

第3章 电流与电路

§ 3.1 电流与电流密度

§ 3.2 欧姆定律

§ 3.3 电源及电动势

§ 3.4 直流电路的基本规律

§ 3.5 电压源与电流源

§ 3.6 地球的电环境

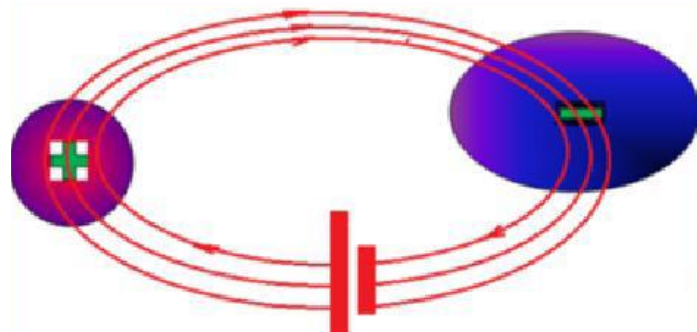
§ 3.1.4 稳恒条件

稳恒电流： 电流密度不随时间变化

$$\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\nabla \cdot \vec{j} = 0$$

电流线只能是无头无尾的封闭曲线

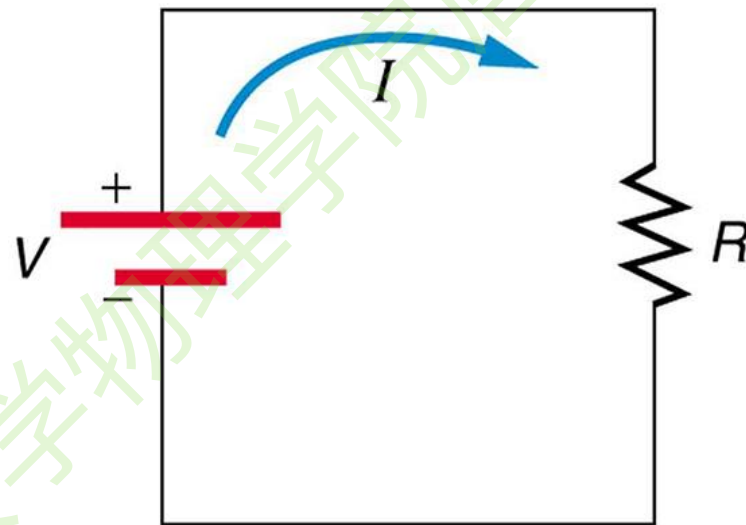


稳恒电流 → 稳恒电场

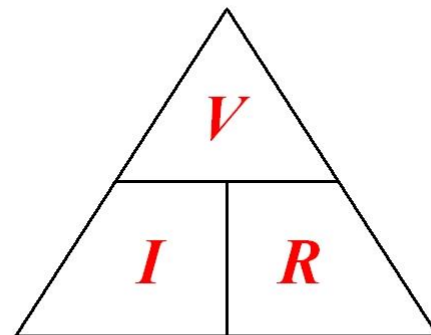
§ 3.2 欧姆定律 (Ohm's Law)



Georg Ohm (1789-1854)



$$V = IR$$



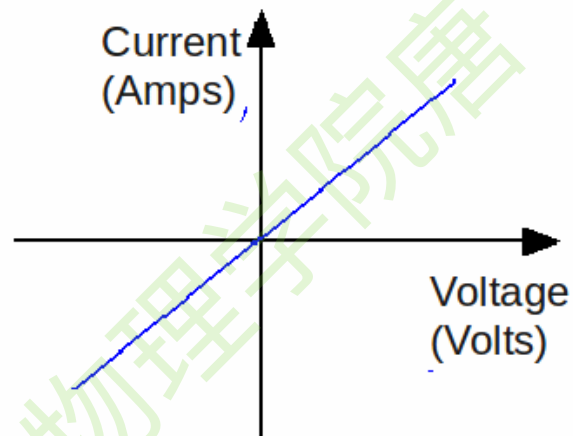
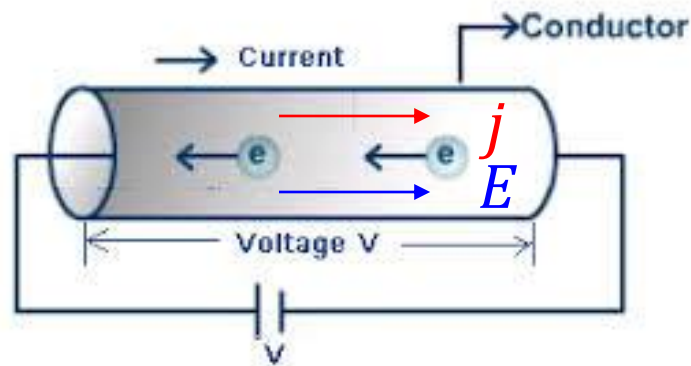
$$I = \frac{V}{R}$$

$$R = \frac{V}{I}$$



*“The Galvanic Circuit
Investigated Mathematically”*

1827



电池在正负极间维持恒定电势差 V ，将导体两端与电池两端连接时，电势差产生电场 E 。

导体处在电场 E 中，自由电子在电场作用下定向运动，产生电流 I 。

电池通过化学作用将电荷从导体一端搬运到另外一端，构成闭合电流线。避免电荷堆积。维持稳恒电流。

导体中具有恒定的、非零的电场 E 。

V 越大， E 越大， I 越大

欧姆定律的微观形式

$I \propto V$ (实验规律)

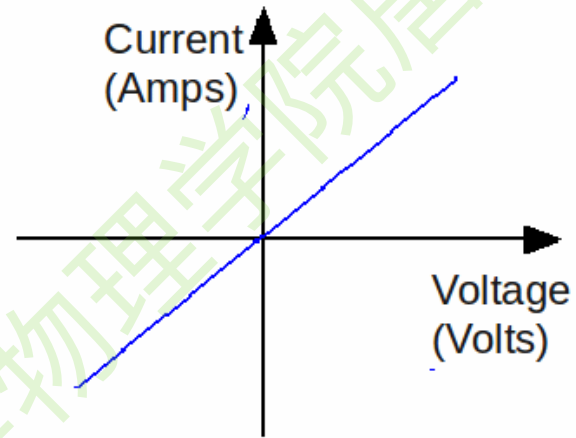
$$\vec{j} = \sigma \vec{E}$$

其中 σ 为比例系数。

对各向同性线性导体，当电场强度不太大时为常数。

在更加一般的情况下，可写为

$$\vec{j} = \sigma(\vec{E}) \vec{E}$$



欧姆定律的宏观形式

电势差 $U = \int \vec{E} \cdot d\vec{l} = El$

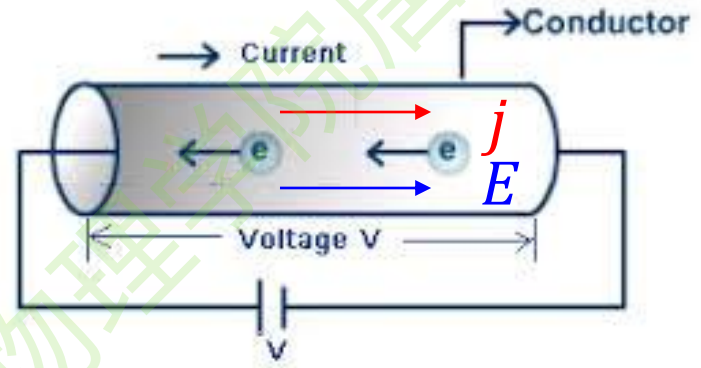
电流 $I = \iint \vec{j} \cdot d\vec{S} = jS$

$$\frac{U}{I} = \frac{El}{jS} = \frac{El}{jS} = \frac{1}{\sigma} \frac{l}{S}$$

$$\frac{U}{I} = R = \rho \frac{l}{S}$$

$$\sigma = \frac{1}{\rho}$$

称为电导率



【例】导体尺寸如图所示，已知电阻率，求电阻。

电势差：

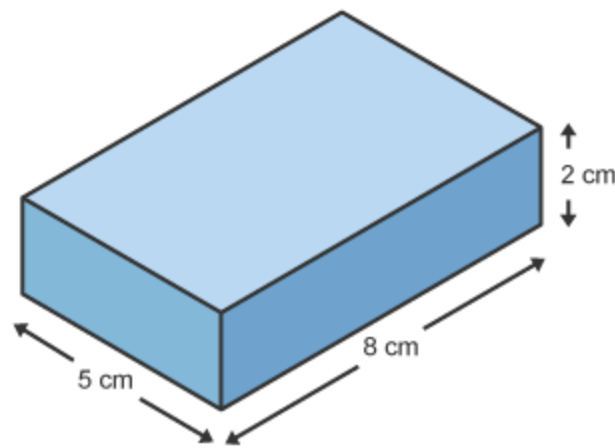
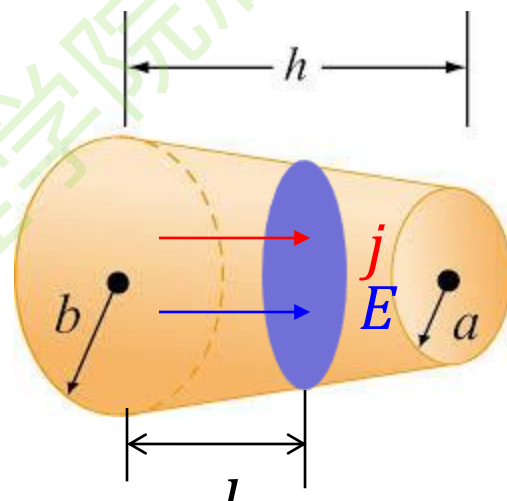
$$U = \int \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int \rho \vec{j} \cdot d\vec{l}$$
$$= \int \rho \frac{I}{S_{\perp}(l)} dl = I \int \rho \frac{dl}{S_{\perp}(l)}$$

$$R = \int \rho \frac{dl}{S_{\perp}(l)} = \int \rho \frac{dl}{S_{\perp}}$$

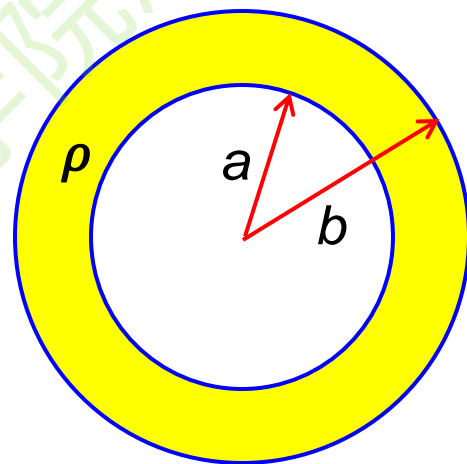
dl 为沿着电流方向的长度微元

S_{\perp} 为此微元内垂直于电流方向的面积

对于给定物体，电流方向不同，电阻值不同



【例】在半径为 a , b 的同心球壳导体之间填满电阻率为 ρ 的导电材料，求两球壳之间的电阻。



$$R = \int \rho \frac{dr}{S_{\perp}(r)} = \int \rho \frac{dr}{4\pi r^2} = \frac{\rho}{4\pi} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right)$$

【例】试估算一个均匀带电铜球达到静电平衡所需的时间

弛豫时间: relaxation time

解: 在球内任取一个封闭曲面S

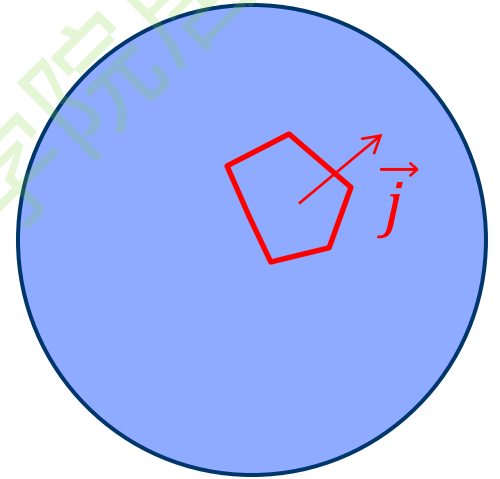
内部自由电荷:

$$Q_0 = \varepsilon_0 \oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$= \rho \varepsilon_0 \oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{S}$$

$$= -\rho \varepsilon_0 \frac{dQ_0}{dt}$$

$$\frac{1}{Q_0} \frac{dQ_0}{dt} = -\frac{1}{\rho \varepsilon_0}$$



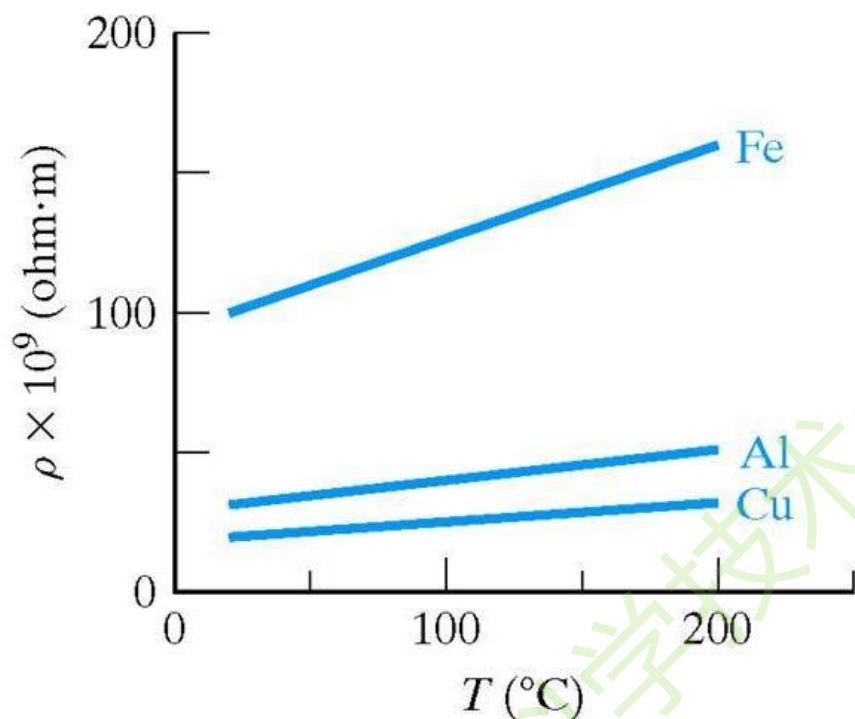
$$Q_0(t) = Q_0(t=0) e^{-\frac{t}{\rho \varepsilon_0}}$$

$$\tau = \rho \varepsilon_0$$

$$= 1.5 \times 10^{-19} \text{ s}$$

电阻率与温度的关系

电阻率随着温度的变化而变化



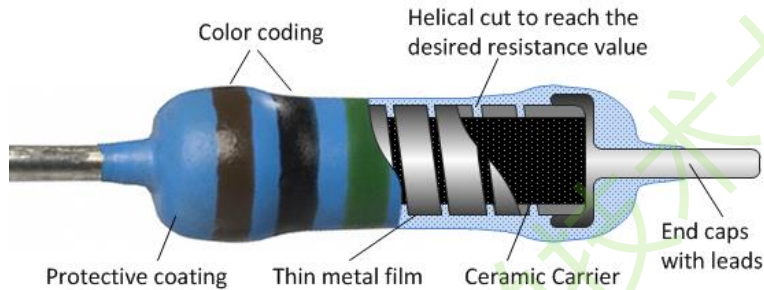
Material	Coefficient	Material	Coefficient
<i>Conductors</i>		<i>Conductors</i>	
Silver	3.8×10^{-3}	Nichrome	0.4×10^{-3}
Copper	3.9×10^{-3}	Manganin	0.000×10^{-3}
Gold	3.4×10^{-3}	Constantan	0.002×10^{-3}
Aluminum	3.9×10^{-3}	<i>Semiconductors</i>	
Tungsten	4.5×10^{-3}	Carbon	-0.5×10^{-3}
Iron	5.0×10^{-3}	Germanium	-50×10^{-3}
Platinum	3.93×10^{-3}	Silicon	-70×10^{-3}

纯金属的电阻率随温度的变化较有规律

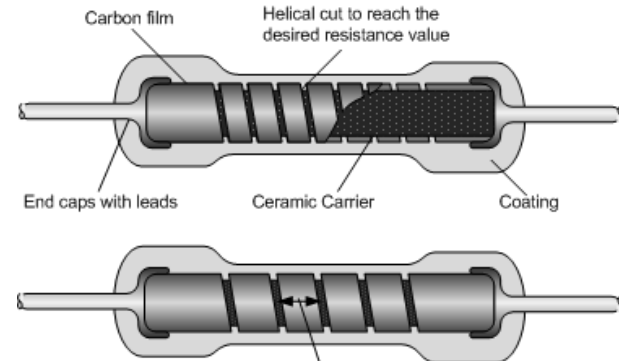
$$\rho = \rho_0(1 + \alpha T), \quad \alpha \approx 0.4\%$$

大多数绝缘材料和半导体具有负的电温度系数

电阻器



wiseGEEK



Resistor Guide ©

Larger pitch means shorter resistance path, thus lower resistance value.

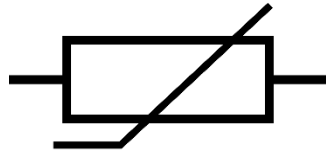
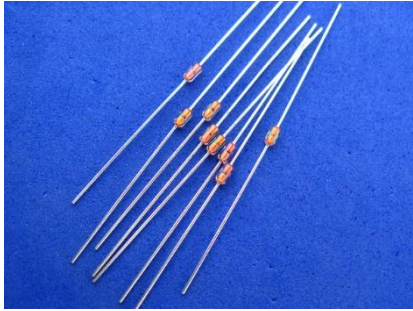
NiChrome A										
°F	68	200	400	600	800	1000	1200	1400	1600	1800
°C	20	93	204	315	427	538	649	760	871	982
% Increase	0	0.8	2	3.3	4.8	6.3	5.8	5.1	5.2	5.6

NiChrome C										
°F	68	200	400	600	800	1000	1200	1400	1600	1800
°C	20	93	204	315	427	538	649	760	871	982
% Increase	0	1.7	3.5	5.2	6.9	8.6	9.2	9.8	10.2	10.5

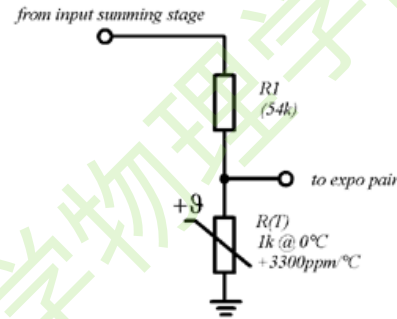
尽可能减小温度系数

热敏电阻

具有很好的电阻-温度线性



温度反馈电路

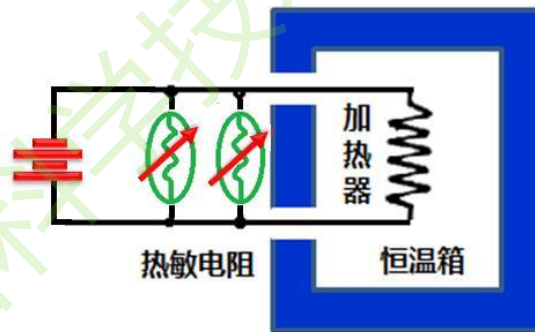
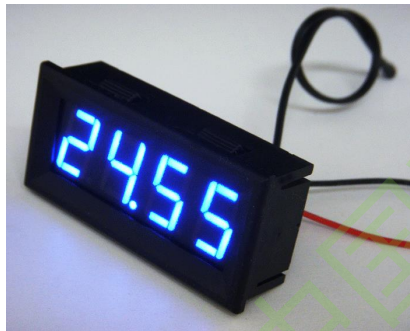


$$V_{out} = \frac{R(T) \cdot V_{in}}{R1 + R(T)}$$

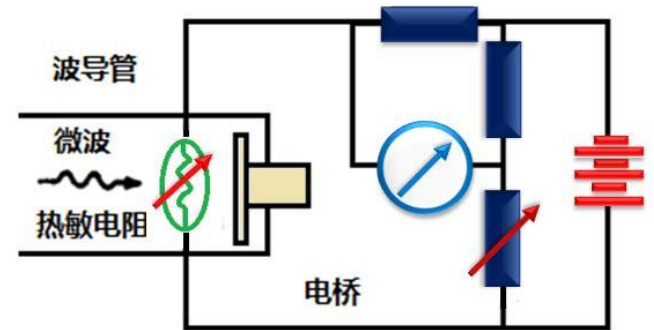
$$V_{out} \cong \frac{R(T) \cdot V_{in}}{R1}$$

(For $R1 \gg R(T)$)

电子温度计



(a) 恒温箱



(b) 热敏电阻功率计

§ 3.2.2 电流的功与功率

电流通过导体，电场对电荷做功

对电荷为 q 的载流子，时间间隔 dt 内，电场对其做功为：

$$dA = \vec{F} \cdot d\vec{l} = Nq \vec{E} \cdot \vec{v} dt$$

电场做功功率为：

$$\begin{aligned} P &= \frac{dA}{dt} = N q \vec{E} \cdot \vec{v} = n S_{\perp} dl q \vec{E} \cdot \vec{v} = S_{\perp} dl \vec{E} \cdot nq\vec{v} \\ &= S_{\perp} dl \vec{E} \cdot \vec{j} = E dl j S_{\perp} = UI = \frac{U^2}{R} = I^2 R \quad \text{焦耳定律} \end{aligned}$$

电场作的功将转变为其他形式的能量。

实验表明，电流流过欧姆介质时，电能全部以发热的形式释放出来。焦耳热。(仅适用纯电阻情况)

电功率密度： 单位体积内导体的电功率

$$P = \frac{dA}{dt} = N q \vec{E} \cdot \vec{v}$$

$$p = \frac{P}{\Delta V} = \frac{N}{\Delta V} q \vec{E} \cdot \vec{v} = nq\vec{v} \cdot \vec{E} = \vec{j} \cdot \vec{E} = \frac{j^2}{\sigma} = j^2 \rho$$

焦耳定律的微观形式

§ 3.2.3 不同导体分界面电流的关系

不同导体中的电流密度为 \vec{j}_1 和 \vec{j}_2



根据欧姆定律 $\vec{j} = \sigma \vec{E}$

得到不同导体中的电场强度

$$\vec{E}_1 = \rho_1 \vec{j}_1 \quad \vec{E}_2 = \rho_2 \vec{j}_2$$

根据高斯定理，交界面上有面电荷

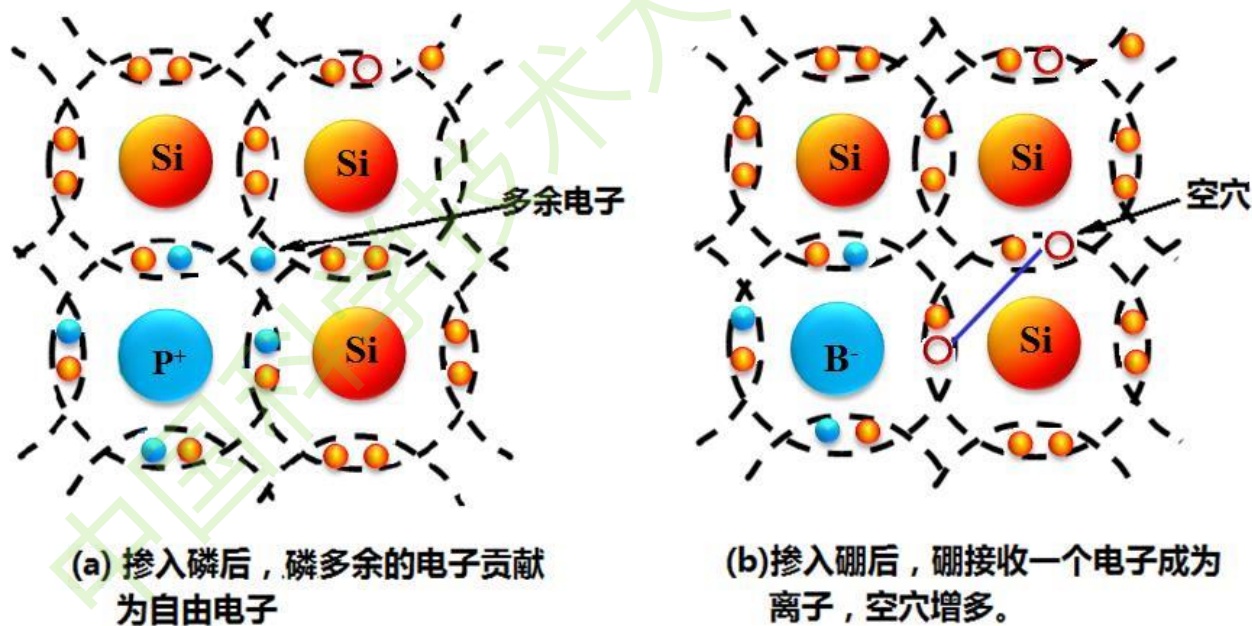
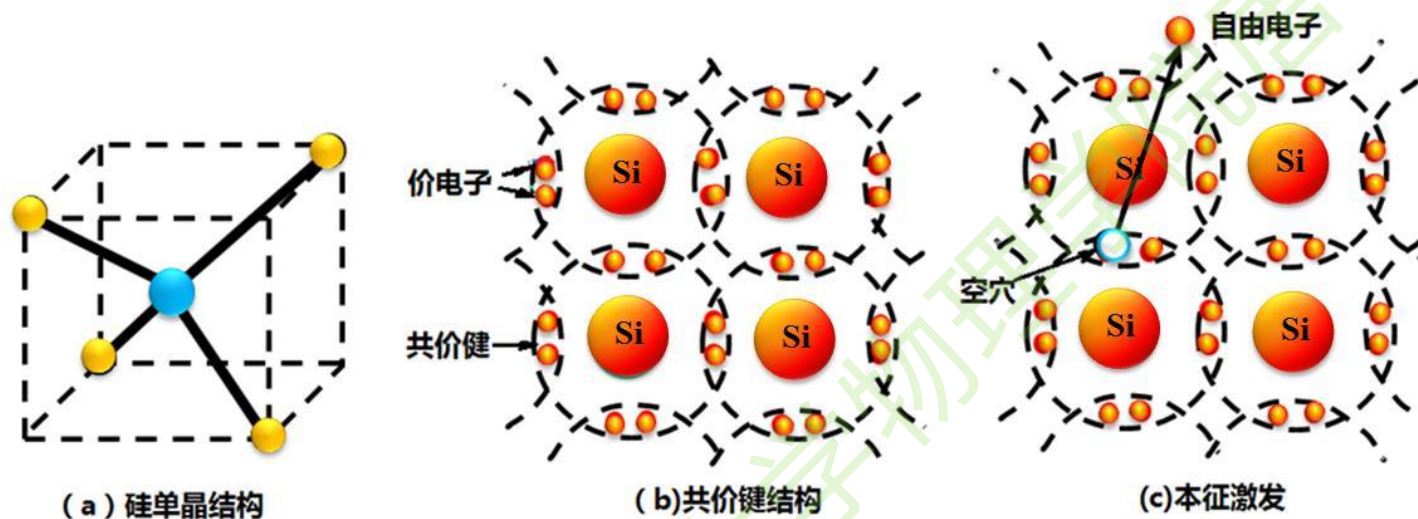
$$\sigma_e = \varepsilon_0 (E_{2n} - E_{1n}) = \varepsilon_0 (\rho_2 j_{2n} - \rho_1 j_{1n})$$

界面上电荷量

$$Q_e = \sigma_e S = \varepsilon_0 (\rho_2 j_{2n} - \rho_1 j_{1n}) S = \varepsilon_0 I (\rho_2 - \rho_1)$$

自动调节界面上的电荷来匹配不同电阻率的导体 (电流连续)

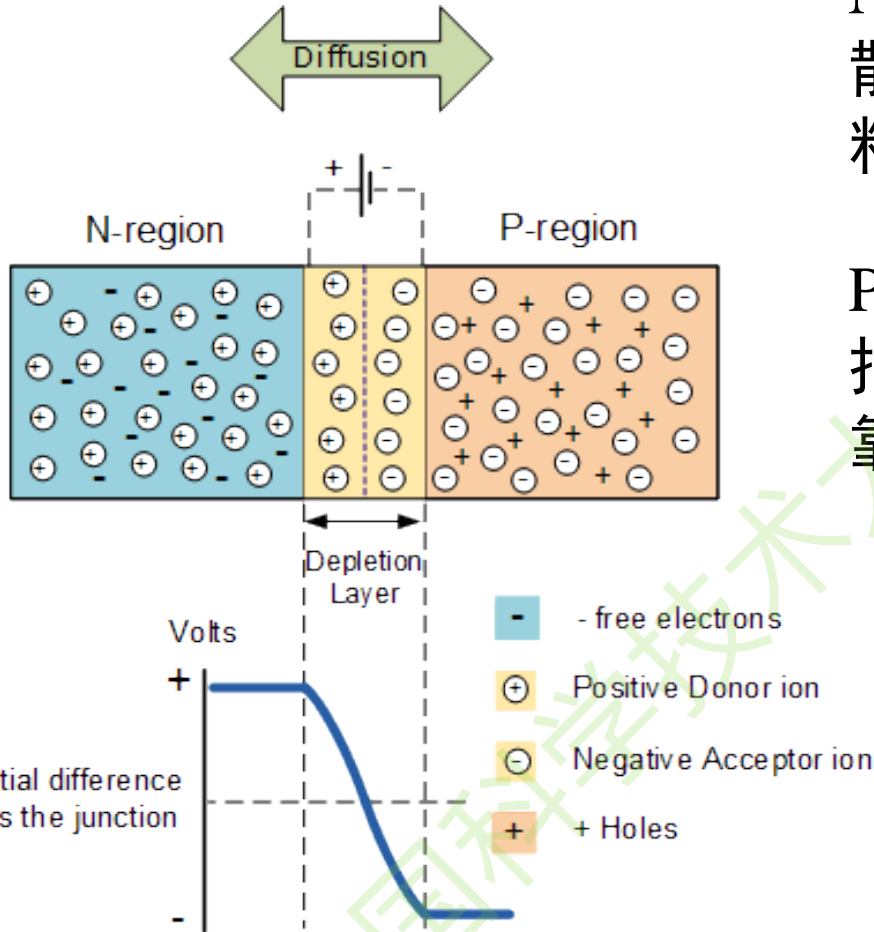
§ 3.2.5 半导体的导电机制



PN二极管的形成

N型材料中的电子向P型材料扩散，抵消其中的空穴，在N型材料靠近交界面形成一层负离子。

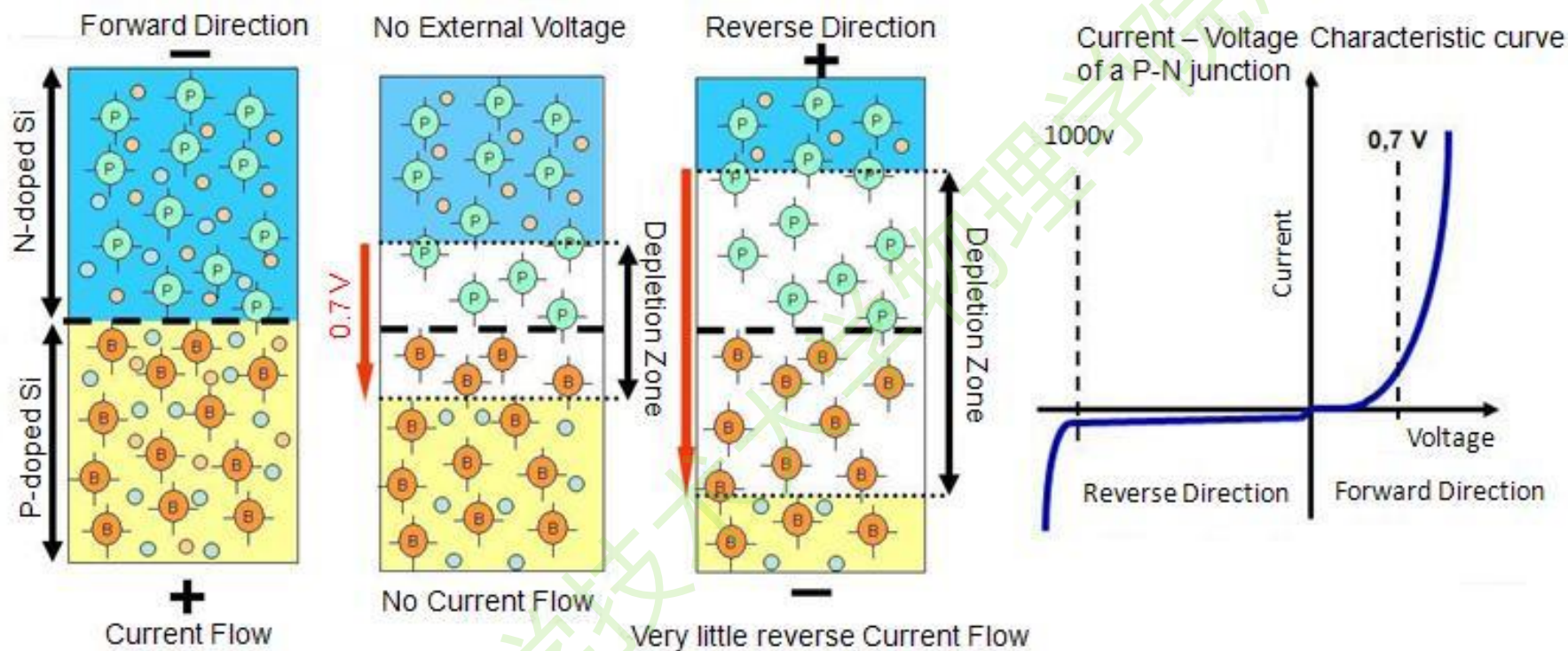
P型材料中的空穴向N型材料扩散，抵消其中的自由电子，在P型材料靠近交界面形成一层正离子。



正负离子形成电场，阻碍进一步扩散。最后达到平衡，形成一个具有强电场的区域，称为**耗尽层 (Depletion Region)**。

耗尽层的电势差导致载流子无法穿越。

PN二极管导电机制



正向偏置时，外部电压抵消耗尽层电势差，耗尽层消失，导通。

反向偏置时，耗尽层进一步加大，无法导电。直到被击穿。

§ 3.2.6 导电介质

稳恒电流流过导体，电流场和稳恒电场的求解

静电场环路定理：

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

稳恒电流条件：

$$\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = 0$$

欧姆定律：

$$\vec{j} = \sigma \vec{E}$$

每种导体均可列出以上一组完备方程

稳恒电流的边界条件

- 法线方向

$$\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$j_{2n} = j_{1n}$$

$$\frac{E_{2n}}{E_{1n}} = \frac{\sigma_1}{\sigma_2}$$

- 切线方向

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

$$E_{2t} = E_{1t}$$

$$\frac{j_{2t}}{j_{1t}} = \frac{\sigma_2}{\sigma_1}$$

稳恒电流的基本方程

导体中的电学规律

$$\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = 0$$

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

导体中的本构方程

$$\vec{j} = \sigma \vec{E}$$

导体中的边值关系

$$j_{2n} = j_{1n}$$

$$E_{2t} = E_{1t}$$

介质中电学问题的基本方程

介质中的电学规律

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \iiint_V \rho_0 dV$$

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

介质中的本构方程

$$\vec{D} = \epsilon \vec{E}$$

介质中的边值关系

$$D_{2n} = D_{1n}$$

$$E_{2t} = E_{1t}$$

介质中

$$\sigma_0 = D_{2n} - D_{1n}$$

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \iiint_V \rho_0 dV$$

$$U_{PQ} = \int_P^Q \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

电势

$$\vec{D} = \epsilon \vec{E}$$

$$\vec{P} = (\epsilon_r - 1)\epsilon_0 \vec{E}$$

自由电荷

电位移矢量

电场强度

极化强度

总电荷

极化电荷

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_V \rho dV$$

$$\iiint_V \rho' dV = - \oiint_S \vec{P} \cdot d\vec{S}$$

$$\sigma = \epsilon_0 (E_{2n} - E_{1n})$$

$$\sigma' = P_{1n} - P_{2n}$$

导体中

$$U_{PQ} = \int_P^Q \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad \vec{E} = -\nabla U$$

$$\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\vec{j} = \sigma \vec{E}$$

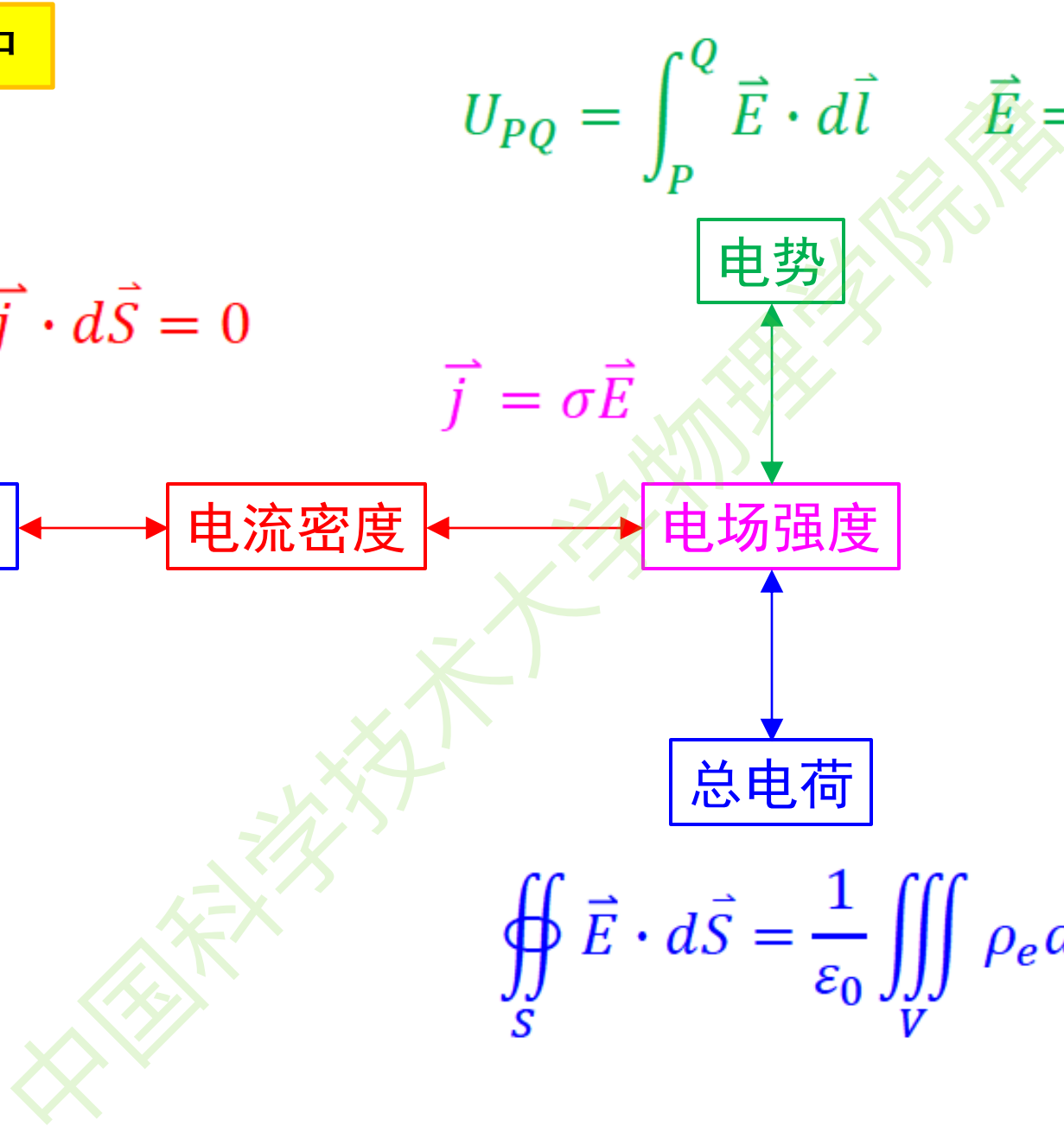
电流强度

电流密度

电场强度

总电荷

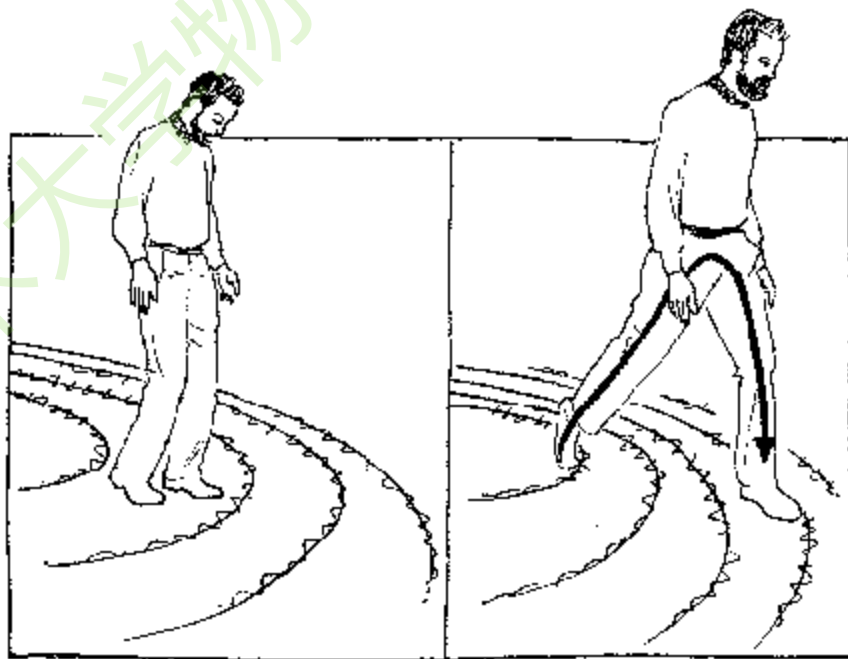
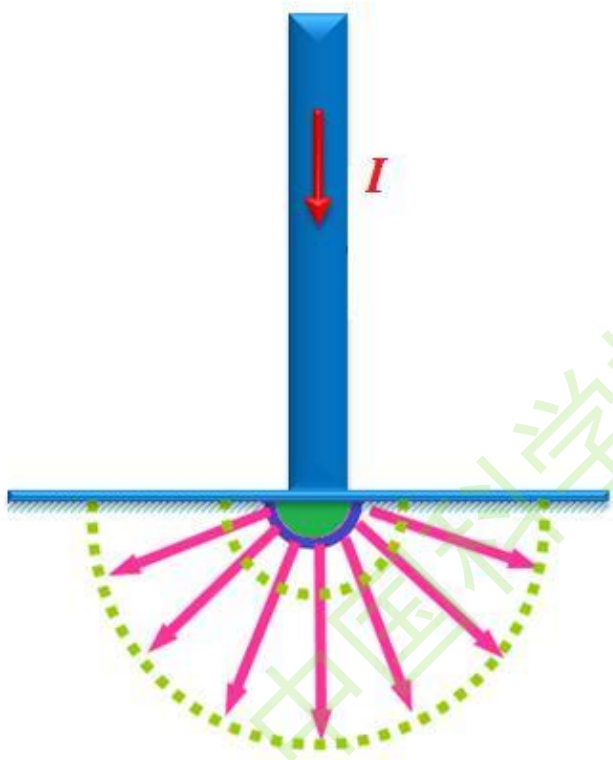
$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_V \rho_e dV$$



【例】电线被风吹断，一端触及地面，使得200A的电流由接触点流入大地。设地面水平，土地的电导率为 $10^{-2} (\Omega\text{m})^{-1}$ 。

(1) 当一个人走进输电线接地点时，两脚间(0.6m)产生跨步电压。求相距触地点1m和10m处的跨步电压；

(2) 大地中的电荷分布； (3) 接触点上的总电荷。



导体中

$$U_{PQ} = \int_P^Q \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad \vec{E} = -\nabla U$$

$$\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\vec{j} = \sigma \vec{E}$$

电势

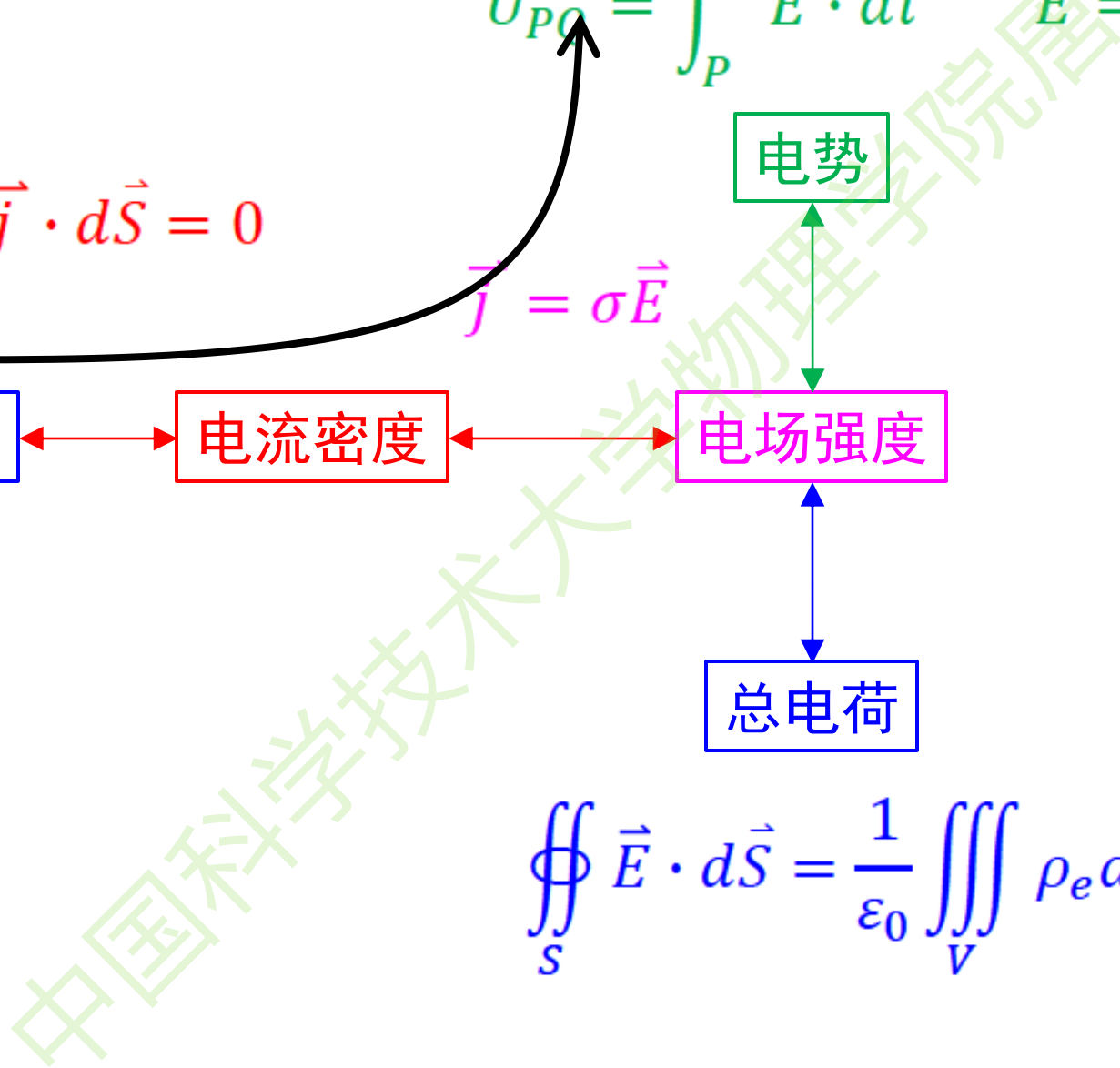
电流强度

电流密度

电场强度

总电荷

$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_V \rho_e dV$$



【解】 200A电流全部流入大地

以地面为底，半径为 r 作半球面，根据稳恒条件

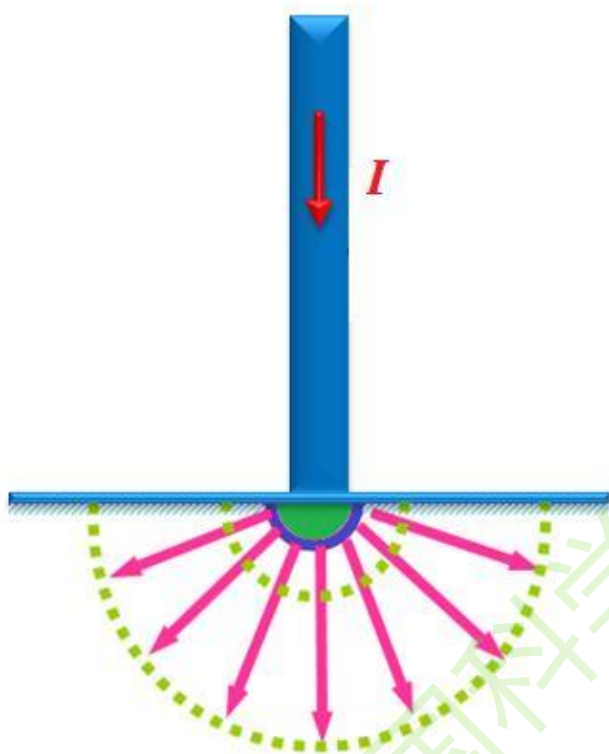
$$\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = -I + j \cdot 2\pi r^2 = 0$$

$$j = \frac{I}{2\pi r^2}$$

方向如图所示

根据本构方程，可得电场强度

$$E = \frac{j}{\sigma} = \frac{I}{2\pi\sigma r^2}$$



作业

- 3. 21

中国科学技术大学物理学院唐