

电动力学解题指南

Electrodynamics Solving Guide

编著 王大伦 曾凡金

湘潭大学 出版社

电动力学解题指南

编 著 王大伦 曾凡金



湘潭大学出版社

序

电动力学是物理学的四大力学之一。《电动力学》课程是物理学专业重要的理论必修课,其与《量子力学》同属物理学专业的理论基础课程,也是目前高等学校理工科和师范院校本科物理类专业的一门重要基础理论课。由于该课程涉及的数学知识较多,如复变函数、格林函数、特殊函数、数理方程、矩阵、矢量分析和张量分析等,这给学习《电动力学》课程的学生带来了一定的难度。为了给学习《电动力学》课程的学生提供一定的帮助,作者将自己从 20 世纪 80 年代初以来收集到的 269 道题进行了较为详细的解答和整理,历经数年才得以完成此书。

本书主要是对王大伦主编的《电动力学教程》(湘潭大学出版社,2017 年 8 月)的全部习题进行解答,以及对郭硕鸿先生著《电动力学》第三版的部分经典习题进行解答。另外,本书还对一些往年的研究生入学考试试题进行解答。出版本书旨在对学习该门课程的学生有所帮助,且对他们参加研究生入学考试也有所帮助,同时也希望为初讲授《电动力学》这门课程的年轻教师提供一定的教学参考。本书附有数学附录和部分基本物理常数,列出了所需的数学知识和计算所需的一些基本物理常数值。

本书在编写的过程中,得到了安顺学院领导和同事们的支持与帮助,特别是得到了陈琳副教授的鼎力支持,湘潭大学出版社为本书的出版做了大量的工作,在此谨致以衷心感谢。

由于作者学识水平有限,错误之处在所难免,敬请读者批评指正。

编 者

2017 年 11 月

目 录

第 1 章	电磁现象的基本规律	1
第 2 章	静电场	35
第 3 章	静磁场	99
第 4 章	电磁波的传播	153
第 5 章	电磁波的辐射	197
第 6 章	狭义相对论	230
第 7 章	带电粒子和电磁场的相互作用	288
附 录		311
附录 1	矢量的运算公式和定理	311
附录 2	正交坐标系中梯度、散度、旋度的定义	313
附录 3	正交曲线坐标系中梯度、散度、旋度和 $\nabla^2\psi$ 及 $\nabla^2\mathbf{A}$ 的表达式	314
附录 4	三种常用坐标系的基矢偏导数	316
附录 5	常用坐标系的变换	317
附录 6	球坐标系中两位矢间的夹角	319
附录 7	δ 函数与电荷分布	319
附录 8	球谐函数的常用公式	321
附录 9	张量的基础知识	323
附录 10	∇ 算符的作用	326
附录 11	椭圆积分	327
附录 12	基本物理常数	328
参考文献		329

第 1 章 电磁现象的基本规律

1.1 证明下列恒等式

$$(1) (a \cdot b)^2 + (a \times b)^2 = a^2 b^2$$

$$(2) (a + b) \cdot [(a + c) \times b] = -a \cdot (b \times c)$$

$$(3) a \times (b \times c) + b \times (c \times a) + c \times (a \times b) = 0$$

$$(4) (a \times b) \times (c \times d) = c[d \cdot (a \times b)] - d[c \cdot (a \times b)] \\ = b[a \cdot (c \times d)] - a[b \cdot (c \times d)]$$

【证明】 I. 方程的左边为

$$(a \cdot b)^2 + (a \times b)^2 = (ab \cos \theta)^2 + (ab \sin \theta)^2 = a^2 b^2 (\cos^2 \theta + \sin^2 \theta) = a^2 b^2$$

方程左边等于方程右边, 证毕。

II. 方程的左边为

$$(a + b) \cdot [(a + c) \times b] = (a + b) \cdot (a \times b) + (a + b) \cdot (c \times b) \\ = a \cdot (a \times b) + b \cdot (a \times b) + \\ a \cdot (c \times b) + b \cdot (c \times b)$$

式中

$$a \cdot (a \times b) = 0, \quad b \cdot (a \times b) = 0, \quad b \cdot (c \times b) = 0$$

所以

$$(a + b) \cdot [(a + c) \times b] = a \cdot (c \times b) = -a \cdot (b \times c)$$

方程左边等于方程右边, 证毕。

III. 方程的左边为

$$a \times (b \times c) + b \times (c \times a) + c \times (a \times b) \\ = [b(a \cdot c) + b(c \cdot a) - c(a \cdot b) - c(b \cdot a)] + \\ [c(b \cdot a) + c(a \cdot b) - a(b \cdot c) - a(c \cdot b)] + \\ [a \cdot (c \cdot b) + a(b \cdot c) - b(c \cdot a) - b(a \cdot c)] = 0$$

方程左边等于方程右边, 证毕。

IV. 将第一个括弧看成一矢量, 根据矢量代数公式[附录 1 式(1.17)], 方程的左边为

$$(a \times b) \times (c \times d) = c[d \cdot (a \times b)] - d[c \cdot (a \times b)]$$

将第二个括弧看成一个矢量, 同理有

$$(a \times b) \times (c \times d) = b[a \cdot (c \times d)] - a[b \cdot (c \times d)]$$

方程左边等于方程右边,证毕。

1.2 根据算符 ∇ 的微分性与矢量性证明下列公式:

$$(1) \nabla(A \cdot B) = B \times (\nabla \times A) + (B \cdot \nabla)A + A \times (\nabla \times B) + (A \cdot \nabla)B$$

$$(2) A \times (\nabla \times A) = \frac{1}{2} \nabla A^2 - (A \cdot \nabla)A$$

【证明】 I. 方程的左边为

$$\nabla(A \cdot B) = \nabla_A(A \cdot B) + \nabla_B(A \cdot B) \quad (1)$$

根据公式 $a \times (b \times c) = b(c \cdot a) - c(a \cdot b)$, 即

$$b(c \cdot a) = a \times (b \times c) + c(a \cdot b)$$

注意 $\nabla_A \rightarrow b, A \rightarrow c, B \rightarrow a$, 则有

$$\nabla_A(A \cdot B) = B \times (\nabla \times A) + (B \cdot \nabla)A \quad (2)$$

同理

$$\nabla_B(A \cdot B) = A \times (\nabla \times B) + (A \cdot \nabla)B \quad (3)$$

将(2)式和(3)式代入(1)式得

$$\nabla(A \cdot B) = B \times (\nabla \times A) + (B \cdot \nabla)A + A \times (\nabla \times B) + (A \cdot \nabla)B \quad (4)$$

方程的左边等于方程右边,证毕。

II. 在(4)式中令 $A = B$, 则有

$$\begin{aligned} \nabla A^2 &= A \times (\nabla \times A) + (A \cdot \nabla)A + A \times (\nabla \times A) + (A \cdot \nabla)A \\ &= 2A \times (\nabla \times A) + 2(A \cdot \nabla)A \end{aligned} \quad (5)$$

即

$$A \times (\nabla \times A) = \frac{1}{2} \nabla A^2 - (A \cdot \nabla)A \quad (6)$$

证毕。

1.3 设 u 是空间坐标 x, y, z 的函数, 证明:

$$(1) \nabla f(u) = \frac{df}{du} \nabla u; \quad (2) \nabla \cdot A(u) = \nabla u \cdot \frac{dA}{du}; \quad (3) \nabla \times A(u) = \nabla u \times \frac{dA}{du}.$$

【证明】 I. 方程的左边为

$$\begin{aligned} \nabla f(u) &= \frac{\partial f(u)}{\partial x} e_x + \frac{\partial f(u)}{\partial y} e_y + \frac{\partial f(u)}{\partial z} e_z = \frac{df}{du} \frac{du}{dx} e_x + \frac{df}{du} \frac{du}{dy} e_y + \frac{df}{du} \frac{du}{dz} e_z \\ &= \frac{df}{du} \left(\frac{du}{dx} e_x + \frac{du}{dy} e_y + \frac{du}{dz} e_z \right) = \frac{df}{du} \nabla u \end{aligned}$$

方程的左边等于方程的右边,证毕。

II. 方程的左边为

$$\begin{aligned} \nabla \cdot A(u) &= \left(\frac{\partial}{\partial x} e_x + \frac{\partial}{\partial y} e_y + \frac{\partial}{\partial z} e_z \right) \cdot [A_x(u) e_x + A_y(u) e_y + A_z(u) e_z] \\ &= \frac{\partial A_x(u)}{\partial x} + \frac{\partial A_y(u)}{\partial y} + \frac{\partial A_z(u)}{\partial z} \end{aligned}$$

$$= \frac{dA_x(u)}{du} \frac{du}{dx} + \frac{dA_y(u)}{du} \frac{du}{dy} + \frac{dA_z(u)}{du} \frac{du}{dz} = \nabla u \cdot \frac{d\mathbf{A}(u)}{du}$$

方程的左边等于方程右边,证毕。

Ⅲ. 方程的左边为

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{A}(u) &= \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ A_x(u) & A_y(u) & A_z(u) \end{vmatrix} \\ &= \left[\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z} \right] \mathbf{e}_x + \left[\frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x} \right] \mathbf{e}_y + \left[\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \right] \mathbf{e}_z \\ &= \left[\frac{dA_z}{du} \frac{du}{dy} - \frac{dA_y}{du} \frac{du}{dz} \right] \mathbf{e}_x + \left[\frac{dA_x}{du} \frac{du}{dz} - \frac{dA_z}{du} \frac{du}{dx} \right] \mathbf{e}_y + \\ &\quad \left[\frac{dA_y}{du} \frac{du}{dx} - \frac{dA_x}{du} \frac{du}{dy} \right] \mathbf{e}_z \end{aligned}$$

方程的右边为

$$\begin{aligned} \nabla u \times \frac{d\mathbf{A}}{du} &= \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{du}{dx} & \frac{du}{dy} & \frac{du}{dz} \\ \frac{dA_x}{du} & \frac{dA_y}{du} & \frac{dA_z}{du} \end{vmatrix} \\ &= \left[\frac{dA_z}{du} \frac{du}{dy} - \frac{dA_y}{du} \frac{du}{dz} \right] \mathbf{e}_x + \left[\frac{dA_x}{du} \frac{du}{dz} - \frac{dA_z}{du} \frac{du}{dx} \right] \mathbf{e}_y + \\ &\quad \left[\frac{dA_y}{du} \frac{du}{dx} - \frac{dA_x}{du} \frac{du}{dy} \right] \mathbf{e}_z \end{aligned}$$

方程的左边等于方程的右边,证毕。

1.4 设 $r = \sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2 + (z-z')^2}$ 源点 $\mathbf{x}'$ 到场点 $\mathbf{x}$ 的距离, $\mathbf{r}$ 的方向规定为源点指向场点。

(1) 证明下列结果,并体会对源变数求微商 $\left(\nabla' = \mathbf{e}_x \frac{\partial}{\partial x'} + \mathbf{e}_y \frac{\partial}{\partial y'} + \mathbf{e}_z \frac{\partial}{\partial z'} \right)$ 与对场变数求微商 $\left(\nabla = \mathbf{e}_x \frac{\partial}{\partial x} + \mathbf{e}_y \frac{\partial}{\partial y} + \mathbf{e}_z \frac{\partial}{\partial z} \right)$ 的关系:

$$\nabla r = -\nabla' r = \frac{\mathbf{r}}{r}, \nabla \frac{1}{r} = -\nabla' \frac{1}{r} = -\frac{\mathbf{r}}{r^3}, \nabla \times \frac{\mathbf{r}}{r^3} = 0, \nabla \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^3} = -\nabla' \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^3} = 0,$$

($r \neq 0$) (最后一式在 $r=0$ 点不成立)。

(2) 求 $\nabla r, \nabla \cdot \mathbf{r}, \nabla \times \mathbf{r}, (\mathbf{a} \cdot \nabla) \mathbf{r}, \nabla(\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}), \nabla \cdot [\mathbf{E}_0 \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})]$ 及 $\nabla \times [\mathbf{E}_0 \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})]$, 其中 $\mathbf{a}, \mathbf{k}$ 及 $\mathbf{E}_0$ 均为常矢量。

【解】 I. 证明如下:

(1) 设 $\mathbf{r} = (x-x')\mathbf{e}_x + (y-y')\mathbf{e}_y + (z-z')\mathbf{e}_z$, 则

$$r = [(x-x')^2 + (y-y')^2 + (z-z')^2]^{\frac{1}{2}}$$

所以有

$$\nabla r = \frac{\partial r}{\partial x} \mathbf{e}_x + \frac{\partial r}{\partial y} \mathbf{e}_y + \frac{\partial r}{\partial z} \mathbf{e}_z = \frac{(x-x')}{r} \mathbf{e}_x + \frac{(y-y')}{r} \mathbf{e}_y + \frac{(z-z')}{r} \mathbf{e}_z = \frac{\mathbf{r}}{r}$$

而

$$\begin{aligned} \nabla' r &= \frac{\partial r}{\partial x'} \mathbf{e}_x + \frac{\partial r}{\partial y'} \mathbf{e}_y + \frac{\partial r}{\partial z'} \mathbf{e}_z \\ &= -\frac{(x-x')}{r} \mathbf{e}_x - \frac{(y-y')}{r} \mathbf{e}_y - \frac{(z-z')}{r} \mathbf{e}_z = -\frac{\mathbf{r}}{r} \end{aligned}$$

所以有

$$\nabla r = -\nabla' r$$

(2) 同理

$$\nabla \frac{1}{r} = -\frac{1}{2} \frac{1}{r^3} [2(x-x') \mathbf{e}_x + 2(y-y') \mathbf{e}_y + 2(z-z') \mathbf{e}_z] = -\frac{\mathbf{r}}{r^3}$$

而

$$\nabla' \frac{1}{r} = -\frac{1}{2} \frac{1}{r^3} [-2(x-x') \mathbf{e}_x - 2(y-y') \mathbf{e}_y - 2(z-z') \mathbf{e}_z] = \frac{\mathbf{r}}{r^3}$$

所以有

$$\nabla \frac{1}{r} = -\nabla' \frac{1}{r} = -\frac{\mathbf{r}}{r^3}$$

(3) 同理

$$\begin{aligned} \nabla \times \frac{\mathbf{r}}{r^3} &= \left(\nabla \frac{1}{r^3} \right) \times \mathbf{r} + \frac{1}{r^3} \nabla \times \mathbf{r} \\ &= -\frac{3\mathbf{r}}{r^5} \times \mathbf{r} + \frac{1}{r^3} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ (x-x') & (y-y') & (z-z') \end{vmatrix} = 0 + 0 = 0 \end{aligned}$$

而

$$\begin{aligned} \nabla' \times \frac{\mathbf{r}}{r^3} &= \left(\nabla' \frac{1}{r^3} \right) \times \mathbf{r} + \frac{1}{r^3} \nabla' \times \mathbf{r} \\ &= \frac{3\mathbf{r}}{r^5} \times \mathbf{r} + \frac{1}{r^3} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x'} & \frac{\partial}{\partial y'} & \frac{\partial}{\partial z'} \\ (x-x') & (y-y') & (z-z') \end{vmatrix} = 0 + 0 = 0 \end{aligned}$$

所以有

$$\nabla \times \frac{\mathbf{r}}{r^3} = -\nabla' \times \frac{\mathbf{r}}{r^3} = 0$$

(4) 同理

$$\nabla \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^3} = \left(\nabla \frac{1}{r^3} \right) \cdot \mathbf{r} + \frac{1}{r^3} \nabla \cdot \mathbf{r} = -\frac{3\mathbf{r}}{r^5} \cdot \mathbf{r} + \frac{3}{r^3} = 0$$

而

$$\nabla' \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^3} = \left(\nabla' \frac{1}{r^3} \right) \cdot \mathbf{r} + \frac{1}{r^3} \nabla' \cdot \mathbf{r} = \frac{3\mathbf{r}}{r^5} \cdot \mathbf{r} - \frac{3}{r^3} = 0$$

所以有

$$\nabla \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^3} = -\nabla' \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^3} = 0$$

证毕。从以上证明看出, 矢量微分算符 ∇ 是对场变数求微分, 即对场点坐标 (x, y, z) 进行微分作用, 而 ∇' 是对源变数求微分, 即对源点坐标 (x', y', z') 进行微分作用, 两种作用相差一负号。

II. 计算如下:

(1) 设 $\mathbf{r} = (x - x_0)\mathbf{e}_x + (y - y_0)\mathbf{e}_y + (z - z_0)\mathbf{e}_z$, 则

$$r = [(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z - z_0)^2]^{\frac{1}{2}}$$

所以有

$$\nabla r = \frac{\partial r}{\partial x}\mathbf{e}_x + \frac{\partial r}{\partial y}\mathbf{e}_y + \frac{\partial r}{\partial z}\mathbf{e}_z = \frac{(x - x_0)}{r}\mathbf{e}_x + \frac{(y - y_0)}{r}\mathbf{e}_y + \frac{(z - z_0)}{r}\mathbf{e}_z = \frac{\mathbf{r}}{r}$$

(2) 同理

$$\nabla \cdot \mathbf{r} = \frac{\partial}{\partial x}(x - x_0) + \frac{\partial}{\partial y}(y - y_0) + \frac{\partial}{\partial z}(z - z_0) = 1 + 1 + 1 = 3$$

(3) 同理

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{r} &= \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ (x - x_0) & (y - y_0) & (z - z_0) \end{vmatrix} \\ &= \left[\frac{\partial(z - z_0)}{\partial y} - \frac{\partial(y - y_0)}{\partial z} \right] \mathbf{e}_x + \left[\frac{\partial(x - x_0)}{\partial z} - \frac{\partial(z - z_0)}{\partial x} \right] \mathbf{e}_y + \\ &\quad \left[\frac{\partial(y - y_0)}{\partial x} - \frac{\partial(x - x_0)}{\partial y} \right] \mathbf{e}_z = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} (4) \quad (\mathbf{a} \cdot \nabla) \mathbf{r} &= (a_x \nabla_x + a_y \nabla_y + a_z \nabla_z)(x\mathbf{e}_x + y\mathbf{e}_y + z\mathbf{e}_z) \\ &= a_x \mathbf{e}_x + a_y \mathbf{e}_y + a_z \mathbf{e}_z = \mathbf{a} \end{aligned}$$

或

$$(\mathbf{a} \cdot \nabla) \mathbf{r} = \mathbf{a} \cdot \nabla \mathbf{r} = \mathbf{a} \cdot \mathcal{I} = \mathbf{a}$$

$$\begin{aligned} (5) \quad \nabla(\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}) &= (\nabla_x + \nabla_y + \nabla_z)(a_x x + a_y y + a_z z) \\ &= a_x \mathbf{e}_x + a_y \mathbf{e}_y + a_z \mathbf{e}_z = \mathbf{a} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} (6) \quad \nabla \cdot [\mathbf{E}_0 \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})] &= (\nabla_x + \nabla_y + \nabla_z) \cdot [(E_{0x}\mathbf{e}_x + E_{0y}\mathbf{e}_y + E_{0z}\mathbf{e}_z) \\ &\quad \sin(k_x x + k_y y + k_z z)] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= (\nabla_x E_{0x} + \nabla_y E_{0y} + \nabla_z E_{0z}) \sin(k_x x + k_y y + k_z z) \\
 &= (E_{0x} k_x + E_{0y} k_y + E_{0z} k_z) \cos(k_x x + k_y y + k_z z) \\
 &= (\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}) \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})
 \end{aligned}$$

或

$$\begin{aligned}
 \nabla \cdot [\mathbf{E}_0 \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})] &= (\nabla \cdot \mathbf{E}_0) \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) + [\nabla \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})] \cdot \mathbf{E}_0 \\
 &= 0 + \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) \nabla(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) \cdot \mathbf{E}_0 \\
 &= \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) \nabla(xk_x + yk_y + zk_z) \cdot \mathbf{E}_0 \\
 &= \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) (k_x \mathbf{e}_x + k_y \mathbf{e}_y + k_z \mathbf{e}_z) \cdot \mathbf{E}_0 \\
 &= (\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{k}) \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 (7) \nabla \times [\mathbf{E}_0 \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})] &= \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \nabla_x & \nabla_y & \nabla_z \\ E_{0x} \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) & E_{0y} \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) & E_{0z} \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) \end{vmatrix} \\
 &= [(\nabla_y E_{0z} - \nabla_z E_{0y}) \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})] \mathbf{e}_x + \\
 &\quad [(\nabla_z E_{0x} - \nabla_x E_{0z}) \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})] \mathbf{e}_y + \\
 &\quad [(\nabla_x E_{0y} - \nabla_y E_{0x}) \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})] \mathbf{e}_z \\
 &= (E_{0z} k_y - E_{0y} k_z) \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{e}_x + \\
 &\quad (E_{0x} k_z - E_{0z} k_x) \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{e}_y + \\
 &\quad (E_{0y} k_x - E_{0x} k_y) \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{e}_z \\
 &= -(\mathbf{E}_0 \times \mathbf{k}) \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) = \mathbf{k} \times \mathbf{E}_0 \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})
 \end{aligned}$$

1.5 计算下列各式:

$$\nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r} \right) \quad \nabla \times (r^n \mathbf{r}) \quad \nabla \cdot (r^n \mathbf{r}) \quad (r \neq 0)$$

【解】 (1) 设 $\mathbf{r} = (x - x_0)\mathbf{e}_x + (y - y_0)\mathbf{e}_y + (z - z_0)\mathbf{e}_z$, 则有

$$\begin{aligned}
 \nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r} \right) &= \nabla_r \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r} \right) + \nabla_r \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r} \right) = \frac{1}{r} \nabla \cdot \mathbf{r} + \left(\nabla \frac{1}{r} \right) \cdot \mathbf{r} \\
 &= 3 \frac{1}{r} + \left(-\frac{\mathbf{r}}{r^3} \cdot \mathbf{r} \right) = 3 \frac{1}{r} - \frac{1}{r} = 2 \frac{1}{r}
 \end{aligned}$$

(2) 同理, 设 $\mathbf{r} = (x - x_0)\mathbf{e}_x + (y - y_0)\mathbf{e}_y + (z - z_0)\mathbf{e}_z$, 而

$$r^n = [(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z - z_0)^2]^{\frac{n}{2}}$$

则有

$$\begin{aligned}
 \nabla \times (r^n \mathbf{r}) &= \nabla_r \times (r^n \mathbf{r}) + \nabla_{r^n} \times (r^n \mathbf{r}) \\
 &= r^n \nabla_r \times \mathbf{r} + (\nabla_{r^n} r^n) \times \mathbf{r} = (\nabla_{r^n} r^n) \times \mathbf{r} \\
 &= \frac{n}{2} [(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z - z_0)^2]^{\frac{n}{2}-1} \\
 &\quad 2[(x - x_0)\mathbf{e}_x + (y - y_0)\mathbf{e}_y + (z - z_0)\mathbf{e}_z] \times \mathbf{r} \\
 &= nr^n \frac{\mathbf{r}}{r^2} \times \mathbf{r} = 0
 \end{aligned}$$

(3) 同理, 设 $\mathbf{r} = (x - x_0)\mathbf{e}_x + (y - y_0)\mathbf{e}_y + (z - z_0)\mathbf{e}_z$, 而

$$r^n = [(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z - z_0)^2]^{\frac{n}{2}}$$

则有

$$\begin{aligned}\nabla \cdot (r^n \mathbf{r}) &= \nabla_r \cdot (r^n \mathbf{r}) + \nabla_{r^n} \cdot (r^n \mathbf{r}) = r^n (\nabla_r \cdot \mathbf{r}) + (\nabla_{r^n} r^n) \cdot \mathbf{r} \\ &= 3r^n + nr^n = (3 + n)r^n\end{aligned}$$

1.6 若 $\mathbf{a}$ 为常矢量, 证明除 $\mathbf{r} = 0$ 的点以外有:

$$\nabla \left(\frac{\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right) = -\nabla \times \left(\frac{\mathbf{a} \times \mathbf{r}}{r^3} \right)$$

【证明】 方程左边为

$$\begin{aligned}\nabla \left(\frac{\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right) &= \nabla_{r^3} \left(\frac{\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right) + \nabla_{\mathbf{a}} \left(\frac{\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right) + \nabla_{\mathbf{r}} \left(\frac{\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right) \\ &= \nabla_{r^3} \left(\frac{\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right) + \nabla_{\mathbf{r}} \left(\frac{\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right) = \left(\nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \right) (\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}) + \left(\frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \right) (\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}) \\ &= \mathbf{a} \times \left(\nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \times \mathbf{r} \right) + \left(\mathbf{a} \cdot \nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \right) \mathbf{r} + \\ &\quad \mathbf{a} \times \left(\frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \times \mathbf{r} \right) + \left(\mathbf{a} \cdot \frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \right) \mathbf{r} \\ &= 0 + \left(\mathbf{a} \cdot \nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \right) \mathbf{r} + 0 + \left(\mathbf{a} \cdot \frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \right) \mathbf{r} \\ &= \left(\mathbf{a} \cdot \nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \right) \mathbf{r} + \left(\mathbf{a} \cdot \frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \right) \mathbf{r}\end{aligned}$$

方程右边为

$$\begin{aligned}-\nabla \times \left(\frac{\mathbf{a} \times \mathbf{r}}{r^3} \right) &= -\nabla_{r^3} \times \left(\frac{\mathbf{a} \times \mathbf{r}}{r^3} \right) - \nabla_{\mathbf{r}} \times \left(\frac{\mathbf{a} \times \mathbf{r}}{r^3} \right) \\ &= -\nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{r}) - \frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{r}) \\ &= -\left[\left(\nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \cdot \mathbf{r} \right) \mathbf{a} - \left(\nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \cdot \mathbf{a} \right) \mathbf{r} \right] - \\ &\quad \left[\left(\frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \cdot \mathbf{r} \right) \mathbf{a} - \left(\frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \cdot \mathbf{a} \right) \mathbf{r} \right] \\ &= -\left(-3 \frac{\mathbf{r}}{r^5} \cdot \mathbf{r} \right) \mathbf{a} + \left(\mathbf{a} \cdot \nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \right) \mathbf{r} - 3 \frac{1}{r^3} \mathbf{a} + \left(\mathbf{a} \cdot \frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \right) \mathbf{r} \\ &= \left(\mathbf{a} \cdot \nabla_{r^3} \frac{1}{r^3} \right) \mathbf{r} + \left(\mathbf{a} \cdot \frac{1}{r^3} \nabla_{\mathbf{r}} \right) \mathbf{r}\end{aligned}$$

方程左边等于右边, 证毕。

1.7 设 $\mathbf{c}$ 为恒矢量, $\mathbf{r}$ 为位置矢量, 计算下列各式:

(1) $\nabla \times (\mathbf{c} \times \mathbf{r})$; (2) ∇r^2 ; (3) $\nabla^2 \left(\frac{1}{r} \right)$ ($r \neq 0$)。

【解】 (1) 将 $\mathbf{c}$ 和 $\mathbf{r}$ 写为分量式

$$\mathbf{c} = c_x \mathbf{e}_x + c_y \mathbf{e}_y + c_z \mathbf{e}_z$$

$$\mathbf{r} = (x - x_0) \mathbf{e}_x + (y - y_0) \mathbf{e}_y + (z - z_0) \mathbf{e}_z$$

所以

$$\begin{aligned} \mathbf{c} \times \mathbf{r} &= \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ c_x & c_y & c_z \\ x & y & z \end{vmatrix} = (c_y z - c_z y) \mathbf{e}_x + (c_z x - c_x z) \mathbf{e}_y + (c_x y - c_y x) \mathbf{e}_z \\ \nabla \times (\mathbf{c} \times \mathbf{r}) &= \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ (c_y z - c_z y) & (c_z x - c_x z) & (c_x y - c_y x) \end{vmatrix} \\ &= 2(c_x \mathbf{e}_x + c_y \mathbf{e}_y + c_z \mathbf{e}_z) = 2\mathbf{c} \end{aligned}$$

(2) 同理

$$\nabla r^2 = \frac{d}{dr} r^2 = 2r \mathbf{e}_r = 2\mathbf{r}$$

(3) 同理

$$\begin{aligned} \nabla^2 \left(\frac{1}{r} \right) &= \nabla \cdot \nabla \frac{1}{r} = \nabla \cdot \left(-\frac{\mathbf{r}}{r^3} \right) = -\frac{1}{r^3} \nabla \cdot \mathbf{r} - \nabla \cdot \left(\frac{1}{r^3} \right) \cdot \mathbf{r} \\ &= -\frac{3}{r} + 3 \frac{\mathbf{r}}{r^3} \cdot \mathbf{r} = 0 \end{aligned}$$

1.8 直接由式 $\mathbf{E}(\mathbf{x}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho(\mathbf{x}') \mathbf{r}}{r^3} dV'$ 证明:

$$(1) \nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{x}) = \frac{1}{\epsilon_0} \rho(\mathbf{x});$$

$$(2) \nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{x}) = 0.$$

其中 $\mathbf{x}$ 为场点坐标, $\mathbf{x}'$ 为源点坐标。

$$\begin{aligned} \text{【证明】 I. } \nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{x}) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(\mathbf{x}') \nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3} \right) dV' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(\mathbf{x}') \nabla \cdot \left(-\nabla \frac{1}{r} \right) dV' \\ &= \frac{1}{\epsilon_0} \int \rho(\mathbf{x}') \frac{1}{4\pi} \nabla^2 \left(\frac{1}{r} \right) dV' \end{aligned} \quad (1)$$

因为

$$\nabla^2 \frac{1}{r^2} = -4\pi \delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}') \quad (2)$$

所以(1) 式为

$$\mathbf{E}(\mathbf{x}) = \frac{1}{\epsilon_0} \int \rho(\mathbf{x}') \delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}') dV' = \frac{\rho(\mathbf{x}')}{\epsilon_0} \quad (3)$$

证毕。

$$\text{II. } \nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{x}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(\mathbf{x}') \nabla \times \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3} \right) dV' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(\mathbf{x}') \nabla \times \left(-\nabla \frac{1}{r} \right) dV' \quad (4)$$

因为

$$\nabla \times \left(-\nabla \frac{1}{r} \right) = 0 \quad (5)$$

所以(4)式为

$$\nabla \times \mathbf{E}(\mathbf{x}) = 0 \quad (6)$$

证毕。

1.9 $\nabla^2 \varphi$ 定义为空间的标量函数 φ 的梯度的散度, 即 $\nabla^2 \varphi = \nabla \cdot (\nabla \varphi)$. 试根据这个定义, 推导出在正交曲线坐标系中 $\nabla^2 \varphi$ 的表达式。并由此写出 $\nabla^2 \varphi$ 在柱坐标系和球坐标系中的表达式。

【解】 根据 1.3 题对 $\nabla \varphi$ 和 $\nabla \cdot \mathbf{A}$ 的表达式及 $\nabla^2 \varphi$ 的定义, 有

$$\nabla^2 \varphi = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \left[\frac{\partial}{\partial u_1} \left(\frac{h_2 h_3}{h_1} \frac{\partial \varphi}{\partial u_1} \right) + \frac{\partial}{\partial u_2} \left(\frac{h_3 h_1}{h_2} \frac{\partial \varphi}{\partial u_2} \right) + \frac{\partial}{\partial u_3} \left(\frac{h_1 h_2}{h_3} \frac{\partial \varphi}{\partial u_3} \right) \right]$$

而柱坐标系的标度因子、三个分坐标分量和三个基矢为

$$u_1 = r, u_2 = \phi, u_3 = z$$

$$h_1 = 1, h_2 = r, h_3 = 1$$

$$\mathbf{e}_1 = \mathbf{e}_r, \mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_\phi, \mathbf{e}_3 = \mathbf{e}_z$$

所以

$$\begin{aligned} \nabla^2 \varphi &= \frac{1}{r} \left[\frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial \varphi}{\partial r} \right) + \frac{\partial}{\partial \phi} \left(\frac{1}{r} \frac{\partial \varphi}{\partial \phi} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(r \frac{\partial \varphi}{\partial z} \right) \right] \\ &= \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial \varphi}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial \phi^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial z^2} \end{aligned}$$

在球坐标系中的标度因子、三个分坐标分量和三个基矢为

$$u_1 = r, u_2 = \theta, u_3 = \phi$$

$$h_1 = 1, h_2 = r, h_3 = r \sin \theta$$

$$\mathbf{e}_1 = \mathbf{e}_r, \mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_3 = \mathbf{e}_\phi$$

所以有

$$\begin{aligned} \nabla^2 \varphi &= \frac{1}{r^2 \sin \theta} \left[\frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \sin \theta \frac{\partial \varphi}{\partial r} \right) + \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} \right) + \frac{\partial}{\partial \phi} \left(\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial \varphi}{\partial \phi} \right) \right] \\ &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial \varphi}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial \phi^2} \end{aligned}$$

1.10 应用高斯公式证明

$$\int_V dV \nabla \times \mathbf{f} = \oint_S d\mathbf{S} \times \mathbf{f}$$

【证明】 设 $\mathbf{c}$ 为非零的任意常矢量, 用 $\mathbf{c}$ 左点乘方程的左边有

$$\mathbf{c} \cdot \int_V dV \nabla \times \mathbf{f} = \int_V dV [\mathbf{c} \cdot (\nabla \times \mathbf{f})] \quad (1)$$

由矢量分析公式

$$\nabla \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) = (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot \mathbf{B} - \mathbf{A} \cdot (\nabla \times \mathbf{B})$$

令(1)式中的 $f = A, c = B$, 有

$$\nabla \cdot (f \times c) = (\nabla \times f) \cdot c - f \cdot (\nabla \times c) = c \cdot (\nabla \times f)$$

因此(1)式右边为

$$\int_V dV [c \cdot (\nabla \times f)] = \int_V dV \nabla \cdot (f \times c)$$

又根据高斯公式有

$$\begin{aligned} \int_V dV \nabla \cdot (f \times c) &= \oint_S (f \times c) \cdot dS = \oint_S (f \times c) \cdot n dS \\ &= \oint_S c \cdot (n \times f) dS = c \cdot \oint_S dS \times f \end{aligned} \quad (2)$$

由(1)式和(2)式有

$$c \cdot \oint_V dV \nabla \times f = c \cdot \oint_S dS \times f$$

因为 c 为非零的任意常矢量, 所以得

$$\int_V dV \nabla \times f = \oint_S dS \times f$$

证毕。

1.11 应用斯托克斯公式证明:

$$(1) \int_S dS \times \nabla \varphi = \oint_L \varphi dl;$$

$$(2) \oint_L (a \times r) \cdot dl = 2 \int_S a \cdot dS, \text{ 式中 } a \text{ 为常矢量。}$$

【证明】 I. 设 c 为非零的任意常矢量, 令 $B = \varphi c$ 代入斯托克斯公式

$$\int_S \nabla \times B \cdot dS = \oint_L B \cdot dl \quad (1)$$

的左边, 利用矢量分析公式, 有

$$\begin{aligned} \int_S \nabla \times (\varphi a) \cdot dS &= \int_S [\nabla \varphi \times a + \varphi (\nabla \times a)] \cdot dS \\ &= \int_S \nabla \varphi \times a \cdot dS = - \int_S a \times \nabla \varphi \cdot dS \\ &= - \int_S a \cdot \nabla \varphi \times dS = \int_S a \cdot dS \times \nabla \varphi \\ &= a \cdot \int_S dS \times \nabla \varphi \end{aligned} \quad (2)$$

而(1)式的右边为

$$\oint_L \varphi a \cdot dl = a \cdot \oint_L \varphi dl \quad (3)$$

由(2)式和(3)式相等, 即(1)式方程的两边相等, 故有

$$a \cdot \left[\int_S dS \times \nabla \varphi - \oint_L \varphi dl \right] = 0 \quad (4)$$

因 a 为非零的任意常矢量, 故得

$$\int_S d\mathbf{S} \times \nabla \varphi = \oint_L \varphi d\mathbf{l} \quad (5)$$

证毕。

II. 根据矢量分析公式有

$$\begin{aligned} \nabla \times (\mathbf{a} \times \mathbf{r}) &= (\mathbf{r} \cdot \nabla) \mathbf{a} - (\mathbf{a} \cdot \nabla) \mathbf{r} + (\nabla \cdot \mathbf{r}) \mathbf{a} - (\nabla \cdot \mathbf{a}) \mathbf{r} \\ &= -\mathbf{a} + 3\mathbf{a} = 2\mathbf{a} \end{aligned} \quad (6)$$

令 $\mathbf{B} = \mathbf{a} \times \mathbf{r}$, 根据斯托克斯公式

$$\int_S \nabla \times \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = \oint_L \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} \quad (7)$$

有

$$\oint_L \mathbf{a} \times \mathbf{r} \cdot d\mathbf{l} = \int_S \nabla \times (\mathbf{a} \times \mathbf{r}) \cdot d\mathbf{S} = 2 \int_S \mathbf{a} \cdot d\mathbf{S} \quad (8)$$

证毕。

1.12 已知一个电荷系统的电偶极矩定义为

$$\mathbf{P}(t) = \int_V \rho(\mathbf{x}', t) \mathbf{x}' dV'$$

利用电荷守恒定律 $\nabla \cdot \mathbf{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$, 证明 $\mathbf{P}$ 的变化率为

$$\frac{d\mathbf{P}}{dt} = \int_V \mathbf{J}(\mathbf{x}', t) dV'$$

【证明】 电偶极子对时间的变化率为

$$\begin{aligned} \frac{d\mathbf{P}}{dt} &= \frac{d}{dt} \int_V \rho(\mathbf{r}', t) \mathbf{r}' dV' = \int_V \frac{\partial}{\partial t} [\rho(\mathbf{r}', t) \mathbf{r}'] dV' \\ &= \int_V \frac{\partial \rho(\mathbf{r}', t)}{\partial t} \mathbf{r}' dV' = \int_V [-\nabla' \cdot \mathbf{J}] \mathbf{r}' dV' \\ &= - \int_V (\nabla' \cdot \mathbf{J}) x' dV' \mathbf{e}_x - \int_V (\nabla' \cdot \mathbf{J}) y' dV' \mathbf{e}_y - \int_V (\nabla' \cdot \mathbf{J}) z' dV' \mathbf{e}_z \end{aligned} \quad (1)$$

其中第一项为

$$\begin{aligned} \int_V (\nabla' \cdot \mathbf{J}) x' dV' &= \int_V x' (\nabla' \cdot \mathbf{J}) dV' = \int_V [\nabla' \cdot (x' \mathbf{J}) - (\nabla' x') \cdot \mathbf{J}] dV' \\ &= \oint_S x' \mathbf{J} \cdot d\mathbf{S}' - \int_V J_x dV' \end{aligned} \quad (2)$$

式中封闭曲面 S 为电荷系统的边界面, 电流不能流出此边界面, 因此

$$\int_S x' \mathbf{J} \cdot d\mathbf{S}' = 0 \quad (3)$$

所以

$$\int_V (\nabla' \cdot \mathbf{J}) x' dV' = - \int_V J_x dV' \quad (4)$$

同理, 可得(1)式中的第二项和第三项为

$$\int_V (\nabla' \cdot \mathbf{J}) y' dV' = - \int_V J_y dV' \quad (5)$$

$$\int_V (\nabla' \cdot \mathbf{J}) z' dV' = - \int_V J_z dV' \quad (6)$$

于是

$$- \int_V (\nabla' \cdot \mathbf{J}) \mathbf{r}' dV' = - \int_V \mathbf{J} dV' \quad (7)$$

将(7)式代入(1)式即得

$$\frac{d\mathbf{P}}{dt} = \int_V \mathbf{J}(\mathbf{r}', t) dV' \quad (8)$$

证毕。

1.13 若 $\mathbf{m}$ 是常矢量, 证明除 $\mathbf{R} = 0$ 点以外, 矢量 $\mathbf{A} = \frac{\mathbf{m} \times \mathbf{R}}{R^3}$ 的旋度等于标量

$\varphi = \frac{\mathbf{m} \cdot \mathbf{R}}{R^3}$ 的梯度的负值, 即

$$\nabla \times \mathbf{A} = -\nabla \varphi \quad (R \neq 0)$$

其中 R 为坐标原点到场点的距离, $\mathbf{R}$ 方向由原点指向场点。

【证明】 因为 $\nabla \frac{1}{R} = -\frac{\mathbf{R}}{R^3}$, 所以有

$$\nabla \times \mathbf{A} = \nabla \times \left(\frac{\mathbf{m} \times \mathbf{R}}{R^3} \right) = -\nabla \times \left[\mathbf{m} \times \left(\nabla \frac{1}{R} \right) \right] = \nabla \times \left[\left(\nabla \frac{1}{R} \right) \times \mathbf{m} \right]$$

利用矢量公式[数学附录(1.28)]有

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{A} &= (\nabla \cdot \mathbf{m}) \nabla \left(\frac{1}{R} \right) + (\mathbf{m} \cdot \nabla) \nabla \frac{1}{R} - \left[\nabla \cdot \left(\nabla \frac{1}{R} \right) \right] \mathbf{m} - \left[\left(\nabla \frac{1}{R} \right) \cdot \nabla \right] \mathbf{m} \\ &= (\mathbf{m} \cdot \nabla) \nabla \frac{1}{R} - \left[\nabla^2 \frac{1}{R} \right] \mathbf{m} \end{aligned} \quad (1)$$

(1)式中

$$\begin{aligned} \nabla^2 \frac{1}{R} &= \sum_{i=1}^3 \frac{\partial^2}{\partial x_i^2} \frac{1}{R} = \sum_{i=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \left[-\frac{1}{R^2} \frac{\partial R}{\partial x_i} \right] = - \sum_{i=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \left[\frac{x_i}{R^3} \right] \\ &= - \sum_{i=1}^3 \left[\frac{1}{R^3} - \frac{3x_i}{R^4} \frac{\partial R}{\partial x_i} \right] = -\frac{3}{R^3} + \frac{3R^2}{R^5} = 0 \end{aligned} \quad (2)$$

将(2)式代入(1)式有

$$\nabla \times \mathbf{A} = (\mathbf{m} \cdot \nabla) \nabla \frac{1}{R} \quad (\mathbf{R} \neq 0) \quad (3)$$

又因为

$$\begin{aligned} \nabla \varphi &= \nabla \left(\frac{\mathbf{m} \cdot \mathbf{R}}{R^3} \right) = -\nabla \left[\mathbf{m} \cdot \left(\nabla \frac{1}{R} \right) \right] \\ &= -\mathbf{m} \times \left[\nabla \times \left(\nabla \frac{1}{R} \right) \right] - \left(\nabla \frac{1}{R} \right) \times (\nabla \times \mathbf{m}) - (\mathbf{m} \cdot \nabla) \nabla \frac{1}{R} - \left[\left(\nabla \frac{1}{R} \right) \cdot \nabla \right] \mathbf{m} \\ &= -(\mathbf{m} \cdot \nabla) \nabla \frac{1}{R} \end{aligned} \quad (4)$$

比较(3)式和(4)式得

$$\nabla \times \mathbf{A} = -\nabla \varphi \quad (\mathbf{R} \neq 0) \quad (5)$$

证毕。

1.14 证明均匀介质内部的体极化电荷密度 ρ_p 总是等于体自由电荷密度的 $-\left(1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon}\right)$ 倍。

【证明】 因为

$$\rho_p = -\nabla \cdot \mathbf{P} \quad (1)$$

$$\mathbf{P} = \chi_e \epsilon_0 \mathbf{E} \quad (2)$$

所以

$$\begin{aligned} \rho_p &= -\nabla \cdot \mathbf{P} = -\nabla \cdot (\chi_e \epsilon_0 \mathbf{E}) = -\nabla \cdot [(\epsilon - \epsilon_0) \mathbf{E}] \\ &= \left(\frac{\epsilon_0}{\epsilon} - 1\right) \nabla \cdot \mathbf{D} = \left(\frac{\epsilon_0}{\epsilon} - 1\right) \rho = -\left(1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon}\right) \rho \end{aligned} \quad (3)$$

证毕。

1.15 在恒定电流情况下,证明均匀介质内部的磁化电流密度 $\mathbf{J}_m$ 总是等于自由电流密度的 $\left(\frac{\mu}{\mu_0} - 1\right)$ 倍。

【证明】 因为

$$\mathbf{H} = \frac{\mathbf{B}}{\mu_0} - \mathbf{M} \quad (1)$$

所以两边取旋度有

$$\nabla \times \mathbf{H} = \nabla \times \left(\frac{\mathbf{B}}{\mu_0} - \mathbf{M}\right) = \frac{1}{\mu_0} \nabla \times \mathbf{B} - \nabla \times \mathbf{M} \quad (2)$$

因为

$$\nabla \times \mathbf{H} = \mathbf{J}_f + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} = \mathbf{J}_f \quad (3)$$

$$\mathbf{J}_m = \nabla \times \mathbf{M} \quad (4)$$

所以,将(3)式和(4)式代入(2)式有

$$\mathbf{J}_f = \frac{\mu}{\mu_0} \nabla \times \mathbf{H} - \mathbf{J}_m = \frac{\mu}{\mu_0} \mathbf{J}_f - \mathbf{J}_m \quad (5)$$

即

$$\mathbf{J}_m = \left(\frac{\mu}{\mu_0} - 1\right) \mathbf{J}_f \quad (6)$$

证毕。

1.16 有一内外半径分别为 r_1 和 r_2 的空心介质球,介质的电容率为 ϵ 。使介质内均匀带静止自由电荷,其体密度为 ρ_f ,试求:

(1) 空间各点的电场;

(2) 极化体电荷和极化面电荷分布。