

# 第一章习题及解答

1.1 给定三个矢量  $\mathbf{A}$ 、 $\mathbf{B}$  和  $\mathbf{C}$  如下:

$$\mathbf{A} = \mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y 2 - \mathbf{e}_z 3$$

$$\mathbf{B} = -\mathbf{e}_y 4 + \mathbf{e}_z$$

$$\mathbf{C} = \mathbf{e}_x 5 - \mathbf{e}_z 2$$

求: (1)  $a_A$ ; (2)  $|\mathbf{A} - \mathbf{B}|$ ; (3)  $\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}$ ; (4)  $\theta_{AB}$ ; (5)  $\mathbf{A}$  在  $\mathbf{B}$  上的分量; (6)  $\mathbf{A} \times \mathbf{C}$ ;

(7)  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C})$  和  $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$ ; (8)  $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \times \mathbf{C}$  和  $\mathbf{A} \times (\mathbf{B} \times \mathbf{C})$ 。

解 (1)  $a_A = \frac{|\mathbf{A}|}{|\mathbf{A}|} = \frac{\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y 2 - \mathbf{e}_z 3}{\sqrt{1^2 + 2^2 + (-3)^2}} = \mathbf{e}_x \frac{1}{\sqrt{14}} + \mathbf{e}_y \frac{2}{\sqrt{14}} - \mathbf{e}_z \frac{3}{\sqrt{14}}$

(2)  $|\mathbf{A} - \mathbf{B}| = |(\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y 2 - \mathbf{e}_z 3) - (-\mathbf{e}_y 4 + \mathbf{e}_z)| = |\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y 6 - \mathbf{e}_z 4| = \sqrt{53}$

(3)  $\mathbf{A} \cdot \mathbf{B} = (\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y 2 - \mathbf{e}_z 3) \cdot (-\mathbf{e}_y 4 + \mathbf{e}_z) = -11$

(4) 由  $\cos \theta_{AB} = \frac{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}}{|\mathbf{A}| |\mathbf{B}|} = \frac{-11}{\sqrt{14} \times \sqrt{17}} = -\frac{11}{\sqrt{238}}$ , 得  $\theta_{AB} = \cos^{-1}(-\frac{11}{\sqrt{238}}) = 135.5^\circ$

(5)  $\mathbf{A}$  在  $\mathbf{B}$  上的分量  $A_B = |\mathbf{A}| \cos \theta_{AB} = \frac{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}}{|\mathbf{B}|} = -\frac{11}{\sqrt{17}}$

(6)  $\mathbf{A} \times \mathbf{C} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ 1 & 2 & -3 \\ 5 & 0 & -2 \end{vmatrix} = -\mathbf{e}_x 4 - \mathbf{e}_y 13 - \mathbf{e}_z 10$

(7) 由于  $\mathbf{B} \times \mathbf{C} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ 0 & -4 & 1 \\ 5 & 0 & -2 \end{vmatrix} = \mathbf{e}_x 8 + \mathbf{e}_y 5 + \mathbf{e}_z 20$

$$\mathbf{A} \times \mathbf{B} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ 1 & 2 & -3 \\ 0 & -4 & 1 \end{vmatrix} = -\mathbf{e}_x 10 - \mathbf{e}_y 1 - \mathbf{e}_z 4$$

所以  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y 2 - \mathbf{e}_z 3) \cdot (\mathbf{e}_x 8 + \mathbf{e}_y 5 + \mathbf{e}_z 20) = -42$

$(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C} = (-\mathbf{e}_x 10 - \mathbf{e}_y 1 - \mathbf{e}_z 4) \cdot (\mathbf{e}_x 5 - \mathbf{e}_z 2) = -42$

(8)  $(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \times \mathbf{C} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ -10 & -1 & -4 \\ 5 & 0 & -2 \end{vmatrix} = \mathbf{e}_x 2 - \mathbf{e}_y 40 + \mathbf{e}_z 5$

$$A \times (B \times C) = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ 1 & 2 & -3 \\ 8 & 5 & 20 \end{vmatrix} = \mathbf{e}_x 55 - \mathbf{e}_y 44 - \mathbf{e}_z 11$$

1.2 三角形的三个顶点为  $P_1(0,1,-2)$ 、 $P_2(4,1,-3)$  和  $P_3(6,2,5)$ 。

(1) 判断  $\Delta P_1 P_2 P_3$  是否为一直角三角形；

(2) 求三角形的面积。

解 (1) 三个顶点  $P_1(0,1,-2)$ 、 $P_2(4,1,-3)$  和  $P_3(6,2,5)$  的位置矢量分别为

$$\mathbf{r}_1 = \mathbf{e}_y - \mathbf{e}_z 2, \quad \mathbf{r}_2 = \mathbf{e}_x 4 + \mathbf{e}_y - \mathbf{e}_z 3, \quad \mathbf{r}_3 = \mathbf{e}_x 6 + \mathbf{e}_y 2 + \mathbf{e}_z 5$$

$$\text{则} \quad \mathbf{R}_{12} = \mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1 = \mathbf{e}_x 4 - \mathbf{e}_z, \quad \mathbf{R}_{23} = \mathbf{r}_3 - \mathbf{r}_2 = \mathbf{e}_x 2 + \mathbf{e}_y + \mathbf{e}_z 8,$$

$$\mathbf{R}_{31} = \mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_3 = -\mathbf{e}_x 6 - \mathbf{e}_y - \mathbf{e}_z 7$$

由此可见

$$\mathbf{R}_{12} \cdot \mathbf{R}_{23} = (\mathbf{e}_x 4 - \mathbf{e}_z) \cdot (\mathbf{e}_x 2 + \mathbf{e}_y + \mathbf{e}_z 8) = 0$$

故  $\Delta P_1 P_2 P_3$  为一直角三角形。

$$(2) \text{ 三角形的面积 } S = \frac{1}{2} |\mathbf{R}_{12} \times \mathbf{R}_{23}| = \frac{1}{2} |\mathbf{R}_{12}| \times |\mathbf{R}_{23}| = \frac{1}{2} \sqrt{17} \times \sqrt{69} = 17.13$$

1.3 求  $P'(-3,1,4)$  点到  $P(2,-2,3)$  点的距离矢量  $\mathbf{R}$  及  $\mathbf{R}$  的方向。

$$\text{解} \quad \mathbf{r}_{P'} = -\mathbf{e}_x 3 + \mathbf{e}_y + \mathbf{e}_z 4, \quad \mathbf{r}_P = \mathbf{e}_x 2 - \mathbf{e}_y 2 + \mathbf{e}_z 3,$$

$$\text{则} \quad \mathbf{R}_{P'P} = \mathbf{r}_P - \mathbf{r}_{P'} = \mathbf{e}_x 5 - \mathbf{e}_y 3 - \mathbf{e}_z$$

且  $\mathbf{R}_{P'P}$  与  $x$ 、 $y$ 、 $z$  轴的夹角分别为

$$\phi_x = \cos^{-1} \left( \frac{\mathbf{e}_x \cdot \mathbf{R}_{P'P}}{|\mathbf{R}_{P'P}|} \right) = \cos^{-1} \left( \frac{5}{\sqrt{35}} \right) = 32.31^\circ$$

$$\phi_y = \cos^{-1} \left( \frac{\mathbf{e}_y \cdot \mathbf{R}_{P'P}}{|\mathbf{R}_{P'P}|} \right) = \cos^{-1} \left( \frac{-3}{\sqrt{35}} \right) = 120.47^\circ$$

$$\phi_z = \cos^{-1} \left( \frac{\mathbf{e}_z \cdot \mathbf{R}_{P'P}}{|\mathbf{R}_{P'P}|} \right) = \cos^{-1} \left( -\frac{1}{\sqrt{35}} \right) = 99.73^\circ$$

1.4 给定两矢量  $\mathbf{A} = \mathbf{e}_x 2 + \mathbf{e}_y 3 - \mathbf{e}_z 4$  和  $\mathbf{B} = \mathbf{e}_x 4 - \mathbf{e}_y 5 + \mathbf{e}_z 6$ ，求它们之间的夹角和  $\mathbf{A}$  在  $\mathbf{B}$  上的分量。

$$\text{解} \quad \mathbf{A} \text{ 与 } \mathbf{B} \text{ 之间的夹角为 } \theta_{AB} = \cos^{-1} \left( \frac{\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}}{|\mathbf{A}| |\mathbf{B}|} \right) = \cos^{-1} \left( \frac{-31}{\sqrt{29} \times \sqrt{77}} \right) = 131^\circ$$

$$\mathbf{A} \text{ 在 } \mathbf{B} \text{ 上的分量为 } A_B = \mathbf{A} \cdot \frac{\mathbf{B}}{|\mathbf{B}|} = \frac{-31}{\sqrt{77}} = -3.532$$

1.5 给定两矢量  $\mathbf{A} = \mathbf{e}_x 2 + \mathbf{e}_y 3 - \mathbf{e}_z 4$  和  $\mathbf{B} = -\mathbf{e}_x 6 - \mathbf{e}_y 4 + \mathbf{e}_z$ ，求  $\mathbf{A} \times \mathbf{B}$  在  $\mathbf{C} = \mathbf{e}_x - \mathbf{e}_y + \mathbf{e}_z$  上的分量。

$$\text{解 } A \times B = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ 2 & 3 & -4 \\ -6 & -4 & 1 \end{vmatrix} = -\mathbf{e}_x 13 + \mathbf{e}_y 22 + \mathbf{e}_z 10$$

所以  $A \times B$  在  $C$  上的分量为  $(A \times B)_C = \frac{(A \times B) \cdot C}{|C|} = -\frac{25}{\sqrt{3}} = -14.43$

1.6 证明: 如果  $A \cdot B = A \cdot C$  和  $A \times B = A \times C$ , 则  $B = C$ ;

解 由  $A \times B = A \times C$ , 则有  $A \times (A \times B) = A \times (A \times C)$ , 即

$$(A \cdot B)A - (A \cdot A)B = (A \cdot C)A - (A \cdot A)C$$

由于  $A \cdot B = A \cdot C$ , 于是得到  $(A \cdot A)B = (A \cdot A)C$

故  $B = C$

1.7 如果给定一未知矢量与一已知矢量的标量积和矢量积, 那么便可以确定该未知矢量。设  $A$  为一已知矢量,  $p = A \cdot X$  而  $P = A \times X$ ,  $p$  和  $P$  已知, 试求  $X$ 。

解 由  $P = A \times X$ , 有

$$A \times P = A \times (A \times X) = (A \cdot X)A - (A \cdot A)X = pA - (A \cdot A)X$$

故得

$$X = \frac{pA - A \times P}{A \cdot A}$$

1.8 在圆柱坐标中, 一点的位置由  $(4, \frac{2\pi}{3}, 3)$  定出, 求该点在: (1) 直角坐标中的坐标;

(2) 球坐标中的坐标。

解 (1) 在直角坐标系中  $x = 4 \cos(2\pi/3) = -2$ 、 $y = 4 \sin(2\pi/3) = 2\sqrt{3}$ 、 $z = 3$

故该点的直角坐标为  $(-2, 2\sqrt{3}, 3)$ 。

(2) 在球坐标系中  $r = \sqrt{4^2 + 3^2} = 5$ 、 $\theta = \tan^{-1}(4/3) = 53.1^\circ$ 、 $\phi = 2\pi/3 = 120^\circ$

故该点的球坐标为  $(5, 53.1^\circ, 120^\circ)$

1.9 用球坐标表示的场  $E = \mathbf{e}_r \frac{25}{r^2}$ ,

(1) 求在直角坐标中点  $(-3, 4, -5)$  处的  $|E|$  和  $E_x$ ;

(2) 求在直角坐标中点  $(-3, 4, -5)$  处  $E$  与矢量  $B = \mathbf{e}_x 2 - \mathbf{e}_y 2 + \mathbf{e}_z$  构成的夹角。

解 (1) 在直角坐标中点  $(-3, 4, -5)$  处,  $r^2 = (-3)^2 + 4^2 + (-5)^2 = 50$ , 故

$$|E| = \left| \mathbf{e}_r \frac{25}{r^2} \right| = \frac{1}{2}$$

$$E_x = \mathbf{e}_x \cdot E = |E| \cos \theta_{rx} = \frac{1}{2} \times \frac{-3}{5\sqrt{2}} = -\frac{3\sqrt{2}}{20}$$

(2) 在直角坐标中点  $(-3, 4, -5)$  处,  $r = -\mathbf{e}_x 3 + \mathbf{e}_y 4 - \mathbf{e}_z 5$ , 所以

$$E = \frac{25}{r^2} = \frac{25r}{r^3} = \frac{-\mathbf{e}_x 3 + \mathbf{e}_y 4 - \mathbf{e}_z 5}{10\sqrt{2}}$$

故  $E$  与  $B$  构成的夹角为  $\theta_{EB} = \cos^{-1} \left( \frac{E \cdot B}{|E| \cdot |B|} \right) = \cos^{-1} \left( -\frac{19/(10\sqrt{2})}{3/2} \right) = 153.6^\circ$

**1.10** 球坐标中两个点  $(r_1, \theta_1, \phi_1)$  和  $(r_2, \theta_2, \phi_2)$  定出两个位置矢量  $\mathbf{R}_1$  和  $\mathbf{R}_2$ 。证明  $\mathbf{R}_1$  和  $\mathbf{R}_2$  间夹角的余弦为

$$\cos \gamma = \cos \theta_1 \cos \theta_2 + \sin \theta_1 \sin \theta_2 \cos(\phi_1 - \phi_2)$$

解 由  $\mathbf{R}_1 = \mathbf{e}_x r_1 \sin \theta_1 \cos \phi_1 + \mathbf{e}_y r_1 \sin \theta_1 \sin \phi_1 + \mathbf{e}_z r_1 \cos \theta_1$

$$\mathbf{R}_2 = \mathbf{e}_x r_2 \sin \theta_2 \cos \phi_2 + \mathbf{e}_y r_2 \sin \theta_2 \sin \phi_2 + \mathbf{e}_z r_2 \cos \theta_2$$

得到  $\cos \gamma = \frac{\mathbf{R}_1 \cdot \mathbf{R}_2}{|\mathbf{R}_1| |\mathbf{R}_2|} =$

$$\sin \theta_1 \cos \phi_1 \sin \theta_2 \cos \phi_2 + \sin \theta_1 \sin \phi_1 \sin \theta_2 \sin \phi_2 + \cos \theta_1 \cos \theta_2 =$$

$$\sin \theta_1 \sin \theta_2 (\cos \phi_1 \cos \phi_2 + \sin \phi_1 \sin \phi_2) + \cos \theta_1 \cos \theta_2 =$$

$$\sin \theta_1 \sin \theta_2 \cos(\phi_1 - \phi_2) + \cos \theta_1 \cos \theta_2$$

**1.11** 一球面  $S$  的半径为 5，球心在原点上，计算： $\oint_S (\mathbf{e}_r 3 \sin \theta) \cdot d\mathbf{S}$  的值。

解  $\oint_S (\mathbf{e}_r 3 \sin \theta) \cdot d\mathbf{S} = \oint_S (\mathbf{e}_r 3 \sin \theta) \cdot \mathbf{e}_r dS = \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^\pi 3 \sin \theta \times 5^2 \sin \theta d\theta = 75\pi^2$

**1.12** 在由  $r=5$ 、 $z=0$  和  $z=4$  围成的圆柱形区域，对矢量  $\mathbf{A} = \mathbf{e}_r r^2 + \mathbf{e}_z 2z$  验证散度定理。

解 在圆柱坐标系中  $\nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (rr^2) + \frac{\partial}{\partial z} (2z) = 3r + 2$

所以  $\int_\tau \nabla \cdot \mathbf{A} d\tau = \int_0^4 dz \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^5 (3r + 2)r dr = 1200\pi$

又  $\oint_S \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} = \oint_S (\mathbf{e}_r r^2 + \mathbf{e}_z 2z) \cdot (\mathbf{e}_r dS_r + \mathbf{e}_\phi dS_\phi + \mathbf{e}_z dS_z) =$

$$\int_0^4 \int_0^{2\pi} 5^2 \times 5 d\phi dz + \int_0^5 \int_0^{2\pi} 2 \times 4r dr d\phi = 1200\pi$$

故有  $\int_\tau \nabla \cdot \mathbf{A} d\tau = 1200\pi = \oint_S \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S}$

**1.13** 求 (1) 矢量  $\mathbf{A} = \mathbf{e}_x x^2 + \mathbf{e}_y x^2 y^2 + \mathbf{e}_z 24x^2 y^2 z^3$  的散度；(2) 求  $\nabla \cdot \mathbf{A}$  对中心在原点的一个单位立方体的积分；(3) 求  $\mathbf{A}$  对此立方体表面的积分，验证散度定理。

解 (1)  $\nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{\partial(x^2)}{\partial x} + \frac{\partial(x^2 y^2)}{\partial y} + \frac{\partial(24x^2 y^2 z^3)}{\partial z} = 2x + 2x^2 y + 72x^2 y^2 z^2$

(2)  $\nabla \cdot \mathbf{A}$  对中心在原点的一个单位立方体的积分为

$$\int_\tau \nabla \cdot \mathbf{A} d\tau = \int_{-1/2}^{1/2} \int_{-1/2}^{1/2} \int_{-1/2}^{1/2} (2x + 2x^2 y + 72x^2 y^2 z^2) dx dy dz = \frac{1}{24}$$

(3)  $\mathbf{A}$  对此立方体表面的积分

$$\oint_S \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} = \int_{-1/2}^{1/2} \int_{-1/2}^{1/2} \left(\frac{1}{2}\right)^2 dy dz - \int_{-1/2}^{1/2} \int_{-1/2}^{1/2} \left(-\frac{1}{2}\right)^2 dy dz +$$

$$\int_{-1/2}^{1/2} \int_{-1/2}^{1/2} 2x^2 \left(\frac{1}{2}\right)^2 dx dz - \int_{-1/2}^{1/2} \int_{-1/2}^{1/2} 2x^2 \left(-\frac{1}{2}\right)^2 dx dz + \\ \int_{-1/2}^{1/2} \int_{-1/2}^{1/2} 24x^2 y^2 \left(\frac{1}{2}\right)^3 dx dy - \int_{-1/2}^{1/2} \int_{-1/2}^{1/2} 24x^2 y^2 \left(-\frac{1}{2}\right)^3 dx dy = \frac{1}{24}$$

故有 
$$\int_{\tau} \nabla \cdot \mathbf{A} d\tau = \frac{1}{24} = \oint_S \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S}$$

**1.14** 计算矢量  $\mathbf{r}$  对一个球心在原点、半径为  $a$  的球表面的积分，并求  $\nabla \cdot \mathbf{r}$  对球体积的积分。

解 
$$\oint_S \mathbf{r} \cdot d\mathbf{S} = \oint_S \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_r dS = \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^{\pi} aa^2 \sin \theta d\theta = 4\pi a^3$$

又在球坐标系中， $\nabla \cdot \mathbf{r} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r}(r^2 r) = 3$ ，所以

$$\int_{\tau} \nabla \cdot \mathbf{r} d\tau = \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \int_0^a 3r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi = 4\pi a^3$$

**1.15** 求矢量  $\mathbf{A} = \mathbf{e}_x x + \mathbf{e}_y y^2 + \mathbf{e}_z y^2 z$  沿  $xy$  平面上的一个边长为 2 的正方形回路的线积分，此正方形的两边分别与  $x$  轴和  $y$  轴相重合。再求  $\nabla \times \mathbf{A}$  对此回路所包围的曲面积分，验证斯托克斯定理。

解 
$$\oint_C \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = \int_0^2 x dx - \int_0^2 x dx + \int_0^2 2^2 dy - \int_0^2 0 dy = 8$$

又 
$$\nabla \times \mathbf{A} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ x & y^2 & y^2 z \end{vmatrix} = \mathbf{e}_x 2yz + \mathbf{e}_z 2x$$

所以 
$$\int_S \nabla \times \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} = \int_0^2 \int_0^2 (\mathbf{e}_x 2yz + \mathbf{e}_z 2x) \cdot \mathbf{e}_z dx dy = 8$$

故有 
$$\oint_C \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = 8 = \int_S \nabla \times \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S}$$

**1.16** 求矢量  $\mathbf{A} = \mathbf{e}_x x + \mathbf{e}_y xy^2$  沿圆周  $x^2 + y^2 = a^2$  的线积分，再计算  $\nabla \times \mathbf{A}$  对此圆面积的积分。

解 
$$\oint_C \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = \oint_C x dx + xy^2 dy = \int_0^{2\pi} (-a^2 \cos \phi \sin \phi + a^4 \cos^2 \phi \sin^2 \phi) d\phi = \frac{\pi a^4}{4}$$

$$\int_S \nabla \times \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} = \int_S \mathbf{e}_z \left( \frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \right) \cdot \mathbf{e}_z dS = \int_S y^2 dS = \int_0^a \int_0^{2\pi} r^2 \sin^2 \phi r d\phi dr = \frac{\pi a^4}{4}$$

**1.17** 证明：(1)  $\nabla \cdot \mathbf{R} = 3$ ；(2)  $\nabla \times \mathbf{R} = \mathbf{0}$ ；(3)  $\nabla(\mathbf{A} \cdot \mathbf{R}) = \mathbf{A}$ 。其中  $\mathbf{R} = \mathbf{e}_x x + \mathbf{e}_y y + \mathbf{e}_z z$ ， $\mathbf{A}$  为一常矢量。

解 (1)  $\nabla \cdot \mathbf{R} = \frac{\partial x}{\partial x} + \frac{\partial y}{\partial y} + \frac{\partial z}{\partial z} = 3$

(2)  $\nabla \times \mathbf{R} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ x & y & y \end{vmatrix} = \mathbf{0}$

(3) 设  $\mathbf{A} = \mathbf{e}_x A_x + \mathbf{e}_y A_y + \mathbf{e}_z A_z$ , 则  $\mathbf{A} \cdot \mathbf{R} = A_x x + A_y y + A_z z$ , 故

$$\begin{aligned} \nabla(\mathbf{A} \cdot \mathbf{R}) &= \mathbf{e}_x \frac{\partial}{\partial x} (A_x x + A_y y + A_z z) + \mathbf{e}_y \frac{\partial}{\partial y} (A_x x + A_y y + A_z z) + \\ &\quad \mathbf{e}_z \frac{\partial}{\partial z} (A_x x + A_y y + A_z z) = \mathbf{e}_x A_x + \mathbf{e}_y A_y + \mathbf{e}_z A_z = \mathbf{A} \end{aligned}$$

1.18 一径向矢量场  $\mathbf{F} = \mathbf{e}_r f(r)$  表示, 如果  $\nabla \cdot \mathbf{F} = 0$ , 那么函数  $f(r)$  会有什么特点呢?

解 在圆柱坐标系中, 由  $\nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{1}{r} \frac{d}{dr} [r f(r)] = 0$

可得到

$$f(r) = \frac{C}{r} \quad C \text{ 为任意常数。}$$

在球坐标系中, 由  $\nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} [r^2 f(r)] = 0$

可得到

$$f(r) = \frac{C}{r^2}$$

1.19 给定矢量函数  $\mathbf{E} = \mathbf{e}_x y + \mathbf{e}_y x$ , 试求从点  $P_1(2, 1, -1)$  到点  $P_2(8, 2, -1)$  的线积分

$\int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$ : (1) 沿抛物线  $x = y^2$ ; (2) 沿连接该两点的直线。这个  $\mathbf{E}$  是保守场吗?

解 (1)  $\int_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_C E_x dx + E_y dy = \int_C y dx + x dy =$   
 $\int_1^2 y d(2y^2) + 2y^2 dy = \int_1^2 6y^2 dy = 14$

(2) 连接点  $P_1(2, 1, -1)$  到点  $P_2(8, 2, -1)$  直线方程为

$$\frac{x-2}{y-1} = \frac{x-8}{y-2} \quad \text{即} \quad x - 6y + 4 = 0$$

故  $\int_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_C E_x dx + E_y dy = \int_1^2 y d(6y-4) + (6y-4) dy = \int_1^2 (12y-4) dy = 14$

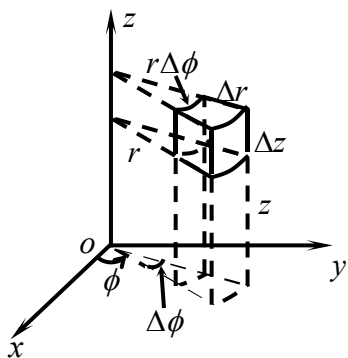
由此可见积分与路径无关, 故是保守场。

1.20 求标量函数  $\Psi = x^2 yz$  的梯度及  $\Psi$  在一个指定方向的方向导数, 此方向由单位矢量

$\mathbf{e}_x \frac{3}{\sqrt{50}} + \mathbf{e}_y \frac{4}{\sqrt{50}} + \mathbf{e}_z \frac{5}{\sqrt{50}}$  定出; 求  $(2, 3, 1)$  点的方向导数值。

解

$$\begin{aligned}\nabla \Psi &= \mathbf{e}_x \frac{\partial}{\partial x}(x^2 yz) + \mathbf{e}_y \frac{\partial}{\partial y}(x^2 yz) + \mathbf{e}_z \frac{\partial}{\partial z}(x^2 yz) = \\ &\mathbf{e}_x 2xyz + \mathbf{e}_y x^2 z + \mathbf{e}_z x^2 y\end{aligned}$$



题 1.21 图

故沿方向  $\mathbf{e}_l = \mathbf{e}_x \frac{3}{\sqrt{50}} + \mathbf{e}_y \frac{4}{\sqrt{50}} + \mathbf{e}_z \frac{5}{\sqrt{50}}$  的方向导数为

$$\frac{\partial \Psi}{\partial l} = \nabla \Psi \cdot \mathbf{e}_l = \frac{6xyz}{\sqrt{50}} + \frac{4x^2 z}{\sqrt{50}} + \frac{5x^2 y}{\sqrt{50}}$$

点 (2, 3, 1) 处沿  $\mathbf{e}_l$  的方向导数值为

$$\frac{\partial \Psi}{\partial l} = \frac{36}{\sqrt{50}} + \frac{16}{\sqrt{50}} + \frac{60}{\sqrt{50}} = \frac{112}{\sqrt{50}}$$

1.21 试采用与推导直角坐标中

$\nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$  相似的方法推导圆柱坐标下的公式

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r}(rA_r) + \frac{\partial A_\phi}{r\partial\phi} + \frac{\partial A_z}{\partial z}.$$

解 在圆柱坐标中, 取小体积元如题 1.21 图所示。矢量场  $\mathbf{A}$  沿  $\mathbf{e}_r$  方向穿出该六面体的表面的通量为

$$\Psi_r = \int_{\phi}^{\phi+\Delta\phi} \int_z^{z+\Delta z} A_r|_{r+\Delta r} (r+\Delta r) dr d\phi - \int_{\phi}^{\phi+\Delta\phi} \int_z^{z+\Delta z} A_r|_r r dr d\phi \approx$$

$$[(r+\Delta r)A_r(r+\Delta r, \phi, z) - rA_r(r, \phi, z)]\Delta\phi\Delta z \approx \frac{\partial(rA_r)}{\partial r} \Delta r \Delta\phi\Delta z = \frac{1}{r} \frac{\partial(rA_r)}{\partial r} \Delta\tau$$

同理

$$\Psi_\phi = \int_r^{r+\Delta r} \int_z^{z+\Delta z} A_\phi|_{\phi+\Delta\phi} dr dz - \int_r^{r+\Delta r} \int_z^{z+\Delta z} A_\phi|_\phi dr dz \approx$$

$$[A_\phi(r, \phi+\Delta\phi, z) - A_\phi(r, \phi, z)]\Delta r \Delta z \approx \frac{\partial A_\phi}{\partial\phi} \Delta r \Delta\phi\Delta z = \frac{\partial A_\phi}{r\partial\phi} \Delta\tau$$

$$\Psi_z = \int_r^{r+\Delta r} \int_\phi^{\phi+\Delta\phi} A_z|_{z+\Delta z} r dr d\phi - \int_r^{r+\Delta r} \int_\phi^{\phi+\Delta\phi} A_z|_z r dr d\phi \approx$$

$$[A_z(r, \phi, z+\Delta z) - A_z(r, \phi, z)]r\Delta r \Delta\phi\Delta z \approx \frac{\partial A_z}{\partial z} r\Delta r \Delta\phi\Delta z = \frac{\partial A_z}{\partial z} \Delta\tau$$

因此, 矢量场  $\mathbf{A}$  穿出该六面体的表面的通量为

$$\Psi = \Psi_r + \Psi_\phi + \Psi_z \approx \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial(rA_r)}{\partial r} + \frac{\partial A_\phi}{r\partial\phi} + \frac{\partial A_z}{\partial z} \right] \Delta\tau$$

故得到圆柱坐标下的散度表达式  $\nabla \cdot \mathbf{A} = \lim_{\Delta\tau \rightarrow 0} \frac{\Psi}{\Delta\tau} = \frac{1}{r} \frac{\partial(rA_r)}{\partial r} + \frac{\partial A_\phi}{r\partial\phi} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$

1.22 方程  $u = \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2}$  给出一椭球族。求椭球表面上任意点的单位法向矢量。

解 由于

$$\nabla u = \mathbf{e}_x \frac{2x}{a^2} + \mathbf{e}_y \frac{2y}{b^2} + \mathbf{e}_z \frac{2z}{c^2}$$

$$|\nabla u| = 2\sqrt{\left(\frac{x}{a^2}\right)^2 + \left(\frac{y}{b^2}\right)^2 + \left(\frac{z}{c^2}\right)^2}$$

故椭球表面上任意点的单位法向矢量为

$$\mathbf{n} = \frac{\nabla u}{|\nabla u|} = \left( \mathbf{e}_x \frac{x}{a^2} + \mathbf{e}_y \frac{y}{b^2} + \mathbf{e}_z \frac{z}{c^2} \right) / \sqrt{\left(\frac{x}{a^2}\right)^2 + \left(\frac{y}{b^2}\right)^2 + \left(\frac{z}{c^2}\right)^2}$$

1.23 现有三个矢量  $\mathbf{A}$ 、 $\mathbf{B}$ 、 $\mathbf{C}$  为

$$\mathbf{A} = \mathbf{e}_r \sin \theta \cos \phi + \mathbf{e}_\theta \cos \theta \cos \phi - \mathbf{e}_\phi \sin \phi$$

$$\mathbf{B} = \mathbf{e}_r z^2 \sin \phi + \mathbf{e}_\phi z^2 \cos \phi + \mathbf{e}_z 2rz \sin \phi$$

$$\mathbf{C} = \mathbf{e}_x (3y^2 - 2x) + \mathbf{e}_y x^2 + \mathbf{e}_z 2z$$

(1) 哪些矢量可以由一个标量函数的梯度表示? 哪些矢量可以由一个矢量函数的旋度表示?

(2) 求出这些矢量的源分布。

解 (1) 在球坐标系中

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{A} &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 A_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta A_\theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi} = \\ &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 \sin \theta \cos \phi) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta \cos \theta \cos \phi) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \phi} (-\sin \phi) = \\ &= \frac{2}{r} \sin \theta \cos \phi + \frac{\cos \phi}{r \sin \theta} - \frac{2 \sin \theta \cos \phi}{r} - \frac{\cos \phi}{r \sin \theta} = 0 \end{aligned}$$

$$\nabla \times \mathbf{A} = \frac{1}{r^2 \sin \theta} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_r & r\mathbf{e}_\theta & r \sin \theta \mathbf{e}_\phi \\ \frac{\partial}{\partial r} & \frac{\partial}{\partial \theta} & \frac{\partial}{\partial \phi} \\ A_r & rA_\theta & r \sin \theta A_\phi \end{vmatrix} =$$

$$\frac{1}{r^2 \sin \theta} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_r & r\mathbf{e}_\theta & r \sin \theta \mathbf{e}_\phi \\ \frac{\partial}{\partial r} & \frac{\partial}{\partial \theta} & \frac{\partial}{\partial \phi} \\ \sin \theta \cos \phi & r \cos \theta \cos \phi & -r \sin \theta \sin \phi \end{vmatrix} = 0$$

故矢量  $\mathbf{A}$  既可以由一个标量函数的梯度表示, 也可以由一个矢量函数的旋度表示; 在圆柱坐标系中

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{B} &= \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r B_r) + \frac{1}{r} \frac{\partial B_\phi}{\partial \phi} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = \\ &= \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r z^2 \sin \phi) + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \phi} (z^2 \cos \phi) + \frac{\partial}{\partial z} (2rz \sin \phi) = \\ &= \frac{z^2 \sin \phi}{r} - \frac{z^2 \sin \phi}{r} + 2r \sin \phi = 2r \sin \phi \end{aligned}$$



$$\nabla \times \mathbf{B} = \frac{1}{r} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_r & r\mathbf{e}_\theta & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial r} & \frac{\partial}{\partial \phi} & \frac{\partial}{\partial z} \\ B_r & rB_\theta & B_z \end{vmatrix} = \frac{1}{r} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_r & r\mathbf{e}_\theta & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial r} & \frac{\partial}{\partial \phi} & \frac{\partial}{\partial z} \\ z^2 \sin \phi & rz^2 \cos \phi & 2rz \sin \phi \end{vmatrix} = 0$$

故矢量  $\mathbf{B}$  可以由一个标量函数的梯度表示;

直角在坐标系中

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{C} &= \frac{\partial C_x}{\partial x} + \frac{\partial C_y}{\partial y} + \frac{\partial C_z}{\partial z} = \\ &= \frac{\partial}{\partial x}(3y^2 - 2x) + \frac{\partial}{\partial y}(x^2) + \frac{\partial}{\partial z}(2z) = 0 \\ \nabla \times \mathbf{C} &= \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 3y^2 - 2x & x^2 & 2z \end{vmatrix} = \mathbf{e}_z(2x - 6y) \end{aligned}$$

故矢量  $\mathbf{C}$  可以由一个矢量函数的旋度表示。

(2) 这些矢量的源分布为

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = 0, \quad \nabla \times \mathbf{A} = 0;$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 2r \sin \phi, \quad \nabla \times \mathbf{B} = 0;$$

$$\nabla \cdot \mathbf{C} = 0, \quad \nabla \times \mathbf{C} = \mathbf{e}_z(2x - 6y)$$

1.24 利用直角坐标, 证明

$$\nabla \cdot (f\mathbf{A}) = f\nabla \cdot \mathbf{A} + \mathbf{A} \cdot \nabla f$$

解 在直角坐标中

$$\begin{aligned} f\nabla \cdot \mathbf{A} + \mathbf{A} \cdot \nabla f &= f\left(\frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z}\right) + \left(A_x \frac{\partial f}{\partial x} + A_y \frac{\partial f}{\partial y} + A_z \frac{\partial f}{\partial z}\right) = \\ &= \left(f \frac{\partial A_x}{\partial x} + A_x \frac{\partial f}{\partial x}\right) + \left(f \frac{\partial A_y}{\partial y} + A_y \frac{\partial f}{\partial y}\right) + \left(f \frac{\partial A_z}{\partial z} + A_z \frac{\partial f}{\partial z}\right) = \\ &= \frac{\partial}{\partial x}(fA_x) + \frac{\partial}{\partial y}(fA_y) + \frac{\partial}{\partial z}(fA_z) = \nabla \cdot (f\mathbf{A}) \end{aligned}$$

1.25 证明

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

解 根据  $\nabla$  算子的微分运算性质, 有

$$\nabla \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{H}) = \nabla_A \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{H}) + \nabla_H \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{H})$$

式中  $\nabla_A$  表示只对矢量  $\mathbf{A}$  作微分运算,  $\nabla_H$  表示只对矢量  $\mathbf{H}$  作微分运算。

由  $\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{c} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{b})$ , 可得

$$\nabla_A \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{H}) = \mathbf{H} \cdot (\nabla_A \times \mathbf{A}) = \mathbf{H} \cdot (\nabla \times \mathbf{A})$$

同理

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

故有

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

1.26 利用直角坐标, 证明

$$\nabla \times (f\mathbf{G}) = f\nabla \times \mathbf{G} + \nabla f \times \mathbf{G}$$

解 在直角坐标中

$$f\nabla \times \mathbf{G} = f[\mathbf{e}_x(\frac{\partial G_z}{\partial y} - \frac{\partial G_y}{\partial z}) + \mathbf{e}_y(\frac{\partial G_x}{\partial z} - \frac{\partial G_z}{\partial x}) + \mathbf{e}_z(\frac{\partial G_y}{\partial x} - \frac{\partial G_x}{\partial y})]$$

$$\nabla f \times \mathbf{G} = [\mathbf{e}_x(G_z \frac{\partial f}{\partial y} - G_y \frac{\partial f}{\partial z}) + \mathbf{e}_y(G_x \frac{\partial f}{\partial z} - G_z \frac{\partial f}{\partial x}) + \mathbf{e}_z(G_y \frac{\partial f}{\partial x} - G_x \frac{\partial f}{\partial y})]$$

所以

$$\begin{aligned} f\nabla \times \mathbf{G} + \nabla f \times \mathbf{G} &= \mathbf{e}_x[(G_z \frac{\partial f}{\partial y} + f \frac{\partial G_z}{\partial y}) - (G_y \frac{\partial f}{\partial z} + f \frac{\partial G_y}{\partial z})] + \\ &\quad \mathbf{e}_y[(G_x \frac{\partial f}{\partial z} + f \frac{\partial G_x}{\partial z}) - (G_z \frac{\partial f}{\partial x} + f \frac{\partial G_z}{\partial x})] + \\ &\quad \mathbf{e}_z[(G_y \frac{\partial f}{\partial x} + f \frac{\partial G_y}{\partial x}) - (G_x \frac{\partial f}{\partial y} + f \frac{\partial G_x}{\partial y})] = \\ &\quad \mathbf{e}_x[\frac{\partial(fG_z)}{\partial y} - \frac{\partial(fG_y)}{\partial z}] + \mathbf{e}_y[\frac{\partial(fG_x)}{\partial z} - \frac{\partial(fG_z)}{\partial x}] + \\ &\quad \mathbf{e}_z[\frac{\partial(fG_y)}{\partial x} - \frac{\partial(fG_x)}{\partial y}] = \nabla \times (f\mathbf{G}) \end{aligned}$$

**1.27** 利用散度定理及斯托克斯定理可以在更普遍的意义下证明  $\nabla \times (\nabla u) = 0$  及  $\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) = 0$ , 试证明之。

解 (1) 对于任意闭合曲线  $C$  为边界的任意曲面  $S$ , 由斯托克斯定理有

$$\int_S (\nabla \times \nabla u) \cdot d\mathbf{S} = \oint_C \nabla u \cdot d\mathbf{l} = \oint_C \frac{\partial u}{\partial l} dl = \oint_C du = 0$$

由于曲面  $S$  是任意的, 故有

$$\nabla \times (\nabla u) = 0$$

(2) 对于任意闭合曲面  $S$  为边界的体积  $\tau$ , 由散度定理有

$$\int_\tau \nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) d\tau = \oint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{S} = \int_{S_1} (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{S} + \int_{S_2} (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{S}$$

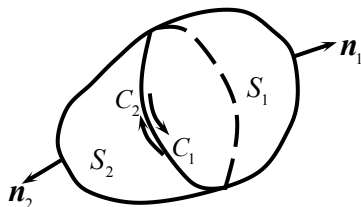
其中  $S_1$  和  $S_2$  如题 1.27 图所示。由斯托克斯定理, 有

$$\int_{S_1} (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{S} = \oint_{C_1} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}, \quad \int_{S_2} (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{S} = \oint_{C_2} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}$$

由题 1.27 图可知  $C_1$  和  $C_2$  是方向相反的同一路, 则有  $\oint_{C_1} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = -\oint_{C_2} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}$

$$\text{所以得到 } \int_\tau \nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) d\tau = \oint_{C_1} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \oint_{C_2} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = -\oint_{C_2} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \oint_{C_2} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

由于体积  $\tau$  是任意的, 故有  $\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) = 0$



题 1.27 图