



АКАДЕМИЯ НАУК  
УКРАИНСКОЙ ССР  
ИНСТИТУТ  
МАТЕМАТИКИ

НЕЛИНЕЙНЫЕ  
ЭВОЛЮЦИОННЫЕ  
УРАВНЕНИЯ В ПРИКЛАДНЫХ  
ЗАДАЧАХ

Киев — 1991

$$u_{xxxx} + (au_x)_x + bu_{xxx} + b_1u_{xx} + b_2u_x + b_3u =$$

$$= \sum_{i=1}^n a_i f[u(x,0), u_x(x,0), u_{xx}(x,0)], \quad (14)$$

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} - \frac{\partial^2}{\partial t^2}\right)u(x,t) = 0, \quad (15)$$

$$u(0,t) = \varphi_1(t), \quad u_x(0,t) = \varphi_2(t), \quad u_{xx}(0,t) = \varphi_3(t), \quad (16)$$

$$u|_{AC} = \psi_1(x), \quad \frac{\partial u}{\partial N}|_{AC} = \psi_2(x), \quad \frac{\partial u}{\partial N}|_{BC} = \psi_3(x). \quad (17)$$

Отметим, что задача (14)-(17) эквивалентно редуцируется к нелинейному интегральному уравнению Вольтерра второго порядка

$$\tau(x) = \int_0^x \mathcal{K}(x, \xi) f[\tau(\xi), \tau'(\xi), \tau''(\xi)] d\xi + h(x),$$

относительно следа  $u(x,0) = \tau(x)$ , однозначная разрешимость которого устанавливается с помощью принципа сжатых отображений.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Шхануков М.А. О некоторых краевых задачах для уравнения третьего порядка, возникающих при моделировании фильтрации жидкости в пористых средах // Дифференц. уравнения. - 1982. - 18, № 4. - С. 689-699.

УДК 517.946.9

Ю.В. МЕРНОВЫЙ

#### О НОВОМ МЕТОДЕ РЕШЕНИЯ ДВУХФАЗНОЙ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧИ СТЕФАНА

Предложен метод решения обратной задачи Стефана в полупространстве по заданному закону движения границы раздела фаз.

$$\frac{\partial^2 u_1}{\partial x^2} - \frac{\partial u_1}{\partial t} = 0, \quad 0 < x < y(t), \quad t > 0; \quad (1)$$

$$u_1(0,t) = f_1(t) < 0; \quad (2)$$

$$u_1(y(t),t) = 0; \quad (3)$$

$$\frac{\partial^2 u_2}{\partial x^2} - \frac{\partial u_2}{\partial t} =$$

$$u_2(x,0) = f(x)$$

$$u_2(y(t),t) = 0,$$

$$\lambda_1 \frac{\partial u_1}{\partial x} \Big|_{x=y(t)}$$

Рассмотрим задачу для  $x = y(t) > 0$ . Функция  $u_2(x,t)$  (функцию  $f_1(t)$ ) имеет единственное решение в классе функций, удовлетворяющих условиям (1)-(3). Ниже представлено решение задачи.

Введем обозначения  $u_1(x,t)$  и  $u_2(x,t)$ .

Введем обозначения  $u_1(x,t)$  и  $u_2(x,t)$ .

$$u_1(x,t) = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_1(t)}{k^2} \cos(kx) \exp(-k^2 t)$$

$$u_2(x,t) = f_1(t) - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_1(t)}{k^2} \cos(kx) \exp(-k^2 t)$$

$$u_2(x,t) = f_1(t) - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_1(t)}{k^2} \cos(kx) \exp(-k^2 t)$$

$$u_2(x,t) = f_1(t) - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_1(t)}{k^2} \cos(kx) \exp(-k^2 t)$$

$$f_1(t) = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_1(t)}{k^2} \cos(kx) \exp(-k^2 t)$$

$$f_1(t) = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_1(t)}{k^2} \cos(kx) \exp(-k^2 t)$$

$$f_1(t) = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_1(t)}{k^2} \cos(kx) \exp(-k^2 t)$$

$$f_1(t) = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_1(t)}{k^2} \cos(kx) \exp(-k^2 t)$$

$$\frac{\partial u_2}{\partial t} = 0, \quad y(t) < x < \infty, \quad t > 0; \quad (4)$$

$$u_2 = f(x) > 0; \quad (5)$$

$$u_2(t) = 0; \quad (6)$$

$$\frac{\partial u_2}{\partial x} \Big|_{x=y(t)} - \lambda_2 \frac{\partial u_2}{\partial x} \Big|_{x=y(t)} = \rho \dot{y}(t). \quad (7)$$

Рассмотрим обратную задачу: по заданному закону движения границы  $x = y(t) > y(0) = 0$  и начальному распределению температуры определить температурное поле в полупространстве  $0 < x < \infty$  (функции  $u_k(x, t)$ ,  $k = 1, 2$ ) и температуру на поверхности  $x = 0$  ( $f_1(t)$ ). В такой постановке обратная задача Стефана имеет единственное решение и может быть сведена к системе 3 интегральных уравнений [1].

Здесь предлагается более простое решение обратной задачи.

Введем обозначения  $\frac{\partial u_1}{\partial x} \Big|_{x=y(t)} = Q(t)$ . Используя результаты работы [2], решение дифференциального уравнения (1), удовлетворяющее условию (3), представим в виде

$$u_1(x, t) = - \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)!} \frac{\partial^k}{\partial t^k} [(y(t)-x)^{2k+1} Q(t)].$$

$$u_1(x, t) = f(x) + \frac{1}{4a^3 \sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{x-y(\tau)}{(t-\tau)^{3/2}} e^{-\frac{[x-y(\tau)]^2}{4a^2(t-\tau)}} \mu(\tau) d\tau$$

удовлетворяет дифференциальному уравнению (4) и начальному условию (5) при любом выборе  $\mu(\tau)$  [3]. Из (2), (6) и (7) следует

$$Q(t) = - \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)!} [y^{2k+1}(t) Q(t)]^{(k)}; \quad (8)$$

$$Q(t) + \frac{1}{2a \sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{y(t)-y(\tau)}{(t-\tau)^{3/2}} e^{-\frac{[y(t)-y(\tau)]^2}{4a^2(t-\tau)}} \mu(\tau) d\tau = -2a^2 f(y(t)); \quad (9)$$

$$Q(t) = \frac{\rho}{\lambda_1} \dot{y}(t) + \frac{\lambda_2}{\lambda_1} \left\{ f'(x) \Big|_{x=y(t)} - \frac{\mu(0)}{2a^3 \sqrt{\pi t}} e^{-\frac{y^2(t)}{4a^2 t}} \right\}$$



$$\frac{\mu(t)\dot{y}(t)}{2a^2} - \frac{1}{2a^2\sqrt{\beta}} \int_0^t \frac{\dot{\mu}(\tau)}{(t-\tau)^{1/2}} e^{-\frac{[y(t)-y(\tau)]^2}{4a^2(t-\tau)}} d\tau - \frac{1}{4a^2\sqrt{\beta}} \int_0^t \frac{y(t)-y(\tau)}{(t-\tau)^{3/2}} e^{-\frac{[y(t)-y(\tau)]^2}{4a^2(t-\tau)}} y(\tau)\mu(\tau) d\tau \}. \quad (10)$$

Таким образом, обратная задача Стефана сведена к одному интегральному уравнению Вольтерра II рода (9) относительно функции  $\mu(t)$  поскольку  $Q(t)$  и  $f_1(t)$  определится непосредственно из (10) и (9).

В качестве примера рассмотрим решение обратной задачи Стефана при  $y(t) = \alpha\sqrt{t}$ ,  $f_1(t) = c_1 < 0$ ,  $f_2(x) = c > 0$ . Решением интегрального уравнения (9) в этом случае является постоянная

$$\mu = -4a^2c / [1 - \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a})] [2a + \alpha\sqrt{\beta} e^{\alpha^2/4a^2} (1 + \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a}))].$$

Проведя все вычисления, получим

$$Q(t) = \frac{\rho\alpha\sqrt{\beta} [1 - \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a})] + 2\lambda_2 c e^{-\alpha^2/4a^2}}{2\lambda_1 a [1 - \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a})] \sqrt{\beta t}};$$

$$c_1 = - \frac{\operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a}) \{ \rho\alpha\sqrt{\beta} [1 - \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a})] + 2\lambda_2 c e^{-\alpha^2/4a^2} \}}{2\lambda_1 a [1 - \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a})] e^{-\alpha^2/4a^2}};$$

$$u_1(x,t) = c_1 [\operatorname{erf}(\frac{x}{2\sqrt{t}}) - \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a})] / \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a});$$

$$u_2(x,t) = c [\operatorname{erf}(\frac{x}{2a\sqrt{t}}) - \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a})] / [1 - \operatorname{erf}(\frac{\alpha}{2a})].$$

Найденное решение обратной задачи совпадает с известным решением Стефана [3].

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Мартынов Г.А. О распространении тепла в двухфазной среде при заданном законе движения границы фаз // Журн. техн. физики. - 1955. - 25, вып. 10. - С. 1754-1767.
2. Борисов В.Т., Лябов Б.Л., Темкин Д.Е. О расчете кинетики затвердевания металлического слитка при различных температурных условиях на его поверхности // Докл. АН СССР. - 1955. - 104, № 2. - С. 223-228.
3. Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. - М.: Наука, 1977. - 736 с.