

9-3 电 势

§1 静电场的保守性

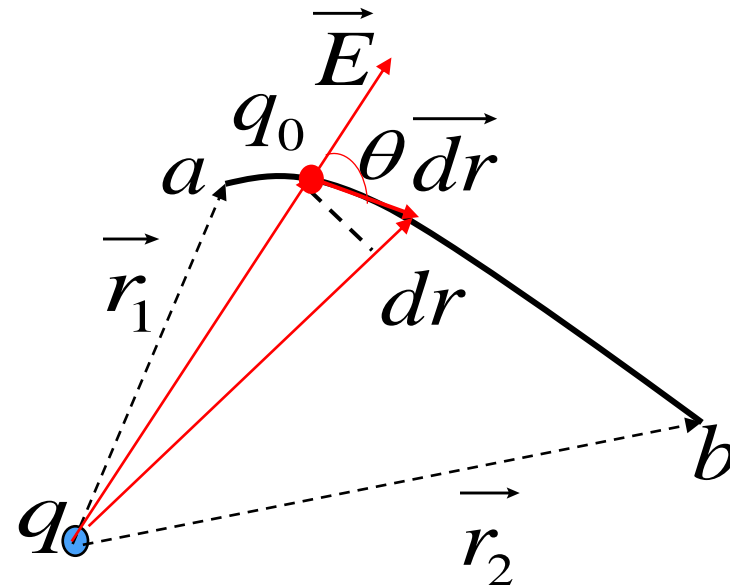
§2 静电场的环路定理

§3 电势的计算

§4 等势面 电势梯度

一.静电力是保守力

$$A_{ab} = \int_{(a)}^{(b)} \vec{f} \cdot d\vec{l} = \int_{(a)}^{(b)} q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} = q_0 \int_{(a)}^{(b)} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$



$$\frac{A_{ab}}{q_0} = \int_{(a)}^{(b)} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

与被移动的电荷的电量无关

电场强度E的分布决定

$$\begin{aligned} \int_{(r_a)}^{(r_b)} \vec{E} \cdot d\vec{l} &= \int_{(r_a)}^{(r_b)} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r} \cdot d\vec{r} = \int_{(r_a)}^{(r_b)} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr \cos \theta \\ \int_{(r_a)}^{(r_b)} \vec{E} \cdot d\vec{l} &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_a} - \frac{1}{r_b} \right) \end{aligned}$$

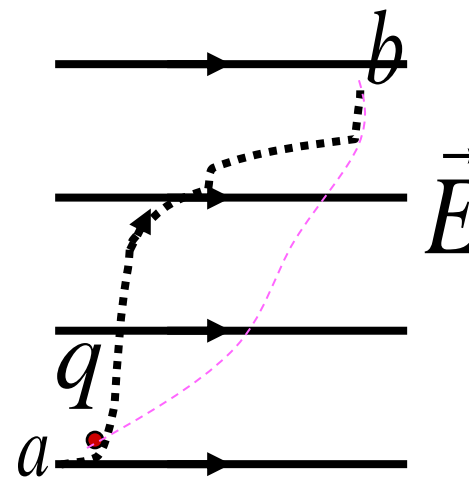
§1 静电场的保守性

二. 静电场力作功等于相应电势能的减量

$$W_{ab} = \int_{(a)}^{(b)} \vec{f} \cdot d\vec{l} = W_a - W_b$$

a 点电势能

b 点电势能

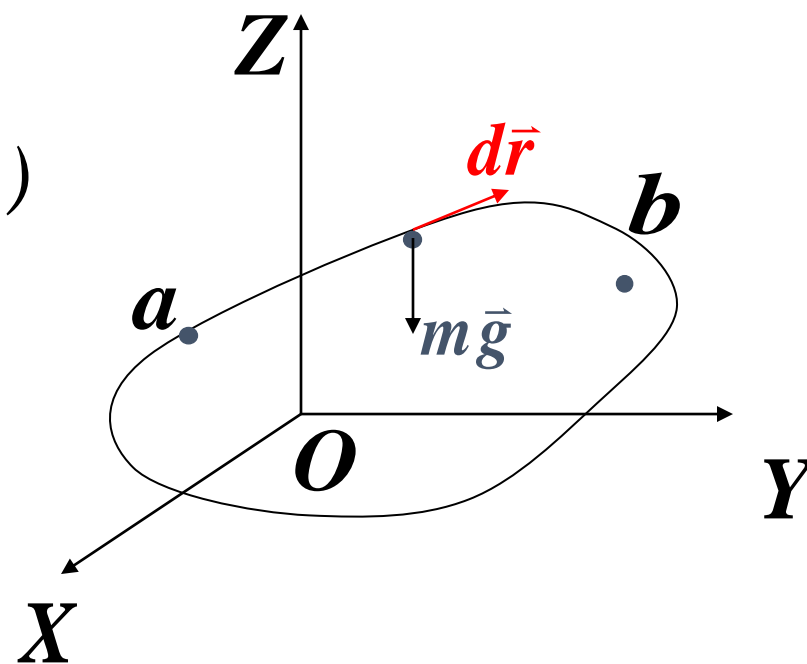


1、保守力的功

重力的功

m 在重力作用下由 a 运动到 b ，取地面为坐标原点.

$$\begin{aligned} W &= \int_a^b m \vec{g} \cdot d\vec{r} \\ &= \int_a^b (-mg) \vec{k} \cdot (dx\vec{i} + dy\vec{j} + dz\vec{k}) \\ &= \int_{z_a}^{z_b} -mg dz \\ &= \underbrace{mgz_a}_{\text{初态量}} - \underbrace{mgz_b}_{\text{末态量}} \end{aligned}$$



万有引力的功

两个质点之间在引力作用下相对运动时，以 M 所在处为原点， M 指向 m 的方向为矢径的正方向。 m 受的引力方向与矢径方向相反。

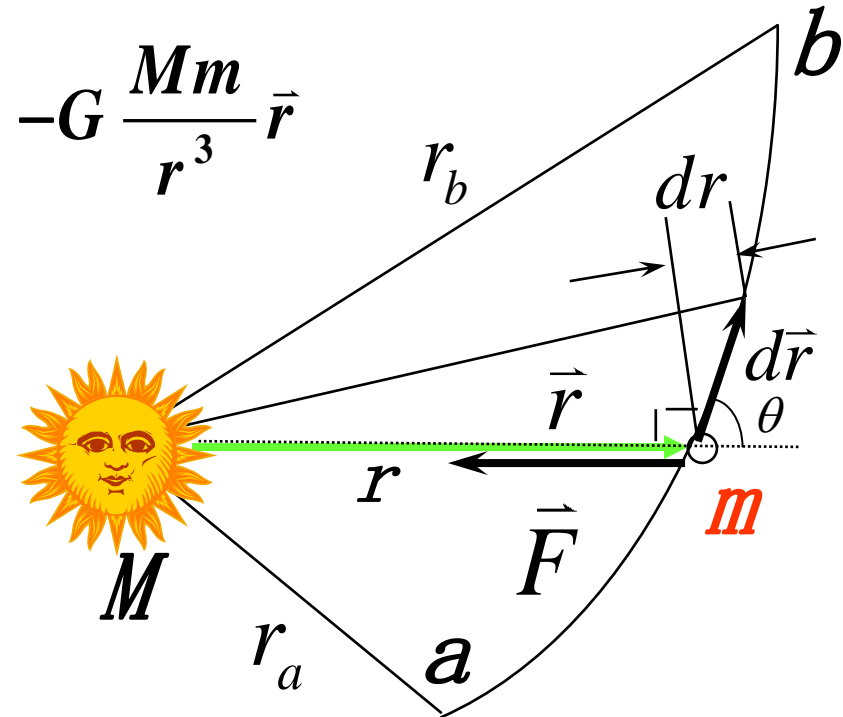
$$W = -\int_{r_a}^{r_b} G \frac{Mm}{r^3} \vec{r} \cdot d\vec{r} \quad \vec{r} \cdot d\vec{r} = r |d\vec{r}| \cos \theta = r dr$$

$$W = -\int_{r_a}^{r_b} G \frac{Mm}{r^2} dr \quad \vec{F} = -G \frac{Mm}{r^3} \vec{r}$$

$$= \left(-G \frac{Mm}{r_a} \right) - \left(-G \frac{Mm}{r_b} \right)$$

初态量

末态量

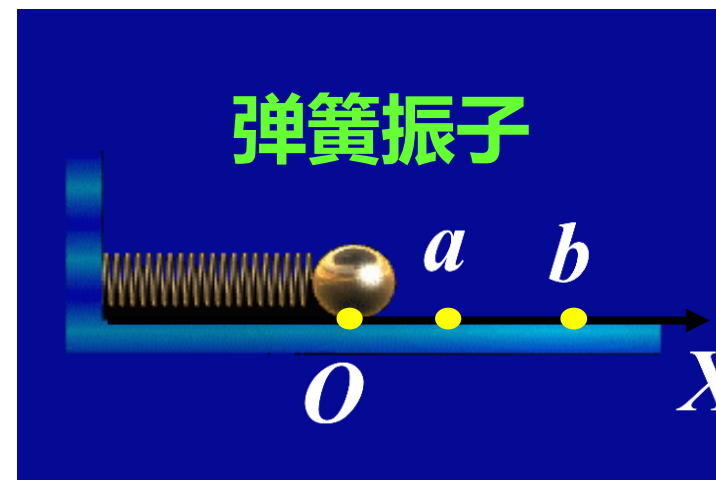


弹力的功

$$\vec{F} = -kx\vec{i}$$

$$W = \int_{x_a}^{x_b} -kx\vec{i} \cdot d\vec{x} = -\left(\frac{1}{2}kx_b^2 - \frac{1}{2}kx_a^2\right)$$

$$= \underbrace{\frac{1}{2}kx_a^2}_{\text{初态量}} - \underbrace{\frac{1}{2}kx_b^2}_{\text{末态量}}$$



§2 静电场的环路定理

一.表述

静电场中场强沿任意闭合环路的线积分恒等于零

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

§2 静电场的环路定理

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

二. 证明

将一点电荷在场中沿任意闭合线走一圈

∴ 静电场力是保守力

$$\therefore \oint_L \vec{f} \cdot d\vec{l} = \oint_L q\vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

→ $\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$ 证毕

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

1) 静电场的基本方程之一

静电场是保守场

2) 微分形式 $\nabla \times \vec{E} = 0$

3) 表征静电场的性质有两个方程

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

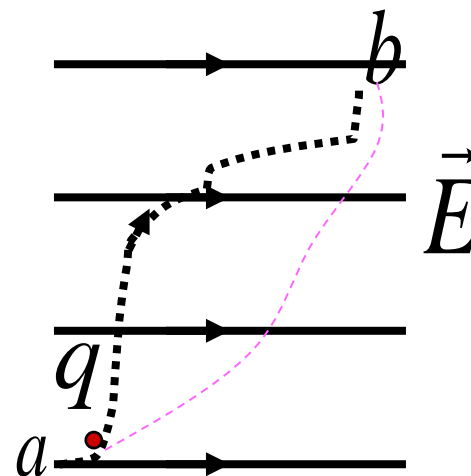
$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum_i q_i}{\epsilon_0}$$

§3 电势的计算

一.电势

如图示

点电荷在场中受力



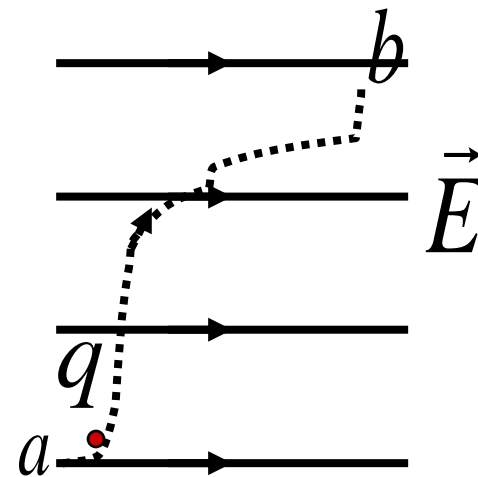
$$\vec{f} = q\vec{E}$$

$$\int_{(a)}^{(b)} \vec{f} \cdot d\vec{l} = q \int_{(a)}^{(b)} \vec{E} \cdot d\vec{l} = W_a - W_b$$

一.电 势

$$\int_{(a)}^{(b)} \vec{f} \cdot d\vec{l} = q \int_{(a)}^{(b)} \vec{E} \cdot d\vec{l} = W_a - W_b$$

$$\int_{(a)}^{(b)} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \frac{W_a}{q} - \frac{W_b}{q}$$



$$\frac{W_a}{q} - \frac{W_b}{q}$$

与试验电荷无关

反映了电场在 a b 两点的性质

$$\int_{(a)}^{(b)} \vec{E} \cdot d\vec{l} = U_a - U_b$$

称 a b 两点**电势差**

若选 b 点的势能为参考零点, 则 a 点的**电势**:

$$U_a = \int_{(a)}^{\text{势能零点}} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

物理意义: 单位正电荷从该点到无穷远处(电势零)电场力所作的功, 或 $a \rightarrow \infty$ 场强的线积分。

单位正电荷在该点所具有的电势能

1) **电势零点**的选择(参考点)任意
不同电势不同

视分析问题方便而定, 参考点

电 势

通常：理论计算有限带电体电势时选无限远为参考点，实际应用中或研究电路问题时取大地、仪器外壳等

2)电势的量纲

SI制：单位 V (伏特)

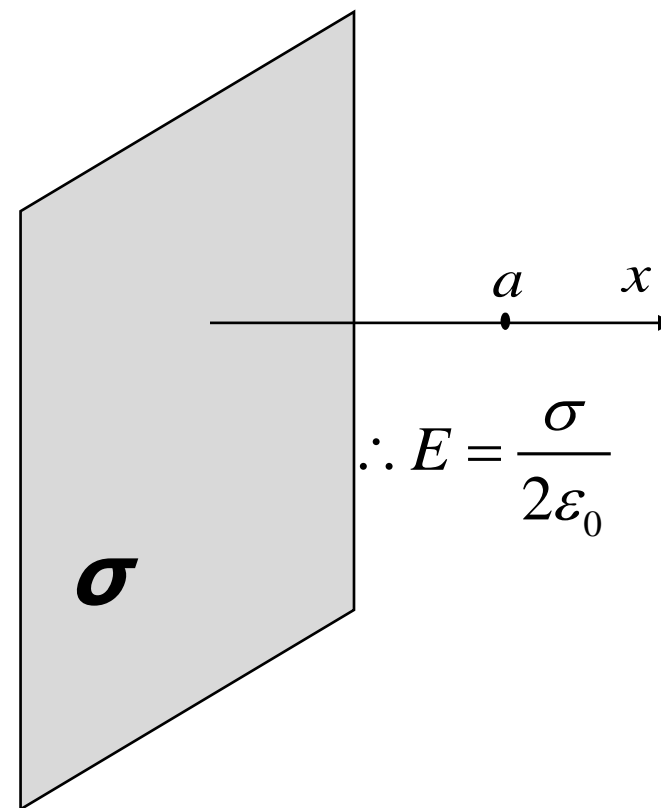
量纲

$$[U] = \frac{[W]}{[q]} = L^2 M T^{-3} I^{-1}$$

例如：计算无限大平面的电势

$$U_a = \int_{(a)}^{\text{势能零点}} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$U_a = \int_{(a)}^{\text{势能零点}} E \hat{x} \cdot dx \hat{x} = \int_{(a)}^{\text{势能零点}} E dx = \int_{(a)}^{\text{势能零点}} \frac{\sigma}{2\epsilon_0} dx$$



将电荷q从a→b电场力的功

$$A_{ab} = W_a - W_b = q_0 \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l} = q_0 (U_a - U_b)$$

注意

- 1、电势是相对量，**电势零点的选择是任意的。**
- 2、两点间的**电势差**与电势零点选择无关。
- 3、电势零点的选择。

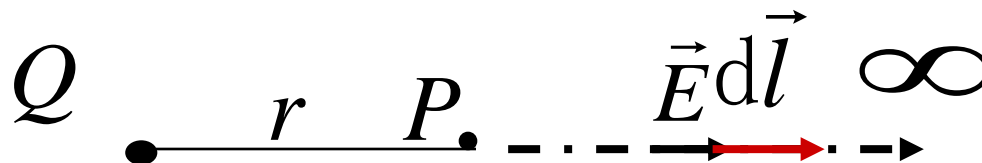
保守力的功=相应**势能的减少**

初态量-末态量

二.电势的计算

1.点电荷场电势公式

$$U_P = \int_{(P)}^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$



$$= \int_r^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_r^{\infty} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r} \cdot d\vec{r} = \int_r^{\infty} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$d\vec{l} = d\vec{r}$

$$U = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

球对称

标量

正负

2. 任意带电体电势

1) 由定义式出发

$$U = \int_{(P)}^{P(0)} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

2) 电势叠加原理

$$\begin{aligned} \text{电势 } u &= \int_P^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_P^{\infty} (\vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \cdots + \vec{E}_n) \cdot d\vec{l} \\ &= \int_P^{\infty} \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} + \int_P^{\infty} \vec{E}_2 \cdot d\vec{l} + \cdots + \int_P^{\infty} \vec{E}_n \cdot d\vec{l} \\ &= u_1 + u_2 + \cdots + u_n = \sum_{i=1}^n u_i \end{aligned}$$

各点电荷单独存在时在该点电势的代数

电势计算的两种方法：

- 根据已知的场强分布，按定义计算

$$U_P = \int_P^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

- 由点电荷电势公式，利用电势叠加原理计算

$$U = \sum U_i = \sum \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i}$$

$$U = \int dU = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r}$$

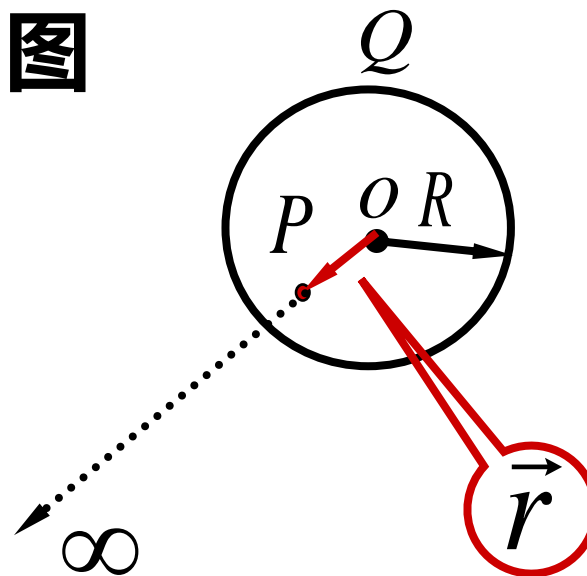
例1 计算均匀带电球面的电势 如图

解:

均匀带电球面电场的分布为

$$r < R \quad E = 0$$

$$r > R \quad \vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$$

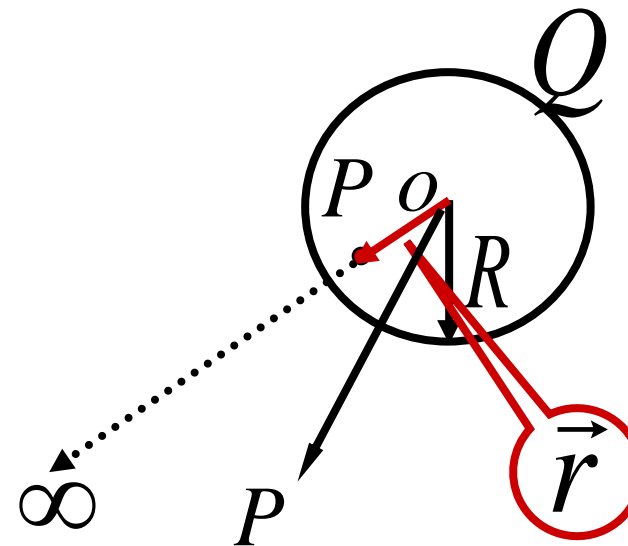


若场点在球内 即 $r < R$ 如图

$$U = \int_{(P)}^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_r^R 0 dl + \int_R^{\infty} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$U = \int_r^R o dl + \int_R^\infty \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}$$



场点在球面**外** 即 $r > R$

$$U = \int_r^\infty \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

1)电势分布

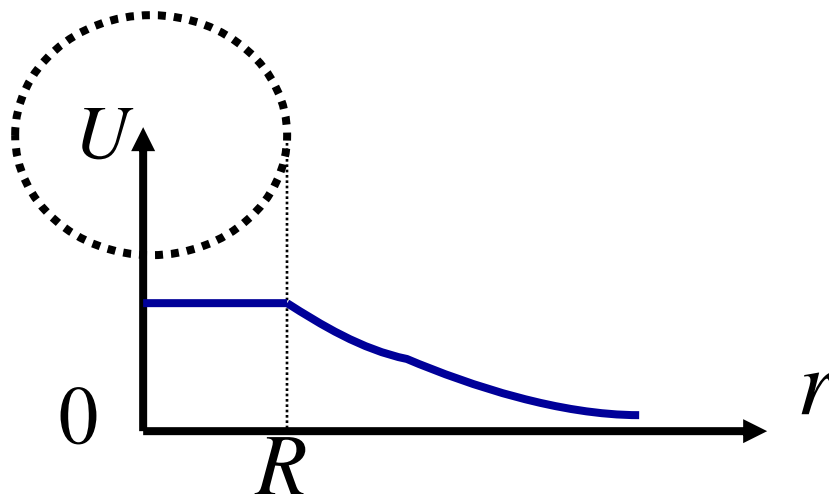
$$U = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R} \quad r < R$$

$$U = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} \quad r > R$$

等势体

与电量集中在球心的
点电荷的电势分布相同

2)图示



例2 计算电量为 Q 的带电球面球心的电势

解：

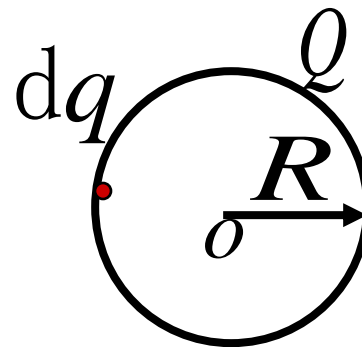
在球面上任取一电荷元 dq

则电荷元在球心的电势为 $dU = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 R}$

由电势叠加原理

球面上电荷在球心的总电势

$$U = \int_{(Q)} dU = \int_{(Q)} \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 R} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}$$



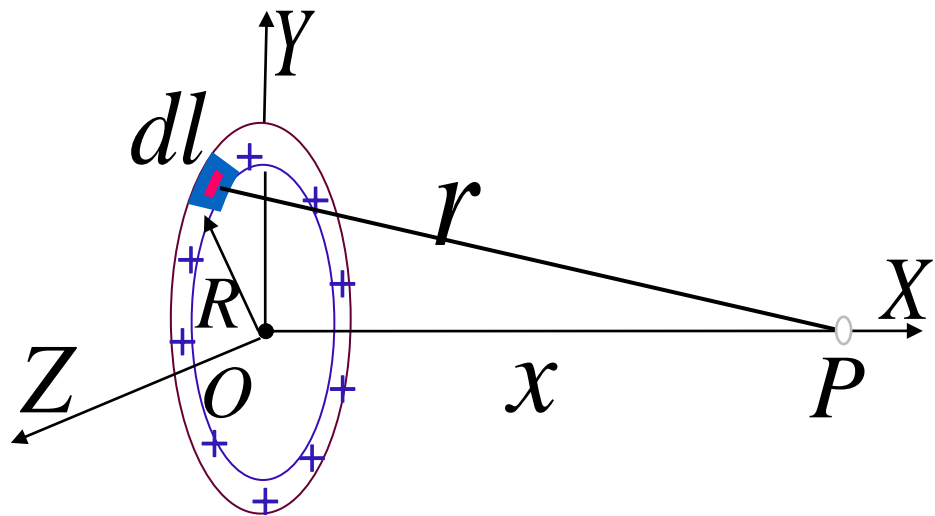
例3：求均匀带电圆环轴线上的电势分布。

已知： R 、 q

解:方法一 微元法，叠加法

$$dU = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r} = \frac{\lambda dl}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$$\begin{aligned} U_P &= \int dU = \int_0^{2\pi R} \frac{\lambda dl}{4\pi\epsilon_0 r} = \frac{2\pi R\lambda}{4\pi\epsilon_0 r} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{R^2 + x^2}} \end{aligned}$$



方法二 定义法

由电场强度的分布

$$E = \frac{qx}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$U = \int_{x_p}^{\infty} E dx = \int_{x_p}^{\infty} \frac{qxdx}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}}$$

例4：求电偶极子电场中任一点 P 的电势

由叠加原理

$$U_P = U_1 + U_2 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_1} - \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_2} = \frac{q(r_2 - r_1)}{4\pi\epsilon_0 r_1 r_2}$$

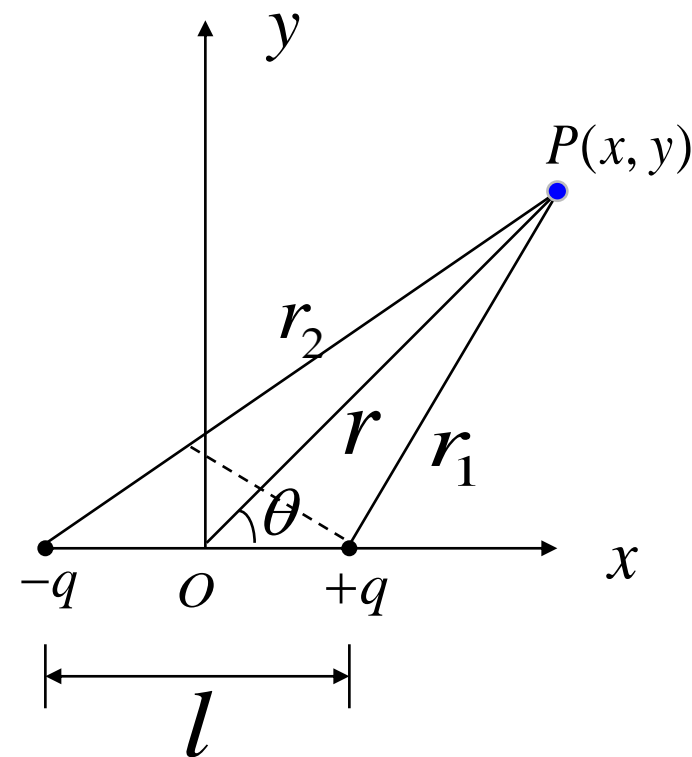
$$\because r \gg l \quad r_2 - r_1 \approx l \cos \theta \quad r_1 r_2 \approx r^2$$

$$\therefore U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{l \cos \theta}{r^2}$$

其中 $r^2 = x^2 + y^2$

$$\cos \theta = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

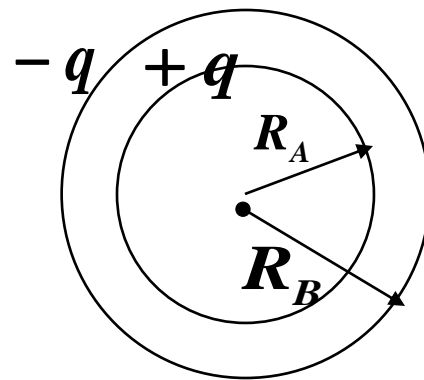
$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{px}{(x^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$



练习：1.求等量异号的同心带电球面的电势差, 已知 $+q$ 、 $-q$ 、 R_A 、 R_B

解：由高斯定理

$$E = \begin{cases} 0 & r < R_A \quad r > R_B \\ \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} & R_A < r < R_B \end{cases}$$



由电势差定义

$$U_{AB} = \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_{R_A}^{R_B} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_A} - \frac{1}{R_B} \right)$$

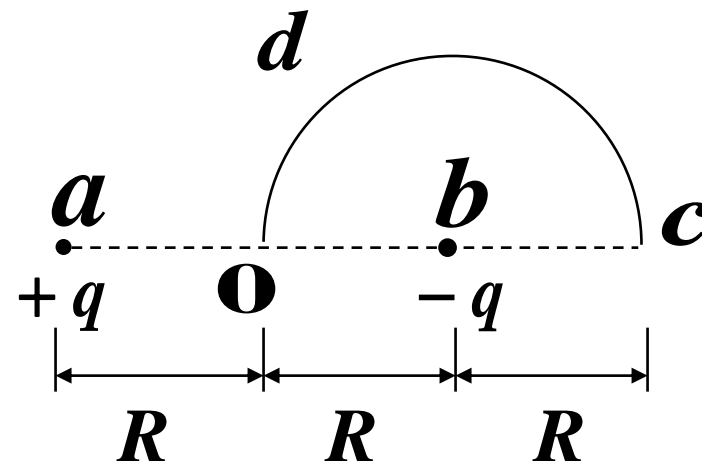
请用叠加原理试试

练习2. 如图已知 $+q$ 、 $-q$ 、 R

①求单位正电荷沿 odc 移至 c ，电场力所作的功

$$W_{oc} = U_o - U_c = 0 - \left(\frac{q}{4\pi\epsilon_0 3R} + \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 R} \right)$$

$$= \frac{q}{6\pi\epsilon_0 R}$$



② 将单位负电荷由 $\infty \longrightarrow O$ 电场力所作的功

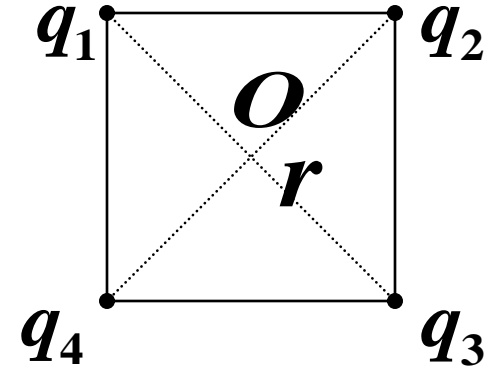
$$W_{\infty O} = U_{\infty} - U_o = 0$$

已知正方形顶点有四个等量的点电荷

$$4.0 \times 10^{-9} \text{ C} \quad r = 5 \text{ cm}$$

①求 U_o

$$U_o = 4 \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r} = 28.8 \times 10^2 \text{ V}$$



②将 $q_0 = 1.0 \times 10^{-9} \text{ C}$ 从 $\infty \rightarrow O$ 电场力所作的功

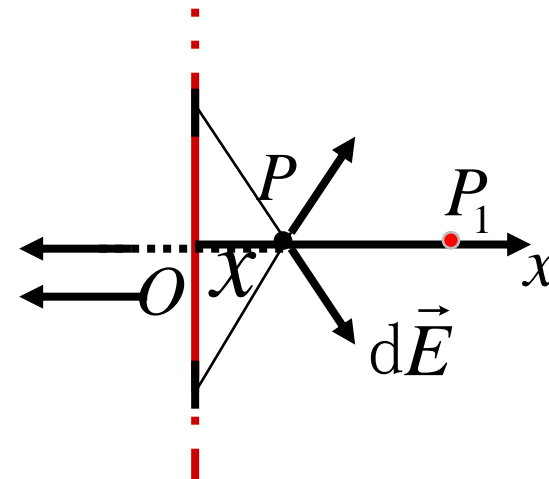
$$W_{\infty 0} = q_0 (U_{\infty} - U_o) = q_0 (0 - 28.8 \times 10^2) = -28.8 \times 10^{-7} \text{ J}$$

③求该过程中电势能的改变

$$W_{\infty 0} = W_{\infty} - W_0 = -28.8 \times 10^{-7} < 0 \quad \text{电势能} \uparrow$$

练习：无限长均匀带电直线的电势分布

$$E_p = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 x} \hat{x}$$



$$U_p - U_{p_1} = \int_x^{x_1} \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 x} \hat{x} \cdot dx \hat{x} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \int_x^{x_1} \frac{1}{x} dx = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln(x_1 / x)$$

$$\ln 1 = 0$$

可以选x=1米处p₁为零电势参考点，求得P的电势

$$U_p = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln x$$

§4 等势面 电势梯度

一.等势面

由电势相等的点组成的面叫等势面

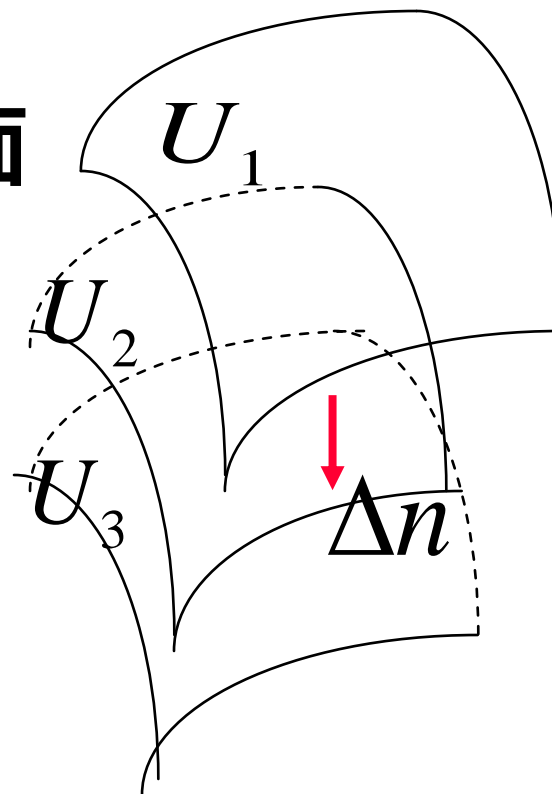
满足方程 $U(x, y, z) = C$

当常量C取等间隔数值时

可以得到一系列的等势面

即要求: $\Delta U_{12} = \Delta U_{23}$

$$\Delta U \approx E \Delta n$$



等势面的疏密反映了场的强弱

二. 电场线与等势面的关系

1. 电场线处处垂直等势面

在等势面上任取两点 a 、 b ，则

$$\int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l} = U_a - U_b \xrightarrow{\text{等势}} = 0$$

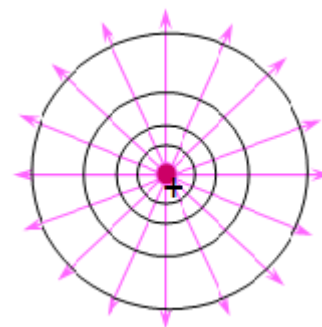
$\because a$ 、 b 任取

\therefore 处处有 $\vec{E} \perp d\vec{l}$

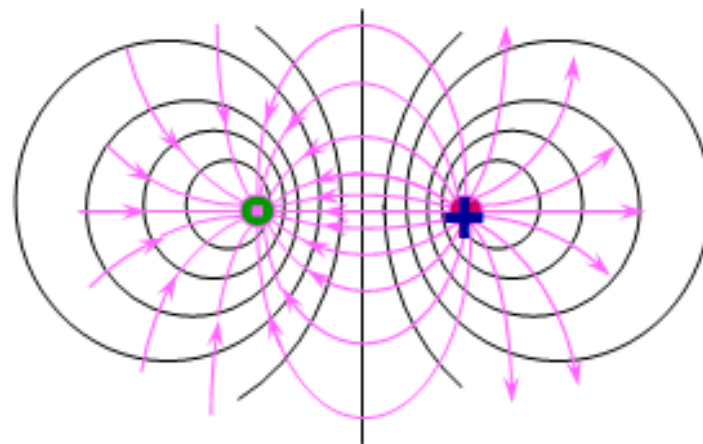
2. 电场线指向电势降的方向

二.电场线与等势面的关系

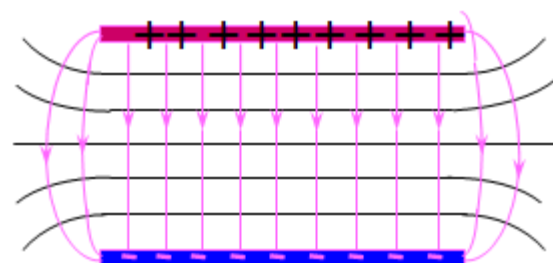
点电荷的电场线
与等势面



电偶极子的电
场线与等势面



平行板电容器的
电场线与等势面



三.电场强度与电势梯度

∴静电场是保守场

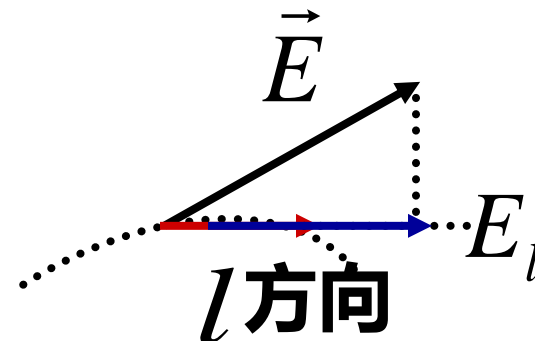
∴对单位电荷 有 $E_l = -\frac{\partial U}{\partial l}$

$$\begin{aligned} E_x &= -\frac{\partial U}{\partial x} \\ E_y &= -\frac{\partial U}{\partial y} \\ E_z &= -\frac{\partial U}{\partial z} \end{aligned}$$

在直角坐标系中
梯度算符

$$\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k}$$

$$\vec{E} = -\nabla U$$



物理意义：电势梯度是一个矢量，它的大小为电势沿等势面法线方向的变化率，它的方向沿等势面法线方向且指向电势增大的方向。

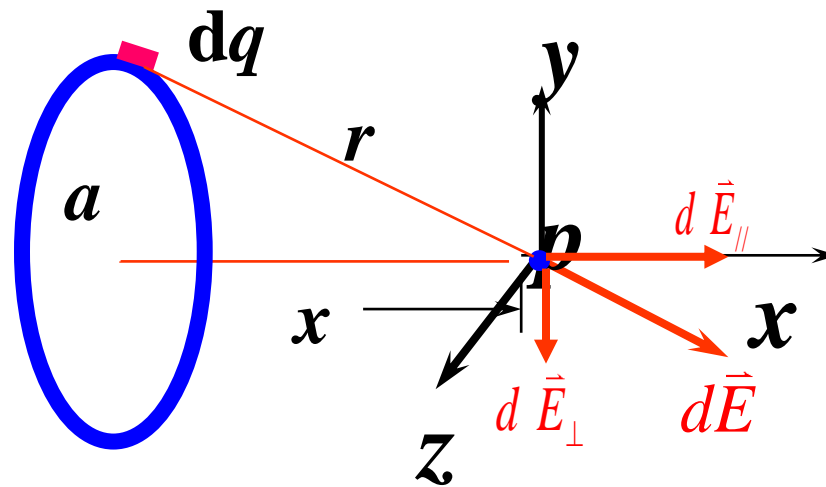
例1：利用场强与电势梯度的关系， 计算均匀带电细圆环轴线上一点的场强。

解：

$$U = U(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{\sqrt{R^2 + x^2}}$$
$$\therefore E_x = -\frac{\partial U}{\partial x} = -\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{\sqrt{R^2 + x^2}} \right)$$
$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qx}{(R^2 + x^2)^{3/2}}$$

$$E_y = E_z = 0$$

$$\vec{E} = E_x \vec{i} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qx}{(R^2 + x^2)^{3/2}} \vec{i}$$

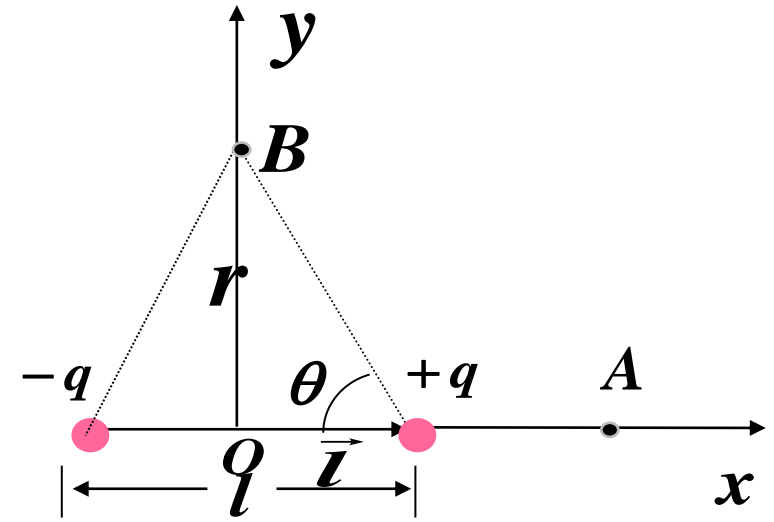


例2：计算电偶极子电场中任一点的场强

解： $U = U(x, y) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{px}{(x^2 + y^2)^{3/2}}$

$$E_x = -\frac{\partial U}{\partial x} = -\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{px}{(x^2 + y^2)^{3/2}} \right)$$

$$E_y = -\frac{\partial U}{\partial y} = -\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{px}{(x^2 + y^2)^{3/2}} \right)$$



A点($y=0$) $\vec{E} = \frac{p}{2\pi\epsilon_0 x^3} \vec{i}$

B点($x=0$) $\vec{E} = -\frac{p}{4\pi\epsilon_0 y^3} \vec{i}$

小 结

一.静电场环路定理: $\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$

静电场强沿任意闭合路径的线积分为零. 反映了静电场是保守力场, 是有势场.

二.电势、电势能、电势差

电势能: $W_a = q_0 \int_a^{\text{零势点}} \vec{E} \cdot d\vec{l}$

电 势: $U_a = \int_a^{\text{零势点}} \vec{E} \cdot d\vec{l}$

电势差: $U_{ab} = U_a - U_b = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$

三. 电势的计算 (两种基本方法)


1. 场强积分法 (由定义求)

〈1〉 确定 \vec{E} 分布

〈2〉 选零势点和便于计算的积分路径

选取零势点的原则：使场中电势分布有确定值

〈3〉 由电势定义

$$U_a = \int_a^{\text{零势点}} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_a^{\text{零势点}} E \cos \theta dl$$


路径上各点的总场强，若路径上各段的表达式不同，应分段积分

2. 叠加法

〈1〉 将带电体划分为电荷元 dq

〈2〉 选零势点, 写出 dq 在场点的电势 dU

〈3〉 由叠加原理: $U = \sum dU$ 或 $U = \int dU$

四. 电场强度与电势的关系

$$\vec{E} = -\text{grad}U$$

给出又一种求 \vec{E} 的方法:

$$\vec{E} = -\left(\frac{\partial U}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial U}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial U}{\partial z} \vec{k}\right)$$

五.典型带电体的电势分布

1. 点电荷 q 场中的电势分布: $U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$

2. 均匀带电球面场中电势分布:

$$U_{\text{内}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R} = \text{恒量} \quad U_{\text{外}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \propto \frac{1}{r}$$

3. 均匀带电圆环轴线上的电势分布:

$$U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 (R^2 + x^2)^{1/2}}$$