

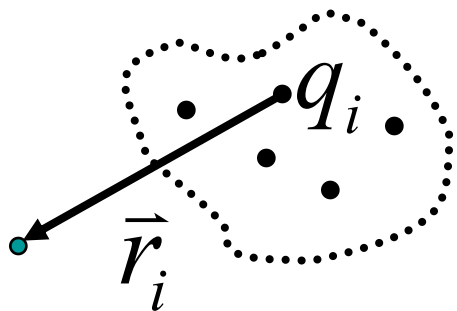
真空中的静电场-电场的叠加

1. 点电荷的场强

$$\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$$



2. 点电荷系的场强

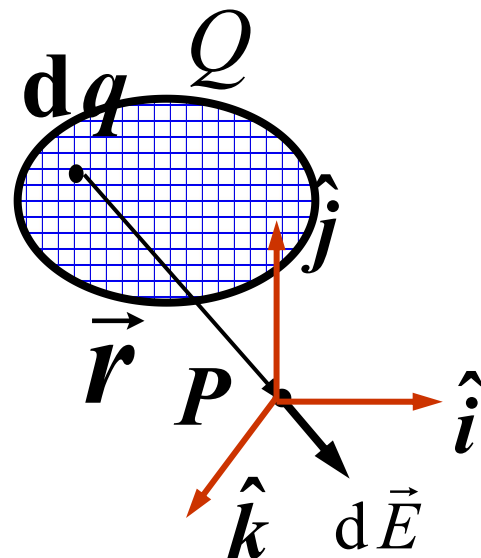


$$\vec{E} = \sum_i \vec{E}_i = \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i^2} \hat{r}_i$$

3. 电荷连续分布带电体

$$\begin{aligned}\vec{E} &= \int_{(Q)} d\vec{E} = \int_{(Q)} \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r} \\ &= E_x \hat{i} + E_y \hat{j} + E_z \hat{k}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}E_x &= \int dE_x \\ E_y &= \int dE_y \\ E_z &= \int dE_z\end{aligned}$$



电场的叠加1 长为 l 均匀带电直线, 电荷线密度为 λ

求: 延长线上一点 p 的电场强度

解: 在坐标 x 处取一个电荷元 dq

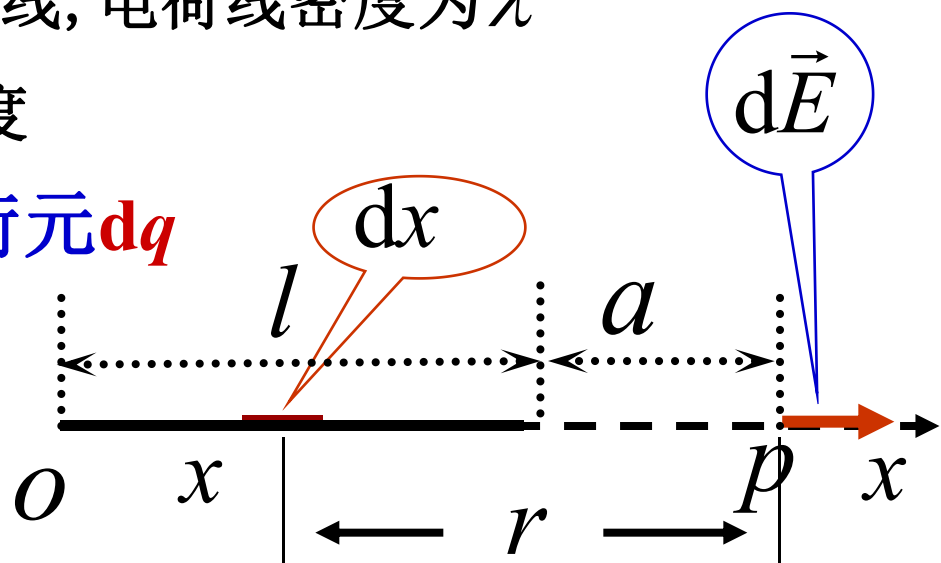
$$dq = \lambda dx$$

该点电荷在 p 点的场强
大小为

$$dE = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{\lambda dx}{4\pi\epsilon_0 (l+a-x)^2}$$

\therefore 各电荷元在 p 点的场强方向一致 \therefore 场强大小直接相加

$$E = \int dE = \int_0^l \frac{\lambda dx}{4\pi\epsilon_0 (l+a-x)^2} = \dots$$



电场的叠加2. 求均匀带电直导线外一点的电场强度, 已知线密度 λ

解: 选取电荷元 $dq = \lambda dx$

则 dq 在场点的场强

$$dE = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad r = a/\sin\theta$$

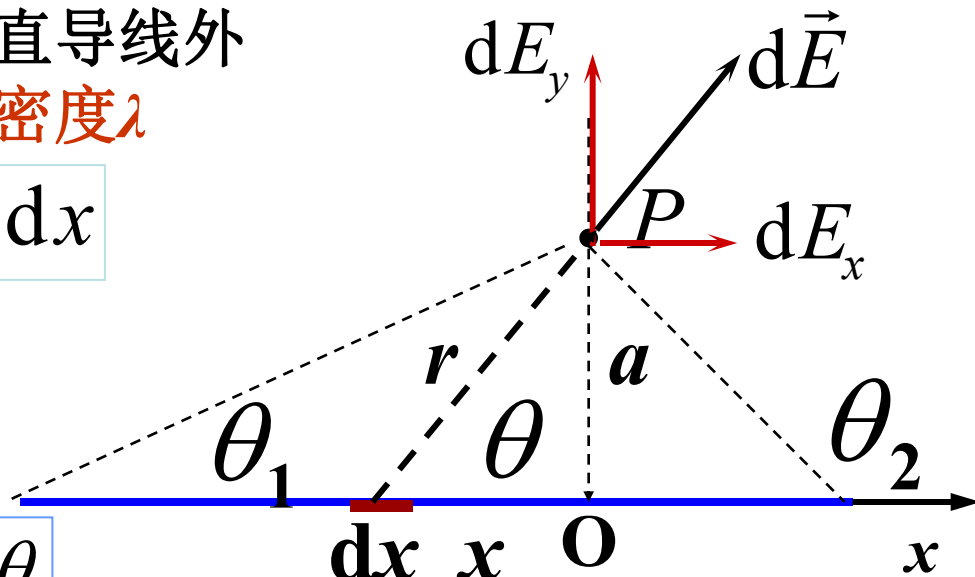
$$x = -a/\tan\theta$$

$$dx = \frac{a}{\sin^2\theta} d\theta$$

$$dE = \frac{\lambda d\theta}{4\pi\epsilon_0 a}$$

各电荷元产生
电场方向各不相同,
电场分量积分

$$\begin{aligned} dE_x &= dE \cos\theta & E_x &= \int dE_x = \dots = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\sin\theta_2 - \sin\theta_1) \\ dE_y &= dE \sin\theta & E_y &= \int dE_y = \dots = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2) \end{aligned}$$



$$a \ll l$$

无限长
直线

$$l \ll a$$

点电荷

电场叠加例3 半径为 R 的均匀带电 Q 的圆环轴线上一点的场强。

解：在圆环上任取电荷元 dq

$$dE = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad \text{方向如图示}$$

由对称性分析知 $E = E_{\hat{x}}$

$$= \int_{(Q)} \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cos\theta$$

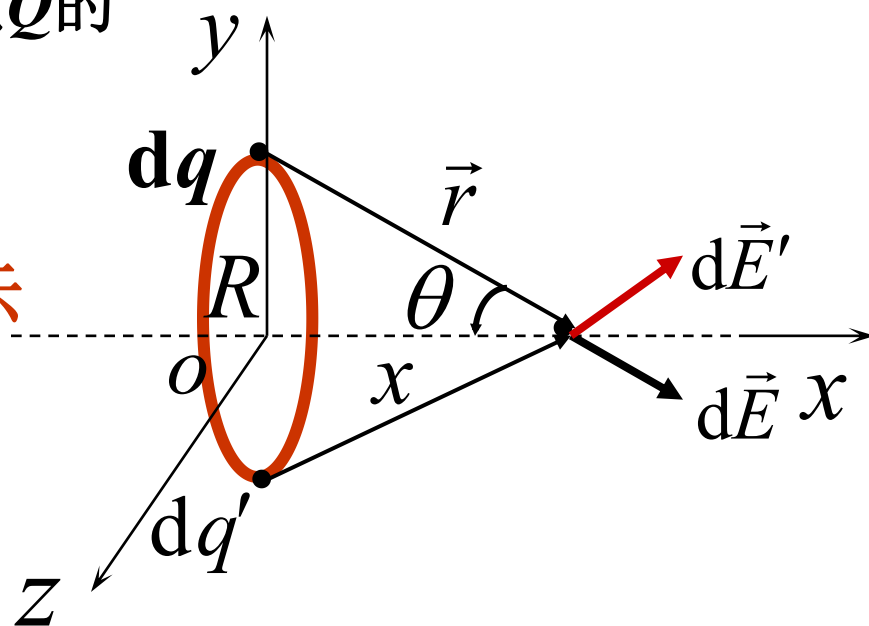
$$= \frac{\cos\theta}{4\pi\epsilon_0 r^2} \int_{(Q)} dq \xrightarrow{\cos\theta = \frac{x}{r}} E = \frac{xQ}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{\cos\theta}{4\pi\epsilon_0 r^2} Q$$

若 $x \gg R$

点电荷

$$E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 x^2}$$

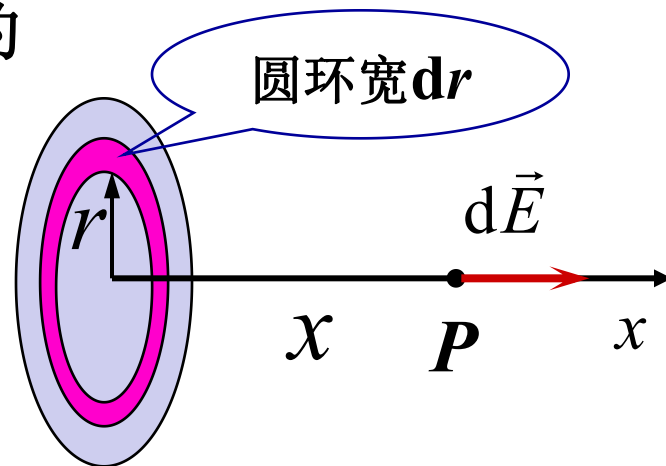


电场叠加例4 半径为 R 的均匀带电 Q 的圆盘轴线上一点的场强。

解：圆盘可视为由半径从零到 R 的圆环的排列而成，取半径 r 、宽 dr 的细圆环

$$dq = \sigma ds = \sigma 2\pi r dr$$

$$\sigma = Q/(\pi R^2)$$



该电荷元在P点的场强大小为 $dE = \frac{x dq}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + r^2)^{3/2}}$

方向如图所示

各电荷元在P点的场强方向相同

$$E = \int dE = \int_0^R \frac{x dq}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + r^2)^{3/2}} = \dots = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{x}{\sqrt{R^2 + x^2}} \right)$$

$$x \ll R$$

无限大平面

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

$$R \ll x$$

点电荷

$$E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 x^2}$$

真空中的静电场-高斯定理

电场线与电通量

1. 电场线是用于形象描述电场分布的假想曲线；

电场线上一点的**切线**方向是该点的**场强**方向；该点的**场强**大小等于该点的**电场线数密度**

2. 电通量

dS面元的电通量dΦ——通过dS面元的电场线数量

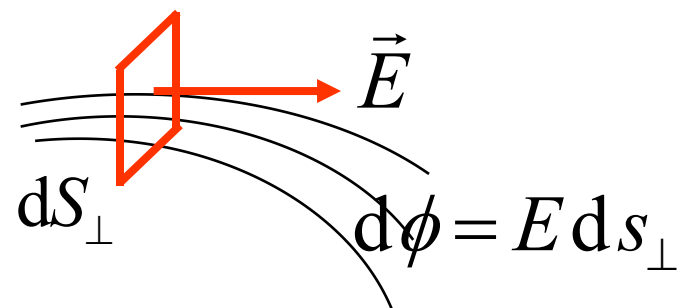
$$d\phi = E ds \cos\theta = \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

任意曲面S的电通量**Φ**—— $\phi = \int_S d\phi = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$

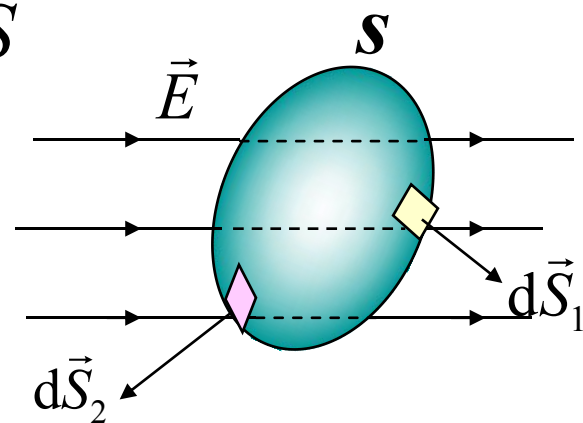
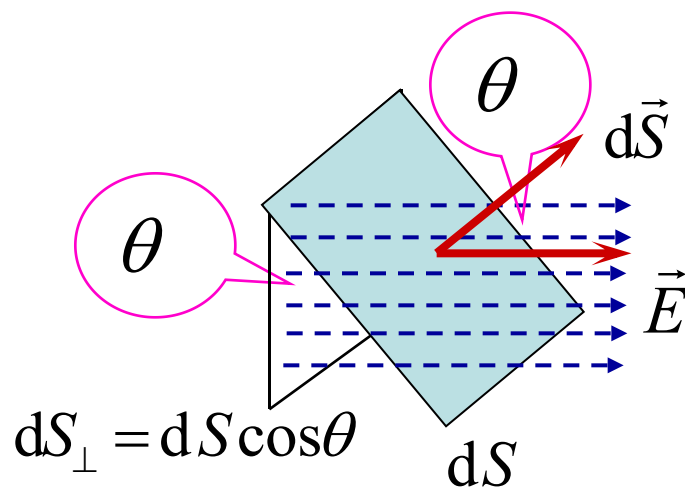
任意闭合曲面S的电通量**Φ**—— $\phi = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$

闭合面的面元方向由**内**指向**外**

出为正, $d\phi_1 = \vec{E} \cdot d\vec{S}_1 > 0$ **入为负**, $d\phi_2 = \vec{E} \cdot d\vec{S}_2 < 0$



面元所在区域视为局域均匀场



静电场的高斯定理

静电场是有源场

1. 表述：在真空中的静电场内，任一闭合面的电通量等于这闭合面所包围的电量的代数和除以 ϵ_0

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{i\text{内}}}{\epsilon_0}$$

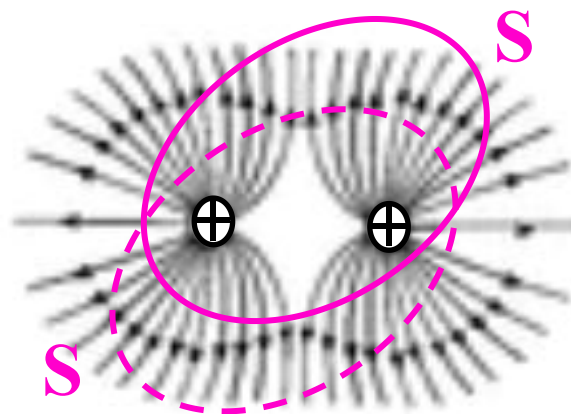
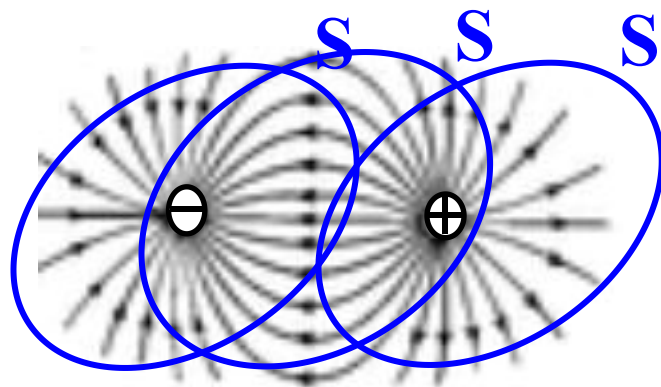
注意：

① \vec{E} 是闭合面 S 上各处的场强，
由空间电荷的分布决定

② 电通量 $\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$ 只取决于闭合面
内包含的电量

如图所示，当闭合面 S 的位置发生改变，
包含的电荷不变时，

S 的通量 $\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$ 是否变化？ 不变
式中的 \vec{E} 是否变化？ 变化



用高斯定理求具有对称分布的电场

1. 球对称：点电荷、**均匀带电**的球面、球体

例1带电 Q 、半径 R 的均匀带电球面电场分布

解：根据电荷分布，分析电场的**对称性**，

E 沿径向， r 相同处 E 相同

选取合适的高斯面(闭合面)

半径 r 的同心球面

因此

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_i}{\epsilon_0} \begin{cases} = 0, r < R \\ = \frac{Q}{\epsilon_0}, r > R \end{cases}$$

$$= \oint_S E dS$$

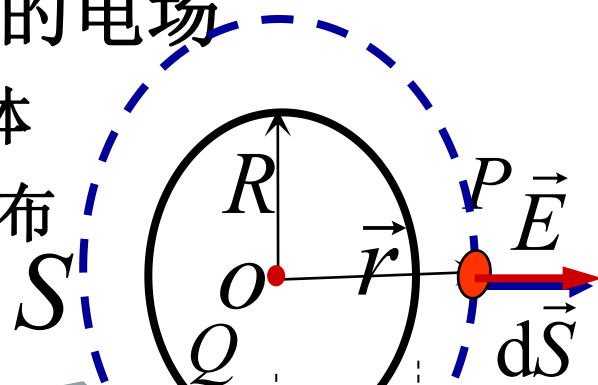
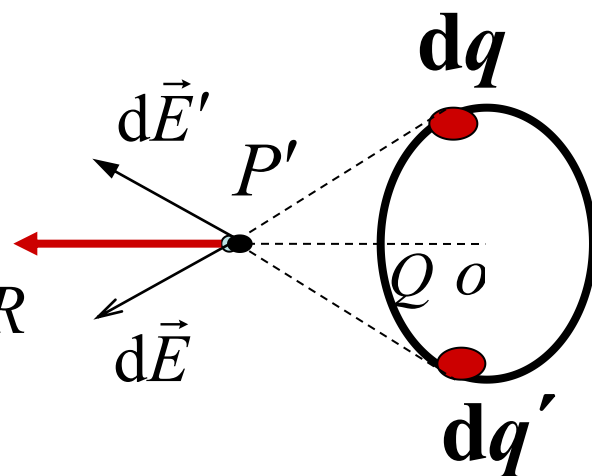
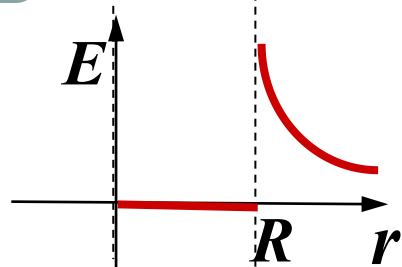
$$= E \oint_S dS$$

$$= E 4\pi r^2$$

电场分布

$$\begin{cases} E = 0, r < R \\ E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}, r > R \end{cases}$$

E - r 分布曲线



例2 电量 Q ，半径 R 的均匀带电球体的电场分布

解:根据电荷分布,分析电场的对称性,

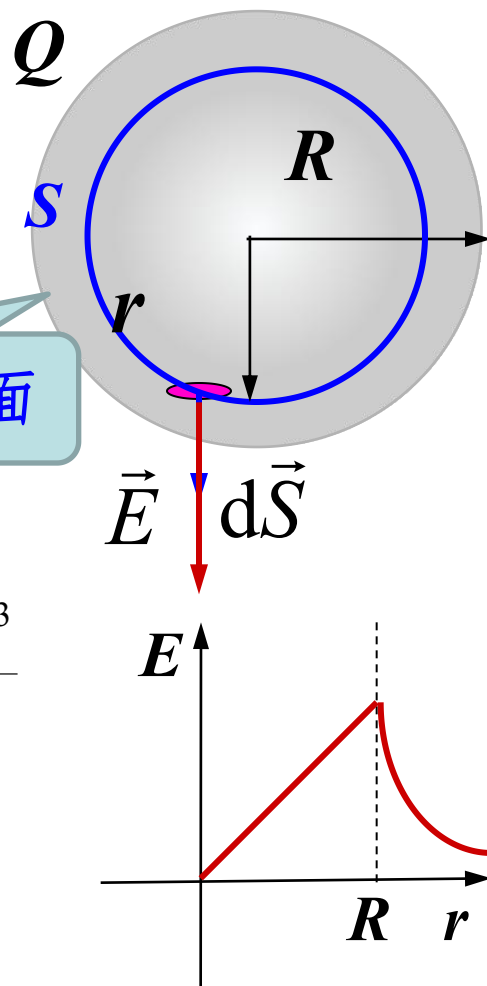
均匀带电球面——均匀带电球体

$\vec{E} = \sum \vec{E}_i$ 均匀带电球体的电场
是各均匀带电球面单独存在时的电场的叠加

E 沿径向, r 相同处 E 相同

选取合适的高斯面(闭合面)

半径 r 的 同心球面



$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_i}{\epsilon_0} \begin{cases} = \frac{4\pi r^3 \rho}{3\epsilon_0}, r < R \\ = \frac{Q}{\epsilon_0}, r > R \end{cases} \quad \rho = Q / \frac{4\pi R^3}{3}$$
$$= E 4\pi r^2$$

电场分布

$$\begin{cases} E = \frac{Qr}{4\pi\epsilon_0 R^3}, r < R \\ E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}, r > R \end{cases}$$

E - r 分布曲线

用高斯定理求具有对称分布的电场

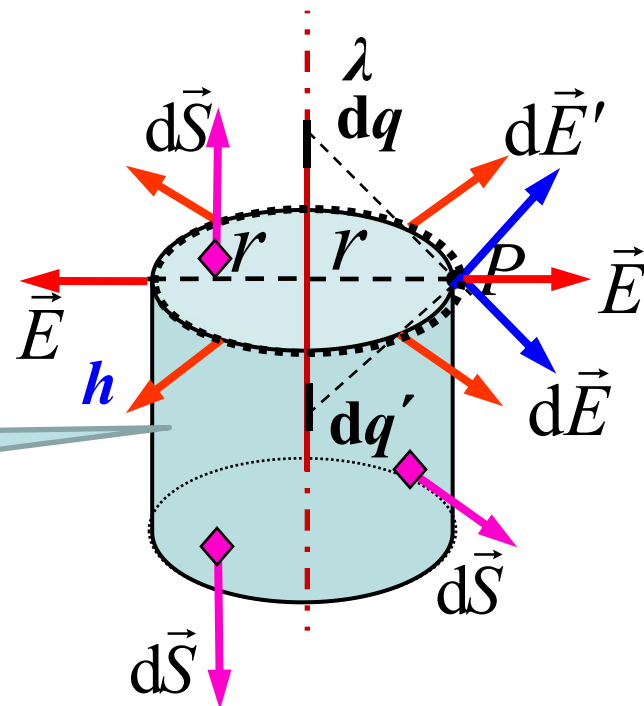
2. 轴对称：无限长均匀带电的带电线、圆柱面、圆柱体

例1 求无限长均匀带电直线的电场分布
， 设电荷线密度为 λ

解：根据电荷分布，分析电场的对称性，

选取合适的高斯面(闭合面)

半径 r 的同轴闭合圆柱面 S (高 h)



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

$$= \int_{\text{侧面}} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\text{两底面}} \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$= E 2\pi r h + 0$$

电场 $E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$

例2 求均匀带电无限长圆柱面的电场分布，
设电荷线密度为 λ ，圆柱面半径为 R 。

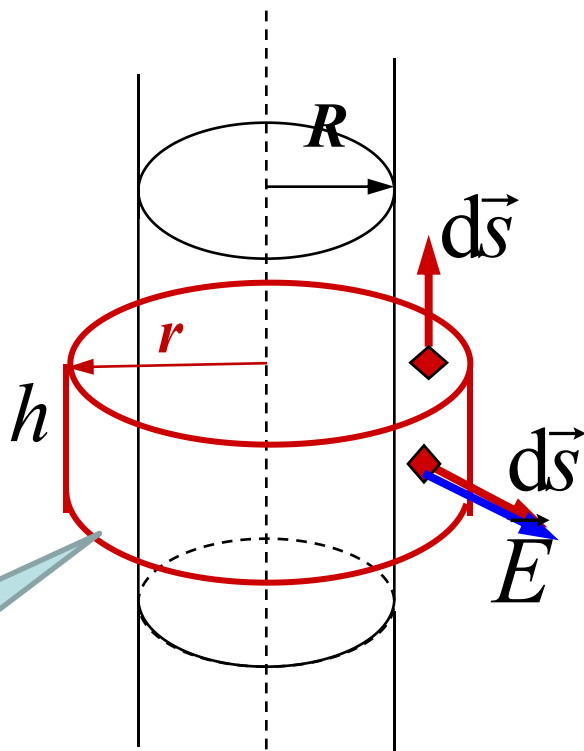
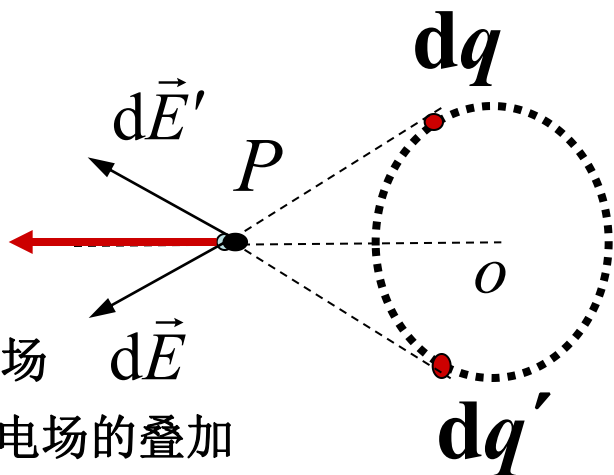
解：根据电荷分布，
分析电场的**对称性**

$$\vec{E} = \sum \vec{E}_i$$

均匀带电无限长圆柱面的电场
是各均匀带电无限长直线的电场的叠加

选取高斯面(闭合面)

半径 r 的同轴闭合
圆柱面 S (高 h)

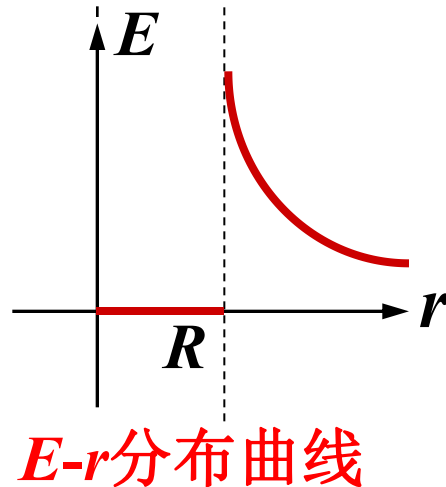


$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \int_{\text{侧面}} \vec{E} \cdot d\vec{s} + \int_{\text{两底面}} \vec{E} \cdot d\vec{s} = E 2\pi r h$$

$$\sum_i \frac{q_i}{\epsilon_0} \begin{cases} = 0, r < R \\ = \frac{\lambda h}{\epsilon_0}, r > R \end{cases}$$

电场分布

$$\begin{cases} E = 0, r < R \\ E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}, r > R \end{cases}$$



用高斯定理求具有对称分布的电场

3. 面对称：无限大均匀带电的平面、平板

例1 求面密度为 σ 的均匀带电的无限大平面的电场分布

解：根据电荷分布，
分析电场的**对称性**

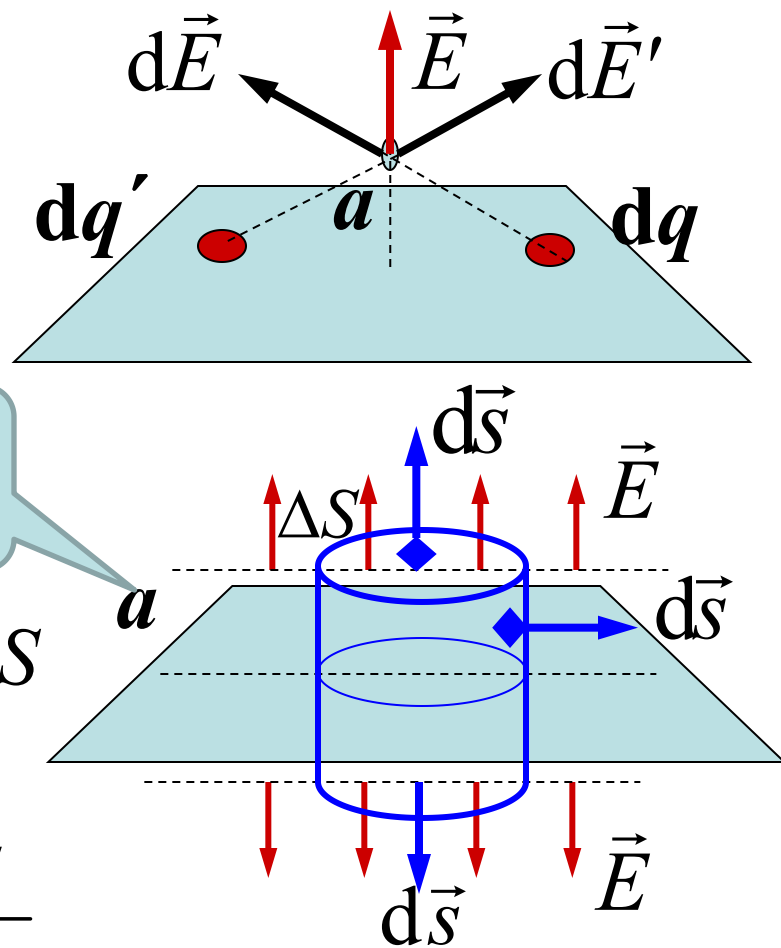
选取高斯面（闭合面）：

底面与平面平行的闭合圆柱面 S
（高为 $2a$ ，底面积为 ΔS ），

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \int_{\text{侧面}} \vec{E} \cdot d\vec{s} + \int_{\text{两底面}} \vec{E} \cdot d\vec{s} = 2E\Delta S$$

$$\frac{\sum_i q_i}{\epsilon_0} = \frac{\sigma \Delta S}{\epsilon_0}$$

电场 $E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$



真空中的静电场-环路定理、电势

电势的定义

环路定理

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

静电场是无旋场

两点之间的电势差

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

某点的电势

电势零点

$$\varphi_a = \int_{(a)} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

注意积分方向，具体计算参看电介质的例题

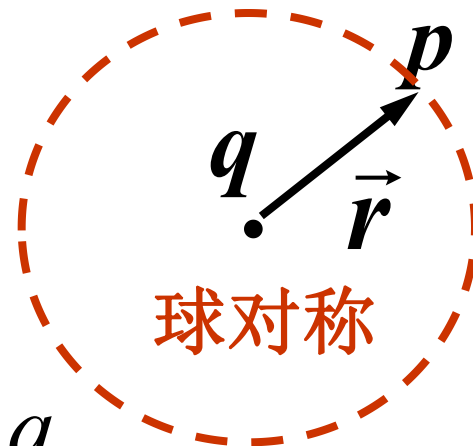
电场力的功

$$A_{ab} = q_0 (\varphi_a - \varphi_b)$$

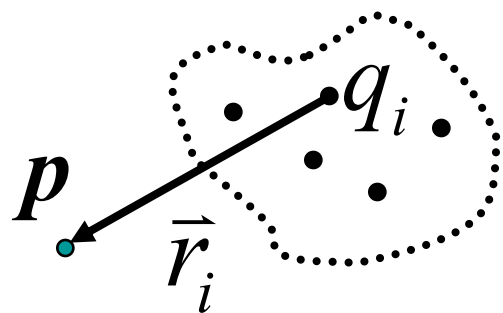
电势的叠加

1. 点电荷的电势

$$\varphi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$



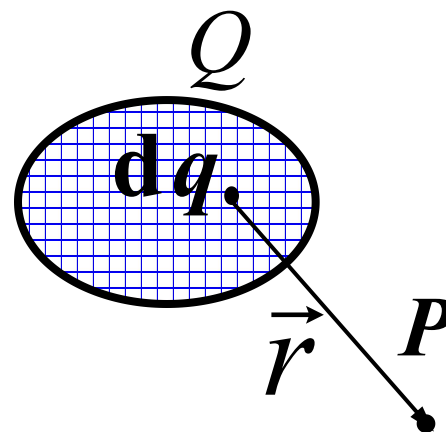
2. 点电荷系的电势



$$\varphi = \sum_i \varphi_i = \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i}$$

3. 电荷连续分布带电体

$$\varphi = \int_{(Q)} d\varphi = \int_{(Q)} \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r}$$



电势的叠加1 长为 l 均匀带电直线, 电荷线密度为 λ

求: 延长线上一点 p 的电势

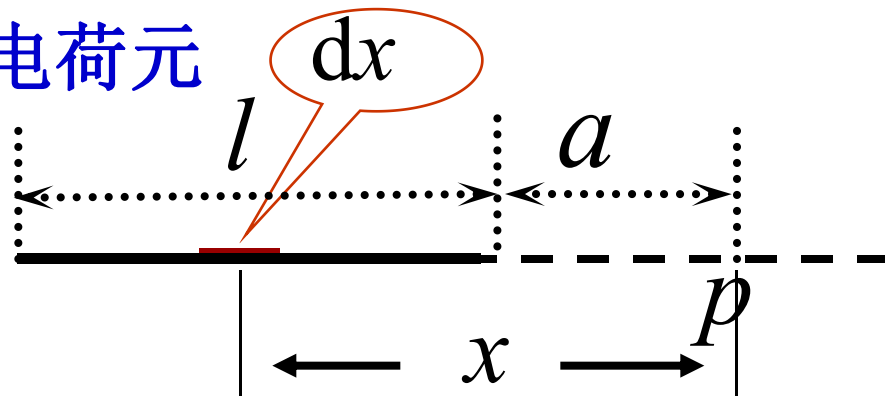
解: 在距离 p 点为 x 处取一个电荷元

$$dq = \lambda dx$$

该电荷元在 p 点的电势

$$d\varphi = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 x} = \frac{\lambda dx}{4\pi\epsilon_0 x}$$

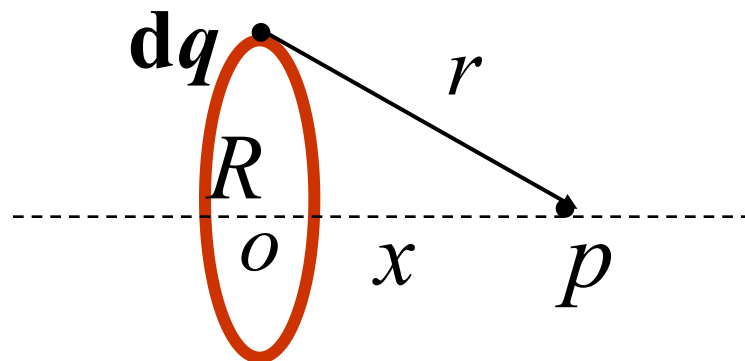
$$\varphi = \int d\varphi = \int_a^{l+a} \frac{\lambda dx}{4\pi\epsilon_0 x} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \ln \frac{l+a}{a}$$



电势叠加2 半径为 R 的均匀带电 Q 的圆环轴线上一点的电势。

解：在圆环上任取电荷元 dq

$$d\varphi = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r}$$



$$\varphi = \int_Q \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r} \int_Q dq = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{x^2 + R^2}}$$

圆心处的电势 $\varphi_o = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}$

从叠加的角度去理解圆弧圆心处的电势，球面或锥面球心处的电势都是该表达式

轴线上一点的场强等于负的电势梯度(不考)

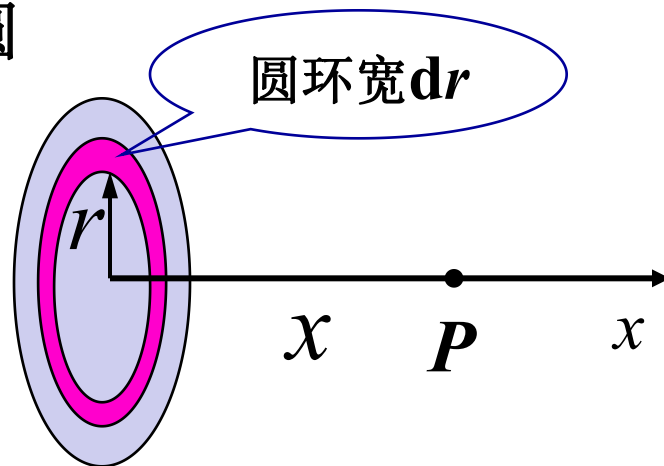
$$E = -\frac{d\varphi}{dx} = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{d(x^2 + R^2)^{-1/2}}{dx} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{x}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

电势叠加3 半径为 R 的均匀带电 Q 的圆盘轴线上一点的电势。

解：圆盘可视为由半径从零到 R 的圆环的排列而成，取半径 r 、宽 dr 的细圆环

$$dq = \sigma ds = \sigma 2\pi r dr$$

$$\sigma = Q/(\pi R^2)$$



该电荷元在P点的电势为 $d\varphi = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0(x^2 + r^2)^{1/2}}$

$$\varphi = \int d\varphi = \int_0^R \frac{dq}{4\pi\epsilon_0(x^2 + r^2)^{1/2}} = \dots = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} (\sqrt{R^2 + x^2} - x)$$

轴线上一点的场强等于负的电势梯度（不考）

$$E = -\frac{d\varphi}{dx} = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{d(\sqrt{R^2 + x^2} - x)}{dx} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{x}{\sqrt{R^2 + x^2}} \right)$$