

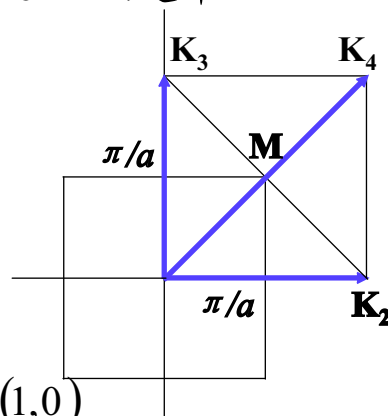
16. 设有二维正方晶格，其晶格势场

$$V(x, y) = -4U \cos\left(\frac{2\pi x}{a}\right) \cos\left(\frac{2\pi y}{a}\right)$$

按弱周期性势场处理，求出布里渊区边界顶角处 $(\pi/a, \pi/a)$ 的能隙宽度。这里 U 是常数。

解答

M 点是三个边界面 (10) , (01) , (11) 的交点，自由电子的4度简并能量



$$\mathbf{K}_M = \frac{2\pi}{a}(0.5, 0.5), \mathbf{K}_1 = 0, \mathbf{K}_2 = \frac{2\pi}{a}(1, 0)$$

$$\mathbf{K}_3 = \frac{2\pi}{a}(0, 1), \mathbf{K}_4 = \frac{2\pi}{a}(1, 1)$$

$$E_i^0 = \frac{\hbar^2}{2m} [\mathbf{k} - \mathbf{K}_i]^2$$

$$E_1^0 = E_2^0 = E_3^0 = E_4^0 = \frac{\hbar^2}{2m} \mathbf{K}_M^2 = E^0$$

4个平面波为

$$\varphi_1 = e^{i(\mathbf{k}-\mathbf{K}_1)\cdot\mathbf{r}}, \varphi_2 = e^{i(\mathbf{k}-\mathbf{K}_2)\cdot\mathbf{r}}, \varphi_3 = e^{i(\mathbf{k}-\mathbf{K}_3)\cdot\mathbf{r}}, \varphi_4 = e^{i(\mathbf{k}-\mathbf{K}_4)\cdot\mathbf{r}}$$

简并微扰，用它们组成尝试波函数

$$\psi = C_1\varphi_1 + C_2\varphi_2 + C_3\varphi_3 + C_4\varphi_4$$

代入Schroedinger方程

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V(\mathbf{r}) - E \right) \psi = 0$$

分别用这4个平面波左乘后积分，即可得

$$\sum_{j=1}^4 \left(\frac{\hbar^2}{2m} (\mathbf{k} - \mathbf{K}_i)^2 - E \delta_{ij} + V_{\mathbf{K}_j - \mathbf{K}_i} \right) C_j = 0$$

有解的条件是

$$\begin{pmatrix} E_1^0 - E & V_{\mathbf{K}_2 - \mathbf{K}_1} & V_{\mathbf{K}_3 - \mathbf{K}_1} & V_{\mathbf{K}_4 - \mathbf{K}_1} \\ V_{\mathbf{K}_1 - \mathbf{K}_2} & E_2^0 - E & V_{\mathbf{K}_3 - \mathbf{K}_2} & V_{\mathbf{K}_4 - \mathbf{K}_2} \\ V_{\mathbf{K}_1 - \mathbf{K}_3} & V_{\mathbf{K}_2 - \mathbf{K}_3} & E_3^0 - E & V_{\mathbf{K}_4 - \mathbf{K}_3} \\ V_{\mathbf{K}_1 - \mathbf{K}_4} & V_{\mathbf{K}_2 - \mathbf{K}_4} & V_{\mathbf{K}_3 - \mathbf{K}_4} & E_4^0 - E \end{pmatrix} = 0$$

其中势能的傅立叶分量 $V_{\mathbf{K}_j - \mathbf{K}_i} = \int V(x, y) e^{i(\mathbf{K}_j - \mathbf{K}_i) \cdot \mathbf{r}} d\mathbf{r}$

如果将 $\mathbf{U}(\mathbf{r})$ 展开, 成

$$\begin{aligned} V(\mathbf{r}) &= -4U \cos\left(\frac{2\pi x}{a}\right) \cos\left(\frac{2\pi y}{a}\right) \\ &= -U \left(e^{i\mathbf{b}_1 \cdot \mathbf{r}} + e^{-i\mathbf{b}_1 \cdot \mathbf{r}} \right) \left(e^{i\mathbf{b}_2 \cdot \mathbf{r}} + e^{-i\mathbf{b}_2 \cdot \mathbf{r}} \right) \\ &= -U \left(e^{i(\mathbf{b}_1 + \mathbf{b}_2) \cdot \mathbf{r}} + e^{-i(\mathbf{b}_1 + \mathbf{b}_2) \cdot \mathbf{r}} + e^{i(\mathbf{b}_1 - \mathbf{b}_2) \cdot \mathbf{r}} + e^{-i(\mathbf{b}_1 - \mathbf{b}_2) \cdot \mathbf{r}} \right) \end{aligned}$$

那么, 只有当 $\mathbf{K}_j - \mathbf{K}_i$ 为如前的 $\{\mathbf{b}_1, \mathbf{b}_2\}$ 组合时, 才不为零

$$\begin{pmatrix} E_1^0 - E & 0 & 0 & -U \\ 0 & E_2^0 - E & -U & 0 \\ 0 & -U & E_3^0 - E & 0 \\ -U & 0 & 0 & E_4^0 - E \end{pmatrix} = 0$$

这个 4×4 矩阵可以改写为两个 2×2 的对角矩阵, 因为实际上零级能量是相同的, 即简并

$$\begin{pmatrix} E^0 - E & -U \\ -U & E^0 - E \end{pmatrix} = 0$$

可解得 $E = E^0 \pm U$

简并分裂为 $2U$, 1~4和2~3的简并被打开, 但仍是俩俩简并的

固体物理习题参考答案

17. (书中 3.4 题) 考虑晶格常数为 a 和 c 的简单六角晶体的第一布里渊区, 令 G_c 为平行于晶格 c 轴的最短倒格矢。

- (1) 证明六角密堆积结构, 晶体势场 $V(r)$ 的傅立叶分量 $V(G_c)$ 为零;
- (2) $V(2G_c)$ 是否也为零?
- (3) 为什么二价原子构成的简单六角晶格在原则上有可能是绝缘体?
- (4) 为什么不可能得到由单价原子六角密堆积形成的绝缘体?

解: (1) 对六角密堆积结构晶体, 原胞内两个原子位矢 (以基矢为基) 为:

$$\tau_1 = (0, 0, 0), \quad \tau_2 = \left(\frac{2}{3}, \frac{1}{3}, \frac{1}{2} \right).$$

所以有:

$$S(G_c) = \sum_i f_i e^{iG_c \tau_i} = f[1 + e^{i2\pi \frac{1}{2}}] = 0$$

故 $V(G_c) = 0$.

(2)

$$S(2G_c) = \sum_i f_i e^{i2G_c \tau_i} = f[1 + e^{i2\pi \times 2 \times \frac{1}{2}}] = 2f \neq 0$$

故 $V(2G_c) \neq 0$.

(3) 简单六角晶体: 因为 1 个原胞只有 1 个原子, 故 $V(G_c) \neq 0$, 简并被打开, 有能隙。而二价原子的 2 个电子正好填满第一能带, 故原则上是绝缘体。

六角密堆积结构: 1 个原胞 2 原子, 虽然 $V(G_c) = 0$, 但是 $V(2G_c) \neq 0$, 第二能带顶部简并被打开, 有能隙。2 个二价原子 4 个电子填满第一、第二能带, 原则上仍然是绝缘体。

(4) 因为对六角密堆积结构, 原胞中 2 个单价原子共 2 个电子填满第一能带, 第二能带是空的, 但由于 $V(G_c) = 0$, 中间无能隙, 所以不是绝缘体。

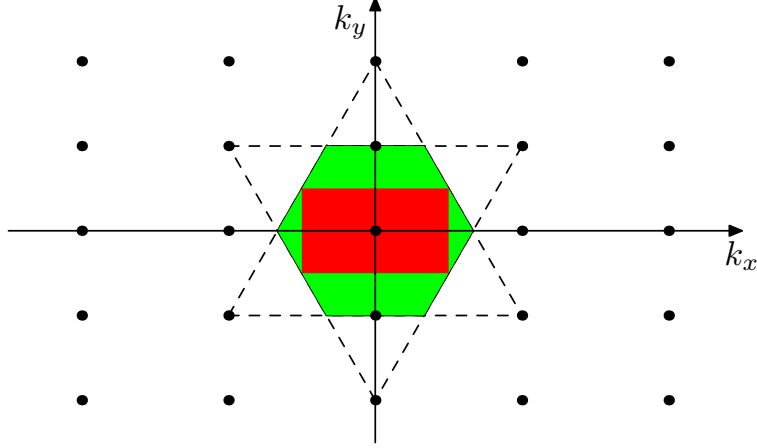
18. 设有二维矩形格子晶体, 长、宽分别为 $a, \sqrt{3}a$ 。晶体的周期势为

$$V(x, y) = -2V_0 \left(\cos \frac{2\pi}{a}x + \cos \frac{2\pi}{b}y \right).$$

(a) 画出第一、第二布里渊区;

(b) 以近自由电子近似模型求 $E(k_x, 0)$ 的第一能带与 $E(0, k_y)$ 的第二能带交迭的条件。

解: (a) 二维矩形格子晶体, 原胞基矢为: $a_1 = a(1, 0)$, $a_2 = a(0, \sqrt{3})$ 。倒格子基矢为: $b_1 = 2\pi/a(1, 0)$, $b_2 = 2\pi/a(0, 1/\sqrt{3})$ 。



第一（红色区域）、第二（绿色区域）布里渊区如图所示。

(b) 先考虑空晶格模型： $E(k_x, 0)$ 的第一能带

$$E(k_x, 0) = (k_x + K_x)^2 + K_y^2, \quad \mathbf{K} = (0, 0).$$

所以， $E(0, 0) = 0$ $E(\pi/a, 0) = (\pi/a)^2 \equiv E_0$.

$E(0, k_y)$ 的第二能带

$$E(0, k_y) = K_x^2 + (k_y + K_y)^2, \quad \mathbf{K} = \left(0, -\frac{2\pi}{\sqrt{3}a}\right).$$

所以， $E(0, 0) = 4E_0/3$ $E(0, \pi/(\sqrt{3}a)) = E_0/3$.

接着考虑近自由电子气近似模型：

$$\begin{aligned} V(x, y) &= -2V_0 \left(\cos \frac{2\pi}{a}x + \cos \frac{2\pi}{b}y \right). \\ &= -V_0 \left[\exp \left(i\frac{2\pi}{a}x \right) + \exp \left(-i\frac{2\pi}{a}x \right) + \exp \left(i\frac{2\pi}{\sqrt{3}a}y \right) + \exp \left(-i\frac{2\pi}{\sqrt{3}a}y \right) \right] \end{aligned}$$

所以， $E(k_x, 0)$ 的第一能带的能量范围为： $0 \rightarrow E_0 - V_0$ ； $E(0, k_y)$ 的第二能带的能量范围为： $E_0/3 + V_0 \rightarrow 4E_0/3 - V_0$ 。能带交迭的条件：

$$E_0 - V_0 \geq \frac{E_0}{3} + V_0,$$

即 $E_0 \geq 3V_0$.