

Неклассическая задача Дирихле

Сергиенко Л.С., Кусов М.С.

Иркутский государственный технический университет.

Иркутск. Россия

При математическом моделировании процессов самой различной природы (трансзвуковых течений в гидро – и газовой динамике, бесконечно малых изгибов выпуклых поверхностей вращения, колебаний оболочек с кривизной переменного знака и мн. др.) встречаются уравнения математической физики, которые могут менять тип на различных многообразиях вырождения пространства – времени.

Рассмотрим уравнение при заданном

$$u_{xx} + u_{yy} + \frac{x^2 + y^2}{R^2 + x^2 + y^2} u_{zz} = 0, \quad (1)$$

эллиптическое во всём пространстве за исключением точек оси аппликат, в которых оно параболически вырождается.

Возьмём цилиндр с боковой поверхностью Γ , верхним основанием D_0 и нижним D_1 . Обозначим D_0 часть оси z , лежащую внутри D .

З а д а ч а. Найти регулярное в области D решение уравнения (1), удовлетворяющее граничным условиям

$$\begin{cases} u|_{\Gamma} = f, \\ u|_{D_0} = 0, \\ u|_{D_1} = 0, \end{cases} \quad (2)$$

где f - заданная дважды непрерывно дифференцируемая функция, обращающаяся в нуль на границе Γ .

Под регулярным решением задачи (1) – (2) понимается дважды непрерывно дифференцируемое в области D решение, непрерывное вплоть до границы цилиндра и ограниченное в точках отрезка D_0 .

Докажем, что при определённых условиях поставленная задача корректна, то есть имеет единственное решение вида

$$u(x, y, z) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k(z) b_k(x, y). \quad (3)$$

Разделяя переменные в (1), получим

$$a_k' + \mu_k a_k = 0, \quad \Delta b_k - \frac{x^2 + y^2}{R^2 + x^2 + y^2} b_k = 0.$$

При краевых условиях $a_k(0) = 0, \quad a_k(h) = 0$ и

находим

$$a_k(z) = \sin \frac{k\pi z}{h}, \quad k = 1, 2, 3, \dots$$

(4) Найдём b_k в виде где (ρ, φ) - полярные координаты. По методу

Фурье

$$\Phi_n' + \tau_n \Phi_n = 0.$$

$$\rho^2 \Psi_n'' + \rho \Psi_n' - \left(\mu^2 \frac{\rho^4}{R^2 + \rho^2} + \tau_n \right) \Psi_n = 0. \quad (5) \quad \text{Одно-}$$

значное периодическое решение при $\tau_n = n^2$.

(6) Второе уравнение (5) всегда имеет интеграл в виде ряда

$$\Psi = \rho^\varepsilon \sum_{i=0}^{\infty} c_i \rho^i, \quad \text{абсолютно и равномерно сходящегося в}$$

круге $|\rho| < R$ при целых значениях параметра ε .

При $\varepsilon = -n, c_0 = 1, \quad c_2 = c_3 = 0$ получаем единственное ограниченное при $\rho \rightarrow 0$ решение

$$\Psi_n(\rho) = \rho^{-n} \left(1 + \sum_{i=0}^{\infty} c_{4+2i,n} \rho^{4+2i} \right), \quad (7)$$

где
$$c_{4+z,i,n} = \frac{\mu^z}{4R^{z+i+z}} \sum_{j=0}^i c_{zj,n} \frac{R^{zj}}{(2+i)(z+i+n)}$$

Тогда решение уравнения (1) в цилиндрических координатах

$$u(\varphi, \rho, z) = \sum_{k,n=1}^{\infty} \left\{ \frac{\Psi_{k,n}(\rho)}{\Psi_{k,n}(R)} \right\} \times \sin^{k\pi z/h} \times [A_{k,n} \cos(n\varphi) + B_{k,n} \sin(n\varphi)] \quad (8)$$

Коэффициенты $A_{k,n}$ и $B_{k,n}$ определяются из условия

$$f \in C^2 \Gamma$$

$u|_{\rho=R} = f(\varphi, z)$, если функцию f и $f = 0$ разложить в абсолютно и равномерно сходящийся ряд Фурье

$$f(\varphi, z) = \sum_{k,n=0}^{\infty} \sin^{k\pi z/h} [A_{kn} \cos(n\varphi) + B_{kn} \sin(n\varphi)] \quad (9)$$

$$n, k = 0, 1, 2, 3, \dots$$

(10)

Сходимость построенного ряда (8) в виде

$$u(\varphi, \rho, z) = \sum_{k,n=0}^{\infty} \sin^{k\pi z/h} b_{kn}(\varphi, \rho)$$

доказывается по алгоритму

Список литературы:

1. Сергиенко Л.С. Математическое моделирование физико-технических процессов. - Иркутск: Изд-во Ир ГТУ, 2006. – 228 с.