

PDE 第三至六周作业部分答案

1 第三, 四周作业

1.1 8

分离变量考虑 u_i 的方程满足

$$\begin{cases} u_t^1 = a^2 \Delta u^1 = a^2 u_{xx}^1 \\ u_y^1 = u_z^1 = 0 \\ u^1|_{t=0} = f(x) \\ u_t^1|_{t=0} = 0 \end{cases}$$
$$\begin{cases} u_t^2 = a^2 \Delta u^2 = a^2 u_{yy}^2 \\ u_z^2 = u_x^2 = 0 \\ u^2|_{t=0} = g(y) \\ u_t^2|_{t=0} = \varphi(y) \end{cases}$$
$$\begin{cases} u_t^3 = a^2 \Delta u^3 = a^2 u_{zz}^3 \\ u_x^3 = u_y^3 = 0 \\ u^3|_{t=0} = 0 \\ u_t^3|_{t=0} = \psi(z). \end{cases}$$

从而解得

$$\begin{aligned} u(x, y, z, t) &= u^1(x, t) + u^2(y, t) + u^3(z, t). \\ &= \frac{1}{2}[f(x+at) + f(x-at)] + \frac{1}{2}[(y-at) + g(y+at)] + \frac{1}{2a} \int_{y-at}^{y+at} \varphi(y) dy + \frac{1}{2a} \int_{z-at}^{z+at} \psi(z) dz \end{aligned}$$

1.2 9

唯一性由能量估计可证, 或参考第六周 28 题; 方程解法采用升维法, 注意新版本中 c 为常数, 令

$$w(x, y, t) = u(x, t)v(y)$$

取 $v(y)$ 使 $v_y y + cv = 0, v(0) = 1$ 则方程变为

$$w_t - a^2(w_{xx} + w_{yy}) = v(y)[u_t - a^2 u_{xx} + cu] + uv_{yy} = vf.$$

解相应边界值条件下的二维波动方程, 带回原方程解出 u , 注意 v 不恒为 0.

1.3 12

不妨设边界值条件为 0, 将 u 沿 y 轴作奇延拓, 得到函数 v , 此时

$$v \in C^1(\text{closure of } R \times R_+) \cap C^2(R \setminus \{0\} \times R_+)$$

然后用通常的能量积分即证。(注意这时 v 在 y 轴上不是 C^2 的, 但由于 v 在 y 轴上为 0, 所以分部积分到 y 轴上的部分为 0, 不影响能量等式。) 也可以直接用能量积分去证明

2 第五, 六周作业

2.1 25(2)

先作变换 $v(x, t) = u(x, t) - \frac{B}{l}x$ 齐次化方程, 分离变量 $v(x, t) = X(x)T(t)$ 得到特征函数系的方程

$$X \frac{dT}{dt} - a^2 \frac{d^2 X}{dx^2} = 0 \Rightarrow \frac{T'}{aT} = \frac{X''}{X} = -\lambda$$

这里解 X 时自然推出 $\lambda \geq 0$, 且解得 $X_n(x) = \sin \beta_n x$, $\beta_n = \frac{n\pi}{l}$, $\lambda_n = \beta_n^2$.

令 $v(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} X_n(x)T_n(t)$. 代入边界条件得

$$\sum_{n=1}^{\infty} X_n(x)(T_n'' + \lambda_n a^2 T_n) = A,$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} X_n(x)T_n(0) = 0,$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} X_n(x)T_n'(0) = 0.$$

解得

$$T_n'' + \lambda_n a^2 T_n = A_n, T_n(0) = T_n'(0) = 0,$$

$$A_n = \frac{\int_0^l A \sin \beta_n x dx}{\int_0^l \sin \beta_n x dx} = \frac{2A(1 - (-1)^n)}{n\pi}.$$

从而 $T_n(t) = \frac{A_n}{a^2 \beta_n^2} + C_1 \cos(a\beta_n t) + C_2 \sin(a\beta_n t)$. 解得 $C_2 = 0$

$$C_2 = 0, n = 2k; C_2 = \frac{4Al^2}{a^2 n^2 \pi^2}, n = 2k + 1.$$

整理得

$$u(x, t) = \frac{B}{l}x + \sum_{n=1, \text{odd}}^{\infty} \frac{4Al^2}{a^3 n^3 \pi^2} (1 - \cos \frac{an\pi}{l}) \sin \frac{n\pi}{l}.$$

2.2 第一题

方法一: 注意第三边界值条件为

$$-u_x(0, t) + \alpha_1 u(0, t) = 0, u_x(l, t) + \alpha_2 u(l, t) = 0, \alpha_1, \alpha_2 \geq 0.$$

(只有这种情况下才有解得唯一性, 此时极大值原理使解的最大值在区域边界或底部上, 且去最大值时外法向导数严格正, 若在边界上由第三边界条件知最大值为 0, 从而 u 非正, 对 $-u$ 类似, 从而解唯一。)

由于方程是线性的, 为了证明唯一性, 对两解做差只需证明当边界值为 0 时方程只含有 0 解。取试验函数 $\phi = u_t$ 得

$$\int_0^s \int_0^l u_{tt} u_t dx dt - a^2 \int_0^s \int_0^l u_{xx} u_t dx dt = 0.$$

注意边界值和初值均为 0, 有

$$\begin{aligned} \int_0^s \int_0^l u_{tt} u_t dx dt &= \int_0^s \int_0^l \left(\frac{u_t^2}{2}\right)_t dx dt = \int_0^l \frac{u_t^2(l, s)}{2} dx, \\ \int_0^s \int_0^l u_{xx} u_t dx dt &= \int_0^s u_x u_t|_{x=0}^{x=l} dt - \int_0^s \int_0^l u_{xt} u_x dx dt, \end{aligned}$$

有第三边界值条件

$$\begin{aligned} \int_0^s u_x u_t|_{x=0}^{x=l} dt &= \int_0^s -\alpha_2 u(l, t) u_t(l, t) - \alpha_1 u(0, t) u_t(0, t) ds = -\frac{\alpha_2 u(l, s)^2 + \alpha_1 u(l, 0)^2}{2}, \\ \int_0^s \int_0^l u_{xt} u_x dx dt &= \int_0^l \frac{u_x^2(x, s)}{2} dx, \end{aligned}$$

整理得

$$\int_0^l (u_t^2(x, s) + a^2 u_x^2(x, s)) dx + a^2 (\alpha_2 u(l, s)^2 + \alpha_1 u(l, 0)^2) = 0.$$

由 $\alpha_1, \alpha_2 \geq 0$. 即证。

方法二: 直接令 $G(s) = \int_0^l (u_t^2(x, s) + a^2 u_x^2(x, s)) dx$ 注意 $\alpha_1, \alpha_2 \geq 0$. 类似上面得到一个 Gronwall 型不等式, 从而有解得唯一性。

方法三: 可做变换将方程化为第二边界值条件, 但方程变为 $u_t - a_x^u + cu = 0$, 其中 $c = c(x) \geq 0$ 同理可证。

2.3 补充题

$$\begin{aligned} \int_{R^n} u \frac{\partial^2 \phi}{\partial x_1 \partial x_n} &= \lim_{s \rightarrow 0} \int_{R^n \setminus B_s(0)} u \frac{\partial^2 \phi}{\partial x_1 \partial x_n} = \lim_{s \rightarrow 0} \left(\int_{\partial B_s(0)} u \frac{\partial \phi}{\partial x_1} v_n dS - \int_{R^n \setminus B_s(0)} \frac{\partial u}{\partial x_n} \frac{\partial \phi}{\partial x_1} \right) \\ &= \lim_{s \rightarrow 0} - \int_{R^n \setminus B_s(0)} \frac{\partial u}{\partial x_n} \frac{\partial \phi}{\partial x_1}. \end{aligned}$$

其中 $\forall \phi \in C_0^\infty, v_n$ 为外发向量在 x_n 方向的投影, 第一个极限与第三个等号是因为

$$\begin{aligned} \left| \lim_{s \rightarrow 0} \int_{B_s(0)} u \frac{\partial^2 \phi}{\partial x_1 \partial x_n} \right| &\leq \lim_{s \rightarrow 0} \int_{B_s(0)} |x|^{-r} \|\phi\|_{C^2} = \lim_{s \rightarrow 0} \int_0^s t^{n-1-r} ds = 0, \\ \left| \lim_{s \rightarrow 0} \left(\int_{\partial B_s(0)} u \frac{\partial \phi}{\partial x_1} v_n dS \right) \right| &\leq \lim_{s \rightarrow 0} \int_{\partial B_s(0)} s^{-r} \|\phi\|_{C^1} = 0. \end{aligned}$$

同理可证

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow 0} - \int_{R^n \setminus B_s(0)} \frac{\partial u}{\partial x_n} \frac{\partial \phi}{\partial x_1} &= \lim_{s \rightarrow 0} \left(\int_{\partial B_s(0)} \phi \frac{\partial u}{\partial x_n} v_1 dS - \int_{R^n \setminus B_s(0)} \frac{\partial u}{\partial x_n} \frac{\partial \phi}{\partial x_1} \right) \\ &= \lim_{s \rightarrow 0} \int_{R^n \setminus B_s(0)} \phi \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_n} = \int_{R^n} \phi \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_n}. \end{aligned}$$

从而 $\frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_n} = r(r+2)|x|^{-r-4} x_1 x_n, x \neq 0; \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_n} = \forall, x = 0$.