#### 目的

- 作业中要求熟记的内容,分析考题与习题关系及必须掌握的要点
  - \* 2 (第一章)
  - \* 10 (第二章)
  - \* 19+20 (第三、四章)
  - \* 24+26 (第五章)

## 金属自由电子气模型要点

- 电子气基本性质
  - \* 能量空间的状态密度
    - #但是因为k空间状态密度是常数,所以一般总是 从k空间状态密度转换得到能量空间状态密度
    - #能量状态密度的物理意义是简并度,即某一能级,共有多少状态
  - \* 费米能级

#T=0时,电子最高占据能级

$$N = \int_0^{E_{\rm F}} D(E) dE$$

\* 总能

# 所有电子能量之和

$$U = \int_0^\infty f(E)D(E)EdE$$

- 2. 用无限深势阱代替周期性边界条件,即在边界处有无限高势垒,试确定:
  - 1) 波矢k的取值和k空间状态密度
  - 2) 能量空间状态密度
  - 3) 零温度时的费米能级和电子气总能
  - 4) 电子出现在空间任何一点的几率
  - 5) 平均动量
  - 6) 问:由上面这些结果,无限深势阱边界条件与周期性边界条件的解有什么不同?两种边界条件的解的根本差别在那里?用哪个边界条件更符合实际情况?更合理?为什么?

要求:独立完成,要求熟记得到态密度所有细节

## 解答: 波函数

• 驻波:尝试解(分离变量 后的结果。y,z类同)

$$\varphi_1(x) = Ae^{ik_x x} + Be^{-ik_x x}$$

• 代入方程后得到

 $\psi = A \sin k_x x \sin k_y y \sin k_z z$ 

• 用驻波边界条件,得

$$k_i = \frac{n_i \pi}{L}, i = x, y, z; n_i =$$
正整数

• 用归一条件得

$$A = \sqrt{\frac{8}{L^3}} = \sqrt{\frac{8}{V}}$$

• 平面波:尝试解(三维)

$$\psi(\mathbf{r}) = Ae^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}}$$

用Born-von Karman循
 环边界条件,得

$$k_i = \frac{2\pi}{L}n_i, i = x, y, z; n_i = \text{\text{\&}}$$

• 用归一条件得

$$A = \sqrt{\frac{1}{V}}$$

#### 状态数

· 驻波解: k空间, 常数, 每个状态的体积为

$$\Delta \mathbf{k} = \pi^3 / V$$

 $1/\Delta \mathbf{k}$ 

• 驻波条件时, n只取正整 • 平面波条件时, n能取整 数,所以只分布在k空间 的第一象限,因此,只 有1/8的球壳体积

$$\left| \frac{1}{8} 4\pi k^2 dk \right|$$

• *E*~*k*<sup>2</sup>, 球壳内*E*相等,  $E\sim E+dE$ , 因此状态数

$$\Delta \mathbf{k} = (2\pi)^3 / V$$
  
平面波条件时,n能  
数 所以能公在在表

· 平面波解: k空间,常

数,每个状态的体积为

数,所以能分布在整个k 空间因此,整个球壳体 积。(注意一维)

 $4\pi k^2 dk$ 

状态数

$$dN = \frac{2V}{\pi^3} \frac{1}{8} 4\pi k^2 dk$$

$$dN = \frac{2V}{(2\pi)^3} 4\pi k^2 dk$$

# 状态密度,费米能级,平均能量

· 驻波、平面波解,对E(k)关系求导

$$dE = \frac{\hbar^2 2k}{2m} dk$$

$$dk = \frac{1}{2} \left( \frac{2m}{\hbar^2} \right)^{1/2} \frac{1}{\sqrt{E}} dE$$

• 于是

$$dN = \frac{V}{2\pi^2} \left(\frac{2m}{\hbar^2}\right)^{3/2} \sqrt{E} dE$$

• 费米能级

$$E_F^0 = \frac{\hbar^2}{2m} (3\pi^2 n)^{2/3}$$

• 平均能量

$$\frac{U}{N} = \frac{3}{5}E_F^0$$

# 出现在空间任一点的几率,平均动量

• 驻波解

$$\psi = \sqrt{\frac{8}{V}} \sin k_x x \sin k_y y \sin k_z z$$

$$\psi(\mathbf{r}) = \sqrt{\frac{1}{V}} e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}}$$

• 几率为

$$\left|\psi\right|^2 = \frac{8}{V}\sin^2 k_x x \sin^2 k_y y \sin^2 k_z z$$

• 平均动量(y, z类同)

$$\langle p_{x} \rangle = \int \psi \frac{\hbar}{i} \frac{\partial \psi}{\partial x} dx dy dz$$

$$= \sqrt{\frac{2}{L}} \frac{n_{x} \pi \hbar}{i} \int_{0}^{L} \sin \frac{\pi n_{x}}{L} x \cos \frac{\pi n_{x}}{L} x dx$$

$$= 0$$

• 平面波解

$$\psi(\mathbf{r}) = \sqrt{\frac{1}{V}} e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}}$$

几率为

$$\left|\psi\right|^2 = \frac{1}{V}$$

• 平均动量

$$<\mathbf{p}>=\int \psi \frac{\hbar}{i} \frac{\partial \psi}{\partial \mathbf{r}} d\mathbf{r} = \hbar \mathbf{k}$$

#### 讨论

#### 驻波解

- 驻波解不是动量算符的 本征解。因此,尽管电 子是运动的,但其平均 动量为零
- 电子在势垒反射下,来 回往复运动,波函数迭 加形成驻波,空间分布 不是常数,有起伏

#### 行波解

- 平面波解又称行波解,是 动量算符的本征解。电子 有确定的动量和速度
- 平面波解在空间各点出现 的几率一样,空间分布是 常数
- 平面波解符合自由电子气 体性质
- 循环边条件是无限体系的 数学处理,与晶体周期性 无关

#### 晶体结构要点

- 晶体结构的数学描写
  - \* 格子、基矢、原胞和晶胞
  - \* 倒格子、基矢、布里渊区
- 不同的晶体结构
  - \* 常见的晶体结构
  - \* ?
- 晶体结构的衍射实验
  - \* von Lauer方程,Bragg反射定律
  - \* 结构因子得到消光条件

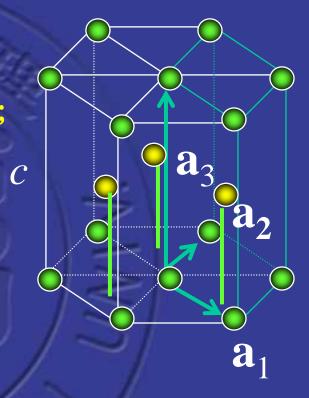
相关要点

• 晶面

• 晶向



- 10. 六角密堆积结构, 试确定
  - ① 晶胞、基矢、晶胞内原子位矢;
  - ② 倒格子基矢;
  - ③ 几何结构因子;
  - ④ 讨论其消光条件。



要求:能够独立完成,熟记所有细节

# 解答

• 原胞基矢

$$\mathbf{a}_1 = a(1,0,0), \quad \mathbf{a}_2 = a\left(-\frac{1}{2}, \frac{\sqrt{3}}{2}, 0\right), \quad \mathbf{a}_3 = c(0,0,1).$$

• 原胞内原子位置矢量

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

• 原胞体积

$$\Omega = (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2) \cdot \mathbf{a}_3 = \frac{\sqrt{3}}{2} a^2 c,$$

• 所以可得倒格子基矢

$$\mathbf{b}_1 = \frac{2\sqrt{3}}{3} \frac{2\pi}{a} \left(\frac{\sqrt{3}}{2}, \frac{1}{2}, 0\right), \quad \mathbf{b}_2 = \frac{2\sqrt{3}}{3} \frac{2\pi}{a} (0, 1, 0), \quad \mathbf{b}_3 = \frac{2\pi}{c} (0, 0, 1).$$

• 如  $K = \alpha b_1 + \beta b_2 + \gamma b_3$ , 结构因子根据公式就是

$$S_k = \sum_i f_i \exp(i\mathbf{K} \cdot \tau_i) = f\left\{1 + \exp\left[i2\pi\left(\frac{2}{3}\alpha + \frac{1}{3}\beta + \frac{1}{2}\gamma\right)\right]\right\} = f\left[1 + e^{i\pi\left(\frac{4}{3}\alpha + \frac{2}{3}\beta + \gamma\right)}\right]$$

• 消光条件

$$\pi\left(\frac{4}{3}\alpha + \frac{2}{3}\beta + \gamma\right) = (2n+1)\pi$$

• 最终得

$$4\alpha + 2\beta + 3\gamma = 6n$$

· 消光条件为\gamma为奇数,与alpha和beta无 关

#### 能带理论要点

- Bloch定理和能带结构 (E(k))
  - \* 紧束缚方法: Bloch和
  - \* 近自由电子近似: 平面波
  - \* 空晶格模型修正
  - \* 能隙(由势能的傅立叶系数确定)
    - #根据近自由电子近似,不同能带次序的能隙由势能的傅立叶不同系数 $V_n$ 决定
      - †可以用傅立叶展开做积分
      - †也可以按势能函数的表达式直接改写成傅立叶展开的形式,比如sin和cos函数都可以直接 改写成指数函数

$$\cos x, \sin x \to e^{ix}, e^{-ix}$$

## 能带理论要点

- 解读能带结构和由能带结构得到的物理量
  - \* 能带宽度
  - \* 带顶和带底的有效质量
  - \* 费米速度
  - \* 能带填充: 第一布里渊区内的状态数
  - \* 导体、半导体、绝缘体

#### 相关要点

- 布里渊区
  - \* 确定倒格子基矢, 画倒格点
  - \*选某一倒格点作为原点,做近邻倒格点的中垂面(线),还需检查所围成的区域是否正好与原胞体积(面积)成倒数的关系(另有(2\pi)\*\*维数的因子)
- 费米面作图要领
  - \* 费米面跨越边界性质

#### 相关要点

- 由势能确定能隙的要领
  - \*根据近自由电子近似,不同能带次序的能隙由势能的傅立叶不同系数V,决定
- 求势能函数的傅立叶系数 $V_{
  m n}$ =?
  - #可以用傅立叶展开做积分
  - # 也可以按势能函数的表达式直接改写成傅立叶展 开的形式,比如sin和cos函数都可以直接改写成 指数函数,相当于傅立叶展开

 $\cos x, \sin x \rightarrow e^{ix}, e^{-ix}$ 

- 19. 只考虑s电子, 试求面心立方结构紧束缚能带
  - \* 讨论能带顶和能带底的k位置,以及能带宽度
  - \* 讨论能带顶、能带底与Bloch和相因子的关系

要求:能够独立完成,理解所有的步骤并熟记其中的细节

#### 解答

$$E(\mathbf{k}) = E^{\mathbb{R}^2} + C + \sum_{\mathbf{R}}^{\mathbf{k} \cup \mathbf{R}} J(\mathbf{R}) e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{R}}$$

• 总是用这个公式,最重要的是相因子所需要的 信息和J的正负号。相因子需要知道紧邻坐 标,这时,作为fcc,共12个最紧邻,写出坐标

(0.5a, 0.5a, 0); (-0.5a, -0.5a, 0); (-0.5a, 0.5a, 0); (0.5a, -0.5a, 0);(0.5a, 0, 0.5a); (-0.5a, 0, -0.5a); (-0.5a, 0, 0.5a); (0.5a, 0, -0.5a);(0, 0.5a, 0.5a); (0, -0.5a, -0.5a); (0, -0.5a, 0.5a); (0, 0.5a, -0.5a);

• 代入公式整理后可得

$$E(\mathbf{k}) = E^{\mathbb{R}^2} + C + 4J(\cos\frac{a}{2}k_x\cos\frac{a}{2}k_y + \cos\frac{a}{2}k_y\cos\frac{a}{2}k_z + \cos\frac{a}{2}k_z\cos\frac{a}{2}k_x)$$

• 注意, J<0, 所以k=0时是能带底,

$$E(\mathbf{k}) = E^{\mathbb{R}^2} + C + 12J$$

• 当kx, ky, kz有两个使比如2pi m/a和2pi n/a中的为m,n一奇一偶,另一为任意值时,得到能带项  $E(\mathbf{k}) = E^{\mathbb{R}^{+}} + C - 4J$ 

• 所以带宽是16|J|

20. (书中4.1题) 设有一维晶体电子能带可以写成

$$E(k) = \frac{\hbar^2}{ma^2} \left( \frac{7}{8} - \cos ka + \frac{1}{8} \cos 2ka \right)$$

其中a是晶格常数。试求:

- a) 能带宽度;
- b) 电子在波矢k状态时的速度;
- c) 能带底部和顶部电子的有效质量。

要求:能独立完成,本题给出紧束缚能带形式,紧束缚能带也要求能够独立完成,如前题

# 解答

$$E(k) = \frac{\hbar^2}{ma^2} \left( \frac{7}{8} - \cos ka + \frac{1}{8} \cos 2ka \right)$$

- 前一题没有有效质量,这题已知能带结构,除 带顶带底外,还需求速度和有效质量。
- · 先看能带底能带顶,分别在k=0和pi/a。
- 带宽是

$$\Delta E = \frac{2\hbar^2}{ma^2}.$$

• 速度

$$v(k) = \frac{1}{\hbar} \frac{dE(k)}{dk}$$
$$= \frac{\hbar}{ma} \left( \sin ka - \frac{1}{4} \sin 2ka \right)$$

• 有效质量分别是  $m^* = 2m$ 

$$m^* = -(2/3)m$$

#### 晶格振动要点

- 晶格振动的求解
  - \* 简谐近似的运动方程、尝试解、振动谱
- 晶格振动量子化和声子概念
- 振动能及有关概念
  - \* 频率分布的简单模型 # 德拜模型,爱因斯坦模型
  - \* 振动能、比热

#### 相关要点

- 振动谱的求解(读懂书中解的全过程)
  - \* 用力常数和原子偏离平衡位置的位移建立运动方程 # 力常数是对势函数的二次导数
  - \* 写出满足布洛赫定理的尝试解
  - \* 将尝试解代入方程,整理后得解

$$m\frac{d^2x_n}{dt^2} = \beta(x_{n+1} - x_n) + \beta(x_{n-1} - x_n)$$

$$F = -\frac{dV}{d\delta} = -\left(\frac{d^2V}{d\delta^2}\right)_0 \delta = -\beta\delta$$

$$u = Ae^{i(qna-\omega t)}$$

#### 相关要点

- 其他频率分布的简单模型?
  - \* 爱因斯坦模型  $\rho_{\text{Einstein}}(\omega) = 3N\delta(\omega \omega_{\text{Einstein}})$
- 如何求比热?
  - \*与温度有关的振动能量?
  - \* 对此求导数

$$U = \int_0^{\omega_{\oplus \pm}} \frac{\hbar \omega}{e^{\hbar \omega/k_B T} - 1} \rho(\omega) d\omega$$



- 非简谐近似
  - \* 热膨胀
  - \* 热传导



24. (书中5.3题) 考虑一维双原子链的晶格振动,链上最近邻原子间的力常数交替地等于c和10c。令原子质量相同,且最近邻距离等于a/2,试求在q=0和q=π/a处的ω(q),并大致画出色散关系。

要求:能够独立完成,熟记所有细节。

## 解答

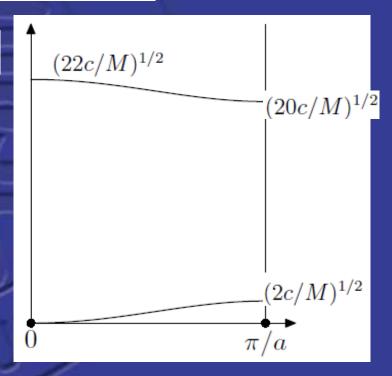
$$M\ddot{u}_n = 10c(v_n - u_n) - c(u_n - v_{n-1}) = c(10v_n + v_{n-1} - 11u_n),$$
  

$$M\ddot{v}_n = c(u_{n+1} - v_n) - 10c(v_n - u_n) = c(u_{n+1} + u_n - 11v_n).$$

$$u_n=u_0e^{-\mathrm{i}(wt-nqa)} \ \text{fil} \ v_n=v_0e^{-\mathrm{i}(wt-nqa)}\text{,}$$

$$\begin{split} c(10+e^{-\mathrm{i}qa})v + (Mw^2-11c)u &= 0\\ (Mw^2-11c)v + c(10+e^{\mathrm{i}qa})v &= 0 \end{split}$$

$$w_{\pm}^{2} = \frac{c}{M} \{ 11 \pm [121 - 20(1 - \cos qa)]^{1/2} \},\,$$



- 26. (书中第5.4题)对于原子间距为a, 有N个原子组成的一维单原子链, 在德拜近似下,
  - a) 计算晶格振动频谱;
  - b) 证明在低温极限下,比热正比于温度T。

要求:能够独立完成,熟记所有细节。

# 解答

• 德拜近似

$$\omega = v_p q$$
,  $d\omega = v_p dq$ 

$$dN = \frac{L}{2\pi} 2dq = \frac{L}{\pi v_p} d\omega$$

$$\rho(\omega) = \frac{Na}{\pi v_p}$$

$$U = \int_0^{\omega_D} f(\omega) \rho(\omega) \hbar \omega d\omega = \int_0^{\omega_D} \frac{Na}{\pi v_p} \frac{\hbar \omega}{e^{\hbar \omega / kT} - 1} d\omega$$

$$C_{v} = \frac{\partial U}{\partial T}$$

$$= \frac{Na}{\pi v_{p} \hbar} \frac{\partial}{\partial T} (kT)^{2} \int_{0}^{x_{D}} \frac{x}{e^{x} - 1} dx$$

$$= \frac{Nak^{2}}{\pi v_{p} \hbar} T \int_{0}^{x_{D}} \frac{x}{e^{x} - 1} dx \propto T$$

