

上节课内容回顾

- 电位移矢量

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E} = \epsilon \vec{E}$$

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{s} = \sum q_{0\text{内}}$$

$$\vec{P} = \left(1 - \frac{1}{\epsilon_r}\right) \vec{D}$$

- 界面关系：注意方法

- 电容的计算

- 电容器储能

$$W = \frac{Q^2}{2C} = \frac{1}{2} CU^2 = \frac{1}{2} QU$$

- 有介质的静电场
能量密度

$$w_e = \frac{1}{2} \vec{E} \cdot \vec{D}$$

第十六章 稳恒电流

Georg Simon Ohm



李 渭

2024.10.08

电流是载流子如电子（金属）、空穴（半导体）、离子（溶液）等的定向运动。

导体中由载流子的定向运动形成的电流也叫传导电流

电流定义为某段时间内通过某一截面的总电量。

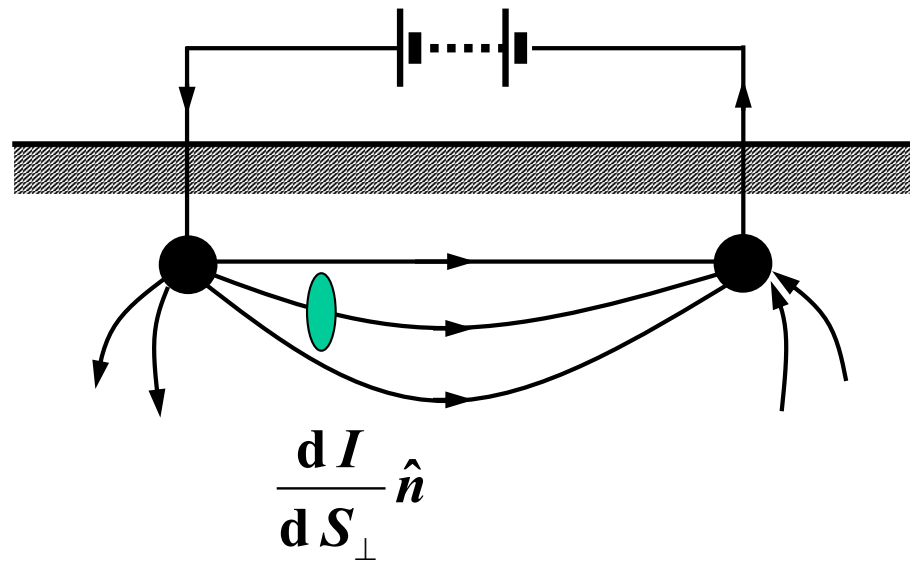
$$I = \frac{\Delta q}{\Delta t},$$

国际单位为安培 A , $1 A = 1C/s$

电流是广延量。

电流通过大块导体时？ 电流在导体内有分布， 如何描述？

电阻法探矿



第十六章 稳恒电流

§ 16.1 电流密度



§ 16.2 稳恒电流和稳恒电场



§ 16.3 欧姆定律



§ 16.4 电动势



§ 16.5 稳恒电路



§ 16.6 稳恒电流和静电场的综合求解



△ § 16.7 电容器的充电与放电



* § 16.8 电流的一种经典微观图像



§ 16.1 电流密度

在导电介质中，载流子如电子、空穴、离子等的定向运动形成一个矢量场——电流场。

描述电流场的基本物理量是**电流密度矢量**。

一. 电流密度矢量 \vec{j}

$$\vec{j} = \frac{dI}{dS_{\perp}} \hat{n}$$

大小：单位时间通过单位垂直面积的电量

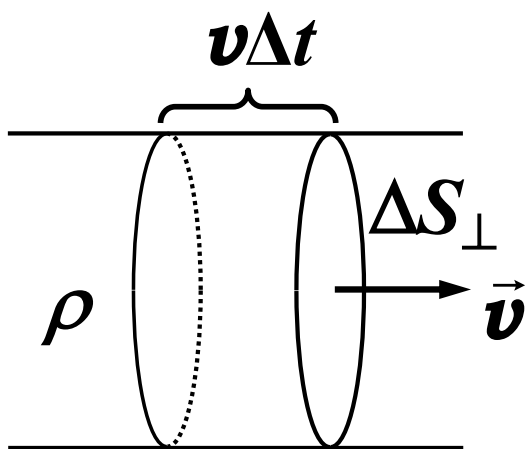
方向：对正载流子，与之运动同向；

对负载流子，与之运动反向。

可**逐点精细**描述导电介质中电流分布情况。

单位时间通过单位垂直面积的电量

1. 单一载流子



q : 载流子电荷（代数量）

\vec{v} : 载流子定向运动速度

n : 载流子数密度

ρ : 电荷密度, $\rho = nq$

$$\vec{j} = \frac{\rho(v\Delta t)\Delta S_{\perp}}{\Delta t \Delta S_{\perp}} \cdot \frac{\vec{v}}{v} = \rho\vec{v} = nq\vec{v}$$

2. 多种载流子 $\vec{j} = \sum_i \vec{j}_i = \sum_i \rho_i \vec{v}_i = \sum_i n_i q_i \vec{v}_i$

3. 金属 — 电子导电

设速度 $\vec{v}_i \rightarrow \vec{v}_i + \Delta \vec{v}_i$ 的电子数密度为 n_i :

$$\vec{j} = -\sum_i n_i e \vec{v}_i = -ne \left(\sum_i \frac{n_i}{n} \vec{v}_i \right) = -ne \langle \vec{v} \rangle$$

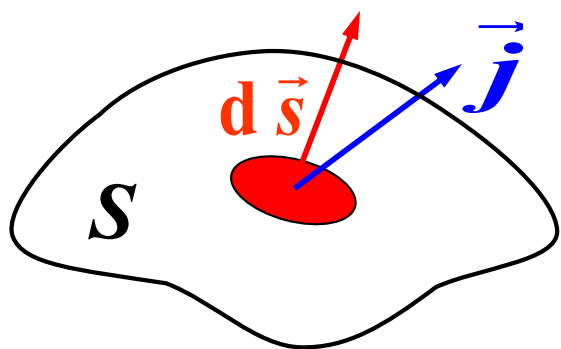
$\langle \vec{v} \rangle$ 是电子平均定向流动速度 — 漂移速度

无外电场时, 电子作热运动 $\langle \vec{v} \rangle = 0$

有外电场时, 电子作定向流动 $\langle \vec{v} \rangle \neq 0$

一般 $\langle \vec{v} \rangle$: $10^{-2} \sim 10^{-1} \text{mm/s}$

二. 电流强度



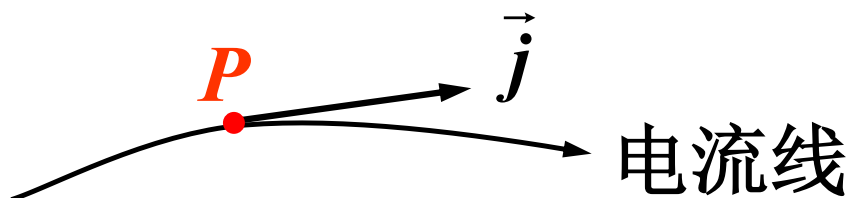
$$dI = \vec{j} \cdot d\vec{s}$$

$$I = \iint_S \vec{j} \cdot d\vec{s}$$

—— 电流密度通量

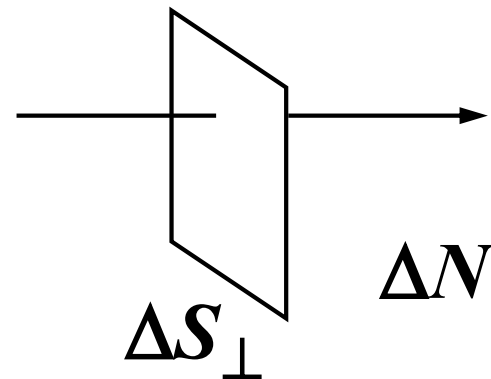
电流线概念

- 电流线上某点的切向为该点 \vec{j} 的方向



- 电流线的数密度等于电流密度大小

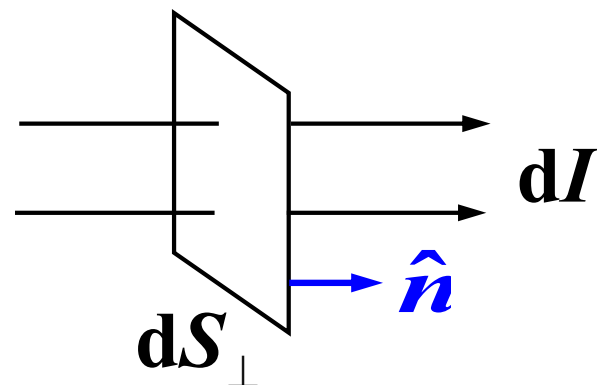
$$j = \lim_{\Delta S_{\perp} \rightarrow 0} \frac{\Delta N}{\Delta S_{\perp}} = \frac{dN}{dS_{\perp}} = \frac{dI}{dS_{\perp}}$$



电流强度就是穿过横截面电流线的数目。

由电流强度定义电流密度：

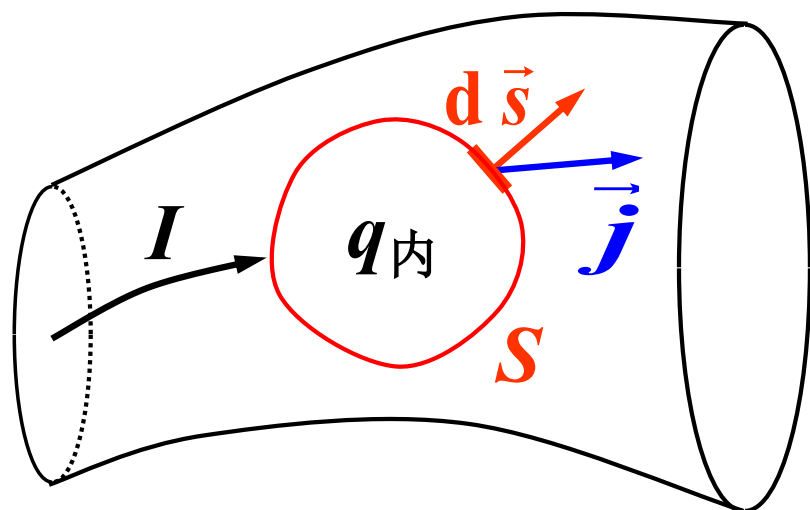
$$\vec{j} = \frac{dI}{dS_{\perp}} \hat{n}$$



\hat{n} 是指向电流方向的单位向量，与 dS_{\perp} 垂直。

三. 电流连续性方程

对任一闭合曲面，电流密度的通量满足：



$$\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{s} = -\frac{dq_{\text{内}}}{dt}$$

电流连续性方程是电荷守恒定律的数学表述：
单位时间内“净”流出封闭曲面的电量，等于
封闭曲面内电量的减少，反映了电流分布和
电荷分布之间的普遍关系。

电流线起始、终止于电荷随时间变化之处：

$\frac{dq_{\text{内}}}{dt} < 0$, $\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{s} > 0$, 有电流线发自面内,
面内积累负电荷, 电荷密度减小。

$\frac{dq_{\text{内}}}{dt} > 0$, $\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{s} < 0$, 有电流线止于面内,
面内积累正电荷, 电荷密度增加。

$\frac{dq_{\text{内}}}{dt} = 0$, $\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{s} = 0$, 电流线连续地穿过,
面内无电荷积累, 电荷密度不变。



§ 16.2 稳恒电流和稳恒电场

稳恒电流： \vec{j} 的分布不随时间变化的电流。

\vec{j} 若不随时间变化，则**电荷分布也不随时间变化**：一些电荷从某地流动走的同时，另外一些等量的电荷必将流动过来进行补充。

∴ 对稳恒电流 $\frac{d q_{\text{内}}}{d t} = 0$

电流线闭合

稳恒条件：

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

稳恒电场：稳恒电流情况下，电荷分布不随时间变化，则产生的电场不随时间变化。

稳恒电场与静电场的相同之处：

- 服从高斯定理：
$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{\sum q_{\text{内}}}{\epsilon_0}$$

任何电场都服从高斯定理。

- 服从环路定理：
$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

电势和电势差概念仍然适用！

和静电场中的导体不同之处？



§ 16.3 欧姆定律

一. 积分形式

$$U = IR$$

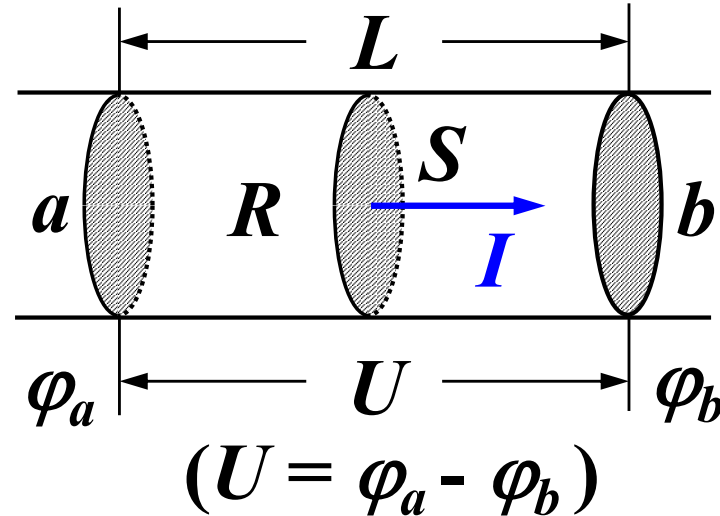
均匀导体的电阻:

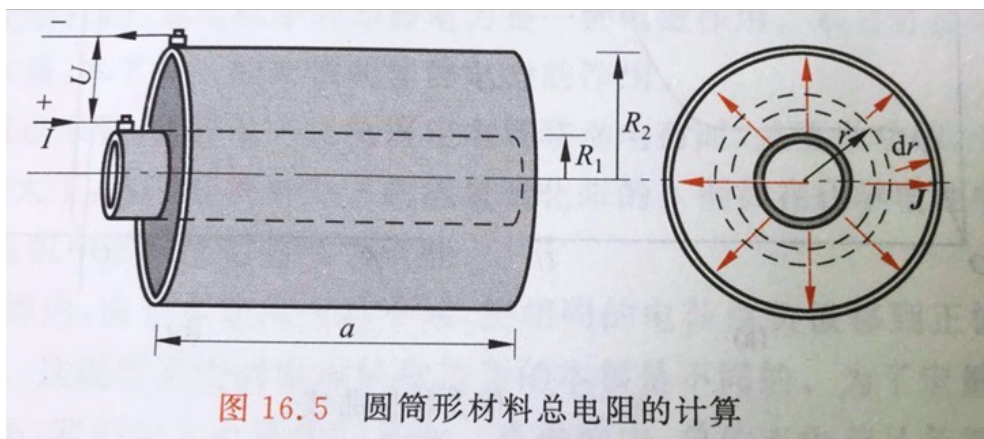
$$R = \rho \cdot \frac{L}{S}$$

ρ — 电阻率 单位: $\Omega \cdot \text{m}$

电导: $G = \frac{1}{R}$ 单位: $\Omega^{-1} = \text{S}$ (西门子)

电导率: $\sigma = \frac{1}{\rho}$ 单位: $\Omega^{-1} \cdot \text{m}^{-1}$

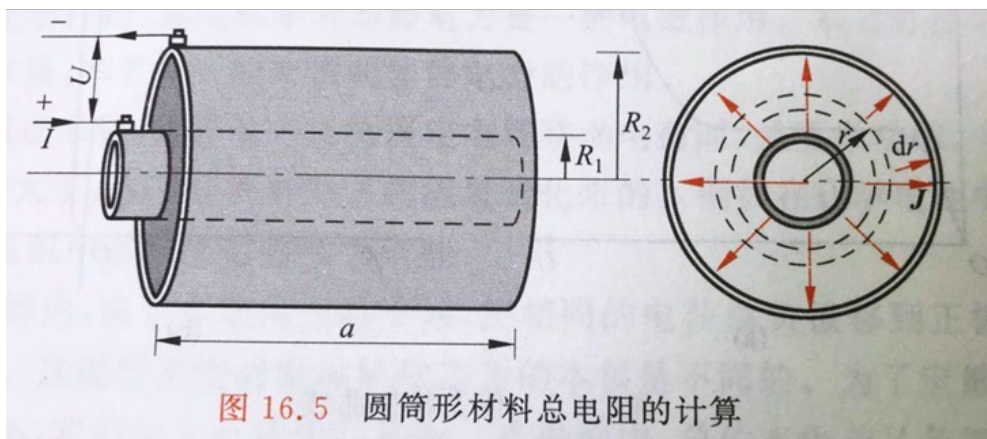




如图所示的电阻率为 ρ 的圆筒，求其总电阻

$$R = \rho \cdot \frac{L}{S}$$

分清那个是L，哪个是S

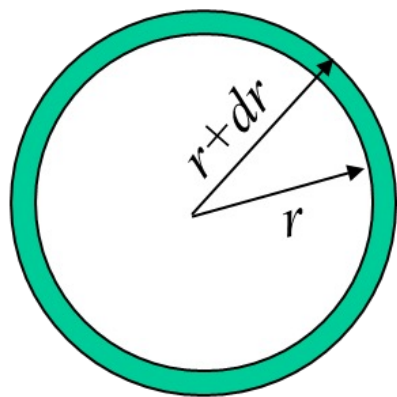


如图所示的电阻率为 ρ 的圆筒，求其总电阻

$$R = \rho \cdot \frac{L}{S}$$

长度方向的变化为 $L = dr$

该 dr 变化内薄圆筒的面积为 $S = 2\pi r a$



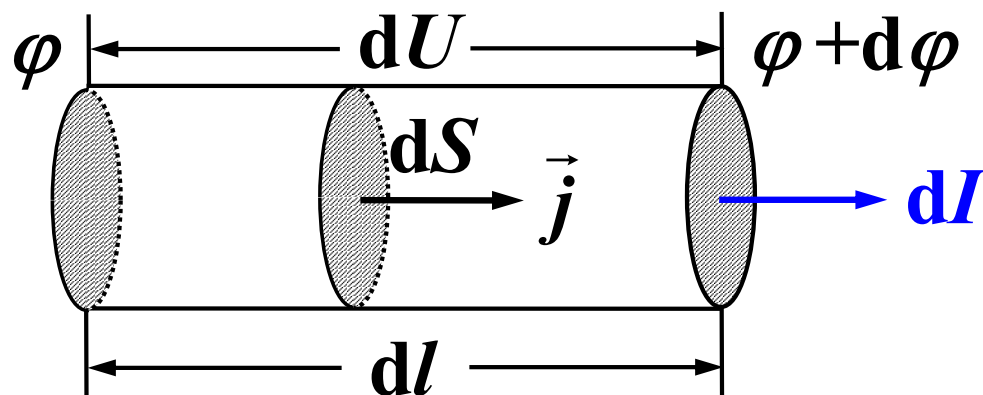
该 dr 变化内薄圆筒的电阻 $R = \rho \frac{dr}{2\pi r a}$

总电阻为 R_1 到 R_2 内薄圆筒的电阻的串联

$$R_{\text{总}} = \int_{R_1}^{R_2} \rho \frac{dr}{2\pi r a} = \frac{\rho}{2\pi a} \ln \left(\frac{R_2}{R_1} \right)$$

二. 微分形式

将积分形式用于大块导体中的一小段：



$$dU = \varphi - (\varphi + d\varphi) = -d\varphi = dI \cdot R = \cancel{j dS} \cdot \rho \cdot \frac{dl}{\cancel{dS}}$$

$$\vec{j} = -\frac{1}{\rho} \frac{d\varphi}{dl} = \sigma \cdot \vec{E}$$

$$\boxed{\vec{j} = \sigma \cdot \vec{E}} \text{ — 欧姆定律的微分形式}$$

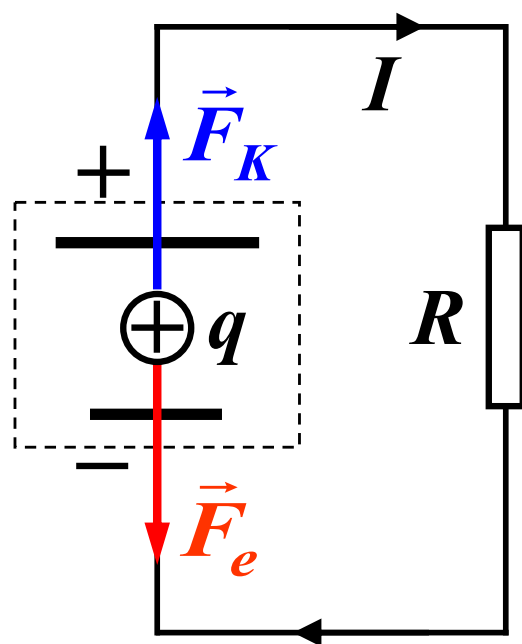
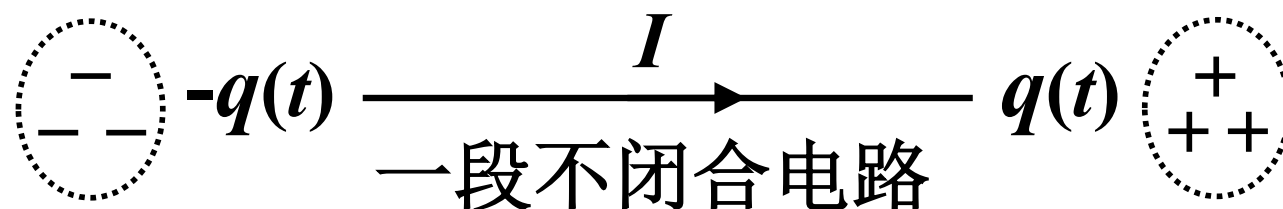
三. 欧姆定律的适用范围

1. $\vec{j} = \sigma \vec{E}$ 比 $U = IR$ 适用范围广，对非均匀导体成立，对非稳恒电流也成立。
2. 有许多材料不服从欧姆定律。
例如：低压电离气体，半导体材料等，
伏安特性曲线（ $U \sim I$ 关系）呈非线性。
3. 强电场会导致 \vec{j} 与 \vec{E} 的非线性关系。
4. 理想导体的 $\sigma \rightarrow \infty$ ，但不能把超导体简单地看成是理想导体。



§ 16.4 电动势

稳恒电流要求电路闭合，否则破坏稳恒条件：



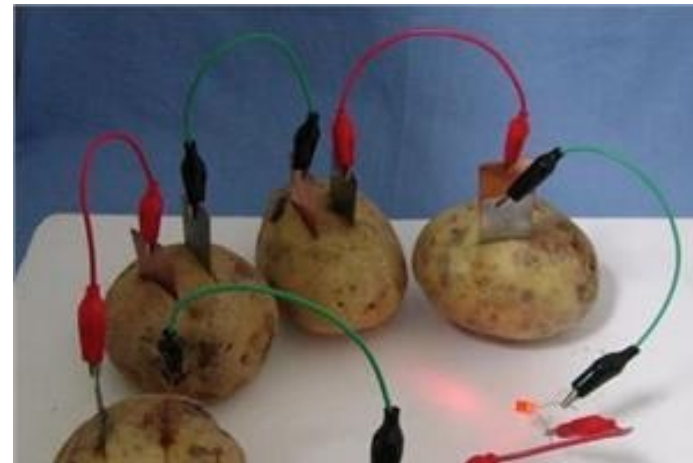
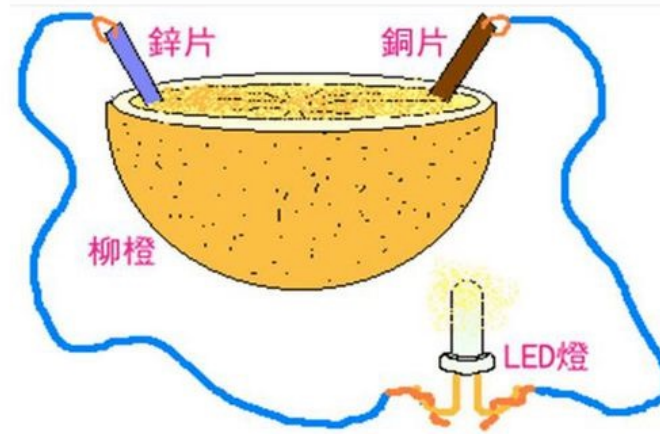
只有静电场无法维持稳恒电流，必需依靠**非静电力** \vec{F}_K 才能使载流子从有电势变化的电路中回到原位，形成稳恒电流。

\vec{F}_K : 电磁、化学、热、原子...

能提供非静电力 \vec{F}_K 的装置，叫做电源



水果电池



定义非静电性场强

$$\vec{E}_K = \frac{\vec{F}_K}{q}$$

\vec{E}_K 作用是反抗静电场而移动电荷。

仿照电势差的定义，定义电源电动势：

$$\varepsilon = \int_{(-)}^{(+)} \vec{E}_K \cdot d\vec{l} = \frac{A_{\text{非}}}{q}$$

(电源内)

ε 是在电源内，把单位正电荷从“－”极移到“＋”极， \vec{E}_K 做的功 $A_{\text{非}}$ 。

若 \vec{E}_K 存在于整个回路 L ，则电动势为：

$$\varepsilon = \oint_{\text{回路} L} \vec{E}_K \cdot d\vec{l} \quad (\text{如感生电动势})$$

注意： 电路中电势差（电压）由静电场产生：

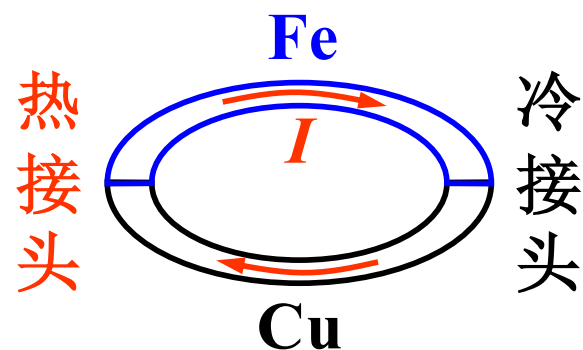
$$U = \varphi_{12} = \int_{(1)}^{(2)} \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad \text{—— 与路径无关}$$

在回路中，沿 L 由点 1 到点 2 的电动势：

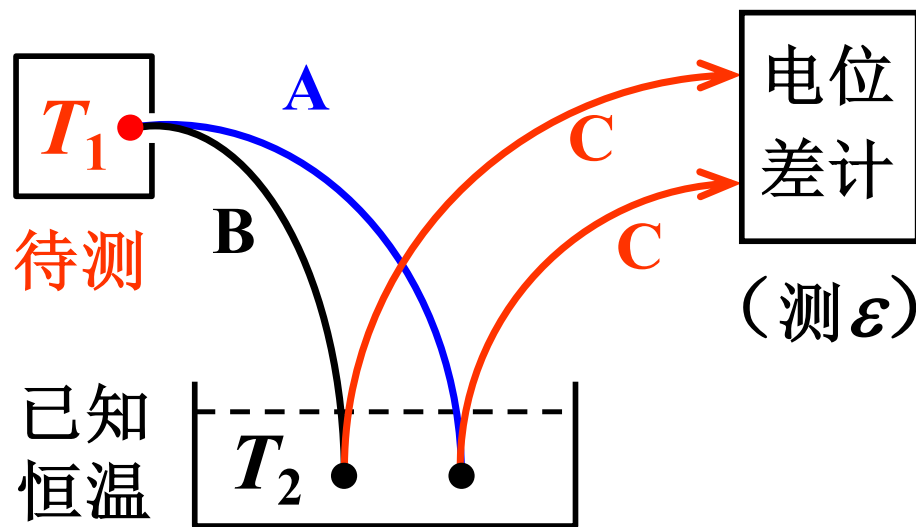
$$\varepsilon_{12} = \int_{\substack{(1) \\ (L)}}^{(2)} \vec{E}_K \cdot d\vec{l} \quad \text{—— 与路径有关}$$

* 温差电现象

- ▲ 汤姆孙 (W. Thomon) 电动势：在同种金属中，温差造成自由电子的热扩散，产生电动势。
- ▲ 珀耳帖 (J. C. A. Peltier) 电动势：不同金属中，因自由电子浓度不同，在接头处产生与温度有关的扩散，产生电动势。
- ▲ 温差电动势 — 塞贝克 (Seebeck) 电动势
两种金属接成一个回路，若两个接头处的温度不同，则回路中形成温差电动势：是珀尔帖电动势与汤姆孙电动势之和。



▲ 温差电偶

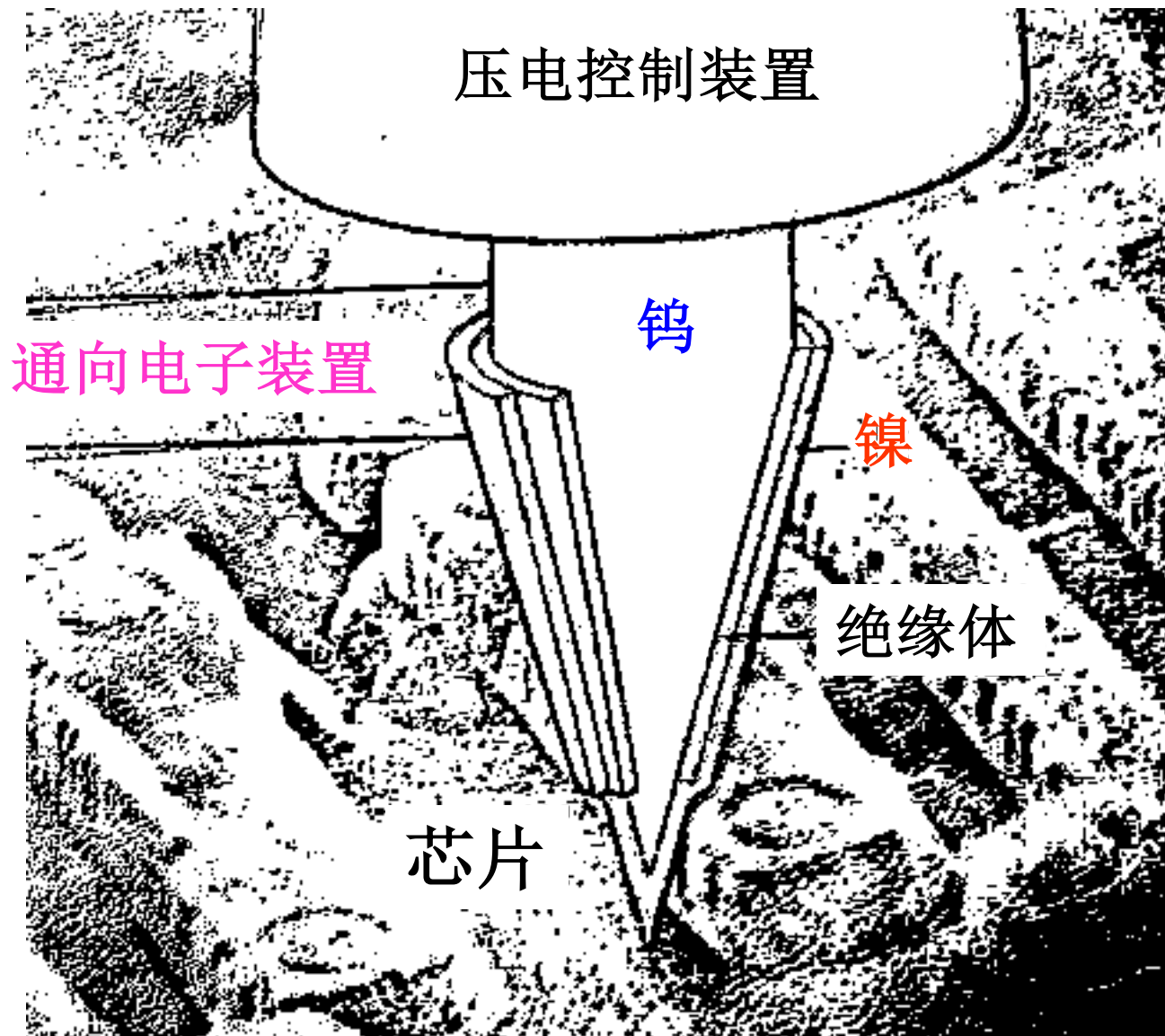


一般 $\varepsilon \sim \text{mV}/100^\circ\text{C}$

- 优点：
- 热容小，灵敏度高 (10^{-3}°C)
 - 可逐点测量，测小范围内温度变化
 - 测温范围大 ($-200^\circ\text{C} \sim 2000^\circ\text{C}$)
 - 便于自动控制

【演示】测温热电偶，温差电磁铁，
温差电机

温差电现象的现代应用实例：



钨和镍
在探针尖
处相接，
形成热电
偶的测温
端。

扫描热显微镜

扫描热显微镜简介

▲ **性能：**热探针针尖直径只有约30nm，可在数十纳米的尺度上，测出万分之一度的温度变化。

▲ **工作原理：**通电流使探针加热并接近试样表面。

针尖和被测表面距离↓ → 针尖散热↑ → 温度↓；

针尖和被测表面距离↑ → 针尖散热↓ → 温度↑。

由此可反映出探针尖与试样表面间隙的大小。

当探针在试样表面上扫描时，就能测出试样表面的起伏状况。

▲扫描热显微镜的应用：

- ◆检测电子芯片表面的质量。
- ◆探测活细胞中温度的变化，从而给出新陈代谢方式的线索。
- ◆通过探针尖端热量的散失情况，测定微细气流或液流的流量。
- ◆检测试样表面成分（光热吸收分光术）：
用激光照射试样，改变激光波长，同时测试样温度的变化，进而给出试样表面成分在极小尺度上的变化，实现微观尺度上的光谱分析。

△ § 16.5 稳恒电路

一. 稳恒电路特点

1. 导体内部无净电荷分布，净电荷只能分布在导线表面或导体的不均匀处，如电极处，导线的表面、交界面、弯折处等。

证：稳恒条件、高斯定理。【作业题】

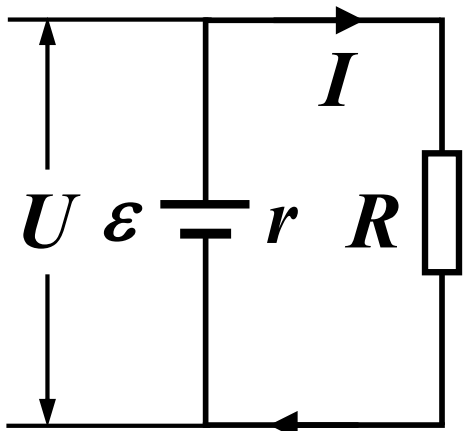
2. 外电路的导线内部，电流线与电场线方向一致（ $\vec{j} = \sigma \cdot \vec{E}$ ），且必然与表面平行，否则表面电荷不断堆积，破坏电流稳定性。
3. 电源内部，载流子是在静电力和非静电力的共同作用下运动，所以电流密度满足：

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

— 欧姆定律向稳恒电路的推广

二. 全电路欧姆定律

把式 $\vec{j} = \sigma(\vec{E} + \vec{E}_K)$ 从电源内部积分得:


$$\int_{(+)}^{(-)} \vec{E} \cdot d\vec{l} + \int_{(+)}^{(-)} \vec{E}_K \cdot d\vec{l} = \int_{(+)}^{(-)} \frac{\vec{j}}{\sigma} \cdot d\vec{l}$$

(电源内) (电源内) (电源内)

$$U - \varepsilon = \int_{(+)}^{(-)} I \frac{\rho}{S} \cdot d\vec{l} = -Ir$$

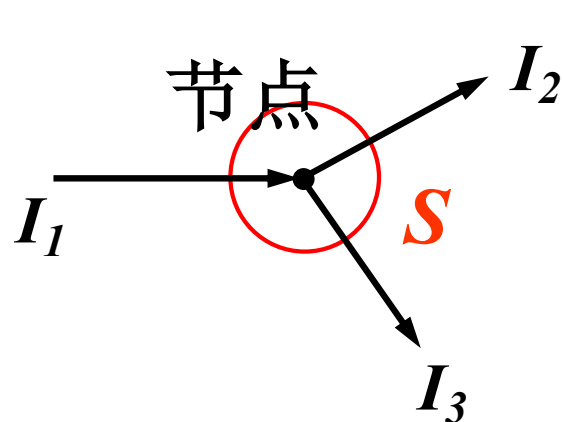
(电源内)

U — 电源端电压

$$\varepsilon = I(R + r) = U + Ir$$

规定: I 的正向是电源内由 “—” 极指向 “+” 极

三. 基尔霍夫第一定律



对电路的节点：

根据 $\oiint_S \vec{j} \cdot d\vec{s} = 0$ 得：

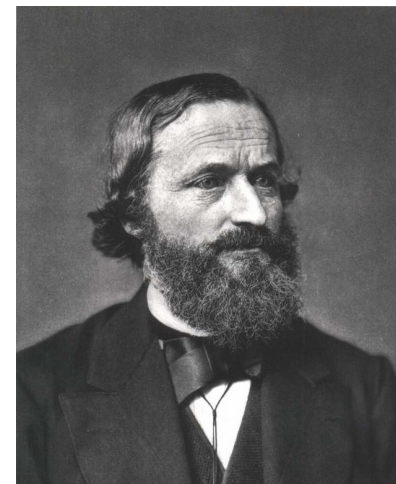
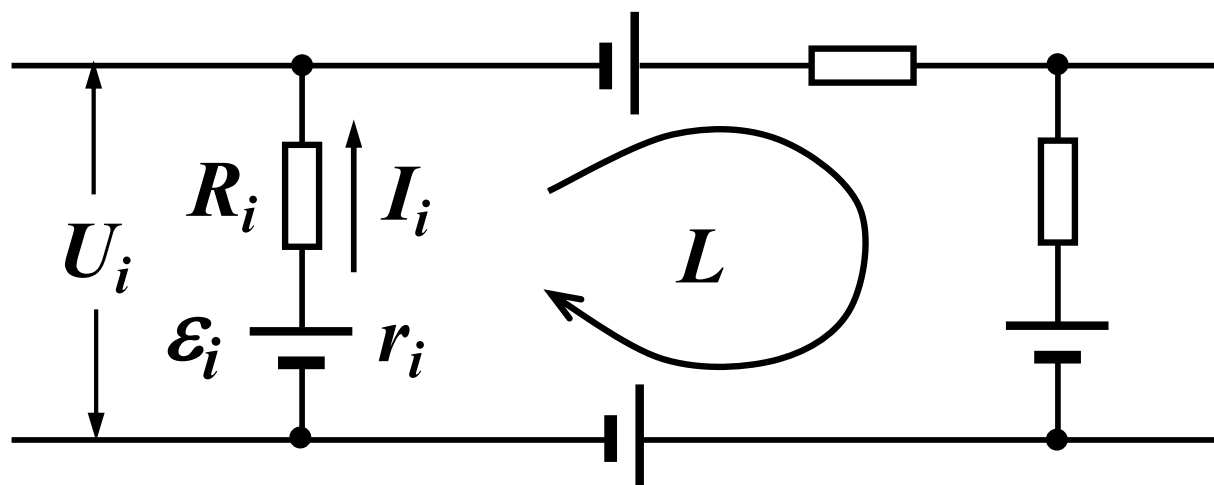
$$\boxed{\sum_i I_i = 0} \quad \text{— 节点电流方程}$$

规定：流出节点 $I > 0$ ，流入节点 $I < 0$ 。

$$-I_1 + I_2 + I_3 = 0$$

四. 基尔霍夫第二定律

Gustav Robert Kirchhoff



对复杂电路中的任一闭合回路，其全部组成支路上的电压代数和为零 — 回路电压方程：

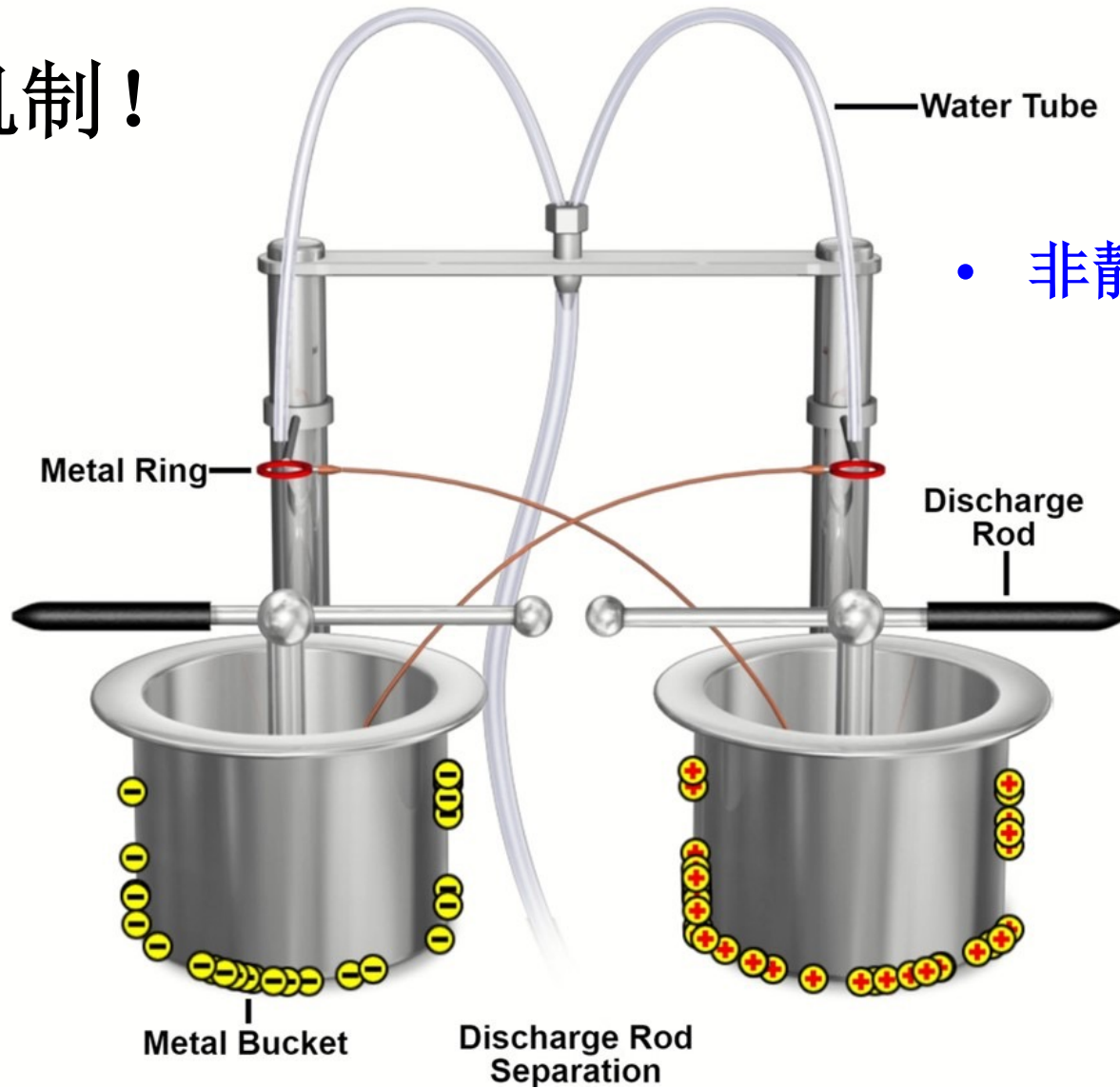
$$\sum U_i = \sum (-\varepsilon_i + I_i R_i + I_i r_i) = 0$$

规定： I_i 、 ε_i 与回路 L 绕向一致为正。

Kelvin's water dropper

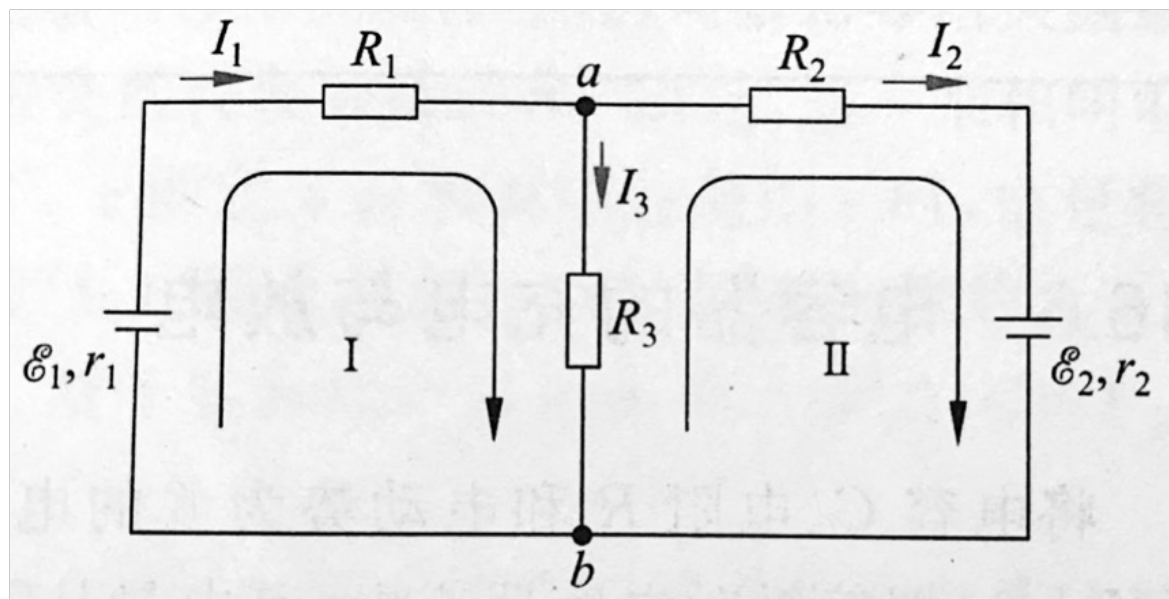
"Lord Kelvin's Thunderstorm"

正反馈机制！



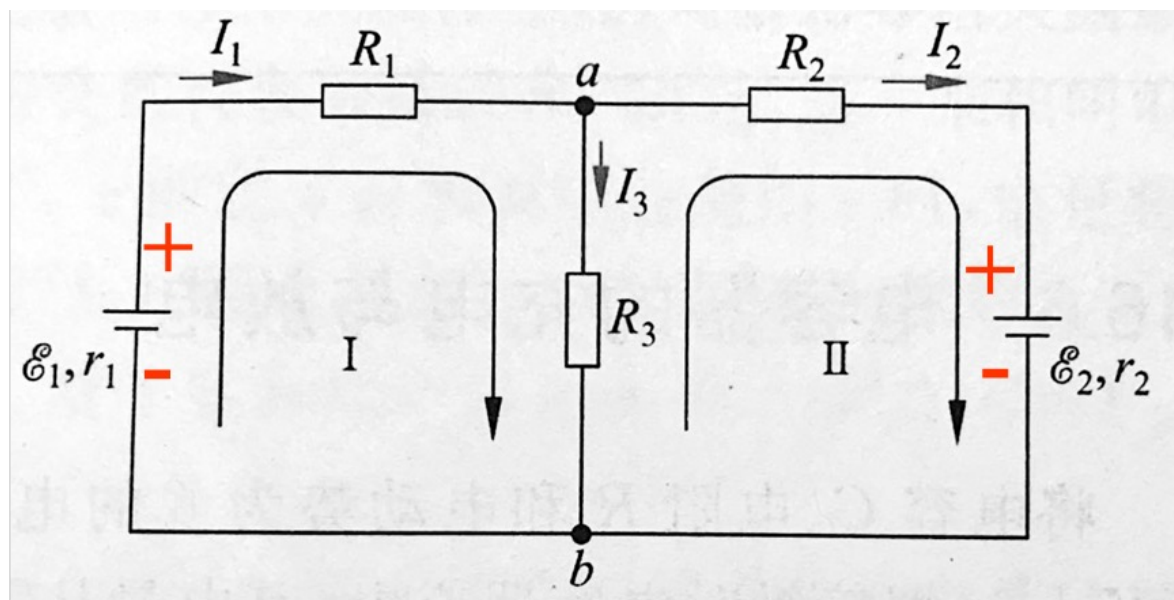
- 非静电力?

【例】求 I_1 、 I_2 、 I_3 。图中其他量均已知。



基尔霍夫第一定律

基尔霍夫第二定律



对于节点a: $-I_1 + I_2 + I_3 = 0 \rightarrow I_1 = I_2 + I_3$

回路I: $-\mathcal{E}_1 + I_1(r_1 + R_1) + I_3 R_3 = 0$

回路II: $\mathcal{E}_2 + I_2(r_2 + R_2) - I_3 R_3 = 0$