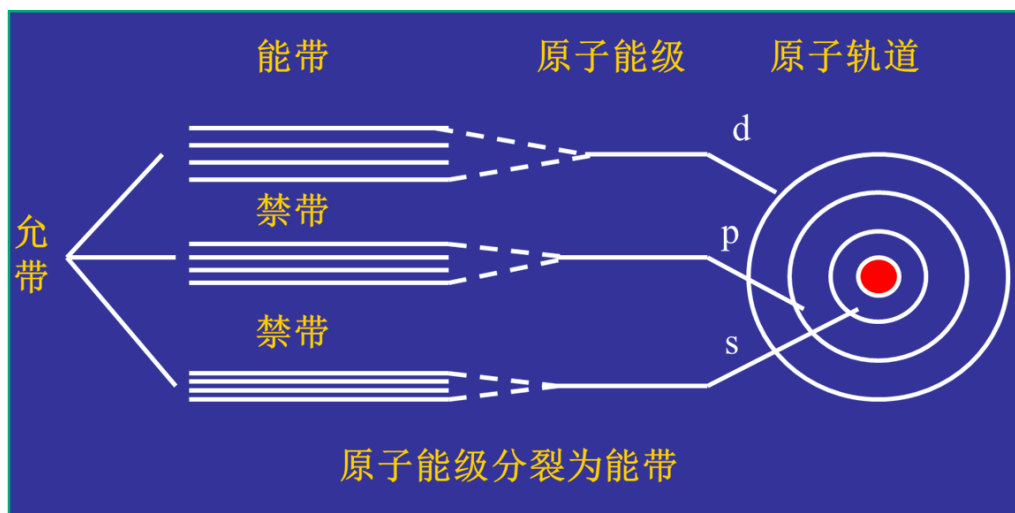
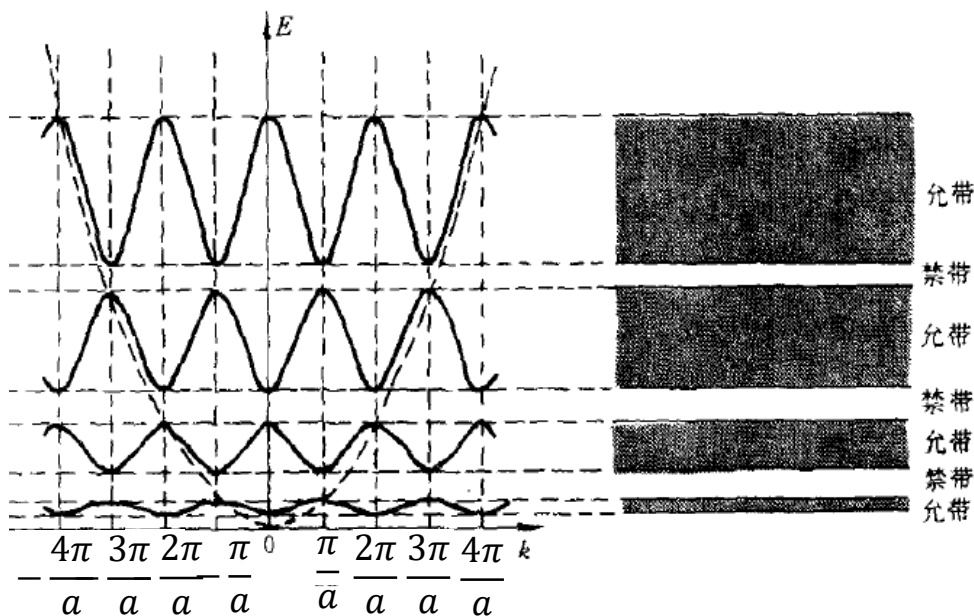


复习：布里渊区与能带

- 共有化运动
- 能带的形成
- 允带与禁带
- 导带与价带



- 半导体中电子的能量 E 随 k 的变化关系
- 布里渊区



第一章 半导体中电子的状态

1.1 半导体的晶体结构

1.2 半导体中电子的状态

1.3 半导体中电子的运动 有效质量

1.4 导电机构

1.5 回旋共振

1.6 硅和锗的能带结构



半导体中的 $E(k)$ 与 k 的关系

- 设能带底位于波数 $k = 0$ 处，将 $E(k)$ 在 $k = 0$ 处按泰勒级数展开，取至 k^2 项，可得
- $E(k) = E(0) + \left(\frac{dE}{dk}\right)_{k=0}k + \frac{1}{2}\left(\frac{d^2E}{dk^2}\right)_{k=0}k^2 + \dots$
- 由于 $k = 0$ 时能量极小，所以一阶导数为0，有

$$E(k) - E(0) = \frac{1}{2}\left(\frac{d^2E}{dk^2}\right)_{k=0}k^2$$



半导体中的 $E(k)$ 与 k 的关系

- 对于给定半导体二阶导数为恒定值

$$E(k) - E(0) = \frac{1}{2} \left(\frac{d^2 E}{dk^2} \right)_{k=0} k^2$$

令
$$\frac{1}{\hbar^2} \left(\frac{d^2 E}{dk^2} \right)_{k=0} = \frac{1}{m_n^*}$$

- 所以有

$$E(k) - E(0) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m_n^*}$$



半导体中的 $E(k)$ 与 k 的关系

$$E(k) - E(0) = \frac{1}{2} \frac{\hbar^2 k^2}{m_n^*} \qquad E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m_0}$$

- m_n^* 称为能带底电子有效质量，为**正值**；
- 若假设能带顶也位于 $k = 0$ 处，则按照与上述相同的方法可得能带顶电子有效质量， m_n^* 为**负值**。

$$m_n^* = \frac{\hbar^2}{\frac{d^2 E}{dk^2}}$$



半导体中电子的平均速度

- 自由电子速度

- $\boldsymbol{v} = \hbar \boldsymbol{k} / m_0$

- 根据 $E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m_0}$, 可得 $dE/dk = \hbar^2 k / m_0$

- 所以自由电子速度 $v = (1/\hbar) \frac{dE}{dk}$



半导体中电子的平均速度

- 半导体中电子的速度
- 根据量子力学，电子的运动可以看作波包的运动，波包的群速就是电子运动的平均速度（波包中心的运动速度）。
- 设波包有许多角频率 ω 相近的波组成，则波包的群速为：

$$v = \frac{d\omega}{dk}$$



半导体中电子的平均速度

- 根据波粒二象性，频率为 γ 的波，其粒子的能量为 $h\gamma$ ，所以

- $$v = \frac{d\omega}{dk} = \frac{2\pi d\gamma}{dk} = \frac{2\pi dE}{hdk} \quad v = \frac{1}{\hbar} \frac{dE}{dk}$$



半导体中电子的平均速度

- 将 $E(k) - E(0) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m_n^*}$ 代入上式, 可得

$$v = \frac{\hbar k}{m_n^*}$$

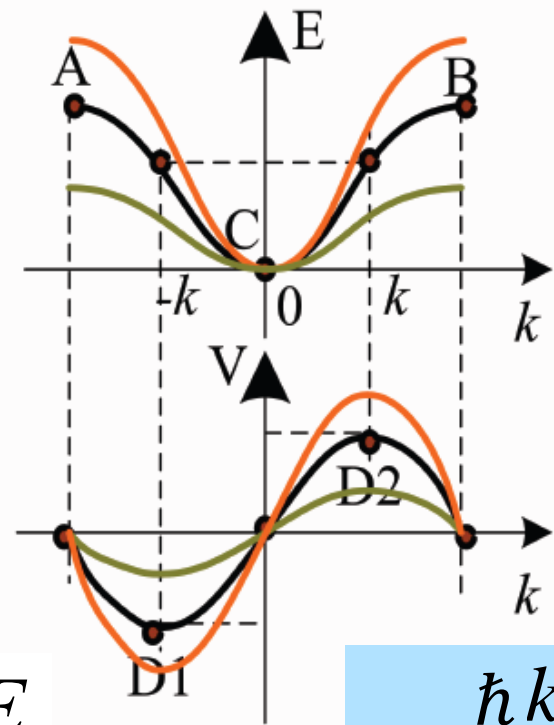
- 由于不同位置有效质量正负的不同, 速度的方向也不同



半导体中电子的速度

➤ 半导体中电子的速度：

1. 在能带顶和能带底，电子的速度为零；
2. 在能带中部，速度的数值最大；
3. 处于 k 态和 $-k$ 态的电子，能量相等；
4. $v(k) = -v(-k)$ ；
5. 能带越宽， v 越大(红色曲线)。



$$v = \frac{1}{\hbar} \frac{dE}{dk}$$

$$v = \frac{\hbar k}{m_n^*}$$



半导体中电子的加速度

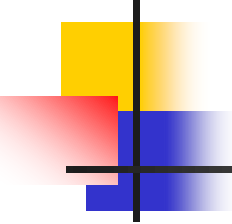
当外加电场时，半导体中电子的运动规律。

- 当有强度为 $|\mathbf{E}|$ 的外电场时，电子受力

$$\mathbf{f} = -q |\mathbf{E}|$$

- 外力对电子做功

$$dE = \mathbf{f} d\mathbf{s} = \mathbf{f} \mathbf{v} dt$$



半导体中电子的加速度

$$dE = f ds = f v dt$$

- 由于 $v = \frac{1}{\hbar} \frac{dE}{dk}$
- 所以 $dE = \frac{f}{\hbar} \frac{dE}{dk} dt$
- 而 $dE = \frac{dE}{dk} dk$



半导体中电子的加速度

- 代入上式，可得

$$f = \hbar \frac{dk}{dt}$$

- 上式说明，在外力作用下，波矢变化率与外力成正比。



半导体中电子的加速度

- 电子的加速度

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{1}{\hbar} \frac{d}{dt} \left(\frac{dE}{dk} \right) = \frac{1}{\hbar} \frac{d^2 E}{dk^2} \frac{dk}{dt} = \frac{f}{\hbar^2} \frac{d^2 E}{dk^2}$$

- 利用电子有效质量定义 $m_n^* = \frac{\hbar^2}{\frac{d^2 E}{dk^2}}$



半导体中电子的加速度

- 可得

$$a = \frac{f}{m_n^*}$$

上式与牛顿第二定律类似



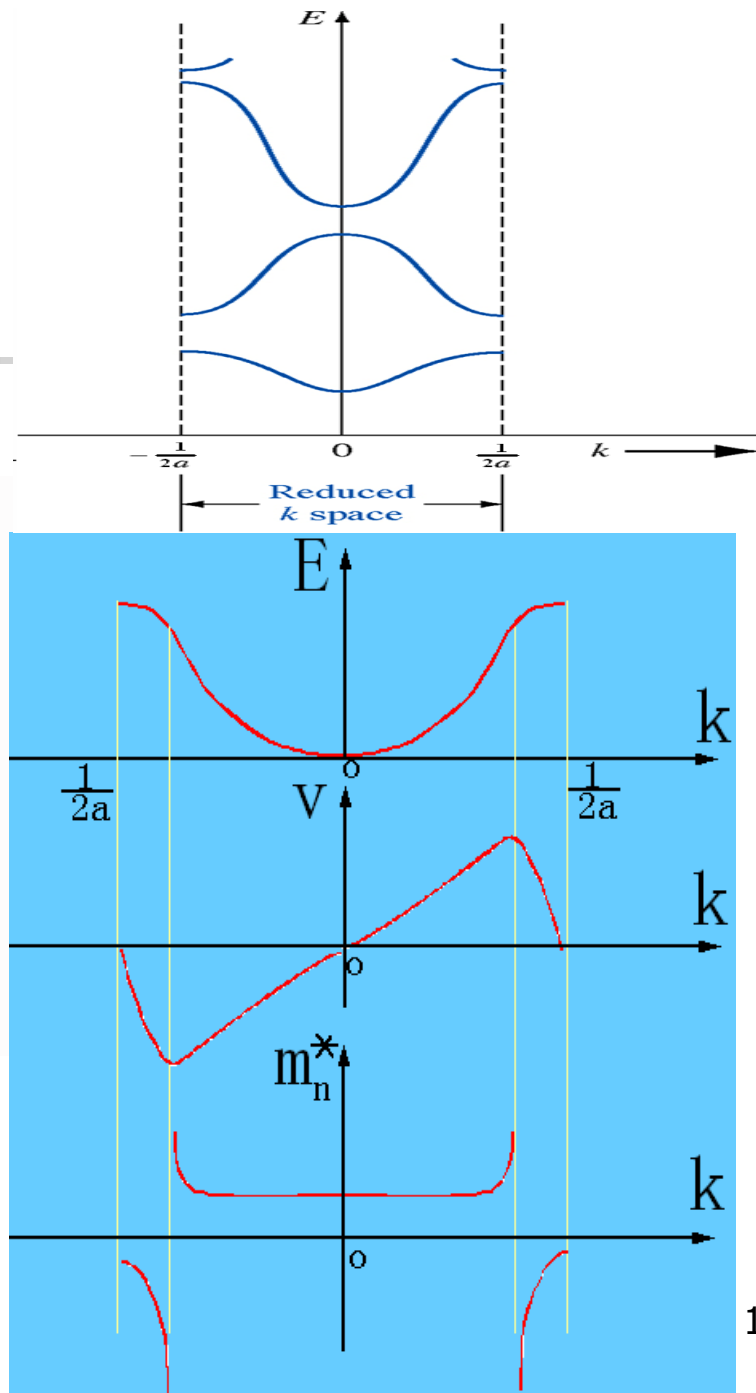
有效质量的意义

- 有效质量概括了半导体内部势场的作用。
- 有效质量可以通过实验直接测得。

$$a = \frac{f}{m_n^*}$$

有效质量的性质

- ①有效质量 m_n^* 只是一个等效意义的参量；
- ②有效质量 m_n^* 不是常数，在带顶和带底附近近似为常数；
- ③ m_n^* 可以取正值，也可以取负值，在转折点处， $m_n^* = \pm \infty$ ；
- 有效质量的正负与位置有关。
 - 能带底部附近，有效质量为正
 - 能带顶部附近，有效质量为负。



有效质量的特点

- 有效质量的大小由共有化运动的强弱有关。

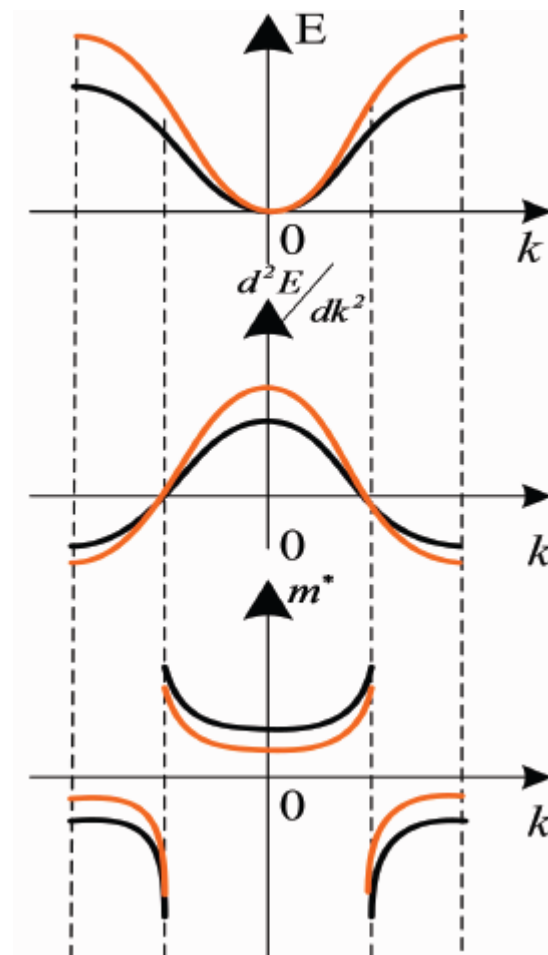
- ✓ 能带越窄，二次微商越小，有效质量越大

- （内层电子的有效质量大）；

- ✓ 能带越宽，二次微商越大；有效质量越小

- （外层电子的有效质量小）。

$$m_n^* = \frac{\hbar^2}{\frac{d^2 E}{dk^2}}$$





第一章 半导体中电子的状态

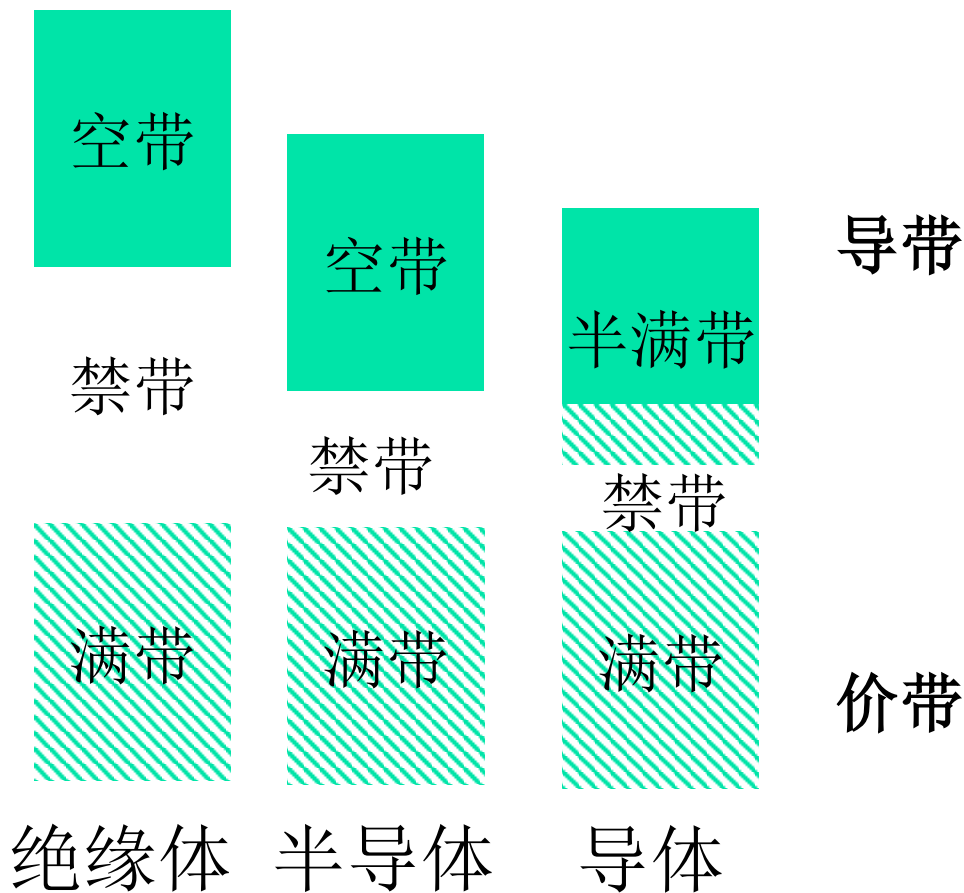
1.1 半导体的晶体结构

1.2 半导体中电子的状态

1.3 半导体中电子的运动 有效质量

1.4 本征半导体的导电机构 空穴

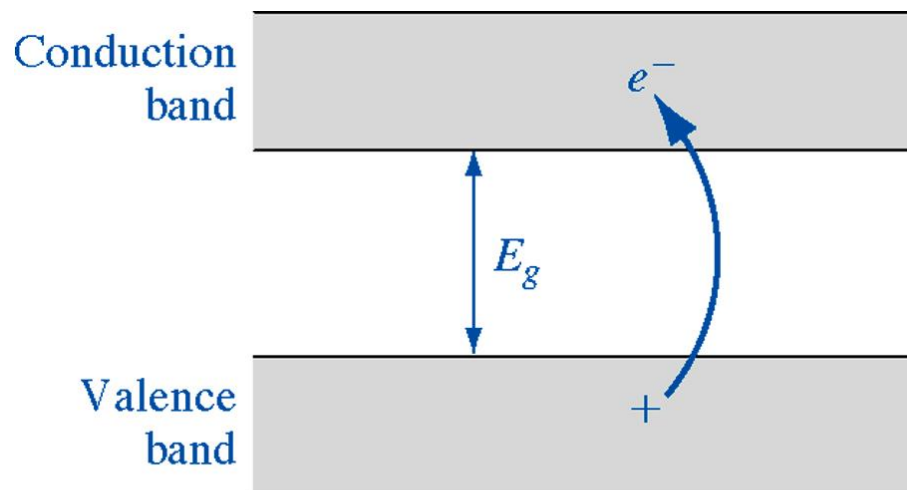
导体、半导体、绝缘体的能带



三者的主要区别：

- 禁带宽度和导带填充程度
 - 金属导带半满
 - 半导体禁带宽度在1eV左右
 - 绝缘体禁带宽且导带空

本征激发

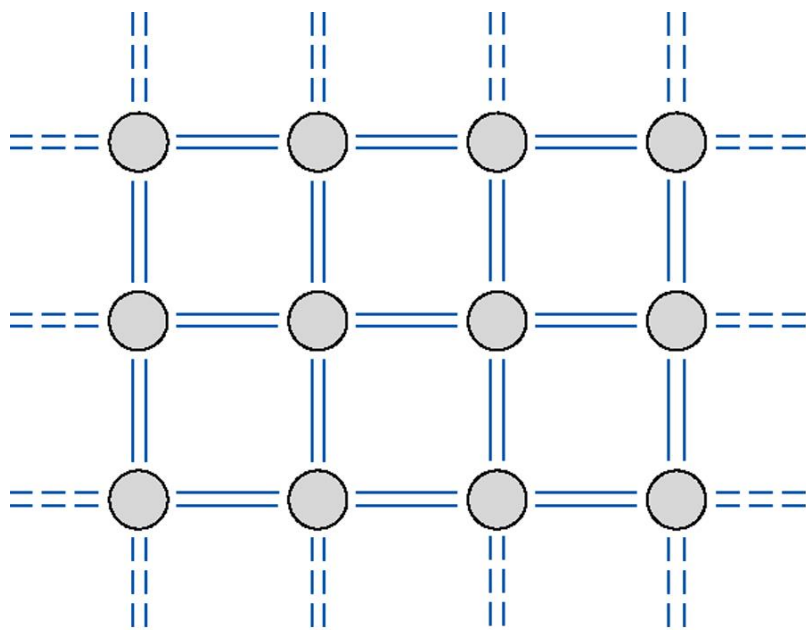


- 外力：温度升高、光照
- 最低能量
- 常用禁带宽度
 - 硅：1.12eV
 - 锗：0.67eV
 - 砷化镓：1.43eV
 - 金刚石：6~7eV

- 本征激发**：价带上的电子激发成为导带电子的过程。
- 半导体的导电载流子是**电子和带正电的空量子态（空穴）**。
- 金属导电载流子是**自由电子**；

导电机理

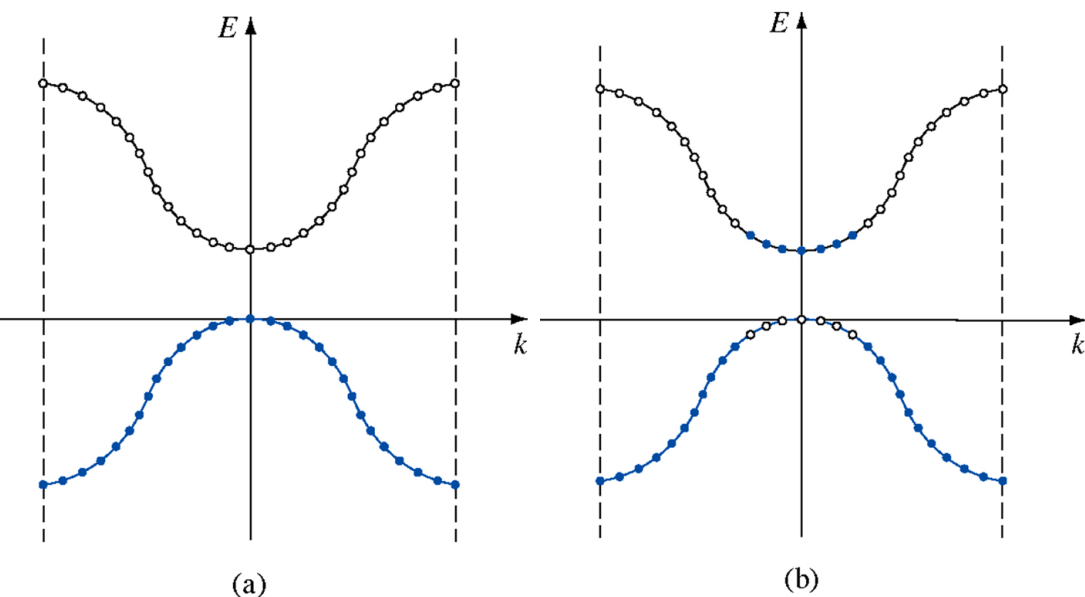
■ 绝对零度时，半导体中的情况



- 整体和局部都呈现电中性；
- 没有可自由移动的电子；
- 价带全满，导带为空

导电机理

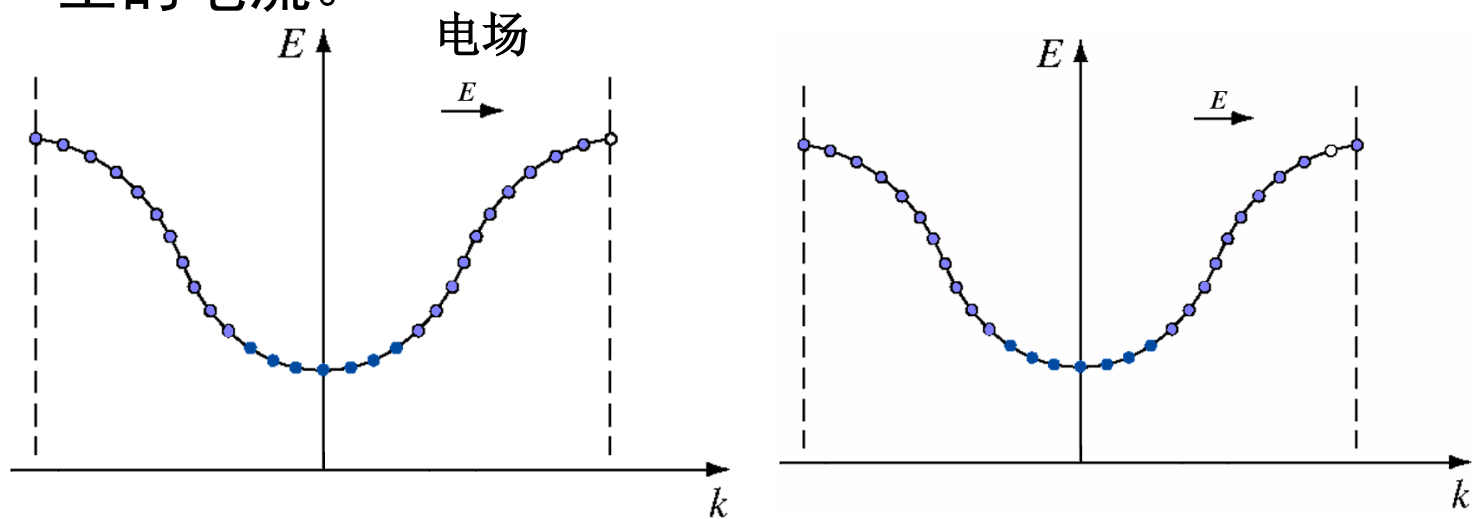
■ 室温下，半导体中的电子与空穴



- 电子被激发到更高的能级；
 - 局部的电中性被破坏；
 - 空的量子态呈正电性。
- 电子被激发到导带参与导电；
- 空的量子态被电子填充也参与导电

空穴

- 在外电场作用下，电子朝电场反方向运动；
- 所有电子的运动可以看作是空的状态沿电场反方向的运动。
- 如果价带有个空状态，在外电场作用下，价带的电流相当于一个带正电的粒子以电子的速度 $V(k)$ 运动时，所产生的电流。





空穴

- 空穴：价带中空量子态假想为带正电的粒子，简称空穴。
- ✓ 空穴具有正的有效质量
- 在电场作用下，电子与空穴有相同的运动速率

$$\frac{dk}{dt} = -q|E|/\hbar$$

- 价带顶部附近电子的加速度

$$a = \frac{dv(k)}{dt} = \frac{f}{m_n^*} = -\frac{q|E|}{m_n^*} > \mathbf{0}$$



空穴

将空穴的有效质量记为 m_p^*

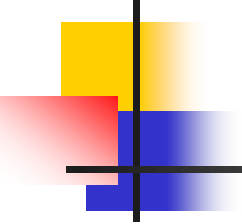
空穴的加速度 $a = \frac{dv(k)}{dt} = \frac{f}{m_p^*} = \frac{q|E|}{m_p^*} > 0$

空穴的有效质量为正值，且 $m_p^* = -m_n^*$



空穴

- 把价带中大量电子对电流的贡献用少量的空穴表达出来。
- 半导体中有**电子和空穴**两种载流子，而金属中只有电子一种载流子。
- **本征半导体的导电机构**：导带的电子和价带的空穴同时参与导电。



导带底电子 $E(k) - E(0) = \frac{1}{2} \frac{\hbar^2 k^2}{m_n^*}$

价带顶空穴 $E(k) - E(0) = -\frac{1}{2} \frac{\hbar^2 k^2}{m_p^*}$

$$E(k) \sim k$$

第一章 半导体中电子的状态

1.1 半导体的晶体结构

1.2 半导体中电子的状态

1.3 半导体中电子的运动 有效质量

1.4 导电机构

1.5 回旋共振

1.6 硅和锗的能带结构



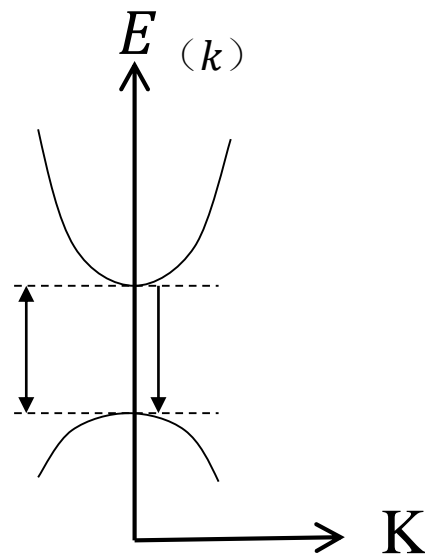
第一章 半导体中电子的状态

一维、能带极值位于 $\mathbf{k}=\mathbf{0}$ 处时：

✓ $E(k) \sim k^2$

$$E(k) - E(0) = \frac{1}{2} \frac{\hbar^2 k^2}{m_n^*}$$

$$E(k) - E(0) = -\frac{1}{2} \frac{\hbar^2 k^2}{m_p^*}$$



直接带隙半导体能带

求：三维晶体的 $\mathbf{E}(\mathbf{k})$ 表达式、电子的有效质量

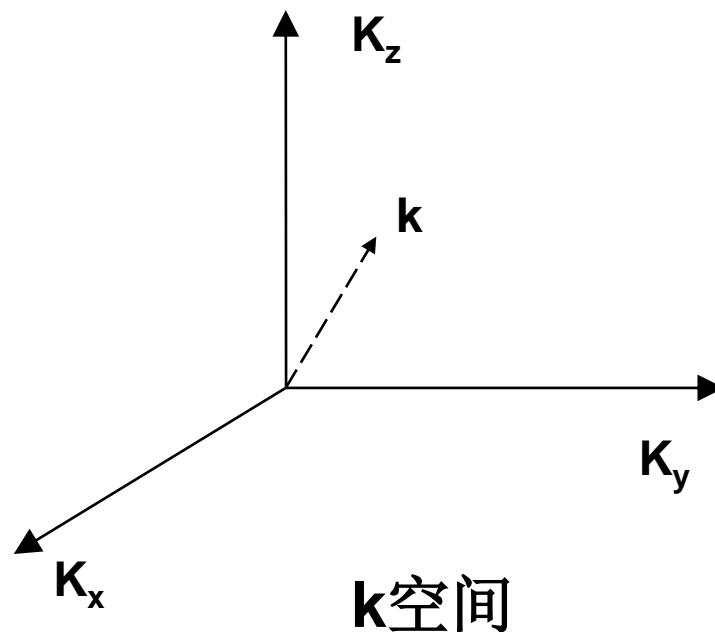
k空间等能面

$$k^2 = k_x^2 + k_y^2 + k_z^2$$

设能带极值位于 $K=0$ 处

$$E(k) - E(0) = \frac{1}{2} \frac{\hbar^2 k^2}{m_n^*} = \frac{1}{2} \frac{\hbar^2}{m_n^*} (k_x^2 + k_y^2 + k_z^2)$$

$$k_x^2 + k_y^2 + k_z^2 = \frac{2m_n^* [E(k) - E(0)]}{\hbar^2}$$



当 $E(k)$ 为一定值时，许多组 (k_x, k_y, k_z) 构成一个封闭面，称为等能面。



晶体的k空间等能面

- ① 晶体各向异性，不同方向晶体性质不同， $E(k) \sim k$ 关系不同，说明沿不同k方向电子的有效质量可能不同。
- ② 设导带底位于波矢 $k = k_0$ ，在导带底附近将 $E(k)$ 用泰勒级数在极值 k_0 附近展开，略去高次方项，得

$$E(k) = E(k_0) + \frac{1}{2} \left[\left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_x^2} \right)_{k_0} (k_x - k_{0x}) + \left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_y^2} \right)_{k_0} (k_y - k_{0y}) + \left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_z^2} \right)_{k_0} (k_z - k_{0z}) \right]$$

$$E(\mathbf{k}) = E(\mathbf{k}_0) + \frac{1}{2} \left[\left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_x^2} \right)_{k_0} (k_x - k_{0x}) + \left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_y^2} \right)_{k_0} (k_y - k_{0y}) + \left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_z^2} \right)_{k_0} (k_z - k_{0z}) \right]$$

$$\frac{1}{m_x^*} = \frac{1}{\hbar^2} \left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_x^2} \right)_{k_0}$$

$$\frac{1}{m_y^*} = \frac{1}{\hbar^2} \left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_y^2} \right)_{k_0}$$

$$\frac{1}{m_z^*} = \frac{1}{\hbar^2} \left(\frac{\partial^2 E}{\partial k_z^2} \right)_{k_0}$$

$$E(k) = E(k_0) + \frac{\hbar^2}{2} \left[\frac{(k_x - k_{0x})^2}{m_x^*} + \frac{(k_y - k_{0y})^2}{m_y^*} + \frac{(k_z - k_{0z})^2}{m_z^*} \right]$$

- 上式可改写为

$$\frac{(k_x - k_{0x})^2}{\frac{2m_x^*(E - E_c)}{\hbar^2}} + \frac{(k_y - k_{0y})^2}{\frac{2m_y^*(E - E_c)}{\hbar^2}} + \frac{(k_z - k_{0z})^2}{\frac{2m_z^*(E - E_c)}{\hbar^2}} = 1$$

- K空间等能面是环绕 \mathbf{k}_0 的一系列椭球面

$$k_x^2 + k_y^2 + k_z^2 = \frac{2m_n^*[E(k) - E(0)]}{\hbar^2}$$

- ✓ 测量出载流子的有效质量并推断出半导体的能带结构
- ✓ 回旋共振

回旋共振

- 将一块半导体样品置于均匀恒定的磁场中
 - 磁感应强度为 \mathbf{B}
 - 半导体中电子初速度为 \mathbf{v}
 - \mathbf{v} 与 \mathbf{B} 间夹角为 θ

- 则电子受到的磁场力 \mathbf{f} 为

$$\mathbf{f} = -q\mathbf{v} \times \mathbf{B}$$

- 力的大小为

$$|\mathbf{f}| = qvB \sin \theta = qv_{\perp} B$$

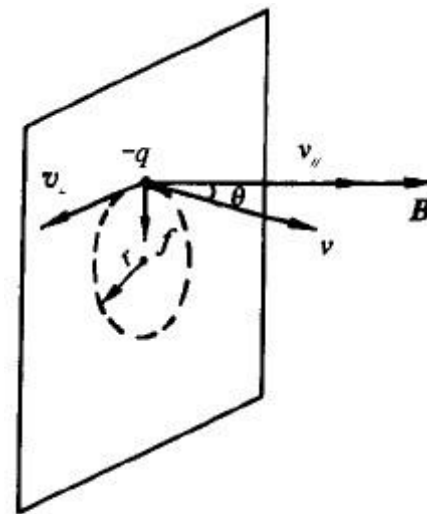


图 1-21 电子在恒定
磁场中的运动

- 磁场力垂直于速度 \mathbf{v} 和磁场 \mathbf{B}

- 在垂直于磁场的平面内作匀速圆周运动，速度

$$v_{\perp} = v \sin \theta$$

- 沿磁场方向做匀速运动，速度

$$v_{\parallel} = v \cos \theta$$

- 运动轨迹为一螺旋线。回旋频率为 ω_c

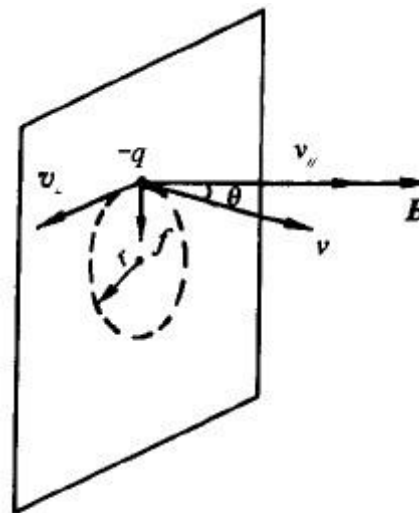


图 1-21 电子在恒定
磁场中的运动



则
$$a = v_{\perp}^2 / r$$

$$v_{\perp} = r\omega_c$$

- 若等能面为球面，根据 $a = \frac{f}{m_n^*}$ ，可得

$$\omega_c = \frac{qB}{m_n^*}$$

- 再以电磁波通过半导体，交变磁场频率与回旋频率相等时，发生共振。
- 记录所测得的共振吸收时电磁波频率和测感应强度，即可以求出有效质量。

- 若等能面为椭球面，则有效质量为各向异性的，沿 k_x, k_y, k_z 轴方向分别为

$$m_x^*, m_y^*, m_z^*$$

- 设 \mathbf{B} 沿 k_x, k_y, k_z 的方向余弦分别是

$$\alpha, \beta, \gamma$$

- 可求得 $\omega_c = \frac{qB}{m_n^*}$

$$\frac{1}{m_n^*} = \sqrt{\frac{m_x^* \alpha^2 + m_y^* \beta^2 + m_z^* \gamma^2}{m_x^* m_y^* m_z^*}}$$



本节小结

- 有效质量（意义、内外层电子的大小、正负）
- 从能带的角度分析导体、半导体、绝缘体的导电性
- 本征激发
- 空穴
- 半导体的导电机构
- 回旋共振实验