

# 第3章 恒定电流

## 基本概念

### 电流

单位时间内通过导体某一横截面的电荷量，称为电流。

$$I \equiv \frac{dq}{dt}$$

### 电流密度

导体中某点的电流密度  $\vec{j}$  的方向是该点的电流方向。在该点取一个与电流密度方向相同的面元  $d\vec{S}'$ ，通过该面元的电流记为  $dI$ ，则该点的电流密度大小  $j$  由下式定义：

$$dI = j dS'$$

其中， $dS'$  是面元的面积

一般地，若在某点取一个面元  $d\vec{S}$ ，面元  $d\vec{S}$  与该点电流密度  $\vec{j}$  的夹角记为  $\theta$ ，可将面元  $dS$  往垂直于电流密度  $\vec{j}$  的平面上投影，投影得到的面元记为  $d\vec{S}'$ ， $dS$  与  $dS'$  满足几何关系：

$$dS' = \cos \theta dS$$

由电流密度的定义，通过面元  $d\vec{S}'$  的电流，记为  $dI'$ ，满足：

$$dI' = j dS'$$

通过面元  $d\vec{S}$  的电流记为  $dI$ ，从几何上容易看出，在该点附近的小区域内，电流密度可近似认为不变，则任一通过  $dS$  的电荷也必定通过  $dS'$ ，于是得到：

$$dI = dI'$$

将上面的两条关系代入上式，得：

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

这就是说，通过任意一个面元  $d\vec{S}$  的电流  $dI$  可用电流密度  $\vec{j}$  表达为：

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

利用电流密度，可以写出通过某一有限大曲面  $S$  的电流  $I$ ：

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

### 恒定电流

电流场不随时间变化的电流称为恒定电流。

### 电流连续方程（实质是电荷守恒定律）

#### 积分形式

$$\oiint_{\partial V} \vec{j} \cdot d\vec{S} = -\frac{dq}{dt}$$

其中， $q$  是  $V$  内总电荷量。

或者也可以写为：

$$\oiint_{\partial V} \vec{j} \cdot d\vec{S} = -\frac{d}{dt} \iiint_V \rho dV$$

## 微分形式

高斯公式给出：

$$\oiint_{\partial V} \vec{j} \cdot d\vec{S} = \iiint_V (\nabla \cdot \vec{j}) dV$$

再结合电流连续方程的积分形式

$$\begin{aligned} \oiint_{\partial V} \vec{j} \cdot d\vec{S} &= -\frac{d}{dt} \iiint_V \rho dV \\ &= -\iiint_V \frac{\partial \rho}{\partial t} dV \end{aligned}$$

得到：

$$\iiint_V (\nabla \cdot \vec{j} + \frac{\partial \rho}{\partial t}) dV = 0$$

于是：

$$\nabla \cdot \vec{j} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

这就得到电流连续方程的微分形式。

## 恒定电流

电流场不随时间变化的电流称为恒定电流

### 恒定电流的性质

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

## 电阻和电阻率

### 均匀导体

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

其中， $R$  是电阻， $\rho$  是电阻率， $l$  是长度， $S$  是横截面积

### 非均匀导体

$$R = \int \frac{\rho}{S} dl$$

## 电导率

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

$\sigma$  是电导率， $\rho$  是电阻率

## 电导

$$G \equiv \frac{1}{R}$$

# 欧姆定律

## 宏观形式

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

## 微观形式

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

## 普遍欧姆定律微分形式

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

其中， $\vec{K}$  表示作用在单位正电荷上的非静电力。

# 焦耳定律微观形式

$$p = \rho j^2 = \frac{j^2}{\sigma} = \sigma E^2$$

其中， $p$  是单位体积内的热功率，称为热功率密度。

# 基尔霍夫方程组

## 基尔霍夫第一方程组（节点电流方程组）

汇于各节点的各支路电流的代数和为零。（基础是恒定电流条件）

对于一个有  $n$  个节点的完整电路，可写出  $n - 1$  个独立的方程组，称为基尔霍夫第一方程组。

## 基尔霍夫第二方程组（回路电压方程组）

规定电势从高到低的电势降落为正，电势从低到高的电势降落为负，则沿回路环绕一周，电势降落的代数和为 0

**确定内阻上电势降落正负号方法**（看绕行方向与规定电流方向的关系）：

绕行方向与规定电流方向同向，电势降落为正；绕行方向与规定电流反向，电势降落为负

**确定电源上电势降落正负号方法**（看绕行方向是先碰到电源正极还是先碰到电源负极）：

绕行时**先碰到电源正极**后碰到电源负极，**电势降落为正**；绕行时**先碰到电源负极**后碰到电源正极，**电势降落为负**

对于一个有  $n$  个节点  $p$  条支路的电路，共有  $p - n + 1$  个独立的回路方程，它们构成基尔霍夫第二方程组。