

УДК 517.988.8

ВАРИАЦИОННЫЙ МЕТОД РЕШЕНИЯ ОДНОЙ ЗАДАЧИ ОБ УПРАВЛЕНИИ ТЕМПЕРАТУРОЙ*О. В. Малышенко*

Многие задачи математической физики допускают естественную вариационную постановку. Вариационный подход позволяет снять ограничения гладкости искомого решения, не вызванные физической природой изучаемого явления (рассматривается так называемое обобщенное решение).

В механике, физике, экономике часто приходится иметь дело с более общим классом задач, которые также приводятся к экстремальным, но на более узком множестве функций, чем традиционные. Для исследования такого рода экстремальных задач с ограничениями были привлечены так называемые вариационные неравенства. Также вариационные неравенства возникают в ряде разделов механики сплошных сред, в задачах со свободной границей, во многих задачах оптимального управления и т. п. [1].

Рассмотрим одну задачу об управлении температурой [2]. Пусть Ω – ограниченная область евклидова пространства R^n , $n \leq 3$, которую занимает сплошная среда, с границей Γ . Обозначим за $u(x, t)$ температуру в точке $x \in \Omega$ в момент времени t .

Зададим две исходные температуры $h_1(x)$ и $h_2(x)$, где $x \in \Gamma$. Потребуем, чтобы температура $u(x, t)$ на границе как можно более точно принимала значения из интервала $(h_1(x), h_2(x))$. С этой целью установим «термостатические регуляторы», подающие через границу тепловой поток. Так как эффективность таких устройств ограничена, то тепловой поток, подаваемый через границу, будет заключен в интервале $[g_1, g_2]$, содержащем 0. Управление регуляторами будем осуществлять следующим образом:

1) если $u(x, t) \in (h_1(x), h_2(x))$, т. е. температура находится в заданном интервале и нет необходимости подавать тепловой поток, то $\frac{\partial u}{\partial n} = 0$;

2) если $u(x, t) \notin [h_1(x), h_2(x)]$, то вводим тепловой поток следующим образом:

$$-\frac{\partial u}{\partial n} = g_1, \quad \text{если } u < h_1; \quad 0 \leq -\frac{\partial u}{\partial n} \leq g_2, \quad \text{если } u = h_2, \quad (1)$$

$$g_1 \leq -\frac{\partial u}{\partial n} \leq 0, \quad \text{если } u = h_1, \quad -\frac{\partial u}{\partial n} = g_2, \quad \text{если } u > h_2.$$

Введем функцию Φ :

$$\Phi(u) = \begin{cases} g_1, & \text{если } u < h_1 \\ [g_1, 0], & \text{если } u = h_1 \\ 0, & \text{если } h_1 < u < h_2, \\ [0, g_2], & \text{если } u = h_2 \\ g_2, & \text{если } u > h_2 \end{cases} \quad (2)$$

тогда условия (1) переписутся в виде:

$$-\frac{\partial u}{\partial n} \in \Phi(u(t)) \quad \text{на } \Gamma, \quad [0, T]. \quad (3)$$

Задача D. Найти функцию:

$u(x, t)$, $t \in [0, T]$, $x \in \Omega$, удовлетворяющую уравнению:

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f, \quad (x, t) \in \Omega \times [0, T],$$

а также граничному условию (3) и следующему начальному условию: $u(x, 0) = u_0(x)$, $x \in \Omega$.

Задача D допускает вариационную постановку.

Задача V. Найти функцию

$u(t) \in H^1(\Omega)$, $t \in [0, T]$:

$$(u, v - u) + a(u, v - u) - (f, v - u) + j(v) - j(u) \geq 0, \quad \forall v \in H^1(\Omega) \quad (4)$$

$$u(0) = u_0.$$

Здесь $a(u, v) = \int_{\Omega} \nabla u \nabla v dx$, $(f, v) = \int_{\Omega} f v dx$,

$j(v) = \int_{\Gamma} \psi(v) d\Gamma$, где

$$\psi(v) = \begin{cases} g_1(v - h_1) & v < h_1 \\ 0, & \text{если } h_1 < v < h_2 \\ g_2(v - h_2) & v > h_2 \end{cases}$$

Функционал $j(v)$ является недифференцируемым, так как функция $\psi(v)$ недифференцируема в точках h_1, h_2 . Заменяем $j(v)$ на дифференцируемый функционал $j_\varepsilon(v)$, вычисляемый по формуле

$$j_\varepsilon(v) = \int_{\Gamma} \psi_\varepsilon(v) d\Gamma, \quad \text{где}$$

$$\psi_\varepsilon(v) = \begin{cases} g_1 v - g_1 h_1, & \text{если } v \leq h_1 - d \\ -\frac{g_1 \varepsilon}{(d + \varepsilon)^2} v^2 + \left[g_1 + \frac{2(h_1 - d)g_1 \varepsilon}{(d + \varepsilon)^2} \right] v - c_1, & \text{если } h_1 - d \leq v \leq h_1 + \varepsilon \\ \text{если } h_1 + \varepsilon \leq v \leq h_2 - \varepsilon \\ \frac{g_2 \varepsilon}{(d + \varepsilon)^2} v^2 + \left[g_2 - \frac{2(h_2 + d)g_2 \varepsilon}{(d + \varepsilon)^2} \right] v - c_2, & \text{если } h_2 - \varepsilon \leq v \leq h_2 + d \\ g_2 v - g_2 h_2, & \text{если } v \geq h_2 + d, \end{cases}$$

$$\text{где } c_1 = \frac{g_1 \varepsilon}{(d + \varepsilon)^2} (h_1 - d)^2 - g_1 h_1, \quad c_2 = -\frac{g_2 \varepsilon}{(d + \varepsilon)^2} (h_2 + d)^2 + g_2 h_2, \quad \varepsilon > d.$$

Таким образом, задача D «приближается» следующей регуляризованной задачей.

Задача V_ε . Найти $u_\varepsilon(t) \in H^1(\Omega)$, $t \in [0, T]$:

$$\left(\frac{\partial u_\varepsilon}{\partial t}, v - u_\varepsilon \right) + a(u_\varepsilon, v - u_\varepsilon) - \quad (5)$$

$$- (f, v - u_\varepsilon) + j_\varepsilon(v) - j_\varepsilon(u_\varepsilon) \geq 0, \quad \forall v \in H^1(\Omega).$$

Проведем дискретизацию по времени. Для каждого момента времени $t = nk$, где $k = \frac{T}{N}$,

$n = 0, 1, \dots, N$, эволюционному вариационному неравенству (5) поставим в соответствие следующее вариационное неравенство:

$$\left(\frac{u_\varepsilon^{n+1} - u_\varepsilon^n}{k}, v - u_\varepsilon^{n+1} \right) + \int_\Omega \nabla u_\varepsilon^{n+1} \nabla (v - u_\varepsilon^{n+1}) dx - (f^{n+1}, v - u_\varepsilon^{n+1}) + j_\varepsilon(v) - j_\varepsilon(u_\varepsilon^{n+1}) \geq 0, \quad (6)$$

$$\forall v \in H^1(\Omega), u_\varepsilon^{n+1} \in H^1(\Omega), u^0 = u_0.$$

Лемма. Решение вариационного неравенства (6) эквивалентно решению следующей вариационной задачи: найти $u_\varepsilon \in H^1(\Omega)$:

$$J_\varepsilon(u_\varepsilon) \leq J_\varepsilon(v) \quad \forall v \in H^1(\Omega), \text{ где}$$

$$J_\varepsilon(v) = \frac{1}{2} \int_\Omega |v|^2 dx - (v, u_\varepsilon^{n+1}) + \frac{k}{2} a(v, v) - k(f^{n+1}, v) + k j_\varepsilon(v). \quad (7)$$

Нетрудно видеть, что функционал (7) выпуклый, субдифференцируемый, коэрцитивный и слабо полунепрерывный снизу.

Для численного решения задачи V_ε воспользуемся известным методом Ритца [3].

В пространстве $H^1(\Omega)$ фиксируем полную ортогональную систему:

$$\begin{aligned} \varphi_{ij}(x, y) &= \\ &= \begin{cases} \cos i\pi x \cos j\pi y, & \cos i\pi x \sin j\pi y, \\ \sin i\pi x \sin j\pi y, & \sin i\pi x \cos j\pi y \end{cases} \\ i, j &= 1, 2, \dots \end{aligned}$$

Обозначим через E_{n^2} – конечномерное пространство, натянутое на базисные функции $\varphi_{ij}(x, y)$, $i, j = 1, 2, \dots, n$.

Так как $J_\varepsilon(v)$ дифференцируем, по Гато, на $H^1(\Omega)$, то он дифференцируем, по Гато, и на E_{n^2} , причем для произвольных векторов $v, h \in E_n$, т. е. для:

$$v = \sum_{i,j=1}^n \alpha_{ij} \varphi_{ij}, \quad h = \sum_{i,j=1}^n \beta_{ij} \varphi_{ij}, \quad \text{где } \alpha_{ij}, \beta_{ij}$$

произвольные числа, имеем:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} J_\varepsilon(v + th) \Big|_{t=0} &= \langle \nabla J_\varepsilon(v), h \rangle = \\ &= \sum_{i,j=1}^n \beta_{ij} \left\langle \nabla J_\varepsilon \left(\sum_{r,l=1}^n \alpha_{rl} \varphi_{rl} \right), \varphi_{ij} \right\rangle. \end{aligned}$$

Таким образом, система Ритца для отыскания точки абсолютного минимума $J_\varepsilon(v)$ на E_{n^2} имеет вид:

$$\left\langle \nabla J_\varepsilon \left(\sum_{r,l=1}^n \alpha_{rl} \varphi_{rl} \right), \varphi_{ij} \right\rangle = 0 \quad i, j = 1, 2, \dots, n \quad (8)$$

Вычислив, производную Гато:

$$\langle \nabla J_\varepsilon(v), h \rangle = \int_{\Omega} |vh| dx - (h, u_\varepsilon^n) + ka(v, h) - k(f^{n+1}, h) + k \int_{\Gamma} \psi'(v) h d\Gamma, \text{ где}$$

$$\psi'_\varepsilon(v) = \begin{cases} g_1, & \text{если } v \leq h_1 - d \\ -\frac{2g_1\varepsilon}{(d+\varepsilon)^2}v + \left[g_1 + \frac{2(h_1-d)g_1\varepsilon}{(d+\varepsilon)^2} \right], & \text{если } h_1 - d \leq v \leq h_1 + \varepsilon \\ \text{или} & h_1 + \varepsilon \leq v \leq h_2 - \varepsilon \\ \frac{2g_2\varepsilon}{(d+\varepsilon)^2}v + \left[g_2 - \frac{2(h_2+d)g_2\varepsilon}{(d+\varepsilon)^2} \right], & \text{если } h_2 - \varepsilon \leq v \leq h_2 + d \\ g_2, & \text{если } v \geq h_2 + d \end{cases}$$

систему уравнений (8) специализируем к виду:

$$\int_{\Omega} \left| \sum_{i,j=1}^n \alpha_{ij} \varphi_{ij} \varphi_{rl} \right| dx dy - (\varphi_{lr}, u_\varepsilon^n) + k \int_{\Omega} \sum_{i,j=1}^n \alpha_{ij} \frac{\partial \varphi_{ij}}{\partial x} \frac{\partial \varphi_{lr}}{\partial x} dx dy +$$

$$+ k \int_{\Omega} \sum_{i,j=1}^n \alpha_{ij} \frac{\partial \varphi_{ij}}{\partial y} \frac{\partial \varphi_{lr}}{\partial y} dx dy - k(f^{n+1}, \varphi_{lr}) + k \int_{\Gamma} \psi'_\varepsilon \left(\sum_{i,j=1}^n \alpha_{ij} \varphi_{ij} \right) \varphi_{lr} d\Gamma = 0, \quad (9)$$

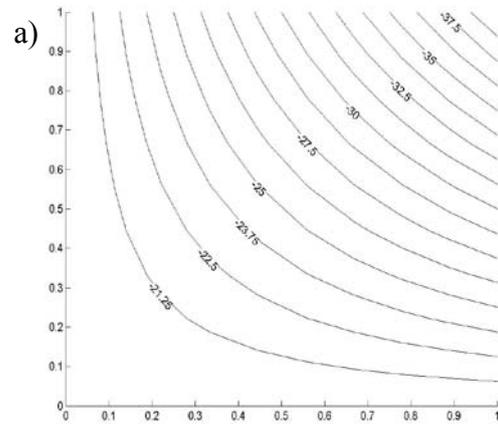
$l, r = 1, 2, \dots, n.$

Так как функционал $v \rightarrow J_\varepsilon(v)$ слабо полунепрерывен снизу и дифференцируем по Гато, то система Ритца (9) однозначно разрешима для любого n [3].

Для численной реализации системы Ритца (9) использовался математический пакет MatLab. В результате численного расчета получаем приближенное решение вариационного неравенства (5), а также значения температуры в области. На рисунке 1а представлена картина распределения линий уровня в начальный момент времени, а на 1б – в конечный. За время $T = 20$ температура в области изменилась: во-первых, на границе температура стала принимать значения из интервала $[h_1, h_2]$, во-вторых, внутри области стало теплее.

Для выполнения расчета были заданы следующие параметры:

$$\begin{aligned} h_1 &= -5, \quad h_2 = 0,3, \quad a = 1, \\ b &= 1, \quad g_1 = -3, \quad g_2 = 3, \\ n &= 2, \quad f = -1, \quad eps = 0,0001, \quad u_0 \in [-40, 20]. \\ d &= 0,000001, \end{aligned}$$



а) $T = 0$

б)

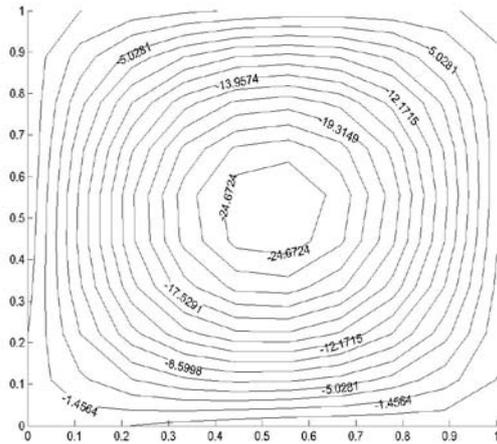
б) $T = 20$

Рис. 1. Распределение температуры
в момент времени: а) $T = 0$, б) $T = 20$

Литература

1. Гловински, Р. Г. Численное исследование вариационных неравенств / Р. Г. Гловински, Ж.-Л. Лионс, Р. Тремольер. – М., 1979.
2. Дюво, Г. Неравенства в механике и физике / Г. Дюво, Ж.-Л. Лионс. – М., 1980.
3. Вайнберг, М. М. Вариационный метод и метод монотонных операторов / М. М. Вайнберг. – М: Наука, 1972.