

И. Д. ЧЕРКАСОВ

**ТЕНЗОРНЫЕ УСЛОВИЯ ПРИВОДИМОСТИ ЭЛЛИПТИЧЕСКИХ
И ГИПЕРБОЛИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ**

(Представлено академиком И. Н. Векуа 19 VII 1971)

1. В односвязной области Φ арифметического пространства n измерений A_n с точками $x = (x^1, \dots, x^n)$, $n \geq 1$, рассмотрим k раз непрерывно дифференцируемые действительные функции $C, B^\alpha, A^{\alpha\beta}$, $\alpha, \beta = 1, \dots, n$, $k = 0, 1, 2$ соответственно. При условии $|A^{\alpha\beta}|_1^n \neq 0$ рассмотрим уравнение

$$Lf \equiv (C + B^\alpha \partial_\alpha + A^{\alpha\beta} \partial_{\alpha\beta})f = 0 \quad (1)$$

с некоторыми краевыми условиями $K(f)$. Если это уравнение (локально) эквивалентно какому-либо уравнению вида

$$A'^{\alpha\beta} \partial'_{x^\beta} f' = 0, \quad (2)$$

в котором $A'^{\alpha\beta}$ — постоянные числа, то оно называется (локально) приводимым. Поскольку $A'^{\alpha\beta} = \varphi A^{\alpha\beta} u_\gamma^\alpha u_\delta^\beta$, то определитель $|A'^{\alpha\beta}|_1^n$ также будет отличным от нуля. Поэтому при выведении условий приводимости можно применить результаты из (1), сохраняя все обозначения, введенные там (при $m = 1$). В настоящем пункте исследуется полностью случай $n \geq 3$.

Теорема 1. Уравнение (1) локально приводимо тогда и только тогда, когда во всей области Φ

$$g = 0, \quad \partial_{[z} D_{\gamma]} = 0, \quad (1 - \delta_3^n) C_{\alpha\beta\gamma}^\delta + \delta_3^n \nabla_{[z} r_{\beta]}^\gamma = 0. \quad (3)$$

При выполнении (3) совместны две системы уравнений:

$$\nabla_\alpha u_\beta + 1/2 (u_\alpha u_\beta - 1/2 A_{\alpha\beta} A^{\alpha\gamma} u_\omega u_\gamma) = r_{\alpha\beta}, \quad (4)$$

$$u_{\varepsilon\omega}^\rho = u_\varepsilon^\rho \bar{1}_{\varepsilon\omega}^\omega, \quad (5)$$

из которых находятся функция φ и вектор ψ соответственно. Далее:

$$V = \exp \left\{ -\frac{1}{2} \int_K \left[D_x + \left(\frac{n}{2} - 1 \right) u_\alpha \right] dx^x \right\}, \quad W = \varphi V^{-1}. \quad (6)$$

Следствие 1. Для локальной приводимости уравнения (1) при $V = 1$ необходимо и достаточно, чтобы вектор $D = (D_1, \dots, D_n)$ был потенциальным, $C = 0$ и чтобы тензор $\bar{R}_{\alpha\beta\gamma}^\delta$ обратился в нуль при замене u_α выражением $2(2-n)^{-1} D_\alpha$ (см. (2), § 3, Следствие).

Следствие 2. Для приводимости (1) при $\varphi = 1$ необходимо и достаточно, чтобы тождественно

$$\partial_{[z} D_{\beta]} = 0, \quad R_{\alpha\beta\gamma}^\delta = 0, \quad 4C - D_x D^x - 2A^{\alpha\beta} \nabla_x D_\beta = 0. \quad (7)$$

2. Если отбросить ограничение $n \geq 3$, то при исследовании вопроса о приводимости можно исходить непосредственно из определения эквивалентности двух уравнений. Это приводит нас к

$$LV = 0, \quad \bar{R}_{\alpha\beta\gamma}^\delta = 0, \quad D_x + \partial_x (|\varphi|^{2n-1} V^2) = 0. \quad (8)$$

Так как всякое двумерное риманово пространство конформно эвклидово, то отсюда вытекает

Теорема 2. Уравнение (1) при $n = 2$ локально приводимо тогда и только тогда, когда выполнены первое и третье условия в (7). В частности, приводимость возможна с $V = 1$, если $C = D_\alpha = 0$, и с $\varphi = 1$, если выполнены все три условия в (7).

Равенства (8) позволяют также легко рассмотреть случай $n = 1$ (преобразование обыкновенного дифференциального уравнения). А именно, уравнение (1) при $n = 1$ формулами вида

$$x' = \psi(x), \quad j = Vf' \quad (9)$$

с последующим умножением уравнения на функцию W приводится к виду $\partial_{11}'f' = 0$ в том и только в том случае, если существует неколеблующееся решение V первого уравнения в (8) для всего промежутка, где задано уравнение (1). Если такое V найдено, то φ находится из третьего равенства в (7), а $\psi(x)$ из (5). Этот вывод равносильен следствию из теоремы 2 работы (1) при $m = 1$.

3. Если выполнены условия локальной приводимости и существуют функции V , W и вектор ψ , определенные во всей области Φ , приводящие уравнение (1) к виду (2), тогда уравнение (1) будет приводимым в области Φ . Решение вопроса о такой глобальной приводимости имеет большое значение при рассмотрении краевых задач в неограниченных областях. Для этого надо применить некоторый произвол, имеющийся при нахождении функций φ , ψ , V , и выбрать их такими, чтобы Φ и условия $K(f)$ преобразовывались в такие Φ' и $K'(f')$, при которых можно доказать существование f' или даже записать ее в явном виде. Если f' единственна, то после возвращения к прежним переменным получим единственное решение f уравнения (1) с краевыми условиями $K(f)$. Ниже рассматривается типичный пример на применение вышеизложенной теории и этих соображений.

Пример. Пусть Φ есть область $\{y > x\}$, а Γ — ее граница $\{y = x\}$, $x^1 = x$, $x^2 = y$. Пусть $\varphi_0(x)$ есть непрерывная на всей оси x функция, причем $\varphi_0(x) \rightarrow c$ при $|x| \rightarrow \infty$, где c — конечное постоянное число, Δ , Δ' — операторы Лапласа на плоскости (x, y) и (x', y') соответственно. Обозначим, кроме того, $x^2 + y^2 - 2x + 2y + 2$ через r^2 и положим

$$B^1 = -\frac{2}{r^2}(x + 2y + 1), \quad B^2 = \frac{2}{r^2}(2x - y - 3), \quad C = \frac{5}{r^2}.$$

Требуется найти непрерывную в $\Phi + \Gamma$ функцию $f(x, y)$, принимающую значения $\varphi_0(x)$ на Γ , значение c на бесконечности и являющуюся регулярным в Φ решением уравнения

$$Cf + B^1\partial_1 f + B^2\partial_2 f + \Delta f = 0. \quad (10)$$

Так как в данном случае $A^{\alpha\beta} = \delta_\alpha^\beta$, $\Gamma_{\beta\alpha}{}^\gamma = 0$, то

$$D_1 = D^1 = B^1, \quad D_2 = D^2 = B^2, \quad \nabla_\alpha D_\beta = \nabla_\beta D_\alpha,$$

$$\partial_1 D_2 = \frac{4}{r^2}(-x^2 + y^2 + xy + 3x + y - 1) = \partial_2 D_1.$$

Легко проверить, что третье условие в (7) также выполняется; значит, по теореме 2, уравнение (10) локально приводимо. Из (7) находим: $V = re^{-2\tau}$, где $\tau = \arctg \frac{y+1}{x-1}$ при $x > 1$, $y > -1$ и $\tau = \pi + \arctg \frac{y+1}{x-1}$ при других x, y , $1/4\pi < \tau < 5/4\pi$, $r > \sqrt{2}[\sin(\tau - 1/4\pi)]^{-1}$.

Для нахождения φ применим второе уравнение в (8). Поскольку $\bar{\Gamma}_{11}{}^1 = -\bar{\Gamma}_{22}{}^1 = \bar{\Gamma}_{12}{}^2 = \bar{\Gamma}_{21}{}^2 = -1/2u_1$ и эти же равенства справедливы при

перестановке индексов 1 и 2, то для φ получаем уравнение

$$\bar{R}_{1212} = \frac{1}{2} \left\{ \Delta \left(\frac{1}{\varphi} \right) - \frac{1}{\varphi} [(u_1)^2 + (u_2)^2] \right\} = 0. \quad (11)$$

В качестве решения можем взять функцию $\varphi = 1/sr^4$, тогда получим

$$W = \varphi V^{-1} = 1/sr^3 e^{2\tau}.$$

Теперь система (5) совместна в силу выбора φ ; одним из ее решений является

$$x' = \frac{1}{r^2} (2 - x^2 - y^2), \quad y' = \frac{2}{r^2} (x + y). \quad (12)$$

Введем обозначения: $\tau' = \arctg \frac{y'}{x'+1}$, $r' = \sqrt{(x'+1)^2 + y'^2}$, $\Gamma' = \{r' = 2 \cos \tau'\}$, $\Phi' = \{(x')^2 + (y')^2 < 1\}$, $\bar{\Phi}_0(\tau') = 2(\cos \tau') e^{-2\tau'} \times \times \Phi_0(\operatorname{tg} \tau')$, $-1/2\pi \leq \tau \leq 1/2\pi$, $0 \leq r' \leq 2 \cos \tau'$. Теперь формулы преобразования будут

$$\tau' = 3/4\pi - \tau, \quad r' = \frac{2\sqrt{2}}{r}, \quad f = r e^{-2\tau} f'. \quad (13)$$

Эти формулы с последующим умножением на W переводят уравнение (10) в задачу $K(f)$ в следующие:

$$\Delta' f' = 0, \quad f' |_{\Gamma'} = \frac{1}{2\sqrt{2}} e^{3/2\pi} \bar{\Phi}_0(\tau'), \quad (14)$$

область Φ в Φ' , Γ в Γ' . Непрерывность $\bar{\Phi}_0(\tau')$ очевидна, поэтому f' находится с помощью интеграла Пуассона. Значит, искомая функция $f(x, y)$ существует, единственна и находится в явном виде.

Отметим, что если бы в качестве решения уравнения (11) была выбрана другая функция, например, $\varphi = 1$, то замена аргументов не имела бы вид (12) и функция f' не была бы решением задачи Дирихле для круга. Наконец, хотя найденное преобразование, записанное в полярных координатах, имеет простой вид (13), однако преобразование (10) к полярным координатам перед нахождением (13) нецелесообразно, ибо теорема 2 не приспособлена для этого.

Нижнетагильский педагогический институт

Поступило
9 IV 1969

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ И. Д. Черкасов, ДАН, 187, № 1, 1969. ² R. L. Ingraham, Am. J. Math., 75, 4, 691 (1953).