
§ 12.4 电势

为什么要讨论电势能和电势？

电势是从**能量角度**描述静电场的另一个重要概念。和日常生活息息相关，如闪电、电压等。

本讲基本要求

掌握电势的定义和计算方法。

12.4.4 电势 电势差

$$W_a = q_0 \int_a^{''0''} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

- 电势定义
$$V_a = \frac{W_a}{q_0} = \int_a^{''0''} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

电场力对单位正电荷自 a (所求点) → “电势零点”过程中所作的功。

(1) 标量。

(2) 单位: 伏特 (V) 。

(3) 电势零点
(相对值) $\left\{ \begin{array}{l} \text{工程上: 大地或仪器外壳} \\ \text{理论计算上} \left\{ \begin{array}{l} \text{有限区域: 无限远} \\ \text{无限区域: 不能在无限远处} \end{array} \right. \end{array} \right.$

12.4.4 电势 电势差

- 电势差

$$U_{ab} = V_a - V_b = \frac{W_a}{q_0} - \frac{W_b}{q_0}$$

$$= \frac{A_{ab}}{q_0} = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

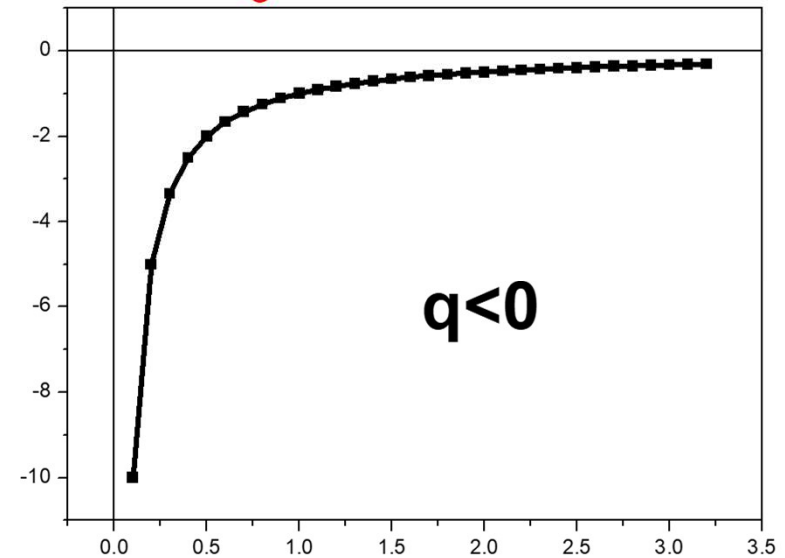
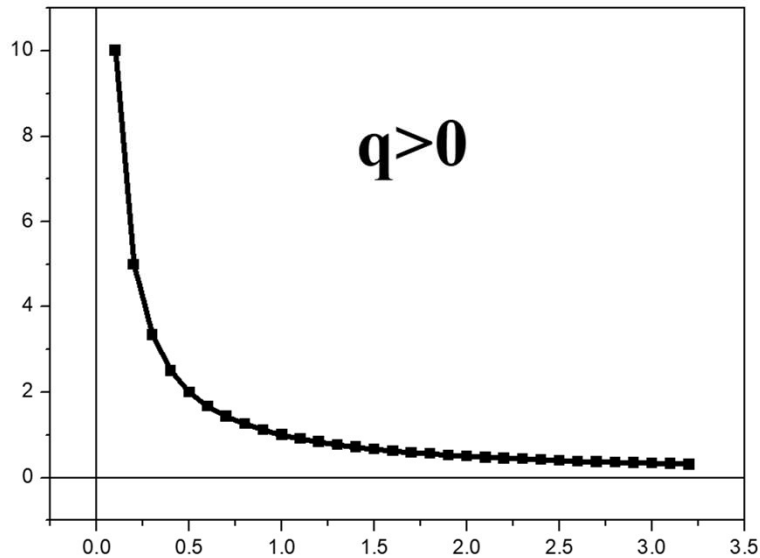
电场力对单位正电荷自 $a \rightarrow b$ 过程中所作的功。

➤ 与电势零点的选择无关

12.4.5 电势的计算

(1) 点电荷电场中的电势（无穷远为电势零点）

$$V_a = \int_a^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_a^\infty \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cdot dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$



(2) 点电荷系电场中的电势

$$\begin{aligned} V_a &= \int_a^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_a^\infty (\vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \cdots + \vec{E}_n) \cdot d\vec{l} \\ &= \int_a^\infty \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} + \int_a^\infty \vec{E}_2 \cdot d\vec{l} + \cdots + \int_a^\infty \vec{E}_n \cdot d\vec{l} = \sum_{i=1}^n V_{ai} \end{aligned}$$

电势叠加原理（无穷远为电势零点）

(3) 电荷连续分布带电体电场中的电势由电势叠加原理（无穷远为电势零点）

$$dV = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r} \quad V = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r}$$

电势的计算

1 已知场强分布（定义）

$$V_a = \int_a^{''0''} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

2 已知电荷分布

$$V_a = \int \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r}$$

例 半径为 R ，带电量为 q 的均匀带电球面
求 带电球面的电势分布

解 根据高斯定律可得：

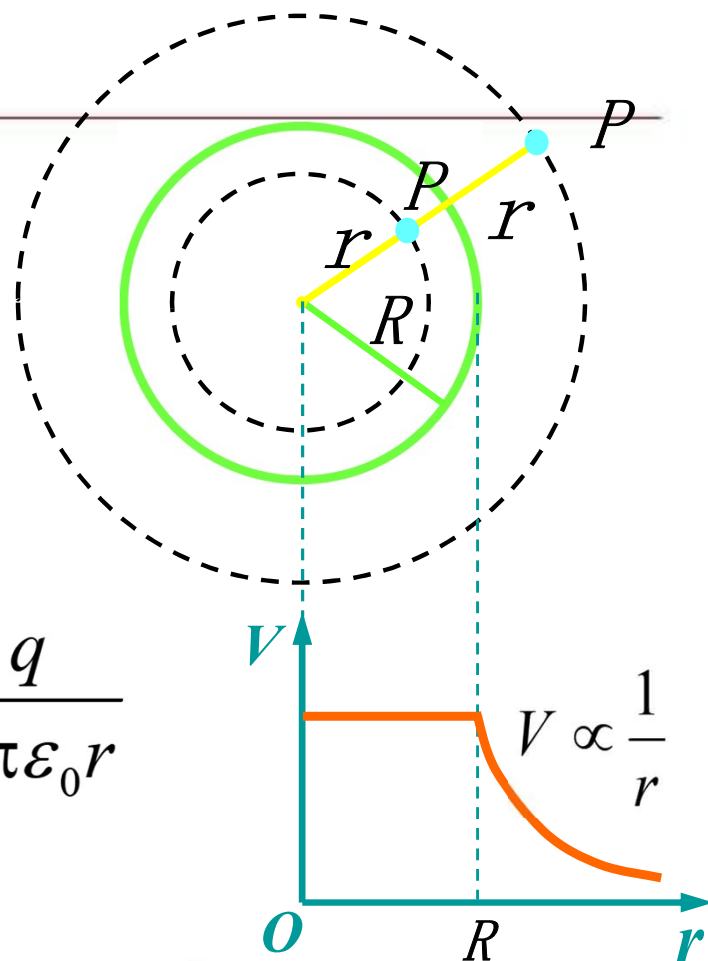
$$\begin{aligned} E_1 &= 0 & (r < R) \\ E_2 &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} & (r > R) \end{aligned}$$

对球面外任一点 P ($r > R$)

$$V_{out} = \int_p^\infty \vec{E}_2 \cdot d\vec{r} = \int_r^\infty \frac{q dr}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

对球面内任一点 P ($r < R$)

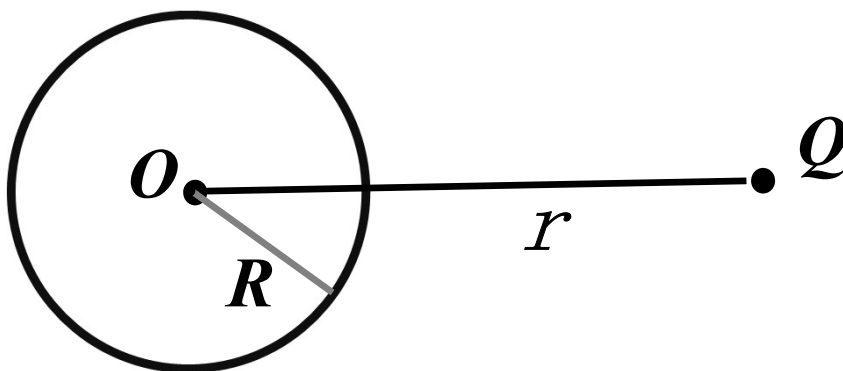
$$V_{in} = \int_p^\infty \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_r^R \underline{E_1 dr} + \int_R^\infty E_2 dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$$



球内各点的电势相等，且等于球面上各点的电势。

例 有一半径为 R 、带电量为 q 的带电球面，在距其球心为 r 处放置一点电荷 Q ，球面上的电荷不再均匀分布。

求 球心 O 的电势分布



例 半径为 R , 带电荷为 q 的均匀带电圆环,

求 圆环轴线任一点 P 的电势。

解 建立如图坐标系, 选取电荷元 dq

$$dq = \lambda dl, \quad \lambda = \frac{q}{2\pi R}$$

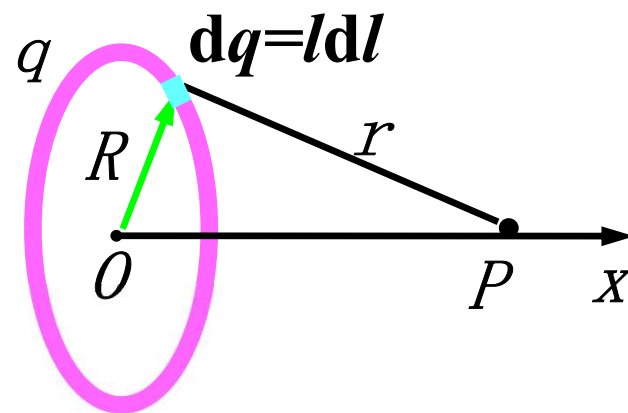
以无穷远为电势零点

$$dV = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r} = \frac{\lambda dl}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{R^2 + x^2}}$$

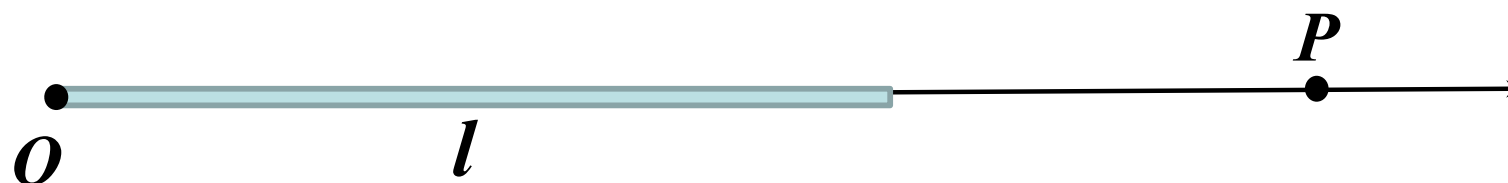
$$V_P = \int_0^{2\pi R} \frac{\lambda dl}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{R^2 + x^2}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 (R^2 + x^2)^{1/2}}$$

◆ 当 $x=0$ 时, $V_O = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$

◆ 当 $x \gg R$ 时, $V_P = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 x}$



例 长度为 l ，带电荷为 q 的细导线，均匀带电
求 其延长线上任一点 P （距细导线右端的距离为 a ）的电势。



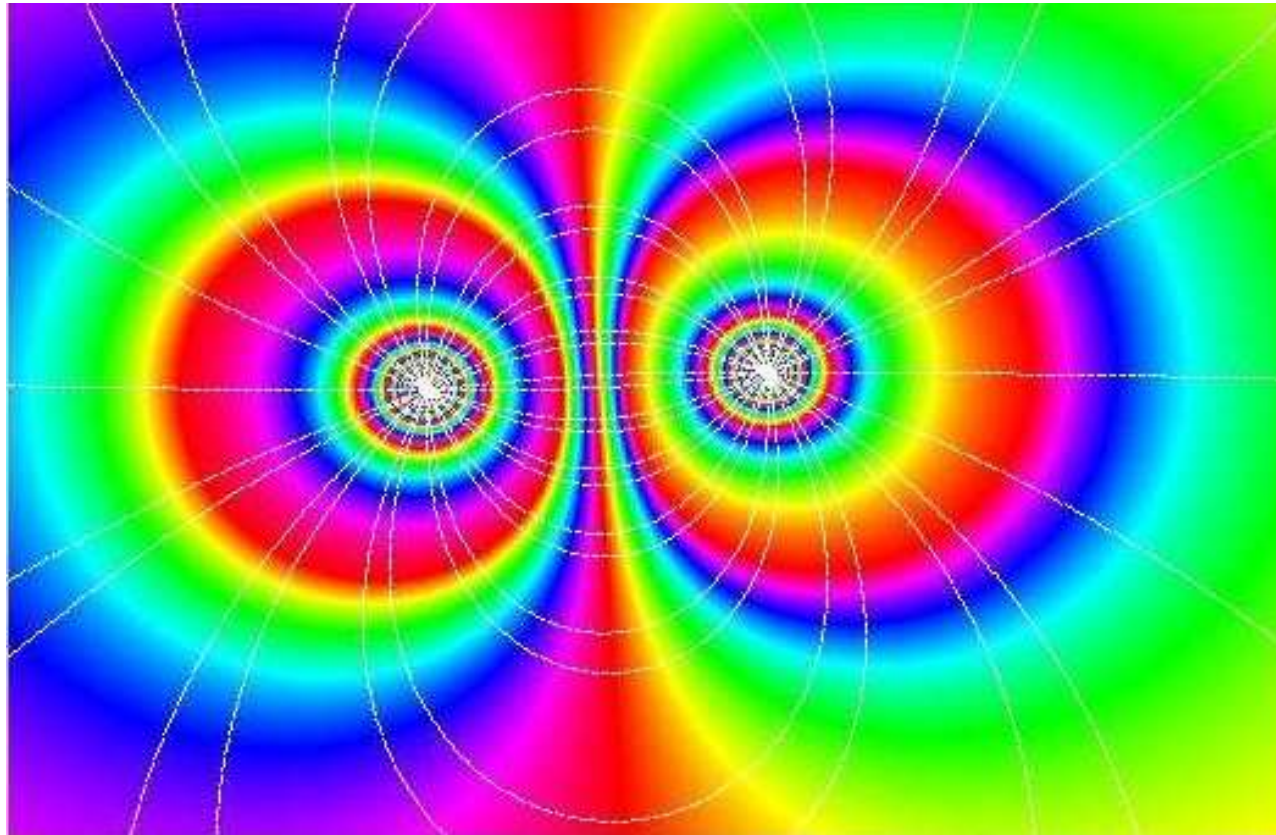
§ 12.5 等势面

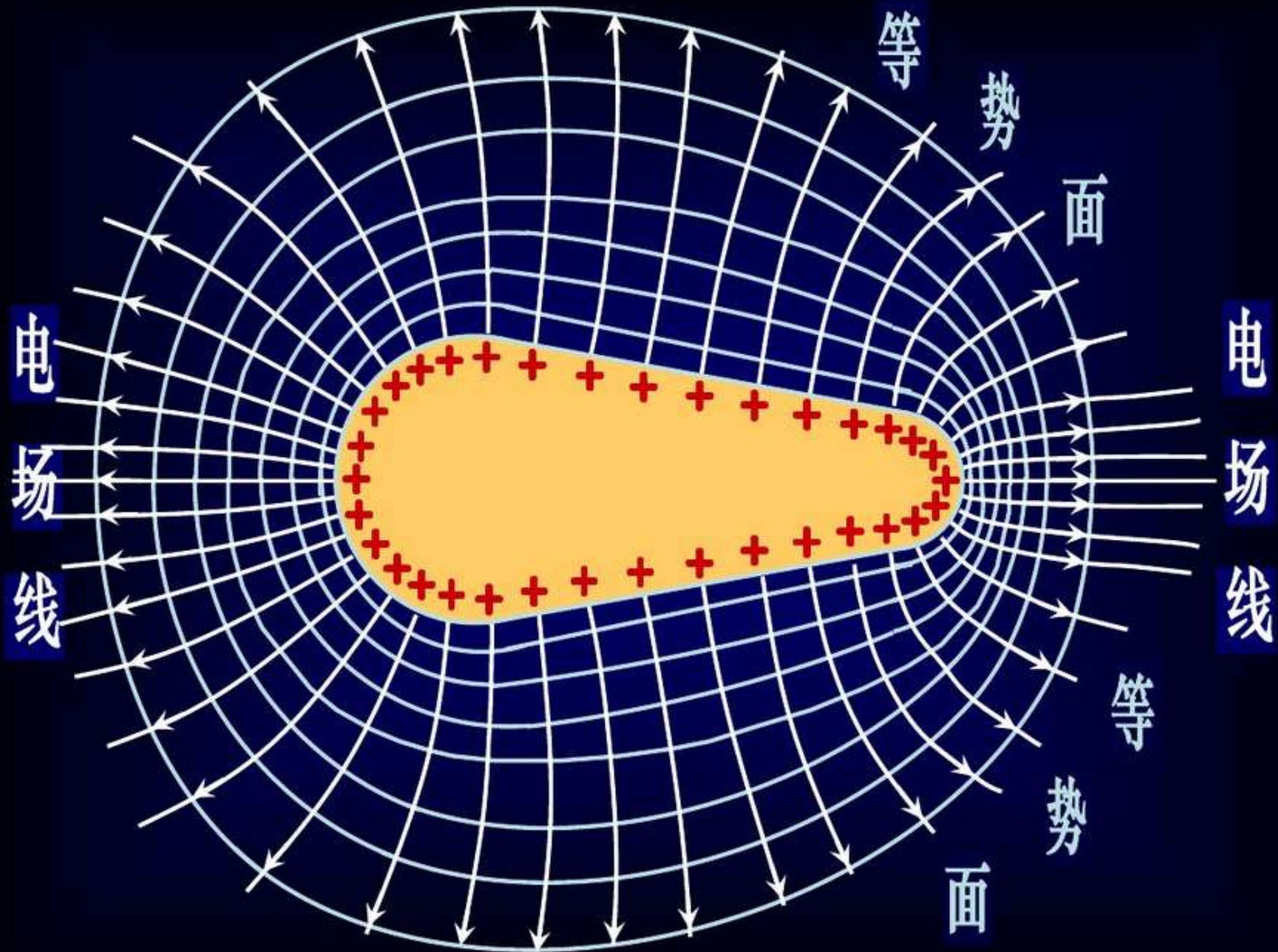
电场强度与电势的微分关系

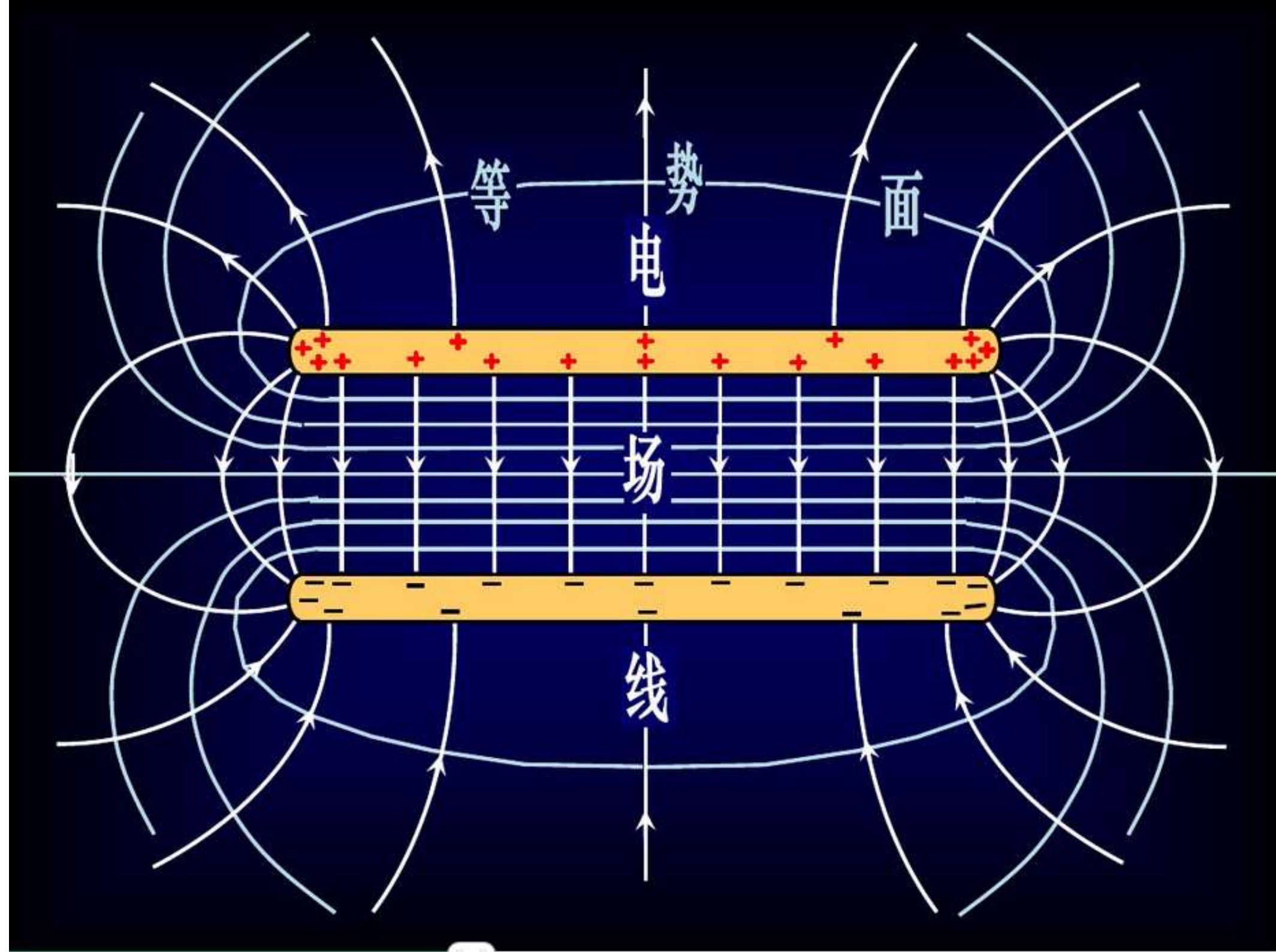
电势已知，如何确定场强？

12.5.1 等势面

电场中电势相等的点连成的面称为等势面。







12.5.1 等势面

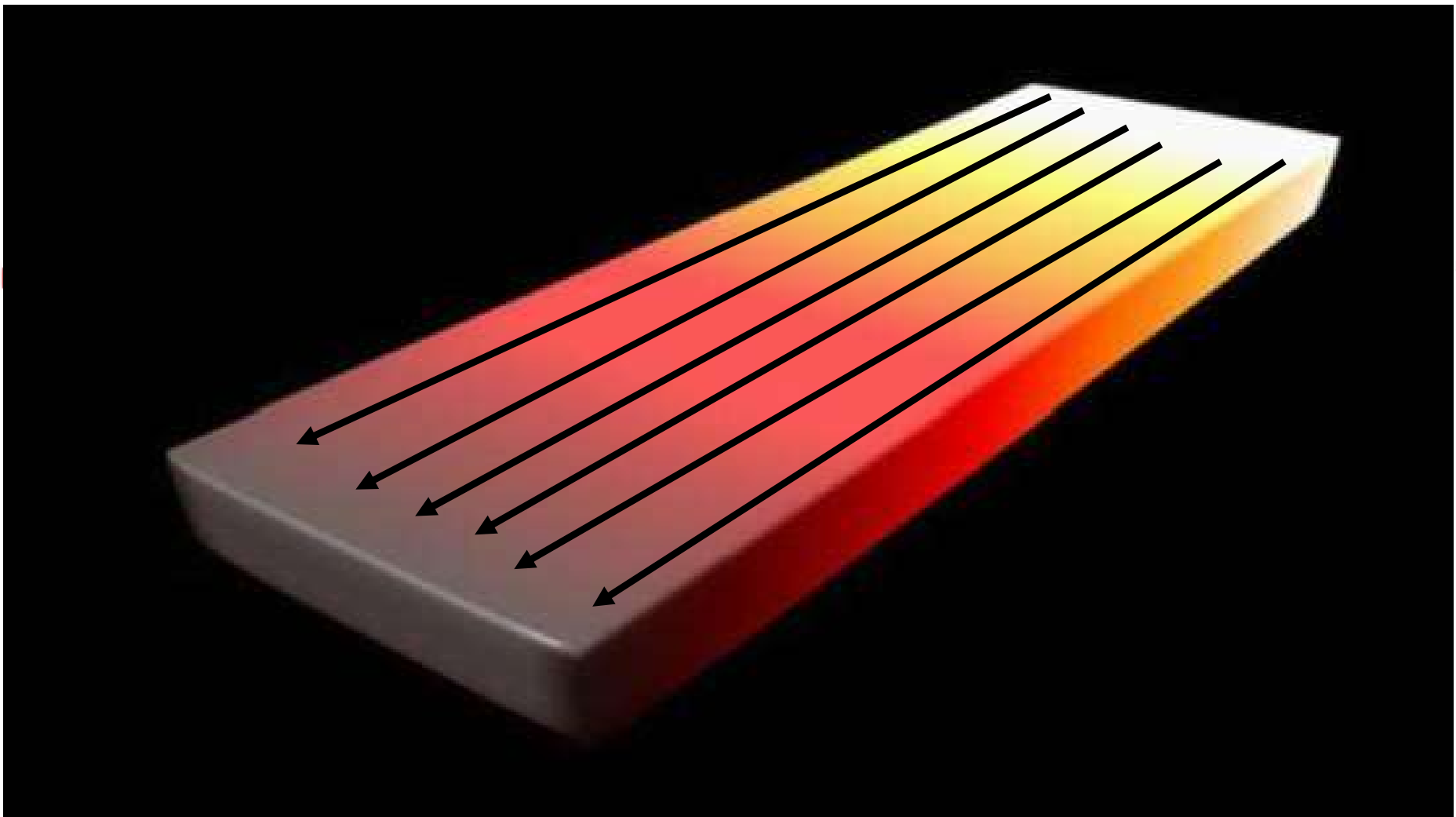
等势面的性质：

(1) 电场线与等势面处处正交。

沿等势面移动电荷时，电场力所作的功为零。

(2) 规定相邻两等势面间的电势差都相同

等势面密 $\longrightarrow \vec{E}$ 大 等势面疏 $\longrightarrow \vec{E}$ 小



温度场-----标量场； 热流场-----矢量场。

静电场电势-----标量场； 静电场场强-----矢量场。

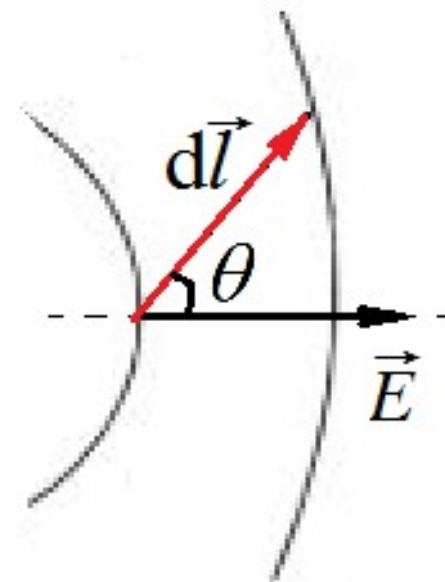
12.5.2 电场强度与电势的微分关系

(空间各点电势已知)

$$-dV = \vec{E} \cdot d\vec{l} = E \cos \theta dl = E_l dl$$

$E_l = E \cos \theta$ 为场强在 $d\vec{l}$ 方向上的分量

$$E_l = -\frac{\partial V}{\partial l}$$



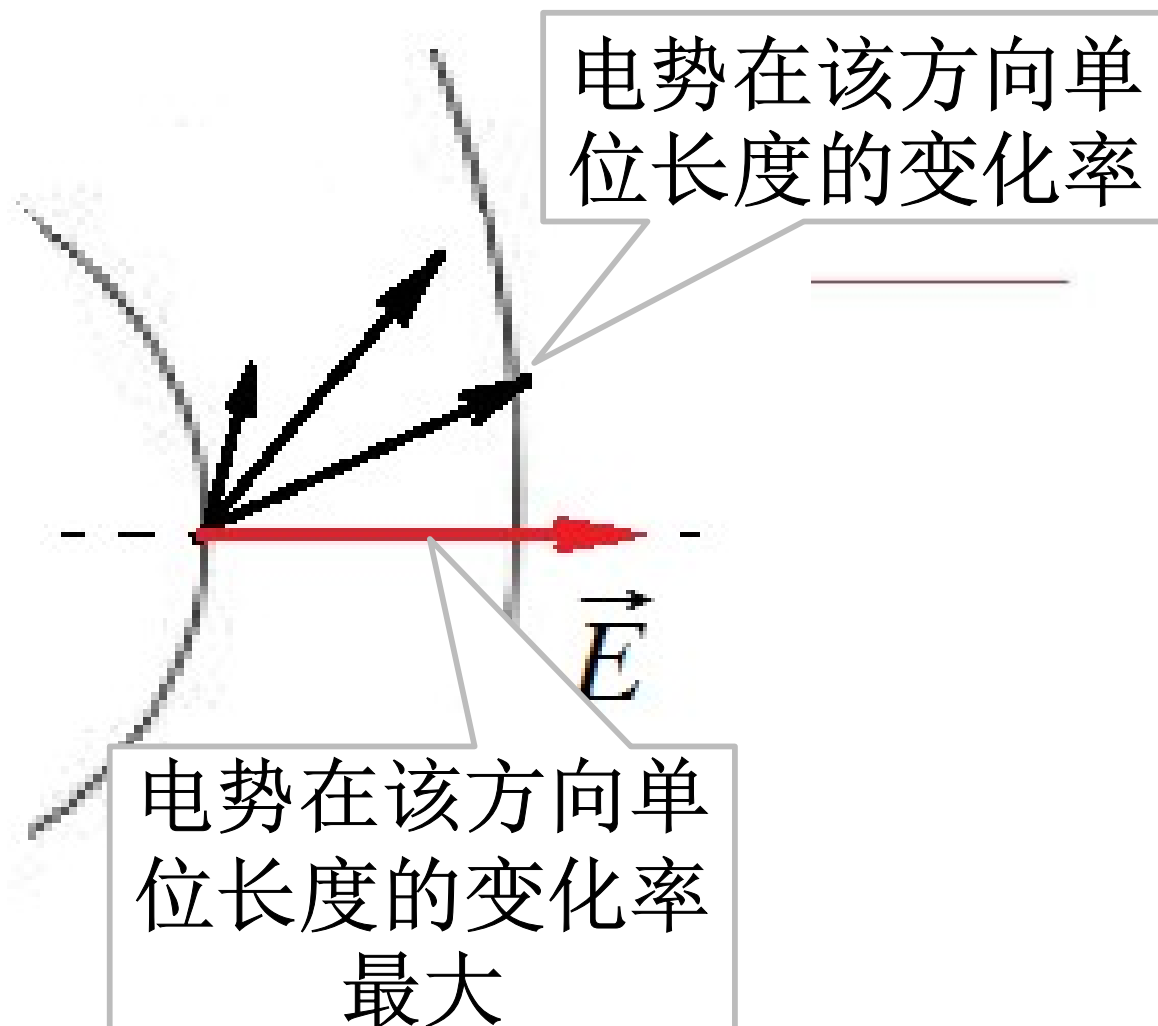
场强沿任一方向的分量，等于该点电势沿该方向的单位长度变化量的负值。

梯度

若空间各点电势已知，
则场强的方向沿电势
减小最快的方向，大
小等于该方向电势的
单位长度变化量。

在直角坐标系中

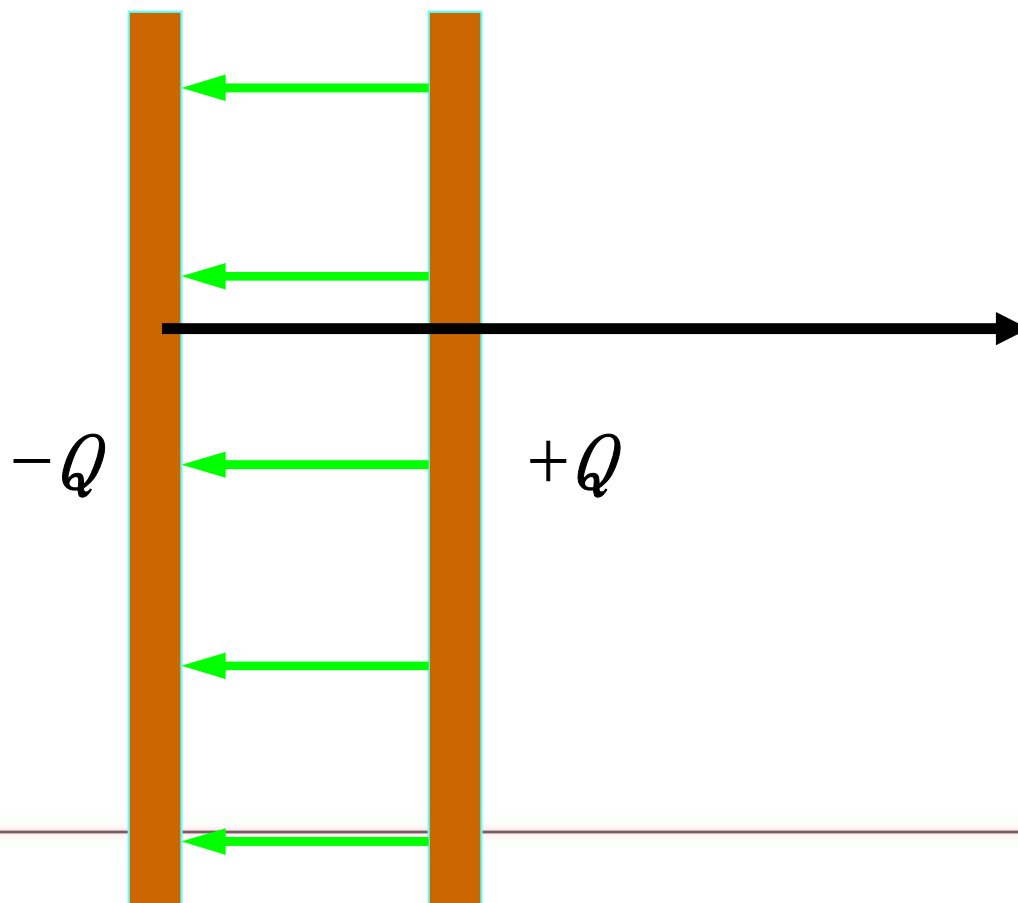
$$\vec{E} = -\left(\frac{\partial V}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial V}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial V}{\partial z} \vec{k}\right) = -\nabla V$$



例 已知 $V = 10^5 x$ $0 < x < 10^{-2}$

求 电场强度的分布。

解 $E_x = -\frac{\partial V}{\partial x} = -10^5$ $E_y = 0$ $E_z = 0$



小结

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

电势计算:

$$(1) \quad V_a = \int_Q \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r} \quad (\text{无限远处为电势零点})$$

$$(2) \quad V_a = \int_a^{\text{"0"}} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

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