

О. ЛАДЫЖЕНСКАЯ

**РЕШЕНИЕ СМЕШАННОЙ ЗАДАЧИ С ПОМОЩЬЮ КОНЕЧНЫХ
РАЗНОСТЕЙ**

(Представлено академиком В. И. Смирновым 22 V 1952)

Для уравнения

$$Lu + f \equiv \sum_{i,j=0}^n a_{ij}(X, x_0) \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{i=0}^n a_i \frac{\partial u}{\partial x_i} + au + f = 0 \quad (1)$$

рассматривается следующая смешанная задача: определить в конечном цилиндре $Q = \Omega X [0 \leq x_0 \leq l]$ решение уравнения (1), удовлетворяющее начальным условиям

$$u|_{x_0=0} = \varphi(X), \quad \frac{\partial u}{\partial x_0}|_{x_0=0} = \psi(X) \quad (2)$$

и на боковой поверхности цилиндра нулевому предельному условию. Относительно уравнения (1) предполагается, что оно принадлежит к нормальному гиперболическому типу, т. е.

$$a_{00} \equiv 1, \quad - \sum_{i,j=1}^n a_{ij} \xi_i \xi_j \geq \alpha \sum_{i=1}^n \xi_i^2, \quad (3)$$

где $\alpha = \text{const} > 0$, а ξ_1, \dots, ξ_n — произвольные вещественные числа.

При сравнительно малых требованиях на данные задачи строится с помощью конечных разностей так называемое обобщенное решение задачи (его определение дается ниже). Затем исследуется, при каких условиях, наложенных на коэффициенты уравнения (1), границу Γ области Ω и начальные функции φ и ψ , найденное выше обобщенное решение обладает теми или иными дифференциальными свойствами. На этом пути, в частности, выясняется, когда обобщенное решение имеет в \bar{Q} непрерывные производные второго порядка и является, тем самым, классическим решением задачи.

Будем пользоваться обозначениями классов функции $W_{2,t}^k, \overset{0}{D}(\Omega)$ и $\overset{0}{D}_1(Q)$, определенными в заметке (1), причем роль t играет здесь переменная x_0 .

Предположим, что функции $a_{ij}, \frac{\partial a_{ij}}{\partial x_i}, a_i$ и a непрерывны в $\bar{Q}, f \in L_2(Q), \varphi \in \overset{0}{D}(\Omega), \psi \in L_2(\Omega)$. Назовем обобщенным решением постав-

ленной задачи функцию $u(X, x_0)$, принадлежащую классу $D_1^0(Q)$, принимающую на нижнем основании Q (при $x_0 = 0$) значения, равные φ , и удовлетворяющую следующему интегральному тождеству:

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_0}^l \left\{ \frac{\partial u}{\partial x_0} \frac{\partial \Phi}{\partial x_0} + 2 \sum_{i=1}^n a_{0i} \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial \Phi}{\partial x_0} = \sum_{i,j=1}^n a_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial \Phi}{\partial x_j} + \right. \\ & + \left[2 \sum_{i=1}^n \frac{\partial a_{0i}}{\partial x_0} \frac{\partial u}{\partial x_i} + \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial a_{ij}}{\partial x_j} \frac{\partial u}{\partial x_i} - \sum_{i=0}^n a_i \frac{\partial u}{\partial x_i} - au - f \right] \Phi \Big\} dX dx_0 + \\ & + \int_{\Omega} \left(\psi + 2 \sum_{i=1}^n a_{0i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right) \Phi \Big|_{x_0=0} dX = 0 \end{aligned}$$

при любой функции Φ из $D_1^0(Q)$, равной нулю на верхнем основании цилиндра (при $x_0 = l$).

Теорема 1. При перечисленных выше условиях на данные задачи и при произвольной конечной области Ω , лежащей в основании цилиндра Q , существует обобщенное решение поставленной задачи.

Предположим сначала, что функции f , φ и ψ непрерывны, причем φ и ψ равны нулю вблизи границы Ω и φ имеет непрерывные первые производные.

В этом случае решение задачи $u(X, x_0)$ получаем как предел при $h \rightarrow 0$ некоторых непрерывных функций u_h из $D_1^0(Q)$, которые сходятся к u слабо в $W_2^1(Q)$ и равномерно относительно $x_0 \in [0, l]$ в $L_2(\Omega)$. Функция u_h получена полилинейной интерполяцией по x_0, \dots, x_n функции u_h , определенной на точках решетки и являющейся решением некоторого разностного уравнения при нулевом граничном условии. Укажем способ определения функции u_h .

Разобьем все пространство x_0, \dots, x_n плоскостями $x_i = \text{const}$ на параллелепипеды Q_{k_0, \dots, k_n} , координаты точек которых определяются неравенствами $k_i h \leq x_i \leq (k_i + 1)h$, $i = 1, \dots, n$, $k_0 \Delta x_0 \leq x_0 \leq (k_0 + 1) \Delta x_0$, где k_i и k_0 — целые числа.

Обозначим через Q_h область, составленную из Q_{k_0, \dots, k_n} , заключенных внутри Q , а через Ω_h и F_h — ее нижнее основание и боковую поверхность, соответственно. Пусть, далее, Γ_h есть контур Ω_h . Эти же обозначения Q_h, Ω_h, F_h и Γ_h сохраним и за совокупностями точек решетки (вершин Q_{k_0, \dots, k_n}), принадлежащих Q_h, Ω_h, F_h и Γ_h , соответственно.

Для разностных отношений в точке решетки (x_1, \dots, x_n, x_0) вводятся следующие обозначения:

$$\begin{aligned} u_{x_i} &= \frac{1}{\Delta x_i} [u(x_1, \dots, x_i + \Delta x_i, \dots, x_n, x_0) - u(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, x_0)], \\ u_{\bar{x}_i} &= \frac{1}{\Delta x_i} [u(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, x_0) - u(x_1, \dots, x_i - \Delta x_i, \dots, x_n, x_0)], \\ u_{x_i \bar{x}_j} &= (u_{x_i})_{\bar{x}_j} = (u_{\bar{x}_j})_{x_i}. \end{aligned}$$

Если коэффициенты $a_{0i} \equiv 0$, то u_h определяется как решение разностного уравнения

$$L_h u + f \equiv u_{tt} + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i \bar{x}_j} + \sum_{i=0}^n a_i u_{\bar{x}_i} + au + f = 0,$$

равное нулю во всех точках решетки, принадлежащих F_h , равное значению φ на точках Ω_h (при $x_0 = 0$) и равное $\varphi + \Delta x_0 \psi$ на точках Q_h , принадлежащих плоскости $x_0 = \Delta x_0$.

При h достаточно малых граничное условие для u_h на F_h не противоречит начальным условиям для u_h на Γ_h .

Для того чтобы u'_h сходились в указанном выше смысле к искомому решению задачи, достаточно потребовать, чтобы для какого-нибудь $\varepsilon > 0$ имело место неравенство

$$\frac{\Delta x_0}{h} \leq \min \left\{ \frac{1}{n^2 \gamma_1}, \frac{\alpha}{n \gamma_1} \right\} - \varepsilon, \quad (4)$$

где $\gamma_1 = \max_{i,j,Q} |a_{ij}|$, а α — число, входящее в неравенство (3).

Если $a_{0i} \neq 0$, то u_h определяются из другого разностного уравнения:

$$\begin{aligned} \tilde{L}_h u + f \equiv u_{\bar{i}} + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i x_j} + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n a_{0i} (u_{x_i t} + u_{x_i \bar{t}} + u_{x_i \bar{t}} + u_{x_i \bar{t}}) + \\ + \sum_{i=0}^n a_i u_{x_i} + au + f = 0 \end{aligned}$$

при тех же граничных и начальных условиях, что и выше. На этот раз для определения решения u_h в точках Ω_h , принадлежащих какой-нибудь плоскости $x_0 = k_0 \Delta x_0$, придется решать систему алгебраических уравнений с неизвестными — значениями $u_h(x_1, \dots, x_n, k_0 \Delta x_0)$ во всех этих точках. Доказывается, что все эти системы однозначно разрешимы и их решения u_h дают в пределе искомое решение смешанной задачи, если $\Delta x_0/h$ подчиняется тому же неравенству (4).

Одновременно с этим устанавливается, что для u справедливо основное неравенство

$$\|u\|_{W_2^1(Q)}^2 \leq C \left[\|\varphi\|_{W_2^1(\Omega)}^2 + \|\psi\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|f\|_{L_2(Q)}^2 \right], \quad (5)$$

в котором постоянная C определяется лишь коэффициентами уравнения (1), площадью Ω и высотой l .

Для функций f , φ и ψ , удовлетворяющих условиям теоремы, решение находится как предел в $W_2^1(Q)$ решений, соответствующих гладким f , φ и ψ .

Далее имеет место следующая

Теорема 2. Если коэффициенты уравнения (1) и их обобщенные производные

$$\frac{\partial^2 a_{ij}}{\partial x_i \partial x_j}, \quad \frac{\partial a_{ij}}{\partial x_0}, \quad \frac{\partial a_i}{\partial x_i}, \quad i, j = 0, 1, \dots, n,$$

ограничены по модулю в Q , то существует не более одного обобщенного решения задачи.

Используя снова конечные разности, мы устанавливаем, при каких условиях найденное выше обобщенное решение принадлежит классу $W_2^k(Q)$, где k — любое наперед заданное натуральное число.

Теорема 3. Если коэффициенты уравнения (1) имеют в \bar{Q} непрерывные производные по x_0, \dots, x_n до порядка $k-1$ ($k \geq 3$), граничные функции $u_n = \omega(y_1, \dots, y_{n-1})$, дающие уравнение контура Γ области Ω в местных системах координат, имеют непрерывные

производные до $k + 1$ -го порядка, $f \in W_2^{(k-1)}(Q)$ и $\frac{\partial^s f}{\partial x_0^s} \Big|_{x_0=0} = 0, s = 0, \dots, k - 2$, то обобщенное решение задачи для уравнения (1) и нулевых начальных функций φ и ψ принадлежит $W_2^k(Q)$ и для него имеет место неравенство

$$\|u\|_{W_2^k(Q)} \leq C \|f\|_{W_2^{k-1}(Q)}.$$

Теорема 3 остается в силе и для $k = 2$, если к указанным в теореме условиям присоединить требование единственности обобщенного решения. Если $k \geq \left[\frac{n+1}{2}\right] + 3$, то найденное нами обобщенное решение имеет (в силу теоремы вложения С. Л. Соболева) в Q непрерывные вплоть до контура производные второго порядка и является, тем самым, классическим решением задачи. При $k \geq 2$ обобщенное решение почти всюду в Q удовлетворяет уравнению (9), а оба начальные условия принимаются в среднем.

Из теоремы 3 следует

Теорема 4. Пусть коэффициенты уравнения (1) имеют непрерывные производные до $k-1$ -го порядка, а функции $y_n = \omega(y_1, \dots, y_{n-1})$ — до порядка $k+2$ и пусть

$$\varphi \in W_2^{k+1}(\Omega), \quad \psi \in W_2^k(\Omega), \quad \chi \in W_2^{(k+1)}(F), \quad f \in W_2^{(k-1)}(Q).$$

Если для этих функций выполнены на Γ при $x_0 = 0$ условия согласования до k -го порядка, т. е. если значения $\frac{\partial^s u}{\partial x_0^s} \Big|_{x_0=0}, s = 0, 1, \dots, k$, вычисленные при помощи уравнения (1), исходя из φ и ψ , совпадают на Γ , соответственно, со значениями $\frac{\partial^s \chi}{\partial x_0^s} \Big|_{x_0=0}, s = 0, 1, \dots, k$, то обобщенное решение задачи существует и принадлежит классу $W_2^k(Q)$.

Поступило
7 V 1952

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ О. Ладыженская, ДАН, 85, № 3 (1952).