页码: 1/7

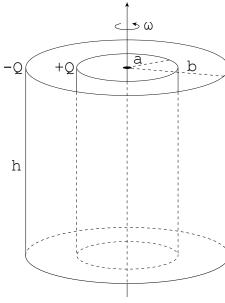
2021年秋季学期电磁学C期末试卷

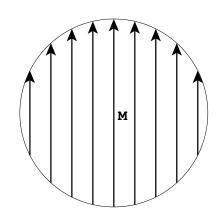
只有公共题,公共题是课程 A、B、C 统一的,一般来说难度较高

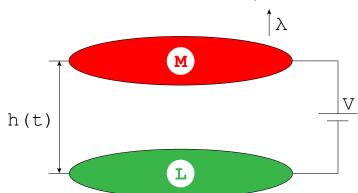
一、【共 18 分】

如图所示,两个同轴的圆柱面半径分别为 a,b,高度均为 h,且 $h \gg b > a$ 。内圆柱面与外圆柱面带电量分别为 +Q,-Q,两个圆柱面共同沿中心轴以角速度 ω 转动,忽略边缘效应。

- (1) 【6分】计算空间的磁感应强度分布;
- (2) 【8 分】计算外圆柱面单位面积受到的磁力 P_m ,并计算它与单位面积受到的电场力 P_e 的比值 P_m/P_e 。
- (3) 【4 分】计算空间中磁场的总能量。







二、【共17分】

「这题我根本搞不清楚原理,记住怎么做即可,但是不要管为什么」

如左图所示,球的半径为 R,球内部的磁化强度 M 沿着 z 轴方向,并且是恒定值。已知球内部的磁感应强度是均匀的;关于球外部的磁感应强度计算,可以将球视为位于球心的磁矩。

- (1) 【10 分】计算球外部与内部的磁感应强度。
- (2) 【7分】计算球外部的磁场能量。

三、【共 15 分】

如右图所示,一个平行板电容器由两个半径为 R 的金属圆盘组成,初始时刻它们之间的距离为 h_0 ,之后下面的圆盘 (L) 保持静止,上面的圆盘 (M) 以速度 λ 向上运动,因此,在时刻 t,两个圆盘之间的距离为 $h(t) = h_0 + \lambda t$ 。两个圆盘之间始终接有电动势为 V 的电源。假设任何时刻均有 $h(t) \ll R$,可以忽略边缘效应并且忽略变化的磁场产生的感应电场;并假设 λ 很小,具有近似 $1/(h_0 + \lambda t) \approx 1/h_0(1 - \lambda t/h_0)$,并且 λ^2 以及更高阶的小量可以忽略。

- (1) 【8 分】计算两个圆盘之间的磁感应强度,并计算坡印廷矢量。
- (2) 【7分】计算电容器的侧面单位时间发射出去的能量,并计算电源输出的功率。

页码: 2/7

答案

(1)

内圆柱面与外圆柱面因为转动、产生的电流强度均为

$$I = \frac{Q}{T} = \frac{Q}{2\pi/\omega} = \frac{Q\omega}{2\pi},$$

其中,内圆柱面与外圆柱面的电流密度方向分别为逆时针与顺时针「从上面往下看」。

内圆柱面与外圆柱面可以等效为螺线管, 因此内部的磁感应强度为

$$B = \frac{\mu_0 I}{h} = \frac{\mu_0 Q \omega}{2\pi h},$$

其中、内圆柱面与外圆柱面产生的磁感应强度方向分别为向上与向下。

因此, 空间的磁感应强度分布为

$$\mathbf{B} = \begin{cases} \mathbf{0}, & 0 \le r < a, \\ -\frac{\mu_0 Q \omega}{2\pi h} \mathbf{k}, & a \le r < b, \\ \mathbf{0}, & r \ge b. \end{cases}$$

(2)「较为简单的办法」 空间的磁能密度分布为

$$u_{m} = \frac{\parallel \mathbf{B} \parallel^{2}}{2\mu_{0}} = \begin{cases} 0, & 0 \le r < a, \\ \frac{\mu_{0}Q^{2}\omega^{2}}{8\pi^{2}h^{2}}, & a \le r < b, \\ 0, & r \ge b, \end{cases}$$

外圆柱面单位面积受到的磁力为

$$P_m = \left| \lim_{r \searrow b} u_m - \lim_{r \nearrow b} u_m \right| = \frac{\mu_0 Q^2 \omega^2}{8\pi^2 h^2},$$

根据高斯定理, 空间的电场强度分布为

$$\mathbf{E} = \begin{cases} \mathbf{0}, & 0 \le r < a, \\ \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 r h} \hat{\mathbf{r}}, & a \le r < b, \\ \mathbf{0}, & r \ge b. \end{cases}$$

空间的电能密度分布为

$$u_{e} = \frac{1}{2}\epsilon_{0} \parallel \mathbf{E} \parallel^{2} = \begin{cases} 0, & 0 \le r < a, \\ \frac{Q^{2}}{8\pi^{2}\epsilon_{0}r^{2}h^{2}}, & a \le r < b, \\ 0, & r \ge b, \end{cases}$$

外圆柱面单位面积受到的电场力为

$$P_e = \left| \lim_{r \searrow b} u_e - \lim_{r \nearrow b} u_e \right| = \frac{Q^2}{8\pi^2 \epsilon_0 b^2 h^2},$$

因此

$$\frac{P_m}{P_e} = \frac{\omega^2 b^2}{c^2} \ll 1,$$

这是完全可以忽略不计的。

(3)

空间中磁场的总能量为

$$W_m = \int_{\mathbb{R}^3} u_m dV = \int_0^\infty u_m 2\pi r h \, dr = \frac{\mu_0 Q^2 \omega^2}{8\pi h} (b^2 - a^2) \,.$$

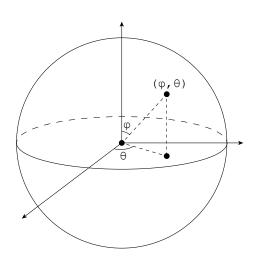
_

定义球坐标 (ρ, ϕ, θ) , 其中

$$\begin{cases} x = \rho \sin \phi \cos \theta, \\ y = \rho \sin \phi \sin \theta, \\ z = \rho \cos \phi. \end{cases}$$

(1)

根据题目提示,关于球外部的磁感应强度计算,可以将球视为 位于球心的磁矩。这个磁矩为



$$\mathbf{m} = \frac{4}{3}\pi R^3 \mathbf{M},$$

因此, 球外部的磁感应强度为

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \left(-\frac{\mathbf{m}}{\parallel \mathbf{r} \parallel^3} + \frac{3(\mathbf{m} \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{\parallel \mathbf{r} \parallel^5} \right) = \frac{\mu_0 R^3 M}{\rho^3} \left((\sin \phi \cos \phi \cos \theta) \mathbf{i} + (\sin \phi \cos \phi \sin \theta) \mathbf{j} + \left(\cos^2 \phi - \frac{1}{3} \right) \mathbf{k} \right).$$

根据题目提示,球内部的磁感应强度是均匀的。假设球内部的磁感应强度与磁场强度分别为 B, H,因此

$$\mathbf{H} = \frac{\mathbf{B}}{\mu_0} - \mathbf{M},$$

根据边界条件

$$\begin{cases} B_1^{\perp} = B_2^{\perp}, \\ H_1^{\parallel} = H_2^{\parallel}, \end{cases}$$

可得,在球外部,并靠近球坐标 (R,ϕ_0,θ_0) 的磁感应强度 $\lim_{\rho \searrow R,\phi \to \phi_0,\theta \to \theta_0}$ **B** 沿着 $\hat{\rho},\hat{\phi}$ 方向的分量分别为「磁感应强度沿着 $\hat{\theta}$ 方向的分量为 0,否则不满足边界条件 $H_1^\parallel = H_2^\parallel$ 」

$$\begin{cases} B_{\hat{\rho}} = B\cos\phi_0, \\ B_{\hat{\phi}} = -\mu_0 H\sin\phi_0 = -B\sin\phi_0 + \mu_0 M\sin\phi_0, \end{cases}$$

其中 $M = \| \mathbf{M} \|, B = \| \mathbf{B} \|, H = \| \mathbf{H} \|$ 分别为球内部的磁化强度、磁感应强度、磁场强度的大小。而

$$\hat{\rho} = \lim_{\rho \searrow R, \phi \to \phi_0, \theta \to \theta_0} \frac{\partial \mathbf{r}/\partial \rho}{\parallel \partial \mathbf{r}/\partial \rho \parallel} = (\sin \phi_0 \cos \theta_0) \mathbf{i} + (\sin \phi_0 \sin \theta_0) \mathbf{j} + (\cos \phi_0) \mathbf{k},$$

$$\hat{\phi} = \lim_{\rho \searrow R, \phi \to \phi_0, \theta \to \theta_0} \frac{\partial \mathbf{r}/\partial \phi}{\| \partial \mathbf{r}/\partial \phi \|} = (\cos \phi_0 \cos \theta_0) \mathbf{i} + (\cos \phi_0 \sin \theta_0) \mathbf{j} + (-\sin \phi_0) \mathbf{k},$$

其中 $\mathbf{r} = x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k} = (\rho \sin \phi \cos \theta)\mathbf{i} + (\rho \sin \phi \sin \theta)\mathbf{j} + (\rho \cos \phi)\mathbf{k}$, 因此

 $\lim_{\rho \searrow R, \phi \rightarrow \phi_0, \theta \rightarrow \theta_0} \mathbf{B} = B_{\hat{\rho}} \hat{\rho} + B_{\hat{\phi}} \hat{\phi} = (\mu_0 M \sin \phi_0 \cos \phi_0 \cos \theta_0) \mathbf{i} + (\mu_0 M \sin \phi_0 \cos \phi_0 \sin \theta_0) \mathbf{j} + (B - \mu_0 M \sin \phi_0) \mathbf{k},$

而根据之前的结论,

$$\begin{split} \lim_{\rho \searrow R, \phi \to \phi_0, \theta \to \theta_0} \mathbf{B} &= \lim_{\rho \searrow R, \phi \to \phi_0, \theta \to \theta_0} \frac{\mu_0 R^3 M}{\rho^3} \left((\sin \phi \cos \phi \cos \theta) \mathbf{i} + (\sin \phi \cos \phi \sin \theta) \mathbf{j} + \left(\cos^2 \phi - \frac{1}{3} \right) \mathbf{k} \right) \\ &= \mu_0 M \left((\sin \phi_0 \cos \phi_0 \cos \theta_0) \mathbf{i} + (\sin \phi_0 \cos \phi_0 \sin \theta_0) \mathbf{j} + \left(\cos^2 \phi_0 - \frac{1}{3} \right) \mathbf{k} \right), \end{split}$$

对比每一个分量可得

$$B - \mu_0 M \sin^2 \phi_0 = \mu_0 M \left(\cos^2 \phi_0 - \frac{1}{3} \right),$$

因此

$$B = \frac{2}{3}\mu_0 M,$$

因此, 球内部的磁感应强度为

$$\mathbf{B} = \frac{2}{3}\mu_0 \mathbf{M} \,.$$

(2)

球外部的磁能密度为

$$u_{m} = \frac{\parallel \mathbf{B} \parallel^{2}}{2\mu_{0}} = \frac{\mu_{0}R^{6}M^{2}}{2\rho^{6}} \left(\sin^{2}\phi \cos^{2}\phi \cos^{2}\phi + \sin^{2}\phi \cos^{2}\phi \sin^{2}\theta + \left(\cos^{2}\phi - \frac{1}{3} \right)^{2} \right) = \frac{\mu_{0}R^{6}M^{2}}{36\rho^{6}} (5 + 3\cos 2\phi),$$

对于 $U = (0,\infty) \times (0,\pi) \times (0,2\pi) \subseteq \mathbb{R}^3$, 映射 $F: U \to \mathbb{R}^3$

$$F(\rho, \phi, \theta) = (\rho \sin \phi \cos \theta, \rho \sin \phi \sin \theta, \rho \cos \phi)$$

Jacobi 行列式的绝对值为

$$\left| \det DF \right| = \left| \det \begin{pmatrix} \frac{\partial X^1}{\partial x^1} & \frac{\partial X^1}{\partial x^2} & \frac{\partial X^1}{\partial x^3} \\ \frac{\partial X^2}{\partial x^1} & \frac{\partial X^2}{\partial x^2} & \frac{\partial X^2}{\partial x^3} \\ \frac{\partial X^3}{\partial x^1} & \frac{\partial X^3}{\partial x^2} & \frac{\partial X^3}{\partial x^3} \end{pmatrix} \right| = \left| \det \begin{pmatrix} \sin \phi \cos \theta & \rho \cos \phi \cos \theta & -\rho \sin \phi \sin \theta \\ \sin \phi \sin \theta & \rho \cos \phi \sin \theta & \rho \sin \phi \cos \theta \\ \cos \phi & -\rho \sin \phi & 0 \end{pmatrix} \right| = \rho^2 \sin \phi,$$

球外部的磁场能量为

$$W = \frac{\mu_0 R^6 M^2}{36} \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \int_R^{\infty} \frac{5 + 3\cos 2\phi}{\rho^6} \left| \det DF \right| d\rho d\phi d\theta = \frac{\mu_0 R^6 M^2}{36} \int_0^{2\pi} \int_R^{\pi} \frac{(5 + 3\cos 2\phi)\sin \phi}{\rho^4} d\rho d\phi d\theta = \frac{4}{27}\pi\mu_0 R^3 M^2 \,.$$

三、

(1)

两个圆盘之间的电场强度为

$$\mathbf{E} = -\frac{V}{h}\hat{z} = -\frac{V}{h_0 + \lambda t}\hat{z} \approx -\frac{V}{h_0} \left(1 - \frac{\lambda t}{h_0}\right)\hat{z},$$

两个圆盘之间的位移电流为

$$\mathbf{J}_D = \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \frac{\epsilon_0 V \lambda}{h_0^2} \hat{z},$$

两个极板之间的磁感应强度为

$$\mathbf{B} = \frac{J_D \pi r^2}{2\pi r} \hat{\theta} = \frac{\epsilon_0 V \lambda r}{2h_0^2} \hat{\theta},$$

两个极板之间的坡印廷矢量为

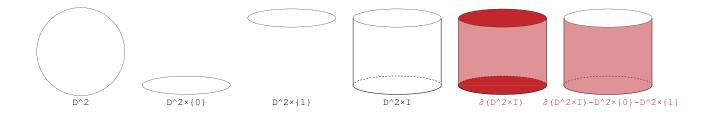
$$\mathbf{P} = \frac{\mathbf{E} \times \mathbf{B}}{\mu_0} = \frac{\epsilon_0 V^2 \lambda r}{2h_0^3} \left(1 - \frac{\lambda t}{h_0} \right) \hat{r} \approx \frac{\epsilon_0 V^2 \lambda r}{2h_0^3} \hat{r},$$

(2)

电容器的侧面单位时间发射出去的能量为

$$P_1 = \int_{S} (\mathbf{P} \cdot \mathbf{N}) dA = \frac{\epsilon_0 V^2 \lambda R}{2h_0^3} 2\pi R (h_0 + \lambda t) \approx \frac{\pi \epsilon_0 V^2 \lambda R^2}{h_0^2},$$

其中 N 是在二维可定向子流形 $S = \partial(\bar{D^2} \times I) - D^2 \times \{0\} - D^2 \times \{1\} \subseteq \mathbb{R}^3$ 上,方向垂直于 S 并且向外的单位矢量。S 的构建如下图所示。



电容器的电荷量为

$$Q = CV = \frac{\pi \epsilon_0 V R^2}{h} \approx \frac{\pi \epsilon_0 V R^2}{h_0} \left(1 - \frac{\lambda t}{h_0} \right),$$

回路中的电流强度为

$$I = \frac{dQ}{dt} = -\frac{\pi \epsilon_0 V \lambda R^2}{h_0^2},$$

电源输出的功率为

$$P_2 = VI = -\frac{\pi\epsilon_0 V^2 \lambda R^2}{h_0^2} \,.$$

负号表示电源是接收功率的「充电」,而且 $P_1+P_2=0$,所以充电的能量来源于电容器的侧面发射出去的能量。