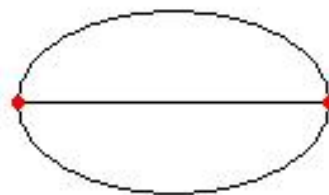


思考题讨论

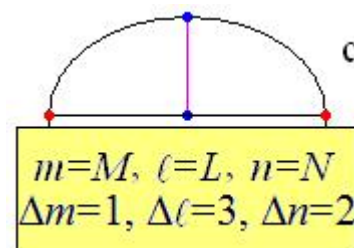
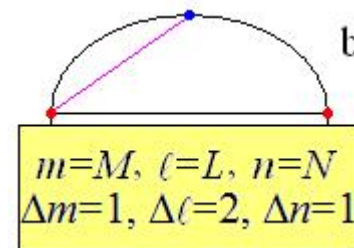
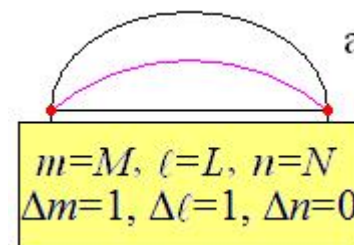
- 思考题4.3 证明 $m-1=\ell-n$ 。
- 思考题4.4 电场综合问题中，导电介质界面两侧的 D_n 连续吗？ D 的高斯定理为什么不能做静电场综合求解问题的一个基本方程？

思考题4.3 证明 $m-1=\ell-n$ 。 (*)

证明1: 数学归纳法



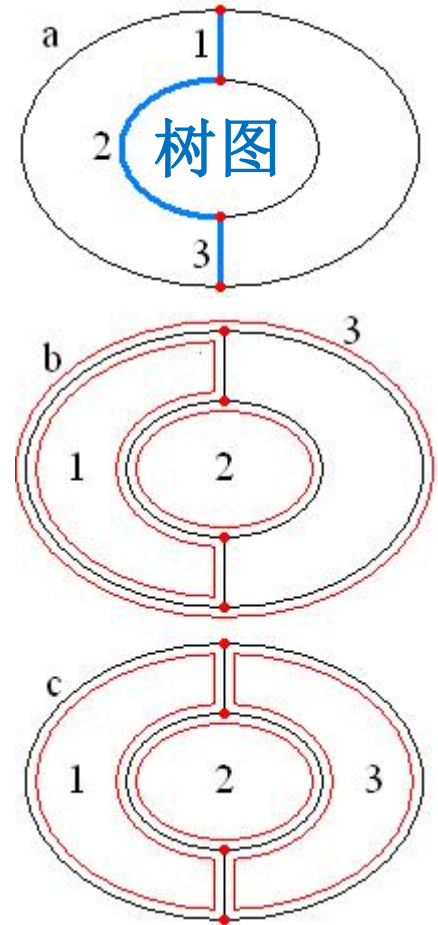
- 1) 非平庸的最简单电路 $m=2, \ell=3, n=2$, 满足(*)式。
- 2) 设 $m=M, \ell=L, n=N$ 时(*)式成立, 再增一独立回路时, 有三种非平庸情况, 均能满足(*)式:
 - a. 两个旧节点之间增一条连线, $\Delta m=1, \Delta \ell=1, \Delta n=0$;
 - b. 在一个旧节点和一个新节点之间增一条连线, $\Delta m=1, \Delta \ell=2, \Delta n=1$;
 - c. 两个新节点之间增一条连线, $\Delta m=1, \Delta \ell=3, \Delta n=2$ 。



由1)和2), (*)式对任意电路成立。

证明2：利用图论知识

- 若干支路将所有 n 个节点连接但不形成任何回路，则这些支路之一称**树枝**，共 $n-1$ 个，如图a支路1、2和3。全部树枝构成**树图**。
- 树图每再连接两个节点便形成一个**独立回路**。新添支路称**连支**，共 m 个。
- 树枝和连支构成所有支路 $\rightarrow n-1+m=\ell$
- 这里定义的独立回路与教材相符，**可操作性强**。
- 旧教材定义有**歧义**：图b任一独立回路有支路不被其他独立回路所共有，但图c**独立回路2**则不然。



第十六讲 2022-04-21

数学知识补充

1. 矢量运算
2. 哈密顿算符

一、矢量运算

除非特别指出，以下讨论限于三维空间。

1. 矢量

1) 基本性质：既有大小，也有方向。

如位移/力/动量/角动量/电场强度/磁感应强度

印刷体粗斜字母，如 \mathbf{A}

手写体斜体字母加箭头，如 \vec{A}

矢量的分量形如 A_i ，其中下标 $i=1, 2, 3$ 或 x, y, z 。

按限制程度，矢量可分三类：

自由矢量：起点任取，如速度、加速度、力偶矩

滑移矢量：作用线固定，如刚体受力

束缚矢量：始端固定，如空间分布的电场强度

2) 与标量和张量的对比

标量：有大小，无方向，可有正负。

如路程/能量/转动惯量/电势/温度/人数。

一般用普通斜体表示，如电势 φ

张量：一般指2阶张量，有9个分量。

如应力张量/惯量张量/电极化张量/电磁动量流密度张量。

用粗正体或字符加双箭头表示，如**T**或 \vec{T} ，
双下标分量，如 T_{ij} ，其中 $i, j=1, 2, 3$ 或 x, y, z
更广义地，可以将标量、矢量和张量依次命名为
0阶、1阶和2阶张量。

3) 标量/矢量/张量的联系1：两个矢量间的桥梁

a. 标量： $P = \varepsilon_0 \chi_e E$ (各向同性介质)

$$J = I \omega \text{ (定轴转动)}$$

b. 张量： $P = \varepsilon_0 \vec{\chi}_e \cdot E$ (各向异性介质)

$$J = \vec{I} \cdot \omega \text{ (定点转动)}$$

c. 矢量： $v = \omega \times r, \quad J = r \times mv, \quad F = qv \times B$

若三个矢量存在叉乘关系，则它们可分为两类：

极矢量：空间反演下变号，如位移/速度/力

轴矢量：空间反演下不变号，如角速度/力矩/感应强度

另一种等效说法：

极矢量：镜像反射下，切分量不变而法分量反向

轴矢量：镜像反射下，切分量反向而法分量不变

4) 标量/矢量/张量联系2： n 阶张量运动 $\Rightarrow n+1$ 阶张量

a. 标量 $\xrightarrow{\text{运动}}$ 矢量： $\rho \xrightarrow{\text{运动}} j$, $w \xrightarrow{\text{运动}} S$

b. 矢量 $\xrightarrow{\text{运动}}$ 张量： $g \xrightarrow{\text{运动}} \vec{T}$

(3个分量分别在3个方向上变化 \rightarrow 9个分量)

5) 张量形式可高效利用数学工具

如 N 个线圈的磁能，我们以前熟悉的是分量形式，但也可以写成张量形式，直接利用数学的张量理论解决科学问题。

$$\begin{aligned} W_m &= \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^N \mathbf{M}_{ij} I_i I_j \\ &= \frac{1}{2} (I_1 \quad \cdots \quad I_N) \begin{pmatrix} \mathbf{M}_{11} & \cdots & \mathbf{M}_{1N} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \mathbf{M}_{N1} & \cdots & \mathbf{M}_{NN} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} I_1 \\ \vdots \\ I_N \end{pmatrix} \\ &= \frac{1}{2} \mathbf{I} \cdot \vec{\mathbf{M}} \cdot \mathbf{I} \end{aligned}$$

2. 基本运算

1) 点乘: $A \cdot B = A_x B_x + A_y B_y + A_z B_z = \sum_{i=1}^3 A_i B_i$

2) 叉乘: $A \times B = (A_y B_z - A_z B_y) \mathbf{e}_x + (A_z B_x - A_x B_z) \mathbf{e}_y + (A_x B_y - A_y B_x) \mathbf{e}_z$

$$= \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ A_x & A_y & A_z \\ B_x & B_y & B_z \end{vmatrix} = \sum_{i=1}^3 (A_j B_k - A_k B_j) \mathbf{e}_i$$

(i, j, k 互异, i, j, k 按1, 2, 3排列的偶次置换顺序)

3. 哑标和自由标

- 1) 表达式中需求求和的指标叫哑标，不求和的指标叫自由标，如 $\sum_{i=1}^3 A_i B_i C_j$ 中， i 是哑标， j 是自由标。
- 2) 哑标求和后不再出现，自由标求和后依然存在。故而哑标名称可随意更换，但表达式中的自由标不可更换，等式两边的自由标须同时更换名称。

4. 爱因斯坦 (Einstein) 求和约定

经常遇到重复指标求和情形，在不会引起歧义时，可以略去求和符号。如：上式简记为 $A_i B_i C_j$ 。

5. 克罗内克 (Kronecker) 对称张量

- 定义: $\delta_{ij} = \begin{cases} 1 & i = j \\ 0 & i \neq j \end{cases}$
- 性质: 对称性 $\delta_{ij} = \delta_{ji}$, 指标缩并 $A_i \delta_{ij} = A_j$

6. 列维-西维塔 (Levi-Civita) 反对称张量

- 定义: $\varepsilon_{ijk} = \begin{cases} +1 & i, j, k \text{ 按 } 1, 2, 3 \text{ 或其偶次置换顺序} \\ -1 & i, j, k \text{ 按 } 2, 1, 3 \text{ 或其偶次置换顺序} \\ 0 & \text{其他 } i, j, k \end{cases}$
- 性质: $\varepsilon_{ijk} = \varepsilon_{jki} = -\varepsilon_{jik}$, $\varepsilon_{iik} = 0$,
 $\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{ilm} = \delta_{jl} \delta_{km} - \delta_{jm} \delta_{kl}$.

7. 点乘与叉乘的表示

1) $A \cdot B = A_i B_i$

2) $A \times B = \varepsilon_{ijk} A_j B_k \mathbf{e}_i$

理解： $i=1$ 时，非零的 ε_{ijk} 只有 ε_{123} 和 ε_{132} ，

$$\varepsilon_{ijk} A_j B_k = \varepsilon_{123} A_2 B_3 + \varepsilon_{132} A_3 B_2 = A_2 B_3 - A_3 B_2,$$

恰为 $A \times B$ 的 x 分量。

计算方式： 对于标量式，直接展开证明
对于矢量式，证明 i 分量相等

8. 三矢量运算

$$1) A \cdot (B \times C) = B \cdot (C \times A) = C \cdot (A \times B)$$

证明：左 $= A_i (B \times C)_i = A_i \varepsilon_{ijk} B_j C_k = B_j \varepsilon_{ijk} C_k A_i$
 $= B_j \varepsilon_{jki} C_k A_i = B_j (C \times A)_j =$ 中
另一等号同理可证。

$$2) A \times (B \times C) = (A \cdot C)B - (A \cdot B)C$$

证明：左第*i*分量

$$\begin{aligned} &= \varepsilon_{ijk} A_j (B \times C)_k = \varepsilon_{ijk} A_j (\varepsilon_{klm} B_l C_m) \\ &= \varepsilon_{kij} \varepsilon_{klm} A_j B_l C_m = (\delta_{il} \delta_{jm} - \delta_{im} \delta_{jl}) A_j B_l C_m \\ &= A_j B_i C_j - A_j B_j C_i = (A_j C_j) B_i - (A_j B_j) C_i = \text{右第} i \text{分量} \end{aligned}$$

2. 哈密顿 (Hamilton) 算符

1. 基本知识

- 纳布拉 (Nabla) ∇ 的定义

$$\nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) = \sum_{i=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \mathbf{e}_i$$

分量 $\partial/\partial x_i$ 在不引起歧义时可简记为 ∂/∂_i ，甚至 ∂_i

- ∇ 既是微分算子，又是矢量。
- 算符与变量不可交换顺序，如 $\partial_i A_j B_i \neq A_j \partial_i B_i$
- 算符作用于多个变量，须加括号 $\partial_i A_j B_i \neq \partial_i (A_j B_i)$

2. ∇ 的三种基本运算

1) 梯度 $\text{grad } \varphi = \nabla \varphi = \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x}, \frac{\partial \varphi}{\partial y}, \frac{\partial \varphi}{\partial z} \right)$, i 分量为 $\partial_i \varphi$

意义：将 φ 的变化作一阶泰勒展开

$$\begin{aligned} \Delta \varphi &= \varphi(\mathbf{r} + \Delta \mathbf{r}) - \varphi(\mathbf{r}) = \frac{\partial \varphi}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial \varphi}{\partial z} \Delta z \\ &= \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x}, \frac{\partial \varphi}{\partial y}, \frac{\partial \varphi}{\partial z} \right) \cdot (\Delta x, \Delta y, \Delta z) = \nabla \varphi \cdot \Delta \mathbf{r} \end{aligned}$$

保持 $|\Delta \mathbf{r}|$ 不变，则当 $\Delta \mathbf{r} // \nabla \varphi$ 时， $\Delta \varphi$ 最大，

$\nabla \varphi$ 指向 φ 值上升最快的方向

2) 散度

$$\begin{aligned}\operatorname{div} \mathbf{A} &= \nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z} \\ &= \partial_x A_x + \partial_y A_y + \partial_z A_z = \sum_{i=1}^3 \partial_i A_i\end{aligned}$$

意义：由高斯公式 $\oiint_S \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} = \iiint_V \nabla \cdot \mathbf{A} dV$

可证 $\nabla \cdot \mathbf{A} = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \oiint_S \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} / \Delta V$

可见，散度是单位体积的通量。

闭合面
S包围
的体积

$\nabla \cdot \mathbf{A} = 0$ ， \mathbf{A} 为无源场； $\nabla \cdot \mathbf{A} \neq 0$ ， \mathbf{A} 为有源场

3) 旋度

$$\text{rot}\mathbf{A} = \nabla \times \mathbf{A} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \partial_x & \partial_y & \partial_z \\ A_x & A_y & A_z \end{vmatrix} = \varepsilon_{ijk} \partial_j A_k \mathbf{e}_i$$

意义：由Stokes公式 $\oint_L \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = \iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{S}$

可证 $|\nabla \times \mathbf{A}| = \lim_{\Delta S_{\perp} \rightarrow 0} \oint_L \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} / \Delta S_{\perp},$

可见，旋度是单位横截面的环量。

$\nabla \times \mathbf{A} = 0$, \mathbf{A} 为无旋场； $\nabla \times \mathbf{A} \neq 0$, \mathbf{A} 为有旋场

2. 运算举例

- 证明 $\nabla \cdot (\nabla \times A) = 0$.

$$\text{左} = \partial_i (\nabla \times A)_i = \partial_i \varepsilon_{ijk} \partial_j A_k \stackrel{i,j \text{ 互换}}{=} \partial_j \varepsilon_{jik} \partial_i A_k,$$

将 ∂_i 和 ∂_j 交换顺序，结果不变，又 $\varepsilon_{jik} = -\varepsilon_{ijk}$ ，

$$\text{上式} = -\partial_i \varepsilon_{ijk} \partial_j A_k = -\text{左},$$

所以左=0，原题得证。

实际上， $\partial_i \varepsilon_{ijk} \partial_j A_k$ 整体上关于全局求和的指标 i, j 反对称，相当于奇函数在对称区间积分，结果必然为零。

- 证明

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

右前两项*i*分量

$$\begin{aligned} &= B_j \partial_j A_i + \varepsilon_{ijk} B_j (\nabla \times A)_k \\ &= B_j \partial_j A_i + \varepsilon_{ijk} B_j \varepsilon_{klm} \partial_l A_m \\ &= B_j \partial_j A_i + (\delta_{il} \delta_{jm} - \delta_{im} \delta_{jl}) B_j \partial_l A_m \\ &= B_j \partial_j A_i + B_j \partial_i A_j - B_j \partial_j A_i = B_j \partial_i A_j, \end{aligned}$$

同理，右边后两项*i*分量= $A_j \partial_i B_j$ ，

→右边*i*分量= $B_j \partial_i A_j + A_j \partial_i B_j = \partial_i (A_j B_j)$ = 左边*i*分量

- 由电偶极子电势计算电场 (p25例1.9)

$$\begin{aligned}U &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{r^3}, \\ \mathbf{E} &= -\nabla U = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \nabla \left(\frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right) \\ &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\nabla(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})}{r^3} - \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{4\pi\epsilon_0} \nabla \left(\frac{1}{r^3} \right) \\ &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\partial_i (p_j r_j) \mathbf{e}_i}{r^3} + \frac{3\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{4\pi\epsilon_0 r^4} \nabla r \\ &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p_j \delta_{ij} \mathbf{e}_i}{r^3} + \frac{3\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{4\pi\epsilon_0 r^4} \frac{\mathbf{r}}{r} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p}}{r^3} + \frac{3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{4\pi\epsilon_0 r^5}\end{aligned}$$

- 两个电偶极子间的静电力 (p87例3.10)

由例1.9,
$$\mathbf{E}_2 = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p}_2}{r^3} + \frac{3(\mathbf{p}_2 \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{4\pi\epsilon_0 r^5},$$

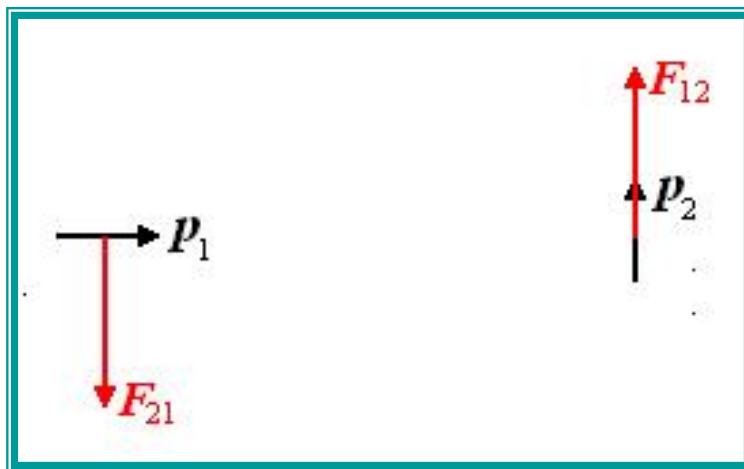
$$\therefore W_{\text{互}} = -\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{E}_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{p}_2}{r^3} - \frac{3(\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{r})(\mathbf{p}_2 \cdot \mathbf{r})}{4\pi\epsilon_0 r^5},$$

$$\begin{aligned} \mathbf{F}_{12} &= -(\nabla W_{\text{互}})_{\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2} = -\nabla \left[\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{p}_2}{r^3} - \frac{3(\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{r})(\mathbf{p}_2 \cdot \mathbf{r})}{4\pi\epsilon_0 r^5} \right]_{\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2} \\ &= \frac{\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{p}_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{3\mathbf{r}}{r^5} + \frac{3}{4\pi\epsilon_0} \frac{(\mathbf{p}_2 \cdot \mathbf{r})\mathbf{p}_1 + (\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{r})\mathbf{p}_2}{r^5} - \frac{15(\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{r})(\mathbf{p}_2 \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{4\pi\epsilon_0 r^7} \\ &= \frac{3}{4\pi\epsilon_0 r^4} [(\mathbf{p}_1 \cdot \mathbf{p}_2 - 5p_{1r}p_{2r})\hat{r} + p_{2r}\mathbf{p}_1 + p_{1r}\mathbf{p}_2]. \end{aligned}$$

$F_{21} = -F_{12}$ ，但一般不在连线方向。

如：当 $p_1 \parallel r$ ， $p_2 \perp r$ 时， $F_{12} = -F_{21} = \frac{3p_1 p_2}{4\pi\epsilon_0 r^4}$ 。

两个力均位于连线的垂直方向，不完全满足牛顿第三定律！



原因： F_{21} 和 F_{12} 不是一对作用力！

- 严格推导场观点下的静电能

$$\begin{aligned}W_e &= \frac{1}{2} \iiint_V \rho_{e0} U dV = \frac{1}{2} \iiint_V (\nabla \cdot \mathbf{D}) U dV \\&= \frac{1}{2} \iiint_V [\nabla \cdot (\mathbf{D}U) - \mathbf{D} \cdot \nabla U] dV \\&= \frac{1}{2} \oint_S (\mathbf{D}U) \cdot d\mathbf{S} + \frac{1}{2} \iiint_V \mathbf{D} \cdot \mathbf{E} dV,\end{aligned}$$

将 V 扩大到无穷空间，原始积分不变，此时 S 可看成半径趋于无穷的球面。球面上 $\mathbf{D} \sim r^{-2}$, $U \sim r^{-1}$, $S \sim r^2$

\Rightarrow 上式首项 (称为表面项) 趋于零，于是

$$W_e = \frac{1}{2} \iiint_V \mathbf{D} \cdot \mathbf{E} dV.$$

作业、预习及思考题

- 补充作业:

1. 证明: 1) $A \times A = 0$ 2) $A \cdot (A \times B) = 0$

3) $(A \times B) \cdot (C \times D) = (A \cdot C)(B \cdot D) - (A \cdot D)(B \cdot C)$

2. 证明p316 (4-36) 和 (4-39) 式

- 预习: 5.1 磁现象与磁场、5.2 毕—萨定律

- 思考题 0.2 从(3.2.14)式导出 $w_{\text{极}} = \frac{1}{2} P \cdot E$ 。

- 思考题 0.3 如果 $\oiint_S A \cdot dS = \oiint_S B \cdot dS$ 对任意闭合曲面S都成立, 能否推出 $A=B$?