

附录 矢量与张量

内 容 提 要

1	矢量分析	1
1.1	向量运算法则	1
1.2	三矢量的混合积	2
1.3	三矢量的矢积	2
1.4	矢量分解	3
1.5	微分算子 ∇	3
1.6	∇ 算子矢量、微分特性的推论	3
1.7	复合函数的微分算子	5
1.8	一些常用微分	5
1.9	柱坐标系下的微分算子	6
1.10	柱坐标下常用微分	6
1.11	球坐标系下的微分算子	6
1.12	球坐标下常用微分	6
2	张量初步	7
2.1	坐标变换与爱因斯坦(Einstein)求和约定	7
2.2	张量的定义	8
2.3	二阶张量	8
2.4	克罗内克(Kronecker)符号 δ_{ij} (替换符号)	9
2.5	勒维-契维塔(levi-civita)符号 ϵ_{ijk} (排列符号)	9
2.6	张量的运算法则: 加法与乘法	9
2.7	张量的运算法则: 缩并与内积	10
2.8	张量的运算法则: 并矢	10
2.9	并矢的微分运算	10

第一节 矢量分析

§ 1.1 向量运算法则

► 两个量的运算: 一个矢量一个标量、两个矢量 (略去)

► 三个量的运算:

- 两个标量一个矢量

$$\mathbf{a}(\varphi\psi) = \varphi(\mathbf{a}\psi)$$

- 两个矢量一个标量

$$\mathbf{a} \times (k\mathbf{b}) = k(\mathbf{a} \times \mathbf{b})$$

$$\mathbf{a} \cdot (k\mathbf{b}) = k(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b})$$

向量的加法和乘法, 及其运算时的分配律、结合律、交换律。

加法的运算太简单, 略去; 主要考虑乘法的运算。

• 三个矢量的运算

第四例应该是第三例

$$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) \quad , \quad \mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) \quad , \quad \mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) \quad , \quad \mathbf{a} \times (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c})$$

► 多个矢量的运算：可按三个矢量的运算法则展开

§ 1.2 三矢量的混合积

平行六面体的体积；
行列式性质：交换一次变符号

$$\begin{aligned} \mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) &= \begin{vmatrix} a_1 & a_2 & a_3 \\ b_1 & b_2 & b_3 \\ c_1 & c_2 & c_3 \end{vmatrix} = \mathbf{b} \cdot (\mathbf{c} \times \mathbf{a}) = \mathbf{c} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \\ &= -\mathbf{a} \cdot (\mathbf{c} \times \mathbf{b}) = -\mathbf{b} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) = -\mathbf{c} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{a}) \\ \mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) &= (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \cdot \mathbf{c} \end{aligned}$$

【推论】

$$\text{► } \mathbf{a}, \mathbf{b}, \mathbf{c} \text{ 共面} \quad \Longleftrightarrow \quad \mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = 0$$

$$\text{► } \mathbf{a}, \mathbf{a}, \mathbf{c} \text{ 一定共面} \quad \Longleftrightarrow \quad \mathbf{a} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) = 0$$

§ 1.3 三矢量的矢积

矢积的方向：设 $\mathbf{c} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{f}$, $(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{d}$, 由于所有垂直于 \mathbf{d} 的矢量都在一个平面上，故 \mathbf{f} 在 \mathbf{a}, \mathbf{b} 平面上，且与 \mathbf{c} 在该平面的投影垂直

既然 \mathbf{f} 在 \mathbf{a}, \mathbf{b} 平面上，则可以分解为两个方向

$$\begin{aligned} \mathbf{c} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) &= (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{a} - (\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{b} \\ (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \times \mathbf{c} &= (\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{b} - (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{a} \\ (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \times \mathbf{c} &\neq \mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) \end{aligned}$$

【推论】

$$\begin{aligned} \mathbf{a} \times (\mathbf{e}_x \times \mathbf{e}_y) &= (\mathbf{a} \cdot \mathbf{e}_y) \cdot \mathbf{e}_x - (\mathbf{a} \cdot \mathbf{e}_x) \cdot \mathbf{e}_y = a_y \cdot \mathbf{e}_x - a_x \cdot \mathbf{e}_y \\ \mathbf{e}_x \times (\mathbf{a} \times \mathbf{e}_y) &= (\mathbf{e}_x \cdot \mathbf{e}_y) \cdot \mathbf{a} - (\mathbf{a} \cdot \mathbf{e}_x) \cdot \mathbf{e}_y = -a_x \cdot \mathbf{e}_y \end{aligned}$$

证明矢积的公式

【求证】

$$\mathbf{c} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{a} - (\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{b}$$

【证明】 设

$$\mathbf{f} = \mathbf{c} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{c} \times \mathbf{d}$$

故

$$\mathbf{d} = (a_2b_3 - a_3b_2)\mathbf{e}_x - (a_1b_3 - a_3b_1)\mathbf{e}_y + (a_1b_2 - a_2b_1)\mathbf{e}_z$$

$$\begin{aligned} f_1 &= c_2d_3 - c_3d_2 = c_2(a_1b_2 - a_2b_1) + c_3(a_1b_3 - a_3b_1) \\ &= a_1(b_2c_2 + b_3c_3) - b_1(a_2c_2 + a_3c_3) + (a_1b_1c_1 - b_1a_1c_1) \\ &= a_1(\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) - b_1(\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) \end{aligned}$$

同理：

$$f_2 = a_2(\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) - b_2(\mathbf{a} \cdot \mathbf{c})$$

$$f_3 = a_3(\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) - b_3(\mathbf{a} \cdot \mathbf{c})$$

故此

$$\mathbf{f} = (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{a} - (\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{b}$$

§ 1.4 矢量分解

将矢量分解为两个矢量的和，其一沿着 \mathbf{b} 方向，其二在 \mathbf{a}, \mathbf{b} 平面上且垂直 \mathbf{c} 方向

$$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) = (\mathbf{c} \cdot \mathbf{a}) \cdot \mathbf{b} + \mathbf{c} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = (\mathbf{c} \cdot \mathbf{a}) \cdot \mathbf{b} + (\mathbf{b} \times \mathbf{a}) \times \mathbf{c}$$

$$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) = (\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) \cdot \mathbf{c} + \mathbf{b} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) = (\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) \cdot \mathbf{c} + (\mathbf{c} \times \mathbf{a}) \times \mathbf{b}$$

【推论】

$$\mathbf{a} = \mathbf{a} \cdot (\mathbf{e}_x \cdot \mathbf{e}_x) = (\mathbf{a} \cdot \mathbf{e}_x) \cdot \mathbf{e}_x + (\mathbf{e}_x \times \mathbf{a}) \times \mathbf{e}_x = a_x \cdot \mathbf{e}_x + \mathbf{e}_x \times (\mathbf{a} \times \mathbf{e}_x)$$

§ 1.5 微分算子 ∇

同一般的矢量比较， ∇ 算子具有微分、矢量两重特性。

► ∇ 算子的大小： $\frac{1}{r}$ （量纲）

► ∇ 算子的方向：纵向

$$\nabla = \mathbf{e}_x \cdot \frac{\partial}{\partial x} + \mathbf{e}_y \cdot \frac{\partial}{\partial y} + \mathbf{e}_z \cdot \frac{\partial}{\partial z}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{f} = \frac{\partial f_x}{\partial x} + \frac{\partial f_y}{\partial y} + \frac{\partial f_z}{\partial z}$$

$$\nabla \times \mathbf{f} = \left(\frac{\partial f_z}{\partial y} - \frac{\partial f_y}{\partial z} \right) \cdot \mathbf{e}_x + \left(\frac{\partial f_x}{\partial z} - \frac{\partial f_z}{\partial x} \right) \cdot \mathbf{e}_y + \left(\frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \right) \cdot \mathbf{e}_z$$

$$\nabla \varphi = \frac{\partial \varphi}{\partial x} \cdot \mathbf{e}_x + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \cdot \mathbf{e}_y + \frac{\partial \varphi}{\partial z} \cdot \mathbf{e}_z$$

§ 1.6 ∇ 算子矢量、微分特性的推论

$$\mathbf{a}(\varphi\psi) = \varphi(\mathbf{a}\psi) \Rightarrow \nabla(\varphi\psi) = \varphi(\nabla\psi) + \psi(\nabla\varphi)$$

$$\mathbf{a} \times (k\mathbf{b}) = k(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \Rightarrow \nabla \times (k\mathbf{b}) = k(\nabla \times \mathbf{b}) + \nabla k \times \mathbf{b}$$

$$\mathbf{a} \cdot (k\mathbf{b}) = k(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) \Rightarrow \nabla \cdot (k\mathbf{b}) = k(\nabla \cdot \mathbf{b}) + \nabla k \cdot \mathbf{b}$$

$$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) = 0 \Rightarrow \nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{c}) = 0$$

$$\mathbf{a} \times (k\mathbf{a}) = 0 \Rightarrow \nabla \times (\nabla k) = 0$$

例一

【求解】

$$\nabla(\mathbf{f} \cdot \mathbf{g}) \quad , \quad \nabla \times (\mathbf{f} \times \mathbf{g}) \quad , \quad \nabla \cdot (\mathbf{f} \times \mathbf{g})$$

【解】

$$\begin{aligned} \nabla(\mathbf{f} \cdot \mathbf{g}) &= \nabla(\mathbf{f} \cdot \mathbf{g}_c) + \nabla(\mathbf{f}_c \cdot \mathbf{g}) \\ &\rightarrow (\mathbf{g}_c \cdot \nabla) \mathbf{f} + (\mathbf{f} \times \nabla) \times \mathbf{g}_c + (\nabla \cdot \mathbf{f}_c) \mathbf{g} + (\mathbf{g} \times \nabla) \times \mathbf{f}_c \\ &= (\mathbf{g}_c \cdot \nabla) \mathbf{f} + \mathbf{g}_c \times (\nabla \times \mathbf{f}) + (\mathbf{f}_c \cdot \nabla) \mathbf{g} + \mathbf{f}_c \times (\nabla \times \mathbf{g}) \\ &= (\mathbf{g} \cdot \nabla) \mathbf{f} + (\mathbf{f} \cdot \nabla) \mathbf{g} + \mathbf{g} \times (\nabla \times \mathbf{f}) + \mathbf{f} \times (\nabla \times \mathbf{g}) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \nabla \times (\mathbf{f} \times \mathbf{g}) &= \nabla \times (\mathbf{f} \times \mathbf{g}_c) + \nabla \times (\mathbf{f}_c \times \mathbf{g}) \\ &\rightarrow (\nabla \cdot \mathbf{g}_c) \mathbf{f} - (\nabla \cdot \mathbf{f}) \mathbf{g}_c + (\nabla \cdot \mathbf{g}) \mathbf{f}_c - (\nabla \cdot \mathbf{f}_c) \mathbf{g} \\ &= (\mathbf{g}_c \cdot \nabla) \mathbf{f} - \mathbf{g}_c (\nabla \cdot \mathbf{f}) + \mathbf{f}_c (\nabla \cdot \mathbf{g}) - (\mathbf{f}_c \cdot \nabla) \mathbf{g} \\ &= (\mathbf{g} \cdot \nabla) \mathbf{f} - (\mathbf{f} \cdot \nabla) \mathbf{g} + \mathbf{f} (\nabla \cdot \mathbf{g}) - \mathbf{g} (\nabla \cdot \mathbf{f}) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \nabla \cdot (\mathbf{f} \times \mathbf{g}) &= \nabla \cdot (\mathbf{f}_c \times \mathbf{g}) + \nabla \cdot (\mathbf{f} \times \mathbf{g}_c) \\ &\rightarrow -\mathbf{f}_c \cdot (\nabla \times \mathbf{g}) - \mathbf{g}_c \cdot (\mathbf{f} \times \nabla) \\ &= -\mathbf{f}_c \cdot (\nabla \times \mathbf{g}) + \mathbf{g}_c \cdot (\nabla \times \mathbf{f}) \\ &= -\mathbf{f} \cdot (\nabla \times \mathbf{g}) + \mathbf{g} \cdot (\nabla \times \mathbf{f}) \end{aligned}$$

例二

【形式变换】

$$(\mathbf{f} \cdot \nabla) \mathbf{g} \quad , \quad (\mathbf{f} \cdot \nabla) \varphi$$

【解】 我们应该熟悉 $(\mathbf{f} \cdot \nabla) \mathbf{g}$ 这种形式：它很简单，也很常用。对其变换只能复杂化。

$$\begin{aligned} (\mathbf{f} \cdot \nabla) \mathbf{g} &= (\mathbf{f}_c \cdot \nabla) \mathbf{g} = \nabla(\mathbf{f}_c \cdot \mathbf{g}) - \mathbf{f}_c \times (\nabla \times \mathbf{g}) \neq \mathbf{f} (\nabla \cdot \mathbf{g}) \\ (\mathbf{f} \cdot \nabla) \varphi &= \mathbf{f} \cdot \nabla \varphi \end{aligned}$$

举例如下：（设 \mathbf{k} 为常矢量）

$$\begin{aligned} (\mathbf{k} \cdot \nabla) \mathbf{r} &= \mathbf{k} \\ (\mathbf{k} \cdot \nabla) \mathbf{r} &= \nabla(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) - \mathbf{k} \times (\nabla \times \mathbf{r}) = \nabla(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}) = \mathbf{k} \end{aligned}$$

$$(\mathbf{f} \cdot \nabla)(\varphi \mathbf{g}) = \mathbf{g} [(\mathbf{f} \cdot \nabla) \varphi] + \varphi [(\mathbf{f} \cdot \nabla) \mathbf{g}]$$

事实上由并矢可知：

$$(\mathbf{f} \cdot \nabla) \mathbf{g} = \nabla \cdot (\mathbf{f} \mathbf{g}) - (\nabla \cdot \mathbf{f}) \mathbf{g}$$

例三

【形式变换】

$$(\mathbf{f} \times \nabla) \times \mathbf{g} \quad , \quad (\mathbf{f} \times \nabla) \cdot \mathbf{g} \quad , \quad (\mathbf{f} \times \nabla) \varphi$$

【解】 这种形式不好计算，我们不用

$$\begin{aligned} (\mathbf{f} \times \nabla) \times \mathbf{g} &= (\mathbf{f}_c \times \nabla) \times \mathbf{g} = \nabla(\mathbf{f}_c \cdot \mathbf{g}) - \mathbf{f}_c (\nabla \cdot \mathbf{g}) \\ (\mathbf{f} \times \nabla) \cdot \mathbf{g} &= \mathbf{f} \cdot (\nabla \times \mathbf{g}) \\ (\mathbf{f} \times \nabla) \varphi &= \mathbf{f} \times \nabla \varphi \end{aligned}$$

无限大平行板电场、平面电磁波波前

§ 1.7 复合函数的微分算子

$$\begin{aligned}\nabla f(u) &= \nabla u \frac{df(u)}{du} \\ \nabla \cdot \mathbf{A}(u) &= \nabla u \cdot \frac{d\mathbf{A}(u)}{du} \\ \nabla \times \mathbf{A}(u) &= \nabla u \times \frac{d\mathbf{A}(u)}{du} \\ (\mathbf{a} \cdot \nabla) \mathbf{A}(u) &= (\mathbf{a} \cdot \nabla) u \frac{d\mathbf{A}(u)}{du}\end{aligned}$$

【结论】

$$\nabla = \nabla u \frac{d}{du}$$

§ 1.8 一些常用微分

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3}\right) &= \nabla r \cdot \frac{d}{dr} \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3}\right) \\ &= \nabla r \cdot \frac{d}{dr} \left(\frac{r \mathbf{e}_r}{r^3}\right) = (\nabla r \cdot \mathbf{e}_r) \frac{d}{dr} \left(\frac{1}{r^2}\right) \\ &= -\frac{2}{r^3}\end{aligned}$$

上述推导的错误在于：

$$\mathbf{r} \neq \mathbf{A}(r)$$

【常用微分】

$$\begin{aligned}\nabla r &= \mathbf{e}_r, & \nabla \frac{1}{r} &= -\frac{\mathbf{e}_r}{r^2}, & \nabla^2 \frac{1}{r} &= -4\pi\delta(\mathbf{r}) \\ \nabla \cdot \mathbf{r} &= 3, & \nabla \cdot \mathbf{e}_r &= \frac{2}{r}, & \nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3}\right) &= 4\pi\delta(\mathbf{r}) \\ \nabla \times \mathbf{r} &= 0, & \nabla \times \mathbf{e}_r &= 0, & \nabla \times \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3}\right) &= 0\end{aligned}$$

例四

试用上式证明

$$\nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r^n}\right) = \frac{3-n}{r^n} + \frac{4\pi}{r^{n-3}}\delta(\mathbf{r})$$

【证明】

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r^n}\right) &= \nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3} \cdot \frac{1}{r^{n-3}}\right) \\ &= \nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3}\right) \cdot \frac{1}{r^{n-3}} + \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3}\right) \cdot \nabla \frac{1}{r^{n-3}} \\ &= \frac{4\pi}{r^{n-3}}\delta(\mathbf{r}) + \left(\frac{\mathbf{r}}{r^3}\right) \cdot \left[\nabla r \cdot \frac{3-n}{r^{n-2}}\right] \\ &= \frac{4\pi}{r^{n-3}}\delta(\mathbf{r}) + \frac{3-n}{r^n}\end{aligned}$$

§ 1.9 柱坐标系下的微分算子

$$\begin{aligned}\nabla\psi &= \frac{\partial\psi}{\partial r}\mathbf{e}_r + \frac{1}{r}\frac{\partial\psi}{\partial\theta}\mathbf{e}_\theta + \frac{\partial\psi}{\partial z}\mathbf{e}_z \\ \nabla\cdot\mathbf{f} &= \frac{1}{r}\frac{\partial}{\partial r}(rf_r) + \frac{1}{r}\frac{\partial f_\theta}{\partial\theta} + \frac{\partial f_z}{\partial z} \\ \nabla\times\mathbf{f} &= \left(\frac{1}{r}\frac{\partial f_z}{\partial\theta} - \frac{\partial f_\theta}{\partial z}\right)\mathbf{e}_r + \left(\frac{\partial f_r}{\partial z} - \frac{\partial f_z}{\partial r}\right)\mathbf{e}_\theta + \left[\frac{1}{r}\frac{\partial}{\partial r}(rf_\theta) - \frac{1}{r}\frac{\partial f_r}{\partial\theta}\right]\mathbf{e}_z \\ \nabla^2\psi &= \frac{1}{r}\frac{\partial}{\partial r}\left(r\frac{\partial\psi}{\partial r}\right) + \frac{1}{r^2}\frac{\partial^2\psi}{\partial\theta^2} + \frac{\partial^2\psi}{\partial z^2}\end{aligned}$$

§ 1.10 柱坐标下常用微分

$$\begin{aligned}\nabla r &= \mathbf{e}_r, & \nabla z &= \mathbf{e}_z, & \nabla\theta &= \frac{1}{r}\mathbf{e}_\theta \\ \nabla\cdot\mathbf{e}_r &= \frac{1}{r}, & \nabla\times\mathbf{e}_r &= 0 \\ \nabla\cdot\mathbf{e}_\theta &= 0, & \nabla\times\mathbf{e}_\theta &= \frac{1}{r}\mathbf{e}_z \\ \nabla\cdot\mathbf{e}_z &= 0, & \nabla\times\mathbf{e}_z &= 0\end{aligned}$$

§ 1.11 球坐标系下的微分算子

$$\begin{aligned}\nabla\psi &= \frac{\partial\psi}{\partial r}\mathbf{e}_r + \frac{1}{r}\frac{\partial\psi}{\partial\theta}\mathbf{e}_\theta + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial\psi}{\partial\phi}\mathbf{e}_\phi \\ \nabla\cdot\mathbf{f} &= \frac{1}{r^2}\frac{\partial}{\partial r}(r^2f_r) + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial}{\partial\theta}(\sin\theta f_\theta) + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial f_\phi}{\partial\phi} \\ \nabla\times\mathbf{f} &= \frac{1}{r\sin\theta}\left[\frac{\partial}{\partial\theta}(\sin\theta f_\phi) - \frac{\partial f_\theta}{\partial\phi}\right]\mathbf{e}_r + \frac{1}{r}\left[\frac{1}{\sin\theta}\frac{\partial f_r}{\partial\phi} - \frac{\partial}{\partial r}(rf_\phi)\right]\mathbf{e}_\theta \\ &\quad + \frac{1}{r}\left[\frac{\partial}{\partial r}(rf_\theta) - \frac{\partial f_r}{\partial\theta}\right]\mathbf{e}_\phi \\ \nabla^2\psi &= \frac{1}{r^2}\frac{\partial}{\partial r}\left(r^2\frac{\partial\psi}{\partial r}\right) + \frac{1}{r^2\sin\theta}\frac{\partial}{\partial\theta}\left(\sin\theta\frac{\partial\psi}{\partial\theta}\right) + \frac{1}{r^2\sin^2\theta}\frac{\partial^2\psi}{\partial\phi^2}\end{aligned}$$

§ 1.12 球坐标下常用微分

$$\begin{aligned}\nabla r &= \mathbf{e}_r, & \nabla\theta &= \frac{1}{r}\mathbf{e}_\theta, & \nabla\phi &= \frac{1}{r\sin\theta}\mathbf{e}_\phi \\ \nabla\cdot\mathbf{e}_r &= \frac{2}{r}, & \nabla\times\mathbf{e}_r &= 0 \\ \nabla\cdot\mathbf{e}_\theta &= \frac{1}{r\tan\theta}, & \nabla\times\mathbf{e}_\theta &= \frac{1}{r}\mathbf{e}_\phi \\ \nabla\cdot\mathbf{e}_\phi &= 0, & \nabla\times\mathbf{e}_\phi &= \frac{1}{r\tan\theta}\mathbf{e}_r - \frac{1}{r}\mathbf{e}_\theta\end{aligned}$$

例五

电流 I 均匀分布于半径为 a 的无穷长直导线内, 求空间各点的磁场强度, 并由此计算磁场的旋度。

【解】在与导线垂直的平面上作一半径为 r 的圆, 圆心在导线轴上。由对称性及安培环路定律得:

► 当 $r > a$ 时

$$\oint_L \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = 2\pi r B = \mu_0 I \quad \Rightarrow \quad \mathbf{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \mathbf{e}_\theta$$

故:

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{B} &= \nabla \times \left(\frac{\mu_0 I}{2\pi r} \mathbf{e}_\theta \right) = \frac{\mu_0 I}{2\pi} [\nabla \times \left(\frac{1}{r} \mathbf{e}_\theta \right)] \\ &= \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left[\left(\nabla \frac{1}{r} \right) \times \mathbf{e}_\theta + \frac{1}{r} (\nabla \times \mathbf{e}_\theta) \right] \\ &= \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left[\nabla r \frac{d}{dr} \left(\frac{1}{r} \right) \times \mathbf{e}_\theta + \frac{1}{r} \frac{\mathbf{e}_z}{r} \right] \\ &= \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left[-\frac{1}{r^2} (\mathbf{e}_r \times \mathbf{e}_\theta) + \frac{1}{r} \frac{\mathbf{e}_z}{r} \right] \\ &= 0 \end{aligned}$$

► 当 $r < a$ 时

$$\oint_L \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = 2\pi r B = \mu_0 \iint_S \mathbf{J} \cdot d\mathbf{S} \quad \Rightarrow \quad \mathbf{B} = \frac{\mu_0 I r}{2\pi a^2} \mathbf{e}_\theta$$

故:

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{B} &= \nabla \times \left(\frac{\mu_0 I r}{2\pi a^2} \mathbf{e}_\theta \right) = \frac{\mu_0 I}{2\pi a^2} [\nabla \times (r \mathbf{e}_\theta)] \\ &= \frac{\mu_0 I}{2\pi a^2} [(\nabla r) \times \mathbf{e}_\theta + r (\nabla \times \mathbf{e}_\theta)] \\ &= \frac{\mu_0 I}{2\pi a^2} [(\mathbf{e}_r \times \mathbf{e}_\theta) + r \frac{\mathbf{e}_z}{r}] \\ &= \frac{\mu_0 I}{\pi a^2} \mathbf{e}_z \\ &= \mu_0 \mathbf{J} \end{aligned}$$

第二节 张量初步

§ 2.1 坐标变换与爱因斯坦(Einstein)求和约定

► 张量与空间及坐标变换密切相关。

三维欧氏空间内, 笛卡尔直角坐标变换下的张量

► 设 Σ 系中一点 (x_1, x_2, x_3) , 通过坐标系的转动, 在 Σ' 系中坐标为 (x'_1, x'_2, x'_3) , 则:

$$x'_i = \sum_{j=1}^3 \alpha_{ij} x_j, \quad i = 1, 2, 3$$

► 其中 $\alpha_{ij} = \mathbf{e}'_i \cdot \mathbf{e}_j$ 为坐标转动角的方向余弦，由其构成的矩阵称为坐标变换系数矩阵。

【爱因斯坦求和约定】在张量运算中，在算式的某项中出现重复下标，就意味着对这个指标求和，求和号 \sum 并不写出，该指标称之为哑指标。由此，上式即可简写成

$$x'_i = \alpha_{ij} x_j, \quad i = 1, 2, 3$$

► 满足式(1)（距离保持不变）的线性变换称之为正交变换：

$$x'_i x'_i = x_i x_i = \text{const} \quad (1)$$

► 空间转动属于正交变换。其系数矩阵 α_{ij} 为一正交矩阵：

$$\tilde{\alpha} \alpha = \mathbf{I}$$

其中 \mathbf{I} 为单位矩阵。

这种约定是否会带来麻烦？
请做练习体会。

字母不是重点，关键在于字母的次序

§ 2.2 张量的定义

【定义】如果某一物理量 T ，在三维笛卡尔坐标系下，由 3^n 个有序分量 $T_{l\dots m}$ 描述，并且经过由坐标系 Σ 到 Σ' 的变换 α_{ij} 后，满足如下关系：

$$T'_{i\dots j} = \underbrace{\alpha_{il} \cdots \alpha_{jm}}_n T_{l\dots m}$$

则称该量 T 为 n 阶张量。

► 零阶张量：标量，坐标变换下不变，如质量、电荷、达朗贝尔算符等；

$$T' = T$$

► 一阶张量：矢量，如速度、力、电场强度、 ∇ 算符等；

$$T'_i = \alpha_{ij} T_j$$

$$\frac{\partial}{\partial x'_i} = \frac{\partial x_j}{\partial x'_i} \frac{\partial}{\partial x_j} = \alpha_{ij} \frac{\partial}{\partial x_j}$$

► 高阶张量：应用最多的是二阶张量

§ 2.3 二阶张量

► 二阶张量：如张力张量、电四极矩、转动惯量、介电张量等；

$$T'_{ij} = \alpha_{il} \alpha_{jm} T_{lm}$$

► 二阶张量可以用一个矩阵来表示；

► 张量的含义： T_{ij} 分量：在 j 方向分量作用下的 i 方向的反应效果；

► 张量的自由度：任何一个张量都可以分解为三个部分：

- 迹（标量） T_{ii} 自由度为1
- 无迹对称张量 $T_{ij} = T_{ji}$ 且 $T_{ii} = 0$ 自由度为5
- 反对称张量 $T_{ij} = -T_{ji}$ 自由度为3

► 张量的对称性不随坐标变换改变；

► 两个矢量的并矢为二阶张量： $\mathbf{ab} = \overleftrightarrow{\mathcal{T}} \neq \mathbf{ba}$, $T_{ij} = a_i b_j$

逐一解释物理意义。

铁丝网模型：张量即不太简单（非一维）也不太简单（矩阵即可描述）

$$T' = A T A'$$

点乘一个矢量后还是矢量（标量）的物理量为张量（矢量）

电四极矩

矩阵表达与指标表达

§ 2.4 克罗内克(Kronecker)符号 δ_{ij} (替换符号)

- 克罗内克符号 δ_{ij}

$$\begin{aligned}\delta_{ij} &= 1 & (i = j) \\ \delta_{ij} &= 0 & (i \neq j)\end{aligned}$$

- 对称性: $\delta_{ij} = \delta_{ji}$
- 转置不变性: $\delta'_{ij} = \delta_{ij}$
- 替换性: $\delta_{ij}v_j = v_i$
- 单位张量: $\mathbf{v} \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{I}} = \overleftrightarrow{\mathcal{I}} \cdot \mathbf{v} = \mathbf{v}$

§ 2.5 勒维-契维塔(levi-civita)符号 ε_{ijk} (排列符号)

- 勒维-契维塔符号 ε_{ijk} (三阶反对称张量)

$$\begin{aligned}\varepsilon_{ijk} &= +1 & (ijk = 123, 231, 312) \\ \varepsilon_{ijk} &= -1 & (ijk = 213, 321, 132) \\ \varepsilon_{ijk} &= 0 & (ijk = 112, 233, \dots)\end{aligned}$$

- 反对称性: $\varepsilon_{ijk} = -\varepsilon_{jik}$
- 转置不变性: $\varepsilon'_{ijk} = \varepsilon_{ijk} = \varepsilon_{kij} = \varepsilon_{jki}$
- 排列性: $(\mathbf{a} \times \mathbf{b})_i = \varepsilon_{ijk}a_jb_k$, $(\nabla \times \mathbf{A})_i = \varepsilon_{ijk}\partial_j A_k$

§ 2.6 张量的运算法则: 加法与乘法

- 张量相等: $A_{ij} = B_{ij}$

注意矩阵表示

- 张量加法: $A_{ij} + B_{ij} = C_{ij}$

证明 C_{ij} 也是个张量

- 标量与张量相乘: $\overleftrightarrow{\mathcal{C}} = k\overleftrightarrow{\mathcal{A}} \Leftrightarrow C_{ij} = kA_{ij}$

- 张量的并乘: $\overleftrightarrow{\mathcal{C}} = \overleftrightarrow{\mathcal{A}}\overleftrightarrow{\mathcal{B}} \Leftrightarrow C_{ijklm} = A_{ij}B_{lm}$

一般而言: $\overleftrightarrow{\mathcal{A}}\overleftrightarrow{\mathcal{B}} \neq \overleftrightarrow{\mathcal{B}}\overleftrightarrow{\mathcal{A}}$! $\overleftrightarrow{\mathcal{C}}$ 的阶数是 $\overleftrightarrow{\mathcal{A}}$ 、 $\overleftrightarrow{\mathcal{B}}$ 阶数相加

运算不满足交换律

- 结合律与分配律:

$$\begin{aligned}(\overleftrightarrow{\mathcal{A}}\overleftrightarrow{\mathcal{B}})\overleftrightarrow{\mathcal{C}} &= \overleftrightarrow{\mathcal{A}}(\overleftrightarrow{\mathcal{B}}\overleftrightarrow{\mathcal{C}}) \\ \overleftrightarrow{\mathcal{A}}(\overleftrightarrow{\mathcal{B}} + \overleftrightarrow{\mathcal{C}}) &= \overleftrightarrow{\mathcal{A}}\overleftrightarrow{\mathcal{B}} + \overleftrightarrow{\mathcal{A}}\overleftrightarrow{\mathcal{C}} \\ (\overleftrightarrow{\mathcal{B}} + \overleftrightarrow{\mathcal{C}})\overleftrightarrow{\mathcal{A}} &= \overleftrightarrow{\mathcal{B}}\overleftrightarrow{\mathcal{A}} + \overleftrightarrow{\mathcal{C}}\overleftrightarrow{\mathcal{A}}\end{aligned}$$

特别适合验证爱因斯坦求和约定

§ 2.7 张量的运算法则：缩并与内积

► 缩并：阶数从 n 到 $n-2$ 的运算，只有 $n > 2$ 缩并才有意义；

二阶张量的缩并就是迹

- n 阶张量 $\overleftrightarrow{\mathcal{A}}$ 对下标 $(j \cdots k)$ 的缩并定义为：

$$B_{i \cdots l} = \sum_j \sum_k A_{i \cdots j \cdots k \cdots l} \cdot \delta_{jk} = A_{i \cdots j \cdots k \cdots l} \cdot \delta_{jk}$$

► 两个张量的内积（缩并）

- 两个张量 $\overleftrightarrow{\mathcal{A}}$ 与 $\overleftrightarrow{\mathcal{B}}$ 先并乘后各取一下标做缩并的运算称为内积，得到 $m+n-2$ 阶张量。

- 若选取的下标是相邻的，可以记做： $\overleftrightarrow{\mathcal{C}} = \overleftrightarrow{\mathcal{A}} \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{B}}$

注意矩阵表示

$$C_{im} = A_{ij} B_{lm} \delta_{jl} = A_{il} B_{lm}$$

- 若 $\overleftrightarrow{\mathcal{A}}$ 是二阶张量， $\overleftrightarrow{\mathcal{B}}$ 是一阶张量，同样可以用矩阵乘法。

► 双重内积：两个张量先进行并乘，然后再两次缩并： $\overleftrightarrow{\mathcal{C}} = \overleftrightarrow{\mathcal{A}} : \overleftrightarrow{\mathcal{B}}$

对于二阶张量其双重缩并为标量

$$C = A_{ij} B_{lm} \delta_{jl} \delta_{im}$$

§ 2.8 张量的运算法则：并矢

► 并矢按单位并矢的分解：单位矢量 \mathbf{e}_i 的并矢 $\mathbf{e}_i \mathbf{e}_j$ 是二阶张量，称为单位并矢。

- $\mathbf{e}_1 \mathbf{e}_2$ 的矩阵表示除了 E_{12} 项等于1之外均为零； $\mathbf{e}_i \mathbf{e}_j$ 就是二阶张量的九个基。

$$\overleftrightarrow{\mathcal{T}} = T_{ij} \mathbf{e}_i \mathbf{e}_j$$

► 并矢的内积运算

$$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \mathbf{c}) = (\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) \mathbf{c} = \mathbf{a} \cdot \mathbf{b} \mathbf{c}$$

$$(\mathbf{a} \mathbf{b}) \cdot \mathbf{c} = \mathbf{a} (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) = \mathbf{a} \mathbf{b} \cdot \mathbf{c}$$

$$\mathbf{a} \mathbf{b} : \mathbf{c} \mathbf{d} = (\mathbf{a} \cdot \mathbf{d}) (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) = \mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c} \mathbf{d}) = (\mathbf{a} \mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) \cdot \mathbf{d}$$

§ 2.9 并矢的微分运算

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

$$\nabla \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}} = \frac{\partial}{\partial x} (\mathbf{e}_x \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}}) + \frac{\partial}{\partial y} (\mathbf{e}_y \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}}) + \frac{\partial}{\partial z} (\mathbf{e}_z \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}})$$

$$\nabla \cdot (\mathbf{E} \mathbf{E}) = (\nabla \cdot \mathbf{E}) \mathbf{E} + (\mathbf{E} \cdot \nabla) \mathbf{E}$$

$$\begin{aligned} \nabla \cdot (\overleftrightarrow{\mathcal{T}} E^2) &= \frac{\partial}{\partial x} (\mathbf{e}_x \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}} E^2) + \frac{\partial}{\partial y} (\mathbf{e}_y \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}} E^2) + \frac{\partial}{\partial z} (\mathbf{e}_z \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}} E^2) \\ &= \mathbf{e}_x \frac{\partial E^2}{\partial x} + \mathbf{e}_y \frac{\partial E^2}{\partial y} + \mathbf{e}_z \frac{\partial E^2}{\partial z} = \nabla E^2 \end{aligned}$$

$$\nabla \cdot (\overleftrightarrow{\mathcal{T}} E^2) = (\nabla \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}}) E^2 + (\nabla E^2) \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}} = \nabla E^2$$

$$\oint d\mathbf{S} \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}} = \iiint dV \nabla \cdot \overleftrightarrow{\mathcal{T}}$$

$$\oint d\mathbf{S} \cdot (\mathbf{f} \mathbf{g}) = \iiint dV \nabla \cdot (\mathbf{f} \mathbf{g})$$