \tau)) \cdot v_t + \right. \\ \left. + \sigma'(v(x_0^2 - \tau, \tau)) \cdot v_t] d\tau \right| \geq 2 \cdot \min_{-T \leq x \leq T} \psi'(x) - \\ - 2 \cdot \max_{-T \leq x \leq T} |\varphi'(x)| - 2\mathcal{L} \int_0^t \max_{\tau-T \leq x \leq T-\tau} |v_t| d\tau \geq \\ \geq 2(\psi'(0) - MT - NT - \int_0^t \mathcal{L} \cdot \max_{\tau-T \leq x \leq T-\tau} |v_t| d\tau).$$

Подставим в неравенство выражение (8) и получим

$$|v_t(x, t)| \geq \frac{\psi'(0) - T(2\mathcal{L}\psi'(0) + S + \mathcal{L}^2)}{1 - \mathcal{L}T}, \quad S = M + N. \quad (9)$$

Можно найти значение $T = T^0$, при котором правая часть неравенства равна нулю. Очевидно, что имеет смысл рассматривать область ΔT , где $T < T^0 = \psi'(0)/(2\mathcal{L}\psi'(0) + S + \mathcal{L}^2)$.

4) Найдем область ΔT , в которой справедливо неравенство $|v_x(x, t)/v_t(x, t)| \leq \beta < 1$. Из оценок (6) и (9) сразу вытекает,

что

$$|v_x/v_t| \leq ST/(\psi'(0) - T(2\mathcal{L}\psi'(0) + S + \mathcal{L}^2)),$$

где $S = M + N$. При $T = T^* = \psi'(0)/(2\mathcal{L}\psi' + 2S + \mathcal{L}^2)$ правая часть неравенства равна 1. Будем рассматривать область $\Delta(T)$, где $T < T^*$.

5) Найдем T , определяющее область $\Delta(T)$, в которой выполняется неравенство $|\varphi'(x)/(\psi'(x) + \sigma(\varphi(x)))| < 1/2$. По условию $\sigma(\varphi(x)) \geq 0$, $\psi'(x) > 0$, следовательно

$$\left| \frac{\varphi'(x)}{\psi'(x) + \sigma(\varphi(x))} \right| \leq \frac{(\max_{-T \leq x \leq T} |\varphi'(x)|)/(\min_{-T \leq x \leq T} \psi'(x))}{\psi'(0) - MT} \leq \frac{NT}{\psi'(0) - MT}.$$

Легко найти $\hat{T} = \frac{\psi'(0)}{2S - M}$, при котором $NT/(\psi'(0) - MT) = 1/2$.

Видно, что $\hat{T} > T^*$. Таким образом, искомой областью будет ΔT , где $T < \psi'(0)/(2\mathcal{L}\psi'(0) + 2S + \mathcal{L}^2)$. В этой области $v_t < 0$, это следует из условий леммы и второго уравнения системы (2), следовательно, $v(x, t)$ — убывающая по t функция. Наибольшего значения $v(x, t)$ достигает при $t = 0$, по условию функция $\varphi(x) = v(x, t)|_{t=0}$ имеет максимум в точке $x = 0$, значит, $\max_{\Delta T} v(x, t) = \varphi(0)$.

Из неравенства $|v_x/v_t| \leq \beta < 1$ следует $v_t \pm v_x < 0$, это значит, что вдоль характеристик $t + x = C_1$ и $t - x = C_2$ решение убывает, следовательно минимальное значение $v(x, t)$ принимает в точке $(0, T)$.

Приступим к доказательству существования и единственности решения $(u, v) \in C^2(\Delta(T))$. Проинтегрируем систему (4) по характеристикам $x - t = x_0^1$, $x + t = x_0^2$ из $\Delta(T)$

$$w_1(x, t) - w_1^0 + \int_0^t \sigma \left(\frac{1}{2} (w_1(x_0^1 + \tau, \tau) - w_2(x_0^1 + \tau, \tau)) \right) d\tau = 0, \quad (10)$$

$$w_2(x, t) - w_2^0 - \int_0^t \sigma \left(\frac{1}{2} (w_1(x_0^2 - \tau, \tau) - w_2(x_0^2 - \tau, \tau)) \right) d\tau = 0,$$

$$w_1^0 = \psi(x_0^1) + \varphi(x_0^1), \quad w_2^0 = \psi(x_0^2) - \varphi(x_0^2).$$

Применяя метод последовательных приближений, положим

$$w_1^{n+1} = w_1^0 - \int_0^t \sigma \left(\frac{1}{2} (w_1^n(x_0^1 + \tau, \tau) - w_2^n(x_0^1 + \tau, \tau)) \right) d\tau, \quad (11)$$

$$w_2^{n+1} = w_2^0 + \int_0^t \sigma \left(\frac{1}{2} (w_1^n(x_0^2 - \tau, \tau) - w_2^n(x_0^2 - \tau, \tau)) \right) d\tau,$$

$$n = 0, 1, 2, \dots$$

Покажем, что в $\Delta(T)$ последовательные приближения $\{w_1^n(x, t)\}$, $\{w_2^n(x, t)\}$ определены и равномерно сходятся.

Используя теорему о среднем значении, условия (б), получаем оценки

$$\begin{aligned} |w_1^{n+1} - w_1^n| &\leq \int_0^t \left| \sigma \left(\frac{1}{2} (w_1^{n-1} - w_2^{n-1}) \right) - \sigma \left(\frac{1}{2} (w_1^n - w_2^n) \right) \right| d\tau \leq \\ &\leq \frac{1}{2} \mathcal{L} \int_0^t (|w_1^{n-1} - w_1^n| + |w_2^n - w_2^{n-1}|) d\tau \leq \\ &\leq \mathcal{L} \int_0^t |w^n(x_0^1 + \tau, \tau) - w^{n-1}(x_0^1 + \tau, \tau)| d\tau, \\ |w_2^{n+1} - w_2^n| &\leq \mathcal{L} \int_0^t |w^n(x_0^2 - \tau, \tau) - w^{n-1}(x_0^1 - \tau, \tau)| d\tau, \end{aligned}$$

где $|w^{n+1} - w^n| = \max \{ |w_1^{n+1} - w_1^n|, |w_2^{n+1} - w_2^n| \}$. Возьмем максимум по первому аргументу функций в правой части неравенств. Из двух неравенств будет следовать одно:

$$|w^{n+1}(x, t) - w^n(x, t)| \leq \mathcal{L} \int_0^t V^{n-1}(\tau) d\tau,$$

где $V^{n-1}(t) = \max_{t-T \leq \xi \leq T-t} |w^n(\xi, t) - w^{n-1}(\xi, t)|$. Правая часть неравенства не зависит от x , следовательно,

$$V^n(t) \leq \mathcal{L} \int_0^t V^{n-1}(\tau) d\tau,$$

отсюда $V^n(t) \leq \mathcal{L}^n \cdot t^n \cdot (n!)^{-1} \cdot \max_{0 \leq t \leq T} V^0(t) \rightarrow 0, n \rightarrow \infty$.

Предельным переходом в (11) получаем, что последовательности $\{w_1^n(x, t)\}, \{w_2^n(x, t)\}$ сходятся к непрерывным функциям $w_1(x, t), w_2(x, t)$, следовательно, u, v — непрерывны.

Покажем, что $w_1(x, t)$ и $w_2(x, t)$ непрерывно дифференцируемы по x . Для этого формально продифференцируем по x систему (10) и применим метод последовательных приближений:

$$w_{1x}^{n+1}(x, t) = w_{1x}^0 - \int_0^t \sigma'(v) \cdot \frac{1}{2} (w_{1x}^n - w_{2x}^n) d\tau,$$

$$w_{2x}^{n+1}(x, t) = w_{2x}^0 + \int_0^t \sigma'(v) \cdot \frac{1}{2} (w_{1x}^n - w_{2x}^n) d\tau,$$

$$n = 0, 1, 2, \dots$$

Заметим, что $\sigma'_v(v(x, t)) \in C(\Delta(T))$, так как по доказанному выше $v \in C(\Delta(T))$, а $\sigma'(v) \in C^1(R_1, R_2)$ по условию. Действуя аналогично предыдущему, можно показать, что $\{w_{1x}^n\}$ и $\{w_{2x}^n\}$ сходятся к непрерывным функциям w_{1x} и w_{2x} . Непрерывная дифференцируемость по t функций w_1 и w_2 следует из непрерывности комбинаций производных

$$\partial w_1 / \partial t + \partial w_1 / \partial x = -\sigma(v), \quad \partial w_2 / \partial t - \partial w_2 / \partial x = \sigma(v).$$

Доказательство того, что $(w_1, w_2) \in C^2(\Delta(T))$, проводится аналогичным образом после расширения системы (4) дифференцированием по x и по t . Единственность решения задачи Коши является известным фактором [1, 2].

С л е д с т в и е. Функция $f(t) = v(x, t)|_{x=0} \in C^2(0, T)$, $f'(t) < 0$, $0 < f(T) \leq f(t) \leq f(0) = v(0, 0) = \varphi(0) = R_2$.

Теорема единственности.

ТЕОРЕМА 1. Пусть для некоторого положительного числа T_0 функция $f(t) \in C^2[0, T_0]$, $f'(t) < 0$, $f(T_0) = R_1 > 0$, $f(0) = \varphi(0) = R_2 > R_1$, и выполнены условия леммы, тогда существует $T \leq T_0$ такое, что задание $f(t)$ на $[0, T]$ однозначно определяет функции $u(x, t)$, $v(x, t)$, $\sigma(z)$, $(x, t) \in \Delta(T)$, $z \in [f(T), f(0)]$.

Д о к а з а т е л ь с т в о. Рассмотрим две задачи:

$$\partial u_1 / \partial t + \partial v_1 / \partial x = 0, \quad (12)$$

$$\partial v_1 / \partial t + \partial u_1 / \partial x + \sigma_1(v_1) = 0,$$

$$\partial u_2 / \partial t + \partial v_2 / \partial x = 0, \quad (13)$$

$$\partial v_2 / \partial t + \partial u_2 / \partial x + \sigma_2(v_2) = 0,$$

$$u_1|_{t=0} = u_2|_{t=0} = \psi(x), \quad v_1|_{t=0} = v_2|_{t=0} = \varphi(x),$$

$$v_1|_{x=0} = v_2|_{x=0} = f(t).$$

Вычтем из (12) (13), получим

$$\partial \tilde{u} / \partial t + \partial \tilde{v} / \partial x = 0, \quad (14)$$

$$\partial \tilde{v} / \partial t + \partial \tilde{u} / \partial x + \mathcal{A}(x, t) \cdot \tilde{v} + \tilde{\sigma}(v_2) = 0,$$

$$\tilde{u}|_{t=0} = \tilde{v}|_{t=0} = \tilde{v}|_{x=0} = 0, \quad \tilde{u} = u_1 - u_2, \quad \tilde{v} = v_1 - v_2,$$

$$\tilde{\sigma}(v) = \sigma_1(v) - \sigma_2(v), \quad \mathcal{A}(x, t) = \int_0^1 \sigma_1'(v_1(1-s) + v_2s) ds.$$

Произведем замену переменных $\tau = v_2(x, t)$, $x = x$. По лемме $\partial v_2 / \partial x$ и $\partial v_2 / \partial t$ непрерывны, а детерминант перехода $\partial v_2 / \partial t \neq 0$, значит отображение локально взаимно однозначно и существует обратное отображение $t = t(x, \tau)$, $x = x$. Обозначим $\hat{u}(x, \tau) = \tilde{u}(x, t(x, \tau))$, $\vartheta(x, \tau) = \tilde{v}(x, t(x, \tau))$, $\mathcal{A}_1(x, \tau) = \mathcal{A}(x, t(x, \tau))$.

Для удобства сразу перейдем к каноническому виду:

$$\begin{aligned} \frac{t_\tau}{1-t_x} \frac{\partial}{\partial x} h_1 + \frac{\partial}{\partial \tau} h_1 + \frac{t_\tau}{1-t_x} \frac{1}{2} \mathcal{A}_1(h_1 - h_2) + \\ + \frac{t_\tau}{1-t_x} \tilde{\sigma}(\tau) = 0, \end{aligned} \quad (15)$$

$$\begin{aligned} \frac{t_\tau}{1+t_x} \frac{\partial}{\partial x} h_2 - \frac{\partial}{\partial \tau} h_2 + \frac{t_\tau}{1+t_x} \frac{1}{2} \mathcal{A}_1(h_1 - h_2) + \\ + \frac{t_\tau}{1+t_x} \tilde{\sigma}(\tau) = 0, \end{aligned}$$

$$h_1(x, \tau)|_{t(x, \tau)=0} = h_2(x, \tau)|_{t(x, \tau)=0} = \frac{1}{2}(h_1 - h_2)|_{x=0} = 0, \quad (15)'$$

$$h_1 = \hat{u} + \vartheta, \quad h_2 = \hat{u} - \vartheta.$$

Заметим, что $\tilde{\sigma}$ не зависит от x . Положим $x = 0$ в (15) и, воспользовавшись дополнительной информацией, получим

$$\tilde{\sigma}(\tau) = -(1/2)(1 + t_x(0, \tau))h_{1x}(0, \tau) - (1/2)(1 - t_x(0, \tau)) \cdot h_{2x}(0, \tau). \quad (16)$$

Продифференцируем по x систему (15) и введем обозначения

$$\begin{aligned} h_3 &= h_{1x}, h_4 = h_{2x}, a_1 = t_\tau/(1 - t_x), a_2 = t_\tau/(1 + t_x), \\ a_1 \frac{\partial}{\partial x} h_3 + \frac{\partial}{\partial \tau} h_3 + a_{1x} h_3 + \frac{1}{2} \mathcal{A}_1 a_1 (h_3 - h_4) + \frac{1}{2} a_{1x} \cdot \\ &\cdot \mathcal{A}_1 (h_1 - h_2) + \frac{1}{2} a_1 \mathcal{A}_{1x} (h_1 - h_2) + a_{1x} \tilde{\sigma}(\tau) = 0, \quad (17) \\ a_2 \frac{\partial}{\partial x} h_4 - \frac{\partial}{\partial \tau} h_4 + a_{2x} h_4 + \frac{1}{2} a_2 \mathcal{A}_1 (h_3 - h_4) + \frac{1}{2} a_{2x} \cdot \\ &\cdot \mathcal{A}_1 (h_1 - h_2) + \frac{1}{2} a_2 \mathcal{A}_{1x} (h_1 - h_2) + a_{2x} \tilde{\sigma}(\tau) = 0. \end{aligned}$$

Найдем начальные данные для h_3 и h_4 . При замене переменных прямая $t = 0$ переходит в кривую $\tau = v_2(x, t)|_{t=0} = \varphi(x)$. Из (15)' следует, что $dh_1 = h_{1x} dx + h_{1\tau} \varphi'(x) dx = 0$, $dh_2 = h_{2x} dx + h_{2\tau} \varphi'(x) dx = 0$,

$$h_{1\tau} = -h_{1x}/\varphi'(x), \quad h_{2\tau} = -h_{2x}/\varphi'(x). \quad (A)$$

Функции t_x и t_τ при $\tau = \varphi(x)$ находят путем дифференцирования тождества $\tau \equiv v_2(x, t(x, \tau))$ и использования уравнений (13) при $t = 0$

$$t_x = \varphi'(x)/(\psi'(x) + \sigma_2(\varphi(x))), \quad t_\tau = -1/(\psi'(x) + \sigma_2(\varphi(x))). \quad (B)$$

Подставляем выражения (A) и (B) в систему (15), учитывая (15)', получаем

$$h_3|_{t(x, \tau)=0} = -h_4|_{t(x, \tau)=0} = -\frac{\tilde{\sigma}(\varphi(x)) \cdot \varphi'(x)}{\psi'(x) + \sigma_2(\varphi(x))}. \quad (17)'$$

Теперь будем исследовать систему, состоящую из уравнений (15), (16), (17) с начальными данными (15)' и (17)'. Легко найти характеристики системы, проходящие через точку $(\xi, \tilde{\tau})$ из криволинейного характеристического треугольника, который получился из $\Delta(T)$ при замене переменных

$$\begin{aligned} l_1: x - t(x, \tau) &= \xi - t(\xi, \tilde{\tau}), \\ l_2: x + t(x, \tau) &= \xi + t(\xi, \tilde{\tau}). \end{aligned} \quad (18)$$

Из леммы и теоремы о неявной функции следует, что уравнения (18) однозначно определяют явные уравнения характеристик

$$l_1: x = k(\tau; \xi, \tilde{\tau}), \quad l_2: x = d(\tau; \xi, \tilde{\tau}).$$

Таким образом, криволинейный треугольник ограничен характеристиками $x = k(\tau, 0, \tilde{T})$, $x = d(\tau, 0, \tilde{T})$ и кривой $\tau = \varphi(x)$. Проинтегрируем первые уравнения из систем (15), (17) по харак-

теристике l_1 , вторые — по l_2 и воспользуемся тем, что известны значения функций h_i ($i = 1, 2, 3, 4$) на кривой $t(x, \tau) = 0$. Получим систему интегральных уравнений

$$h_1(\xi, \bar{\tau}) = - \int_{\lambda}^{\bar{\tau}} \left[\frac{1}{2} a_1 \mathcal{A}_1 \cdot (h_1 - h_2) - a_1 \bar{\sigma}(s) \right] ds;$$

$$h_2(\xi, \bar{\tau}) = - \int_{\eta}^{\bar{\tau}} \left[\frac{1}{2} a_2 \mathcal{A}_1 \cdot (h_1 - h_2) - a_2 \bar{\sigma}(s) \right] ds;$$

$$h_3(\xi, \bar{\tau}) = - h^0(x_1^*) - \int_{\lambda}^{\bar{\tau}} \left[a_{1x} \cdot h_3 + \frac{1}{2} a_1 \mathcal{A}_1 (h_3 - h_4) + \frac{1}{2} a_{1x} \mathcal{A}_1 (h_1 - h_2) + \frac{1}{2} a_1 \mathcal{A}_{1x} (h_1 - h_2) + a_{1x} \bar{\sigma}(s) \right] ds; \quad (19)$$

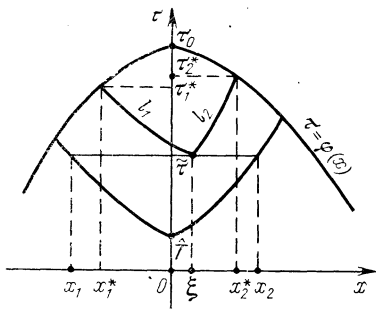
$$h_4(\xi, \bar{\tau}) = h^0(x_2^*) - \int_{\eta}^{\bar{\tau}} \left[a_{2x} \cdot h_4 + \frac{1}{2} a_1 \mathcal{A}_1 (h_3 - h_4) + \frac{1}{2} a_{2x} \mathcal{A}_1 (h_1 - h_2) + \frac{1}{2} a_1 \mathcal{A}_{1x} (h_1 - h_2) + a_{2x} \bar{\sigma}(s) \right] ds,$$

где $\lambda = \tau_1^*$, $\eta = \tau_2^*$, $h^0(x) = \bar{\sigma}(\varphi(x)) \cdot \varphi'(x) / (\psi'(x) + \sigma_2(\varphi(x)))$.

Воспользуемся тем, что $|t_x| = |v_{2x}/v_{2t}| \leq \beta < 1$, и получим оценку

$$|\bar{\sigma}(\bar{\tau})| \leq \frac{1}{2} (1 + \beta) \cdot |h_3(0, \bar{\tau})| + \frac{1}{2} (1 + \beta) |h_4(0, \bar{\tau})| \leq c \cdot U(\bar{\tau}), \quad (20)$$

где $c \leq 2$, $U(\bar{\tau}) = \max_{i=1, 2, 3, 4} \{ \max_{x_2 \leq \xi \leq x_1} |h_i(\xi, \bar{\tau})| \}$ (см. рисунок). Точки $(x_2, \bar{\tau})$ и $(x_1, \bar{\tau})$ получаются при пересечении прямой $\bar{\tau} = \text{const}$ и



границ криволинейного характеристического треугольника $x = k(\tau; 0, \hat{T})$ и $x = d(\tau; 0, \hat{T})$. Используя лемму и оценку (20), получаем

$$|h_3|_{t=0} = |h_4|_{t=0} = \left| \frac{\bar{\sigma}(\varphi(x)) \cdot \varphi'(x)}{\psi'(x) + \sigma_2(\varphi(x))} \right| \leq \leq c \cdot U(\varphi(x)) \cdot \frac{1}{2} = \gamma U(\varphi(x)),$$

где $\gamma < 1$. В интегральных уравнениях (19) возьмем максимум по первому аргументу от функций h_i . Из леммы следует непре-

рывность функций $a_1, a_2, a_{1x}, a_{2x}, \mathcal{A}_1, \mathcal{A}_{1x}$ в замкнутой и ограниченной области, следовательно, эти функции ограничены. Обозначим $W(\bar{\tau}) = \max_{\bar{\tau} \leq r \leq \tau_0} U(r)$ и перейдем к неравенствам

$$|h_i(\xi, \bar{\tau})| \leq c_i \left| \int_{\bar{\tau}}^{\tau_0} U(s) ds \right| \leq c_i \left| \int_{\bar{\tau}}^{\tau_0} W(s) ds \right| \quad (i = 1, 2),$$

$$|h_j(\xi, \bar{\tau})| \leq \gamma W(\bar{\tau}) + c_j \left| \int_{\bar{\tau}}^{\tau_0} U(s) ds \right| \leq \leq \gamma W(\bar{\tau}) + c_j \left| \int_{\bar{\tau}}^{\tau_0} W(s) ds \right| \quad (j = 3, 4).$$

Из четырех неравенств следует одно

$$U(\bar{\tau}) \leq \gamma W(\bar{\tau}) + c \int_{\bar{\tau}}^{\tau_0} W(s) ds.$$

Если переобозначить $\bar{\tau} = r$, а потом взять максимум по r , то получим

$$W(\bar{\tau}) \leq \gamma W(\bar{\tau}) + c \int_{\bar{\tau}}^{\tau_0} W(s) ds \quad (0 < \gamma < 1),$$

откуда следует $W(\bar{\tau}) = 0$ и $h_i(x, \tau) = 0$ ($i = 1, 2, 3, 4$). Из уравнения (16) получаем, что $\bar{\sigma}(\tau) = 0$. Таким образом, доказана единственность решения обратной задачи.

Оценка устойчивости решения. Определим множество данных B и множество \mathcal{D}^*

$$B = \{(\psi(x), \varphi(x), f(t)): (\psi(x), \varphi(x)) \in C^2(-T, T), f(t) \in \in C^2(0, T),$$

$$f'(t) < 0, \quad \psi'(x) > 0, \quad |\psi''(x)| \leq M, \quad x\varphi(x) < 0 \text{ при } x \neq 0, \quad |\varphi'| \leq N, \quad f(0) = \varphi(0)\},$$

$$\mathcal{D}^* = \{\sigma(v): \sigma(v) \in C^2(R_1, R_2), \sigma(v) > 0 \text{ при } v > 0,$$

$$\|\sigma(v)\|_{C^2(R_1, R_2)} \leq \mathcal{L}, \text{ где } R_1 = f(T), \quad R_2 = f(0) = \varphi(0)\}.$$

ТЕОРЕМА 2. Для любых двух троек функций (ψ_1, φ_1, f_1) и (ψ_2, φ_2, f_2) из B , таких, что $f_1(0) = f_2(0)$ и для соответствующих функций $\sigma_1(v) \in \mathcal{D}^*$, $\sigma_2(v) \in \mathcal{D}^*$, справедлива оценка

$$\|\sigma_1(v) - \sigma_2(v)\|_{C_{[0, \rho_2]}} \leq C(\mathcal{L}, T, M, N) \cdot \max \{ \|\psi_1(x) - \psi_2(x)\|_{C(-T, T)}, \|\varphi_1(x) - \varphi_2(x)\|_{C(-T, T)}, \|f_1(t) - f_2(t)\|_{C^1(0, T)} \}, \quad (21)$$

где $\rho_1 = \max \{f_1(T), f_2(T)\}$, $\rho_2 = f_1(0) = f_2(0)$.

Доказательство. Так же, как и при доказательстве теоремы единственности, рассматриваем две задачи нахождения функций $u_1, v_1, \sigma_1(v_1)$ и $u_2, v_2, \sigma_2(v_2)$ с мало отличающимися на-

чальными данными и информацией, т. е. $\|\psi_1(x) - \psi_2(x)\|_{C(-T, T)} < \delta$,

$$\|\varphi_1(x) - \varphi_2(x)\|_{C(-T, T)} < \delta, \quad \|f_1(t) - f_2(t)\|_{C^1(0, T)} < \delta.$$

Переходим к системе (14) и в ней производим замену переменных $\tau = v_2(x, t)$, $x = x$. Используя леммы, получаем оценку $|\tilde{\sigma}(\tau)| \leq c \cdot U(\tau) + p\delta$, $p = p(N, T, L, M)$ — константа. Расширяем систему, находим начальные данные для h_3, h_4 , получаем для них оценки

$$|h_i|_{t=0} \leq (1/2) |\tilde{\sigma}(\varphi_2(x))| + (1/2) \mathcal{L} \cdot \delta \quad (i = 3, 4).$$

Систему дифференциальных уравнений для h_i интегрируем по характеристикам, в интегральных уравнениях производим оценки, используя лемму. Получаем

$$U(\bar{\tau}) \leq \gamma W(\bar{\tau}) + \delta C_1 + C_2 \int_{\bar{\tau}}^{\infty} U(s) ds.$$

Отсюда следует оценка (21). Теорема доказана.

Автор благодарен В. Г. Романову за постановку задачи и внимание к работе.

Институт математики
СО АН СССР

Поступило
25.11.86

СПИСОК ЦИТИРОВАННОЙ ЛИТЕРАТУРЫ

- [1] Рождественский Б. Л., Яненко Н. Н. Системы квазилинейных уравнений и их приложения к газовой динамике. М.: Наука, 1978.
- [2] Курант Р. Уравнения с частными производными. М.: Мир, 1964.