

解答及评分标准

一、(30分)

1. $\frac{x}{x^2+y^2} - i\frac{y}{x^2+y^2} = \frac{1}{z}$ 在除 $z=0$ 外的扩充的全平面 (包括 ∞ 点) 上可导、解析,

$$\left(\frac{1}{z}\right)' = -\frac{1}{z^2}$$

可导区域 (2分)

解析区域 (2分)

导数公式 (2分)

2. $\oint_{|z|=2} \frac{\cos z}{z^3} dz = -\pi i$ (6分)

3. $z=1$ 是 $f(z) = \cos \frac{z}{z-1}$ 的本性奇点, $\operatorname{res}f(1) = -\sin 1$; (3分)

$z=\infty$ 是 $f(z) = \cos \frac{z}{z-1}$ 的解析点, $\operatorname{res}f(\infty) = \sin 1$ (3分)

4. $z=0$ 和 $z=\infty$ 是 $\ln z$ 的枝点, 沿着正虚轴从 $z=0$ 到 $z=\infty$ 作割线,

规定 $\ln z|_{z=1} = 0$, 则 作割线、规定单值分枝 (1分)

$z=1$ 是可去奇点, $\operatorname{res}f(1) = 0$, (2分)

$z=k, k = -1, \pm 2, \pm 3, \dots$ 是一阶极点, (1分)

$$\operatorname{res}f(k) = \begin{cases} \frac{(-1)^k}{\pi} \ln k, & k = 2, 3, 4, \dots \\ i & k = -1 \\ \frac{(-1)^k}{\pi} \ln |k| - (-1)^k i, & k = -2, -3, -4, \dots \end{cases} \quad (1分)$$

规定 $\ln z|_{z=1} = 2n\pi i, n = \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$, 则

$z=k, k = \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$ 都是一阶极点,

$$\operatorname{res}f(k) = \begin{cases} -2ni & k = 1 \\ \frac{(-1)^k}{\pi} \ln k + (-1)^k 2ni, & k = 2, 3, 4, \dots \\ -(2n-1)i & k = -1 \\ \frac{(-1)^k}{\pi} \ln |k| + (-1)^k (2n-1)i, & k = -2, -3, -4, \dots \end{cases}$$

5. $z=0$ 是方程 $z\frac{d^2w}{dz^2} + \frac{dw}{dz} - w = 0$ 的唯一正则奇点, (3分)

方程 $z\frac{d^2w}{dz^2} + \frac{dw}{dz} - w = 0$ 在 $z=0$ 点的指标为 $\rho_1 = \rho_2 = 0$ (3分)

二、(25分)

解 一般解为

$$u(x, t) = C_0 t + D_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(C_n \sin \frac{n\pi}{l} at + D_n \cos \frac{n\pi}{l} at \right) \cos \frac{n\pi}{l} x,$$

$$u|_{t=0} = D_0 + \sum_{n=1}^{\infty} D_n \cos \frac{n\pi}{l} at \cos \frac{n\pi}{l} x = x,$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = C_0 + \sum_{n=1}^{\infty} C_n \frac{n\pi}{l} a \cos \frac{n\pi}{l} x = 0,$$

$$\Rightarrow \begin{cases} C_n = 0 & n = 0, 1, 2, \dots \\ D_0 = \frac{1}{l} \int_0^l x dx = \frac{l}{2} \\ D_n = \frac{2}{l} \int_0^l x \cos \frac{n\pi}{l} x dx = \frac{2l}{n^2 \pi^2} [(-1)^n - 1] & n = 1, 2, 3, \dots \end{cases}$$

故原问题的解为

$$u(x, t) = \frac{l}{2} - \frac{4l}{\pi^2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^2} \cos \frac{2n+1}{l} \pi a t \cos \frac{2n+1}{l} \pi x$$

$\lambda = 0$ 对应的特解 (4分)

本征函数 (4分)

T_n (4分)

初位移 (2分)

初速度 (2分)

$C_n = 0$ (1分)

D_0 (3分)

D_n (3分)

解式 (2分)

三、解 采用球坐标系. 由方程以及边条件知 u 与 φ 无关, 故方程为

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) = 0$$

一般解为

$$u(r, \theta) = \sum_{l=0}^{\infty} (A_l r^l + B_l r^{-l-1}) P_l(\cos \theta)$$

带入边界条件,

$$u|_{r=a} = \sum_{l=0}^{\infty} (A_l a^l + B_l a^{-l-1}) P_l(\cos \theta) = 0$$

$$u|_{r=b} = \sum_{l=0}^{\infty} (A_l b^l + B_l b^{-l-1}) P_l(\cos \theta) = \cos^2 \theta$$

即得

$$A_l a^l + B_l a^{-l-1} = 0$$

$$A_l b^l + B_l b^{-l-1} = \frac{2l+1}{2} \int_0^\pi \cos^2 \theta P_l(\cos \theta) \sin \theta d\theta = \frac{2l+1}{2} \left(\frac{1}{3} \delta_{l,0} + \frac{2}{15} \delta_{l,2} \right)$$

$$\Rightarrow \begin{cases} A_0 = \frac{b}{3(b-a)} \\ B_0 = -\frac{ab}{3(b-a)} \\ A_2 = \frac{2b^3}{3(b^5-a^5)} \\ B_2 = -\frac{2a^5b^3}{3(b^5-a^5)} \end{cases}$$

故原问题的解为

$$u(r, \theta) = \frac{b}{3(b-a)} \left(1 - \frac{a}{r}\right) + \frac{2a^2b^3}{3(b^5-a^5)} \left(\frac{r^2}{a^2} - \frac{a^3}{r^3}\right) P_2(\cos \theta)$$

u 与 φ 无关 (1 分)

球坐标系下 Laplace 方程 (2 分)

一般解: 本征函数 (2 分)

$R_l(r)$ (1 分)

模方 (2 分)

A_l 与 B_l 的方程 1 (1 分)

A_l 与 B_l 的方程 2 (1 分)

A_0 (1 分)

B_0 (1 分)

A_2 (1 分)

B_2 (1 分)

解式 (1 分)

四、解 设 $u(r, \varphi, t) = v(r, t) \sin \varphi$, 则 $v(r, t)$ 满足定解问题

$$\frac{\partial v}{\partial t} - \kappa \left[\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial v}{\partial r} \right) - \frac{v}{r^2} \right] = 0, \quad 0 < r < a, t > 0$$

$$v|_{r=0} \text{有界}, \quad v|_{r=a} = 1, \quad t > 0$$

$$v|_{t=0} = 0, \quad 0 < r < a$$

设 $v(r, t) = \frac{r}{a} + w(r, t)$, 则 $w(r, t)$ 满足定解问题

$$\frac{\partial w}{\partial t} - \kappa \left[\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial w}{\partial r} \right) - \frac{w}{r^2} \right] = 0, \quad 0 < r < a, t > 0$$

$$w|_{r=0} \text{有界}, \quad w|_{r=a} = 0, \quad t > 0$$

$$w|_{t=0} = -\frac{r}{a}, \quad 0 < r < a$$

本征值问题

$$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dR(r)}{dr} \right) + \left(\lambda - \frac{1}{r^2} \right) R(r) = 0$$

$$R(0) \text{有界}, \quad R(a) = 0$$

的解为

$$\lambda_i = \left(\frac{\mu_{1i}}{a}\right)^2, \quad R_i(r) = J_1\left(\frac{\mu_{1i}}{a}r\right), \quad i = 1, 2, 3, \dots$$

其中 μ_{1i} 是 $J_1(x)$ 的第 i 个正零点。

因此 $w(r, t)$ 的一般解为

$$w(r, t) = \sum_{i=1}^{\infty} C_i J_1\left(\frac{\mu_{1i}}{a}r\right) e^{-\kappa(\mu_{1i}/a)^2 t}$$

带入初条件

$$w|_{t=0} = \sum_{i=1}^{\infty} C_i J_1\left(\frac{\mu_{1i}}{a}r\right) = -\frac{r}{a}$$

由此得

$$\begin{aligned} C_i &= \frac{\int_0^a -\frac{r}{a} J_1\left(\frac{\mu_{1i}}{a}r\right) r dr}{\int_0^a J_1^2\left(\frac{\mu_{1i}}{a}r\right) r dr} \\ &= \frac{-\frac{1}{a} \left(\frac{a}{\mu_{1i}}\right)^3 x^2 J_2(x) \Big|_{x=0}^{x=\mu_{1i}}}{\frac{a^2}{2} J_1'^2(\mu_{1i})} = \frac{2}{\mu_{1i} J_0(\mu_{1i})} \end{aligned}$$

所以原问题的解为

$$u(r, \varphi, t) = \frac{r}{a} \sin \varphi + 2 \sum_{i=1}^{\infty} \frac{1}{\mu_{1i} J_0(\mu_{1i})} J_1\left(\frac{\mu_{1i}}{a}r\right) e^{-\kappa(\mu_{1i}/a)^2 t} \sin \varphi.$$

平面极坐标下 ∇^2 的表达式 (2分)

齐次化函数 (2分)

$w(r, t)$ 的定解问题 (2分)

本征值与本征函数 (2分)

$T_i(t)$ (1分)

C_i 的表达式 (2分)

模方 (1分)

分子 (2分)

解式 (1分)

五、解：方法一 $x \neq x'$ 时，方程为

$$\frac{d^2 G(x, x')}{dx^2} + k^2 G(x, x') = 0$$

$$G(x, x') = \begin{cases} A \sin kx + B \cos kx & x < x' \\ Ce^{ikx} + De^{-ikx} & x > x' \end{cases} \quad (2 \text{ 分})$$

$$G(x, x')|_{x=0} = 0 \implies B = 0 \quad (2 \text{ 分})$$

$$G \text{ 在 } x \rightarrow \infty \text{ 只有出射波 (取时间因子为 } e^{-i\omega t} \text{)} \implies D = 0 \quad (2 \text{ 分})$$

$$G(x, x')|_{x=x'_-} = G(x, x')|_{x=x'_+} \implies A \sin kx' = Ce^{ikx'} \quad (2 \text{ 分})$$

$$\frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=x'_+} - \frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=x'_-} = -1 \implies ikCe^{ikx'} - Ak \cos kx' = -1 \quad (2 \text{ 分})$$

$$\implies \begin{cases} A = \frac{1}{k} e^{ikx'} & x < x' \\ C = \frac{1}{k} \sin kx' & x > x' \end{cases} \quad (3 \text{ 分})$$

$$G(x, x') = \begin{cases} \frac{1}{k} e^{ikx'} \sin kx & x < x' \\ \frac{1}{k} \sin kx' e^{ikx} & x > x' \end{cases} \quad (1 \text{ 分})$$

方法二 对 x 作 Laplace 变换, 设

$$G(x, x') \equiv g(p, x')$$

则

$$\frac{dG(x, x')}{dx} \equiv pg(p, x') \quad (2 \text{ 分})$$

$$\frac{d^2G(x, x')}{dx^2} \equiv p^2g(p, x') - \frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=0} \quad (2 \text{ 分})$$

所以原方程变为

$$p^2g(p, x') - \frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=0} + k^2g(p, x') = -e^{-px'} \quad (2 \text{ 分})$$

$$g(p, x') = \frac{1}{p^2 + k^2} \left\{ \frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=0} - e^{-px'} \right\} \quad (2 \text{ 分})$$

反演得

$$G(x, x') = \frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=0} \frac{1}{k} \sin kx \eta(x) - \frac{1}{k} \sin k(x-x') \eta(x-x') \quad (2 \text{ 分})$$

G 在 $x \rightarrow \infty$ 只有出射波 (取时间因子为 $e^{-i\omega t}$)

$$\implies \frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=0} \frac{1}{k} \sin kx - \frac{1}{k} \sin k(x-x') \propto e^{ikx} \quad (2 \text{ 分})$$

$$\implies \frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=0} - \cos kx' = i \sin kx' \quad (1 \text{ 分})$$

$$\implies \frac{dG(x, x')}{dx} \Big|_{x=0} = \cos kx' + i \sin kx' = e^{ikx'} \quad (1 \text{ 分})$$

所以

$$G(x, x') = \begin{cases} \frac{1}{k} e^{ikx'} \sin kx & x < x' \\ \frac{1}{k} \sin kx' e^{ikx} & x > x' \end{cases} \quad (1 \text{ 分})$$