

B.A. СЕВАСТЬЯНОВ

МЕТОД РИМАНА ДЛЯ ТРЕХМЕРНОГО ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ ТРЕТЬЕГО ПОРЯДКА

1. Хорошо известен ([1], гл. 5, § 3, с. 68; [2], гл. 3, § 3.4, с. 195; [3], гл. 1, § 4, с. 67 и др.) классический метод Римана получения формулы явного решения задачи Коши для уравнения

$$u_{xy} + au_x + bu_y + cu = f,$$

устанавливающий одновременно существование, единственность и непрерывную зависимость этого решения от граничных условий. Здесь предлагается аналогичный метод для уравнения

$$L(u) \equiv u_{xyz} + au_{xy} + bu_{yz} + cu_{xz} + du_x + eu_y + fu_z + gu = F. \quad (1)$$

2. В ориентированной системе координат (x, y, z) пространстве \mathbb{R}^3 рассмотрим поверхность S класса C^3 , заданную уравнениями

$$\begin{cases} x = x(p, q), \\ y = y(p, q), \\ z = z(p, q), \end{cases} \quad (p, q) \in G^2 \subset R^2, \quad \text{rang} \begin{pmatrix} x_p & y_p & z_p \\ x_q & y_q & z_q \end{pmatrix} = 2.$$

Предполагаем, что S в каждой своей точке имеет касательную плоскость, не параллельную ни одной из координатных осей, например, $z_x > 0, z_y > 0$ в G . Проведем через точку $M(x_0, y_0, z_0)$ плоскости $x = x_0, y = y_0, z = z_0$, пересекающие S по кривым QC, CP и PQ соответственно. Обозначим Ω конечную область, ограниченную этими плоскостями и участком QCP поверхности S . Считаем ориентацию Ω положительной.

Постановка задачи: найти решение уравнения (1) класса $C^3(\bar{\Omega})$, удовлетворяющее граничным условиям

$$\left. \frac{\partial^k u}{\partial l^k} \right|_S = \psi_k, \quad k = 0, 1, 2, \quad (2)$$

где l — заданное на S некасательное к этой поверхности поле направлений.

Тем самым будет получено регулярное решение задачи (1)–(2) во всей области Ω .

3. Зададим поле направлений l вектором $\vec{a}(l_1(p, q), l_2(p, q), l_3(p, q))$, $\vec{a} \in C^3(G^2)$, причем $|\vec{a}| \equiv 1$. Введем систему координат, связанную с поверхностью S

$$\begin{cases} x = x(p, q) + l_1(p, q)l, \\ y = y(p, q) + l_2(p, q)l, \\ z = z(p, q) + l_3(p, q)l, \end{cases} \quad l \in R. \quad (3)$$

В некоторой окрестности поверхности S (3) определяет допустимое преобразование координат, т. к. поле направлений l по условию не касательно к S ([4], с. 65). Следовательно, существует

обратное преобразование

$$\begin{cases} p = p(x, y, z), \\ q = q(x, y, z), \\ l = l(x, y, z) \end{cases}$$

класса C^3 в окрестности поверхности S ([5], с.488).

Определим функцию Римана $R(x, y, z, x_0, y_0, z_0)$ уравнения (1) как решение класса $C^3(\overline{\Omega} \times \overline{\Omega})$ интегрального уравнения

$$\begin{aligned} v(x, y, z) - \int_{z_0}^z a(x, y, \zeta) v(x, y, \zeta) d\zeta - \int_{x_0}^x b(\xi, y, z) v(\xi, y, z) d\xi - \\ - \int_{y_0}^y c(x, \eta, z) v(x, \eta, z) d\eta + + \int_{y_0}^y \int_{z_0}^z d(x, \eta, \zeta) v(x, \eta, \zeta) d\zeta d\eta + \\ + \int_{x_0}^x \int_{z_0}^z e(\xi, y, \zeta) v(\xi, y, \zeta) d\zeta d\xi + + \int_{x_0}^x \int_{y_0}^y f(\xi, \eta, z) v(\xi, \eta, z) d\eta d\xi - \\ - \int_{x_0}^x \int_{y_0}^y \int_{z_0}^z g(\xi, \eta, \zeta) v(\xi, \eta, \zeta) d\zeta d\eta d\xi = 1, \end{aligned} \quad (4)$$

которое существует ([6], с.180).

Теорема 1. Пусть $\psi_k \in C^{3-k}(\overline{S})$; $a, b, c \in C^2(\overline{\Omega})$; $d, e, f \in C^1(\overline{\Omega})$; $g, F \in C(\overline{\Omega})$. Тогда задача (1)–(2) в $C^3(\overline{\Omega})$ поставлена корректно, а ее решение имеет вид

$$\begin{aligned} u(x_0, y_0, z_0) = \frac{(uR)_C + (uR)_Q + (uR)_P}{3} - \frac{1}{6} \left(\int_{QC} \{ u_z R + u(3aR - 2R_z) \} dz - \right. \\ \left. \{ u_y R + u(3cR - 2R_y) \} dy + \int_{CP} \{ u_x R + u(3bR - 2R_x) \} dx - \right. \\ \left. - \{ u_z R + u(3aR - 2R_z) \} dz + \int_{PQ} \{ u_y R + u(3cR - 2R_y) \} dy - \{ u_x R + u(3bR - 2R_x) \} dx + \right. \\ \left. + \iint_{PQC} \{ 2u_{yz} R + u_y(3aR - R_z) + u_z(3cR - R_y) + u(2R_{yz} - 3(aR)_y - 3(cR)_z + 6dR) \} dy dz + \right. \\ \left. + \{ 2u_{xz} R + u_x(3aR - R_z) + u_z(3bR - R_x) + u(2R_{xz} - 3(aR)_x - 3(bR)_z + 6eR) \} dx dz + \right. \\ \left. \{ 2u_{xy} R + u_x(3cR - R_y) + u_y(3bR - R_x) + u(2R_{xy} - 3(bR)_y - 3(cR)_x + 6fR) \} dx dy \right) - \\ - \int_{x_0}^{x_P} dx \int_{y_0}^{y_{PQ}(x)} dy \int_{z_0}^{z(x,y)} RF dz, \end{aligned} \quad (5)$$

∂e

$$\begin{aligned} u &= \psi_0, \quad u_x = p_x \psi_{0p} + q_x \psi_{0q} + l_x \psi_1, \\ u_y &= p_y \psi_{0p} + q_y \psi_{0q} + l_y \psi_1, \quad u_z = p_z \psi_{0p} + q_z \psi_{0q} + l_z \psi_1, \\ u_{xy} &= p_x p_y \psi_{0pp} + q_x q_y \psi_{0qq} + l_x l_y \psi_2 + (p_x q_y + q_x p_y) \psi_{0pq} + \\ &+ (p_x l_y + l_x p_y) \psi_{1p} + (q_x l_y + l_x q_y) \psi_{1q} + p_{xy} \psi_{0p} + q_{xy} \psi_{0q} + l_{xy} \psi_1, \\ u_{xz} &= p_x p_z \psi_{0pp} + q_x q_z \psi_{0qq} + l_x l_z \psi_2 + (p_x q_z + q_x p_z) \psi_{0pq} + \\ &+ (p_x l_z + l_x p_z) \psi_{1p} + (q_x l_z + l_x q_z) \psi_{1q} + p_{xz} \psi_{0p} + q_{xz} \psi_{0q} + l_{xz} \psi_1, \\ u_{yz} &= p_y p_z \psi_{0pp} + q_y q_z \psi_{0qq} + l_y l_z \psi_2 + (p_y q_z + q_y p_z) \psi_{0pq} + \\ &+ (p_y l_z + l_y p_z) \psi_{1p} + (q_y l_z + l_y q_z) \psi_{1q} + p_{yz} \psi_{0p} + q_{yz} \psi_{0q} + l_{yz} \psi_1. \end{aligned} \quad (6)$$

Доказательство. Для начала отметим существование верхних пределов интегрирования последнего интеграла в (5), т. к. все определители

$$\begin{vmatrix} x_p & y_p \\ x_q & y_q \end{vmatrix} \quad \begin{vmatrix} x_p & z_p \\ x_q & z_q \end{vmatrix} \quad \begin{vmatrix} y_p & z_p \\ y_q & z_q \end{vmatrix}$$

отличны от нуля в силу свойств поверхности S .

Для любой функции u класса C^3 рассмотрим тождество

$$\begin{aligned} RL(u) = & \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{3}(uR)_{yz} - \frac{1}{2}[u(R_z - aR)]_y - \frac{1}{2}[u(R_y - cR)]_z + \right. \\ & + u[R_{yz} - (aR)_y - (cR)_z + dR] \Big) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{3}(uR)_{xz} - \frac{1}{2}[u(R_z - aR)]_x - \right. \\ & - \frac{1}{2}[u(R_x - bR)]_z + u[R_{xz} - (aR)_x - (bR)_z + eR] \Big) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{1}{3}(uR)_{xy} - \right. \\ & \left. - \frac{1}{2}[u(R_x - bR)]_y - \frac{1}{2}[u(R_y - cR)]_x + u[R_{xy} - (bR)_y - (cR)_x + fR] \right), \end{aligned}$$

представляющее лишь иную запись тождества (3) из статьи [7]. Интегрируя это тождество по области Ω , считая в нем u решением уравнения (1), и используя формулу Гаусса-Остроградского ([8], гл. 13, § 3, с. 241), получим

$$\begin{aligned} \iiint_{\Omega} RF dx dy dz = & \iint_{\partial\Omega} \left(\frac{1}{3}(uR)_{yz} - \frac{1}{2}[u(R_z - aR)]_y - \frac{1}{2}[u(R_y - cR)]_z + \right. \\ & + u[R_{yz} - (aR)_y - (cR)_z + dR] \Big) dy \wedge dz + \left(\frac{1}{3}(uR)_{xz} - \frac{1}{2}[u(R_z - aR)]_x - \right. \\ & - \frac{1}{2}[u(R_x - bR)]_z + u[R_{xz} - (aR)_x - (bR)_z + eR] \Big) dz \wedge dx + \\ & \left(\frac{1}{3}(uR)_{xy} - \frac{1}{2}[u(R_x - bR)]_y - \frac{1}{2}[u(R_y - cR)]_x + \right. \\ & \left. u[R_{xy} - (bR)_y - (cR)_x + fR] \right) dx \wedge dy. \end{aligned} \tag{7}$$

Здесь знак “ \wedge ” — внешнее умножение дифференциальных форм. Заменяя в правой части, которую обозначим через I , интеграл по границе $\partial\Omega$ суммой интегралов по ее составляющим CQM , PCM , PQM и PQC и учитывая тождества

$$\begin{aligned} R_{yz}(x_0, y, z, x_0, y_0, z_0) - (a(x_0, y, z)R(x_0, y, z, x_0, y_0, z_0))_y - \\ - (c(x_0, y, z)R(x_0, y, z, x_0, y_0, z_0))_z + d(x_0, y, z)R(x_0, y, z, x_0, y_0, z_0) \equiv 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} R_{xz}(x, y_0, z, x_0, y_0, z_0) - (a(x, y_0, z)R(x, y_0, z, x_0, y_0, z_0))_x - \\ - (b(x, y_0, z)R(x, y_0, z, x_0, y_0, z_0))_z + e(x, y_0, z)R(x, y_0, z, x_0, y_0, z_0) \equiv 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} R_{xy}(x, y, z_0, x_0, y_0, z_0) - (b(x, y, z_0)R(x, y, z_0, x_0, y_0, z_0))_y - \\ - (c(x, y, z_0)R(x, y, z_0, x_0, y_0, z_0))_x + f(x, y, z_0)R(x, y, z_0, x_0, y_0, z_0) \equiv 0, \end{aligned}$$

получаемые подстановкой в уравнение (4) по очереди $x = x_0$, $y = y_0$, $z = z_0$ и дифференцированием его по yz , xz и xy соответственно, имеем

$$I = \iint_{CQM} \left\{ \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{1}{6}(uR)_y - \frac{1}{2}u(R_y - cR) \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{6}(uR)_z - \frac{1}{2}u(R_z - aR) \right) \right\} dy \wedge dz +$$

$$\begin{aligned}
& + \iint_{PCM} \left\{ \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{6}(uR)_z - \frac{1}{2}u(R_z - aR) \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{1}{6}(uR)_x - \frac{1}{2}u(R_x - bR) \right) \right\} dz \wedge dx + \\
& + \iint_{PQM} \left\{ \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{6}(uR)_x - \frac{1}{2}u(R_x - bR) \right) + \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{6}(uR)_y - \frac{1}{2}u(R_y - cR) \right) \right\} dx \wedge dy + \\
& + \iint_{PQC} \left(\frac{1}{3}u_{yz}R - \frac{1}{6}u_yR_z - \frac{1}{6}u_zR_y + \frac{1}{3}uR_{yz} + \frac{1}{2}u_yaR - \frac{1}{2}u(aR)_y + \right. \\
& \left. + \frac{1}{2}u_zcR - \frac{1}{2}u(cR)_z + u dR \right) dy \wedge dz + \left(\frac{1}{3}u_{xz}R - \frac{1}{6}u_xR_z - \frac{1}{6}u_zR_x + \frac{1}{3}uR_{xz} + \right. \\
& \left. + \frac{1}{2}u_xaR - \frac{1}{2}u(aR)_x + \frac{1}{2}u_zbR - \frac{1}{2}u(bR)_z + ueR \right) dz \wedge dx + \\
& \left(\frac{1}{3}u_{xy}R - \frac{1}{6}u_xR_y - \frac{1}{6}u_yR_x + \frac{1}{3}uR_{xy} + \frac{1}{2}u_ybR - \frac{1}{2}u(bR)_y + \frac{1}{2}u_xcR - \frac{1}{2}u(cR)_x + ufR \right) dx \wedge dy.
\end{aligned}$$

По формуле Грина ([8], гл. 13, § 3, с.236) все интегралы по плоским областям сводятся к однократным интегралам по замкнутым контурам, причем любой участок каждого контура обходится дважды — в противоположных направлениях, как это и должно быть у ориентированной поверхности:

$$\begin{aligned}
I = & \int_{CQM} \left(\frac{1}{6}(uR)_z - \frac{1}{2}u(R_z - aR) \right) dz - \left(\frac{1}{6}(uR)_y - \frac{1}{2}u(R_y - cR) \right) dy + \\
& + \int_{PCM} \left(\frac{1}{6}(uR)_x - \frac{1}{2}u(R_x - bR) \right) dx - \left(\frac{1}{6}(uR)_z - \frac{1}{2}u(R_z - aR) \right) dz + \\
& + \int_{PQM} \left(\frac{1}{6}(uR)_y - \frac{1}{2}u(R_y - cR) \right) dy - \left(\frac{1}{6}(uR)_x - \frac{1}{2}u(R_x - bR) \right) dx + \\
& + \frac{1}{6} \iint_{PQC} \left\{ 2u_{yz}R + u_y(3aR - R_z) + u_z(3cR - R_y) + u(2R_{yz} - 3(aR)_y - 3(cR)_z + 6dR) \right\} dy \wedge dz + \\
& + \left\{ 2u_{xz}R + u_x(3aR - R_z) + u_z(3bR - R_x) + u(2R_{xz} - 3(aR)_x - 3(bR)_z + 6eR) \right\} dz \wedge dx + \\
& + \left\{ 2u_{xy}R + u_x(3cR - R_y) + u_y(3bR - R_x) + u(2R_{xy} - 3(bR)_y - 3(cR)_x + 6fR) \right\} dx \wedge dy.
\end{aligned}$$

Аналогично случаю с 2-кратными интегралами, заменяя каждый криволинейный интеграл суммой интегралов по составляющим его контура и используя тождества

$$\begin{aligned}
R_z(x_0, y_0, z, x_0, y_0, z_0) - a(x_0, y_0, z)R(x_0, y_0, z, x_0, y_0, z_0) & \equiv 0, \\
R_y(x_0, y, z_0, x_0, y_0, z_0) - c(x_0, y, z_0)R(x_0, y, z_0, x_0, y_0, z_0) & \equiv 0, \\
R_x(x, y_0, z_0, x_0, y_0, z_0) - b(x, y_0, z_0)R(x, y_0, z_0, x_0, y_0, z_0) & \equiv 0,
\end{aligned}$$

непосредственно вытекающие из определения функции Римана, получим, что сумма этих однократных интегралов перепишется:

$$\begin{aligned}
K = & \frac{1}{6} \int_{CM} (uR)_z dz - \frac{1}{6} \int_{MQ} (uR)_y dy + \frac{1}{6} \int_{QC} (u_zR + uR_z - 3uR_z + 3uaR) dz - \\
& - (u_yR + uR_y - 3uR_y + 3ucR) dy + \frac{1}{6} \int_{PM} (uR)_x dx - \frac{1}{6} \int_{MC} (uR)_z dz + \\
& + \frac{1}{6} \int_{CP} (u_xR + uR_x - 3uR_x + 3ubR) dx - (u_zR + uR_z - 3uR_z + 3uaR) dz + \\
& + \frac{1}{6} \int_{QM} (uR)_y dy - \frac{1}{6} \int_{MP} (uR)_x dx + \frac{1}{6} \int_{PQ} (u_yR + uR_y - 3uR_y + 3ucR) dy - \\
& - (u_xR + uR_x - 3uR_x + 3ubR) dx.
\end{aligned}$$

Вычисляя здесь интегралы по отрезкам прямых и используя представления K и I , из (7) окончательно получаем формулу (5). Представления производных решения u на S (6) получаются дифференцированием $u(p(x, y, z), q(x, y, z), l(x, y, z))$ как сложной функции.

Формула (5) получена в предположении существования решения исходной задачи, т. е. если решение существует, то оно единствено. Непосредственной подстановкой выражения (5) в уравнение (1) можно убедиться, что оно является решением этого уравнения. При этом используются формулы дифференцирования интегралов, зависящих от параметра, свойство функции Римана R и ее производных R_x, R_{xy}, \dots быть решением уравнения $L(u) = 0$ по второй тройке аргументов. Доказательство этого свойства аналогично 2-мерному случаю ([9], с.25) на основе представления решения 3-х мерной задачи Гурса [7]. Тем самым обеспечено существование решения поставленной задачи.

Непрерывная зависимость решения u от ψ_k в $C^3(\overline{\Omega})$, $k = 0, 1, 2$, следует непосредственно из (5) в результате элементарных оценок в терминах ε, δ . \square

4. В случаях, когда гладкость начальных данных нарушается, трижды непрерывно дифференцируемых решений задачи, вообще говоря, не существует, и решение уравнения (1) следует понимать в обобщенном смысле.

Если начальные данные задачи Коши (1)–(2) имеют, например, в точке P особенность, то решение задачи Коши будет иметь особенности вдоль прямых, проходящих через точку P и параллельных координатным осям. То же справедливо для точек Q и C .

Уравнение (1) является обобщением 2-мерного уравнения Лапласа, имеющего приложения в теории поверхностей ([6], с.158).

Литература

1. Соболев С.Л. *Уравнения математической физики*. – 5-е изд. – М.: Наука, 1992. – 432 с.
2. Трикоми Ф. *Лекции по уравнениям в частных производных*. – М.: Ин. лит., 1957. – 443 с.
3. Бицадзе А.В. *Некоторые классы уравнений в частных производных*. – М.: Наука, 1981. – 448 с.
4. Сокольников И.С. *Тензорный анализ. Теория и применения в геометрии и в механике сплошных сред*. – М.: Наука, 1971. – 376 с.
5. Зорич В.А. *Математический анализ. Ч. 1*. – М.: Наука, 1981. – 543 с.
6. Мюнц Г.М. *Интегральные уравнения. Ч.1*. – Л.-М.: Гостехиздат, 1934. – 320 с.
7. Жегалов В.И. *Трехмерный аналог задачи Гурса // Неклассич. уравнения и уравнения смеш. типа*. – Новосибирск, 1990. – С. 94–98.
8. Зорич В.А. *Математический анализ. Ч.2*. – М.: Наука, 1984. – 640 с.
9. Векуа И.Н. *Новые методы решения эллиптических уравнений*. – М.–Л.: Гостехиздат, 1948. – 296 с.

Казанский государственный университет

Поступили

первый вариант 17.07.1995

окончательный вариант 01.04.1996