

第十一章 稳恒电流

§ 11.1 稳恒电流

一、电流 电流密度

电流: 电荷的定向移动。产生条件:

- (1) 存在自由电荷。
- (2) 存在电场。

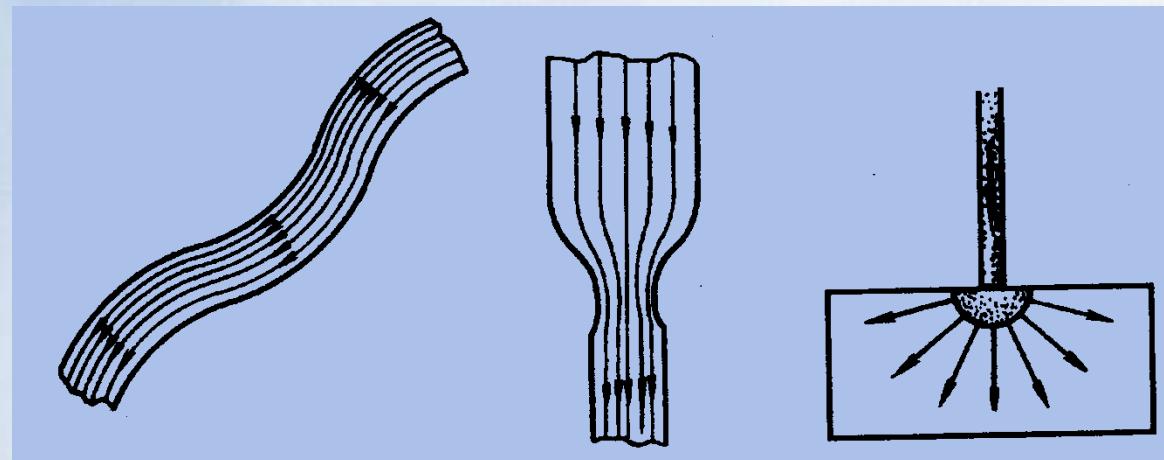
载流子: 电荷的携带者, 有自由电子、离子、
电子-空穴对 [半导体P型(空穴), N型(电子)]。

传导电流: 自由电子、空穴、离子在导体中定
向移动形成。

电流强度：单位时间通过导体任一截面的电量（标量），单位：安培（A）

$$I = dq / dt$$

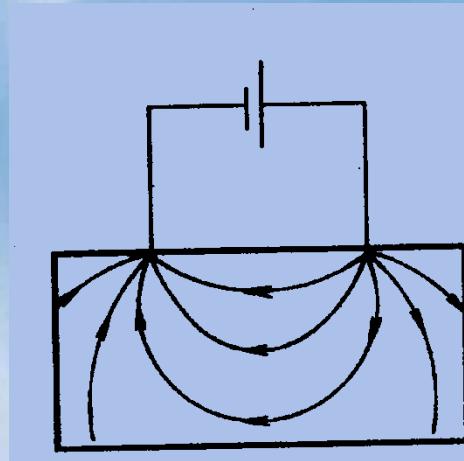
电流在导体不同截面或同一截面的不同部位可以有不同的分布，见下图：



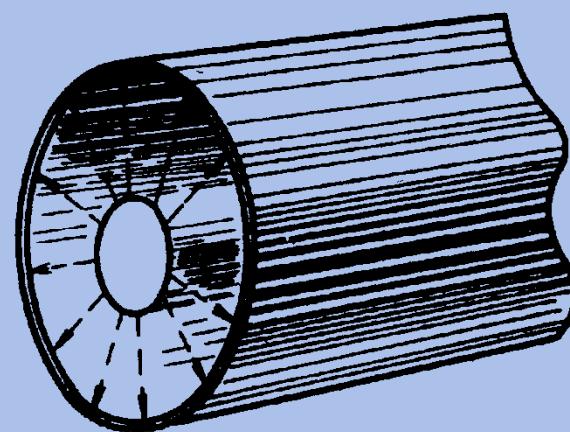
粗细，材料均匀的金属导体

粗细不均匀的导线

半球形接地电极

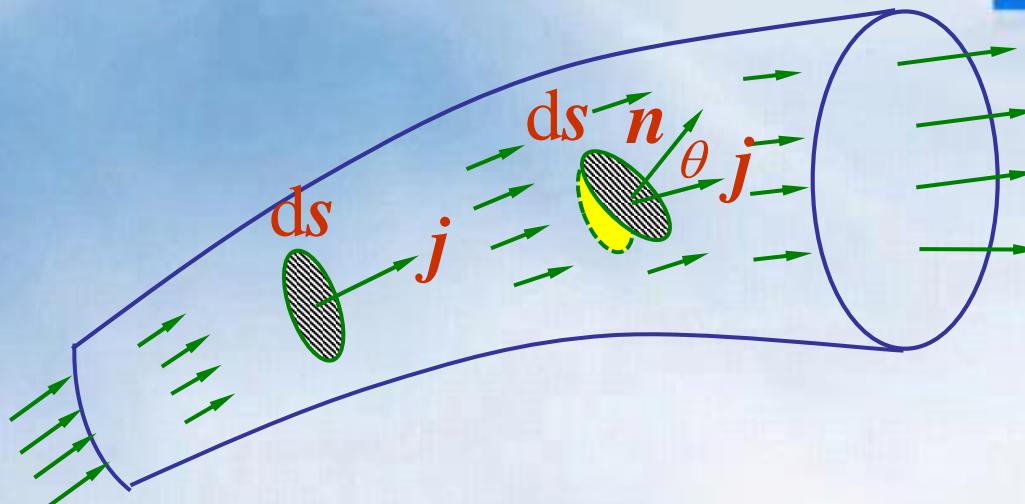


电阻法探矿



同轴电缆的漏电流

在导体内某点取一个与该点电流方向垂直的面元 dS_{\perp} ，设通过该面元的电流强度为 dI ，则定义**电流密度**的大小为 $j = dI/dS_{\perp}$ ，方向为正电荷移动的方向，单位：安培/米² (A/m²)。



电流密度矢量

取导体内任一面元 dS , 其法线方向 n , 通过该面元的电流强度 dI 为:

$$dI = j dS_{\perp} = j dS \cos \theta = \vec{j} \cdot d\vec{S}$$

通过导体任意截面 S 的电流强度为：

$$I = \int_S j dS \cos \theta = \int_S \vec{j} \cdot d\vec{S}$$

I 是 j 对曲面 S 的通量，即单位时间通过曲面 S 的电荷量。

电流场： j 形成的矢量场称为电流场。

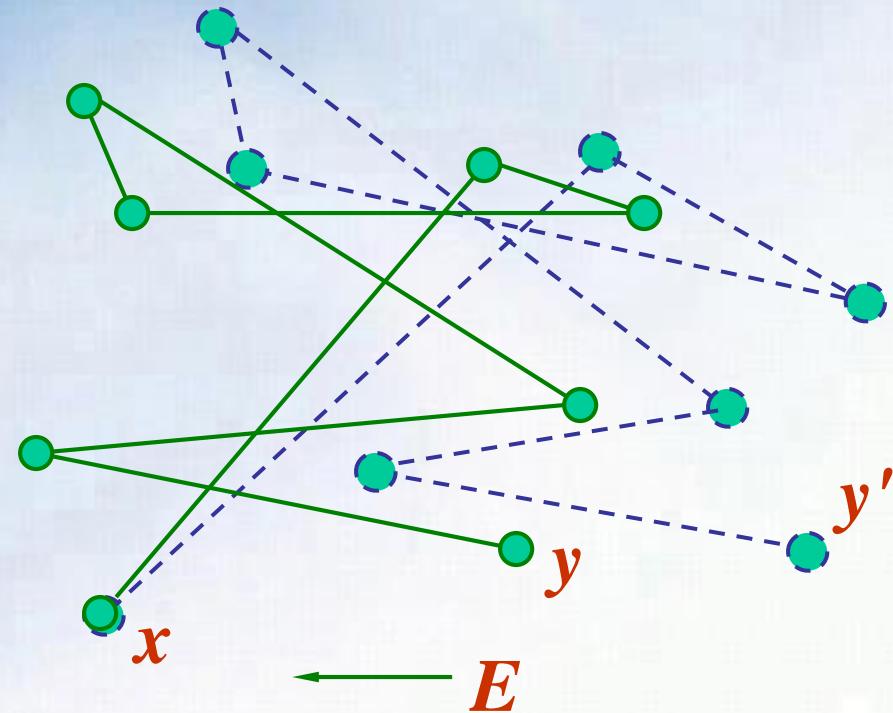
可引进电流线来描述电流场的分布。

电流线的特点：(1) 电流线上的切线方向为 j 的方向；(2) 电流线密处 j 大，疏处 j 小；(3) 两电流线不相交。

二、电流密度与漂移速度的关系 *

漂移运动：

电子在电场作用下，除了作无规则热运动外，还将定向运动。这种定向运动的平均速度称为漂移速度 v_d 。



铜： $v_d \approx 10^{-5} \text{ m/s}$, 热运动速度 $\approx 10^5 \text{ m/s}$



上图中设自由电子数密度 n 、 Δt 时间内流出 ΔS 面的电荷 $\Delta q = en\Delta S v_d \Delta t$ ，
电流强度和电流密度的数值为：

$$I = \frac{\Delta q}{\Delta t} = env_d \Delta S \quad j = \frac{I}{\Delta S} = env_d$$

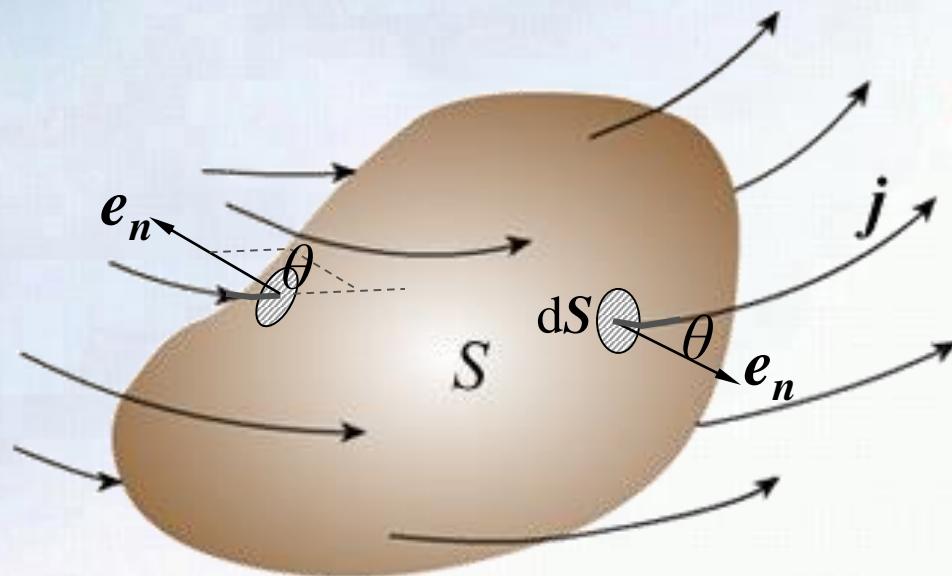
写成矢量式为： $\vec{j} = -en\vec{v}_d$

三、稳恒电流与稳恒电场 *

稳恒电流：导体中各点电流密度矢量不随时间变化。

电流连续性方程：

在导体内取一闭合曲面 S ，则 dt 时间从 S 面中流出的电量，等于 S 面内 dt 时间电量的减少量 $-dq$ ：



$$\oint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = -\frac{dq}{dt}$$

上式称为电荷连续性方程。



电流稳恒的条件：电流稳定后，空间电荷密度分布不随时间变化 ($dq/dt=0$)，对导体内任何区域 S ， S 内流出的电量等于流入的电量， S 内电量不变：

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

上式称为电流稳恒条件。

稳恒电场：在稳恒电流中电荷的分布不随时间变化，其相应的电场也不随时间变化。与静止电荷产生的电场相似，静电场中的规律、公式都适用，如高斯定理，环路定理。

稳恒电场与静电场的区别：

在静电场中：静电平衡时导体中 $E=0$ ，导体为等势体，无电流 $I=0$ ；

稳恒电场：导体中 $E\neq 0$ ，有电流 I 。

§ 11.2 欧姆定律的微分形式 *

一、欧姆定律 电阻 电阻率

欧姆定律:

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

电阻 R 决定于导体
性质和几何形状

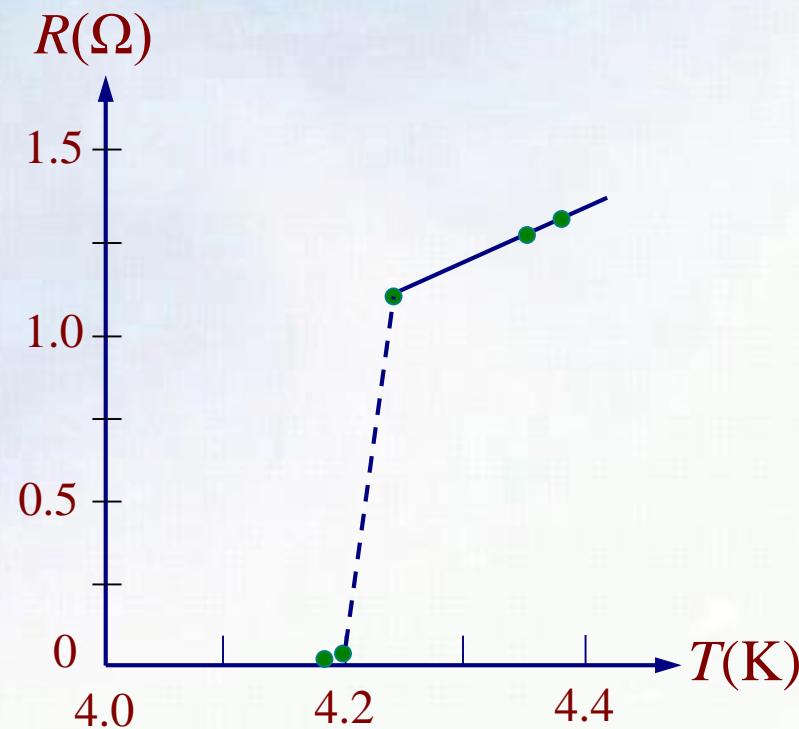
$$R = \rho \frac{l}{S}$$

上式中 ρ 为电阻率, 单位是欧·米 ($\Omega \cdot m$)。
其倒数 $\gamma = 1/\rho$ 称为电导率, 单位: 西门子/米
(S/m)。

金属材料的电阻率与温度的关系：

$$\rho_t = \rho_0(1 + \alpha t)$$

某些金属，合金或化合物在温度降低到某一数值 T_C 时，电阻率会突然减小或接近到零，这种现象称为超导现象。图为汞的电阻-温度关系。



液氮(-196°C/77K)“冰桶挑战”

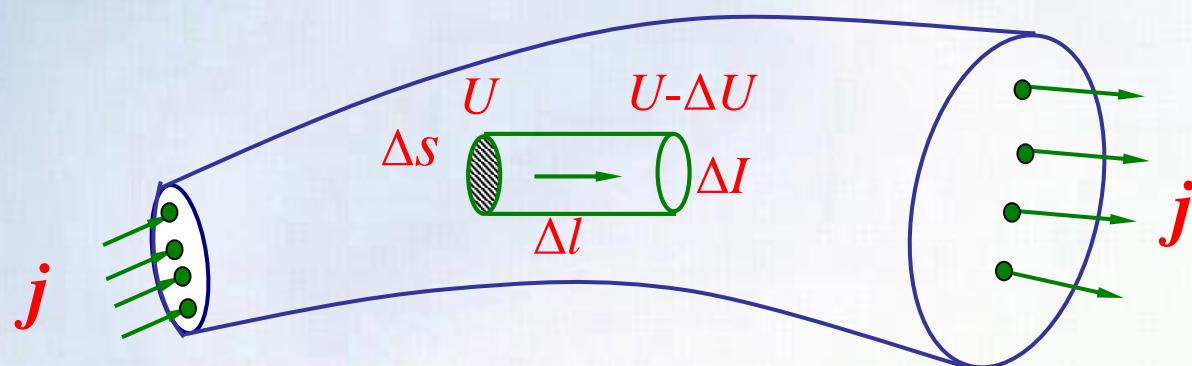


?

Konovalov, 2014

二、欧姆定律的微分形式

欧姆定律只适用于一段截面均匀的导体，而对于电流密度分布不均匀的导体，如何研究其导电规律？在导体中取一段底面积 Δs ，长为 Δl ，平行于电流线的圆柱。



欧姆定律微分形式推导

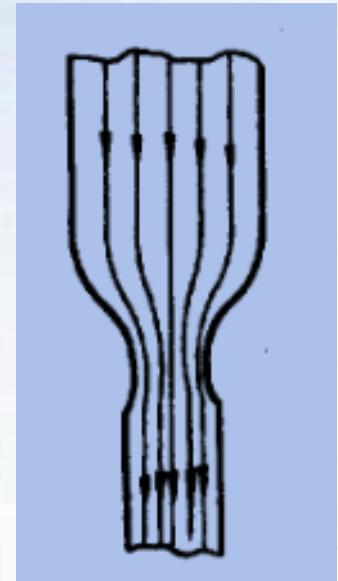
上图中导体元两端的电势差 $\Delta U = E\Delta l$ ，通过的电流强度为 $\Delta I = j\Delta S$ ，根据欧姆定律：

$$E\Delta l = j\Delta S\Delta R$$

即：

$$j = \frac{\Delta l}{\Delta R \Delta S} E = \frac{1}{\rho} E = \gamma E$$

$$\mathbf{j} = \gamma \mathbf{E} = -en \mathbf{V}_d$$



此式即为欧姆定律的微分形式， γ 为电导率。它是电磁理论的基本方程之一，对变化不太大的非稳恒电场也适用。

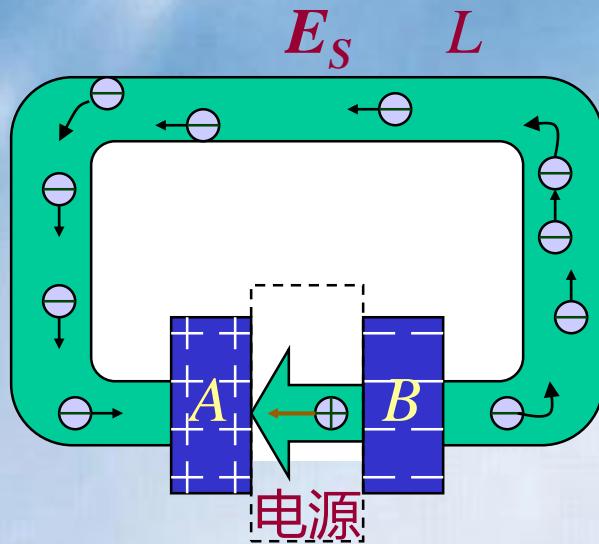
§ 11.3 电动势

电源：提供非静电性外力的装置。是将其它能量如化学能、机械能、光能、热能、核能等转变为电能的装置。

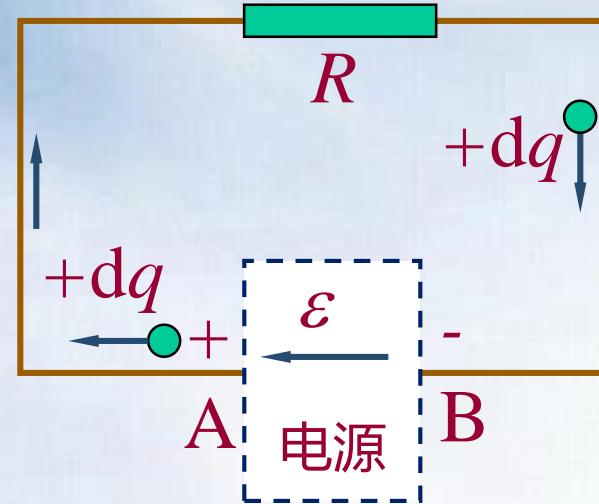
一、电源的电动势

电动势 ε 是指在电源内部，将单位正电荷从负极移到正极时非静电力 F_K 所作的功。

$$\varepsilon = \frac{A_K}{q}$$



电源的作用——把正电荷从B经电源内部移到A，使导线内（回路L）保持恒定电场 E_s 。



电源的电动势 $\varepsilon = dA/dq$,
 dA 是正电荷 dq 从负极经电源内部到正极时，电源克服静电场所做的功。

设想非静电性力 F_K 由非静电性外场 \mathbf{E}_K 引起，非静电性力移动正电荷从负极到正极所作的功：

$$A_K = q \int_{-}^{+} \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$

电动势：

$$\varepsilon = \int_{-}^{+} \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$

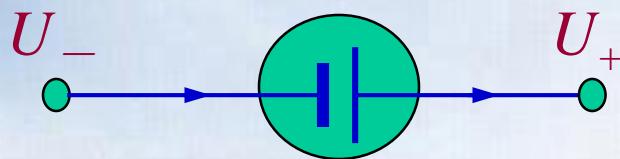
若非静电性外场 \mathbf{E}_K 分布于整个回路，则：

$$\varepsilon = \oint \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$

二、电源的路端电压

指电源两极（外部）的电势差，按定义：

$$U_+ - U_- = \int_+^- \vec{E}_0 \cdot d\vec{l}$$



电源内部合场强： $\vec{E} = \vec{E}_0 + \vec{E}_k$

电流密度 $\vec{j} = \gamma(\vec{E}_0 + \vec{E}_k)$ (γ 为电导率)

将 $\vec{E}_0 = \frac{\vec{j}}{\gamma} - \vec{E}_k$ 代入，有：

$$\begin{aligned} U_+ - U_- &= \int_+^- \left(\frac{\vec{j}}{\gamma} - \vec{E}_k \right) \cdot d\vec{l} \\ &= \frac{1}{\gamma} \int_+^- \vec{j} \cdot d\vec{l} - \int_+^- \vec{E}_k \cdot d\vec{l} \\ &= \int_-^+ \vec{E}_k \cdot d\vec{l} - \int_-^+ \rho \frac{I}{S} dl = \varepsilon - IR \end{aligned}$$

