3 静电场方程和求解(1)

-电位

Potential

邹建龙

主要内容

- 电场强度的环量(即闭合线积分)
- > 斯托克斯旋度定理和静电场中电场强度的旋度
- 真空中静电场的基本方程(微分形式)
- ▶ 为什么要引入电位的概念?
- ▶ 静电场中电位的引入过程
- ▶ 电位的物理意义
- 电位和电场强度的计算

静电场中电场强度的环量(闭合线积分)

真空中点电荷产生的电场强度

$$\mathbf{E} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} \mathbf{e}_r$$

点电荷电场强度的环量(闭合线积分):

$$\oint_{l} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_{A}^{A} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_{A}^{A} \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}r^{2}} \mathbf{e}_{r} \cdot d\mathbf{l} = \int_{r_{A}}^{r_{A}} \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}r^{2}} dr = \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}} \left(\frac{1}{r_{A}} - \frac{1}{r_{A}} \right) = 0$$

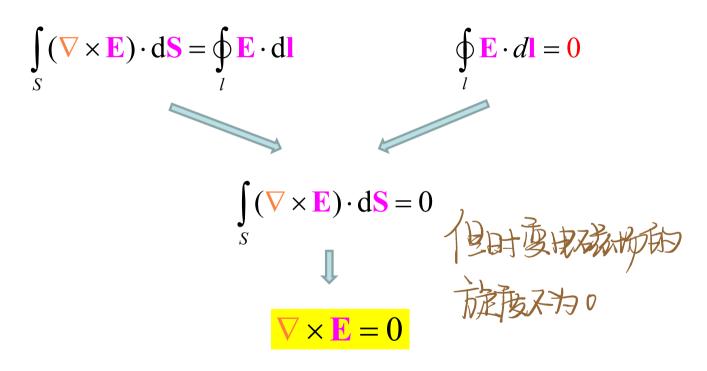
$$= \partial \mathbf{l} - \cos\theta = d\mathbf{r}$$

$$\Rightarrow \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

根据叠加定理,对于任意电荷分布,以上结论都成立!

斯托克斯旋度定理和静电场中电场强度的旋度

斯托克斯旋度定理(通用定理) 静电场电场强度闭合线积分



静电场电场强度的旋度等于零

真空中静电场的基本方程(微分形式)

旋度方程

$$\nabla \times \mathbf{E} = 0$$

静电场为无旋场

散度方程

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

静电场为有散场

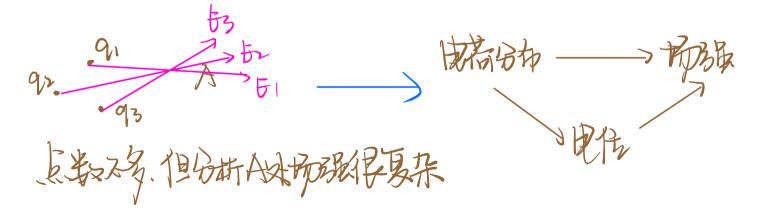
南斯洛林的常数多形式

之所以需要给出旋度和散度,是根据亥姆霍兹定理! 在空间有限区域内的某一矢量,

由该矢量的旋度、散度和边界条件唯一确定。

为什么要引入电位的概念?

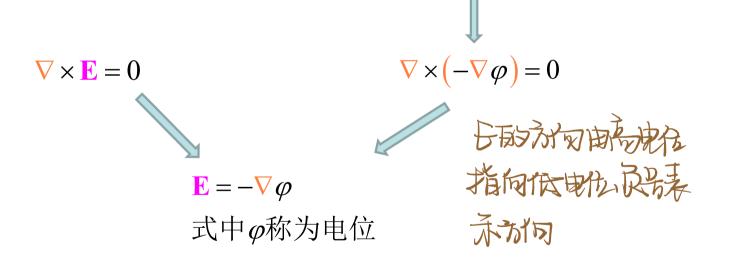
- 电场强度是矢量,实在是太难计算了!尤其是涉及旋度的时候!
- ▶ 标量相对于矢量比较容易计算! 电位就是为此引入的标量!
- ▶ 此外,电位恰好有非常明确的物理意义



静电场中电位的引入过程(数学引入)

矢量恒等式

静电场旋度方程 标量梯度的旋度恒等于零: $\nabla \times (\nabla \varphi) = 0$



电位是为了计算电场强度矢量而引入的一个标量(中间量)

电位差的物理定义

▶ 在电场中将电荷从A点移动到B点,电场力做的功为

$$W = \int_{A}^{B} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = \int_{A}^{B} q \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = q \int_{A}^{B} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

▶ 电位差的物理定义:

单位正电荷从电场中一点移动到另一点,电场力所做的功。

$$\varphi_{AB} = \frac{W}{q} = \frac{q \int_{A}^{B} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}}{q} = \int_{A}^{B} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$
电位差其实就是电路中的电压。

电位的物理定义

▶ 电位的定义:

单位正电荷从电场中的某一点移动到参考点处,电场力所做的功。

- ▶ 电位参考点可以任意选择,但是同一问题一般只选取一个参考点。
- ▶ 电位参考点虽然可以任意选择,但一般应使电位表达式越简单越好
- > 工程中一般以大地作为电位参考点, 大地正似了无字子。
- 理论计算时,如果电荷在有限区域内,一般以无穷远作为电位参考点

$$\varphi_A = \int_A^\infty \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

电位物理定义和数学定义的联系

$$\varphi_{A} = \int_{A}^{\infty} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\int_{\infty}^{A} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \implies d\varphi = -\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \qquad \mathbf{E} = E_{x} \mathbf{e}_{x} + E_{y} \mathbf{e}_{y} + E_{z} \mathbf{e}_{z}$$

$$d\mathbf{l} = dx \mathbf{e}_{x} + dy \mathbf{e}_{y} + dz \mathbf{e}_{z}$$

$$d\varphi = \frac{\partial \varphi}{\partial x} dx + \frac{\partial \varphi}{\partial y} dy + \frac{\partial \varphi}{\partial z} dz \qquad = -\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -E_{x} dx - E_{y} dy - E_{z} dz$$

$$E_{x} = -\frac{\partial \varphi}{\partial x} \qquad E_{y} = -\frac{\partial \varphi}{\partial y} \qquad E_{z} = -\frac{\partial \varphi}{\partial z} \implies \mathbf{E} = E_{x} \mathbf{e}_{x} + E_{y} \mathbf{e}_{y} + E_{z} \mathbf{e}_{z}$$

$$\mathbf{E} = -\frac{\partial \varphi}{\partial x} \mathbf{e}_{x} - \frac{\partial \varphi}{\partial y} \mathbf{e}_{y} - \frac{\partial \varphi}{\partial z} \mathbf{e}_{z} = -\left(\frac{\partial \varphi}{\partial x} \mathbf{e}_{x} + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \mathbf{e}_{y} + \frac{\partial \varphi}{\partial z} \mathbf{e}_{z}\right) = -\nabla \varphi$$

$$\mathbf{E} = -\nabla \varphi$$

这恰好是电位的数学定义,也就是说电位的数学定义和物理定义是等价的,殊途同归!

静电场中电场力做功与路径无关

真空中点电荷产生的电场强度

$$\mathbf{E} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} \mathbf{e}_r$$



真空中点电荷产生的电位差

$$\varphi_{AB} = \int_{A}^{B} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_{A}^{B} \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}r^{2}} \mathbf{e}_{r} \cdot d\mathbf{l} = \int_{r_{A}}^{r_{B}} \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}r^{2}} dr = \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}} \left(\frac{1}{r_{A}} - \frac{1}{r_{B}} \right)$$

静电场中电场力做功与路径无闭合路径的电位差:
$$\varphi_{AA} = \int_A^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \oint_l \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_A} \right) = 0$$
 KVL方程

电位的计算

$$\varphi_A = \int_A^\infty \mathbf{E} \cdot d\mathbf{I}$$

$$\varphi_{AB} = \int_{A}^{B} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{I}$$

$$\mathbf{E} = -\nabla \varphi$$

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

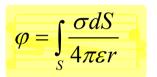
点电荷产生的电位:

$$\varphi_B = \frac{q}{4\pi\varepsilon} \frac{1}{r_B}$$
 与只成结性关系

电位满足叠加定理

体电荷产生的电位: 面电荷产生的电位:

$$\varphi = \int_{V} \frac{\rho dV}{4\pi\varepsilon r}$$



电位是标量,电场强度是矢量,所以电位相对于电场强度而言更容易求解

实际中常常先计算电位,再根据电位和电场强度的关系计算电场强度;

如果电场强度很容易计算,则可以先求电场强度,再求电位。

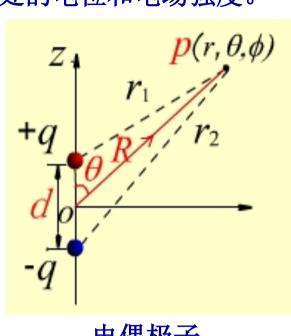
电位计算例1两点电荷+q和-q相距为d。当r>>d时,这一对等量 异号的电荷称为电偶极子。计算任意点P处的电位和电场强度。

解: 根据叠加原理,P点电位:

$$\varphi_{\rm p} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} (\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2}) = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} \frac{r_2 - r_1}{r_1 r_2}$$

因r>>d,故有 方向由负电荷指向正电荷 $\varphi_{p} = \frac{qd\cos\theta}{4\pi\varepsilon_{0}r^{2}} = \frac{\vec{p}\cdot\vec{e}_{R}}{4\pi\varepsilon_{0}r^{2}}$

称为电偶极矩,大小为qd



电偶极子

球坐标系中
$$\nabla \varphi = \frac{\partial \varphi}{\partial r} \mathbf{e}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} \mathbf{e}_\theta + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial \varphi}{\partial \phi} \mathbf{e}_\phi$$

$$\mathbf{E}_{p} = -\nabla \varphi = \frac{p}{4\pi\varepsilon_{0}r^{3}} (2\cos\theta \mathbf{e}_{r} + \sin\theta \mathbf{e}_{\theta})$$

电位计算例2 求电荷面密度为 σ , 半径为a的均匀带电圆盘轴线

电位计算例2 來电荷面密度为
$$\sigma$$
 ,半径为 a 的均匀带电圆盘轴线上的电位和电场强度。
$$d\varphi = \frac{dq}{4\pi\varepsilon_0\sqrt{r^2+z^2}} = \frac{\sigma r dr}{2\varepsilon_0\sqrt{r^2+z^2}}$$

$$\alpha = \frac{\sigma r dr}{2\varepsilon_0\sqrt{r^2+z^2}} = \frac{\sigma r dr}{2\varepsilon_0\sqrt{r^2+z^2}}$$

相手:
$$d\varphi = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0\sqrt{r^2 + z^2}} = \frac{1}{2\varepsilon_0\sqrt{r^2 + z^2}}$$

$$\varphi = \int_0^a \frac{\sigma r dr}{2\varepsilon_0\sqrt{r^2 + z^2}} = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}\sqrt{r^2 + z^2} \Big|_0^a$$

$$= \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}[(a^2 + z^2)^{1/2} - z] \qquad (z > 0) \quad 圆盘中心的电位$$

 $\mathbf{E} = E_z \mathbf{e}_z = -\frac{\partial \varphi}{\partial z} \mathbf{e}_z = \begin{cases} \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} [-\frac{z}{\sqrt{a^2 + z^2}} + 1] & (z > 0) \\ \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} [-\frac{z}{\sqrt{a^2 + z^2}} - 1] & (z < 0) \end{cases} \begin{cases} \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \mathbf{e}_z & z = 0^+ \\ -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \mathbf{e}_z & z = 0^- \end{cases}$

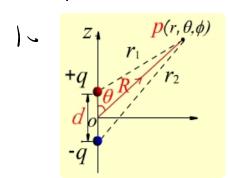
电位计算例3

已知单芯电缆内导体与外壳导体之间的电压为U,试求单芯电缆

的电场分布。 解: $\oint_{S} \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = 2\pi \rho l D = \tau l$ 七:4%数 $E_1 = \frac{D}{\varepsilon_1} = \frac{\tau}{2\pi\varepsilon_1\rho}$ $E_2 = \frac{D}{\varepsilon_2} = \frac{\tau}{2\pi\varepsilon_2\rho}$ $U = \int_{\rho_1}^{\rho_2} E_1 d\rho + \int_{\rho_2}^{\rho_3} E_2 d\rho = \frac{\tau}{2\pi\varepsilon_1} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} + \frac{\tau}{2\pi\varepsilon_2} \ln \frac{\rho_3}{\rho_2}$ $E_{1} = \frac{U}{\rho(\ln\frac{\rho_{2}}{\rho_{1}} + \frac{\varepsilon_{1}}{\varepsilon_{2}} \ln\frac{\rho_{3}}{\rho_{2}})} \quad E_{2} = \frac{U}{\rho(\frac{\varepsilon_{2}}{\varepsilon_{1}} \ln\frac{\rho_{2}}{\rho_{1}} + \ln\frac{\rho_{3}}{\rho_{2}})}$

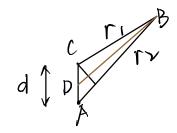
电缆绝缘采用多层电介质比单层好,因为电场强度分布更合理

何题

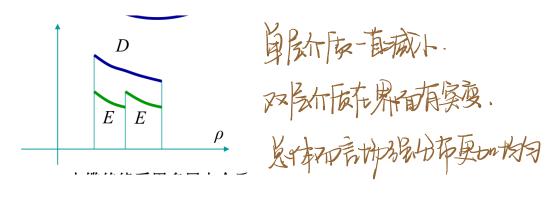


$$\begin{array}{ccc}
p(r,\theta,\phi) \\
\hline
 & r_2
\end{array}$$

$$\begin{array}{ccc}
\hline
 & p(r,\theta,\phi) \\
\hline
 & r_2
\end{array}$$



 $d \uparrow p = \frac{\vec{p} \cdot \vec{l} \cdot \vec{r}}{4\pi n n^2}$



单分下每一直减卜.

作业二

- 1. 写出静电场中电场强度闭合线积分为零的数学表达式。
- 2. 写出静电场的基本方程
- 3. 写出电位的数学定义和物理定义
- 4. 解释电压(电位差)的物理意义。
- 5. 分别写出点电荷和体电荷电位的表达式。
- 6. 教材1-1-3、1-2-2、1-2-3