

固体物理习题参考答案

1. 尝试用 Drude 模型推导焦耳定律

$$W = RI^2$$

解：记电子在两次碰撞之间经过的距离为 l , 导体横截面为 S , 总电子数为 N , 则

$$R = \frac{l}{\sigma S}, \quad I = jS.$$

在 Drude 模型中

$$j = -env,$$

结合 $j = \sigma E$ 得到: $j^2 = -env\sigma E$, 因此

$$nEv = -\frac{j^2}{\sigma e}.$$

因此,

$$W = NFv = -nSleEv = Sle\frac{j^2}{\sigma e} = Sl\frac{j^2}{\sigma} = RI^2$$

此即焦耳定律。

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 \mathbf{k} 的取值和 \mathbf{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哪里? 用哪个边界条件更符合实际情况? 更合理? 为什么?

解: (1) 容易得到无限深势阱内波函数的形式为

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

其中,

$$k_i = \frac{n_i \pi}{L}, \quad i = x, y, z; \quad n_i = \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$$

由边界条件给出。归一化波函数得到

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

由于每个状态在 \mathbf{k} 空间所占的体积为 $\Delta\mathbf{k} = \pi^3/V$, 所以 \mathbf{k} 空间状态密度为

$$\frac{1}{\Delta\mathbf{k}} = \frac{V}{\pi^3}.$$

(2) 能量 E 到 $E+dE$ 之间的状态数为

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

而

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

所以

$$dN = \frac{4V}{\pi^2} \left(\frac{2m}{\hbar^2}\right)^{3/2} \sqrt{E} dE.$$

能量空间状态密度为

$$D(E) = \frac{dN}{dE} = \frac{4V}{\pi^2} \left(\frac{2m}{\hbar^2}\right)^{3/2} \sqrt{E}.$$

(3) 状态密度积分得到电子总数

$$\int_0^{E_F^0} \frac{4V}{\pi^2} \left(\frac{2m}{\hbar^2}\right)^{3/2} \sqrt{E} dE = N.$$

所以费米能级可表示为

$$E_F^0 = \frac{\hbar^2}{8m} (3\pi^2 n)^{2/3},$$

其中 $n = N/V$ 。因此系统总能量为

$$\int_0^{E_F^0} \frac{4V}{\pi^2} \left(\frac{2m}{\hbar^2}\right)^{3/2} E \sqrt{E} dE = \frac{3}{5} E_F^0 N.$$

(4) 电子出现在空间任意一点的几率为

$$|\psi(x, y, z)|^2 = \frac{8}{V} \sin^2(k_x x) \sin^2(k_y y) \sin^2(k_z z).$$

(5) 电子 x 方向的平均动量为 (y, z 方向类似)

$$\langle \mathbf{p}_x \rangle = \int_0^L \int_0^L \int_0^L \psi \frac{\hbar}{i} \frac{\partial \psi}{\partial x} dx dy dz = \sqrt{\frac{2}{L}} \frac{n_x \pi \hbar}{i} \int_0^L \sin \frac{\pi n_x x}{L} \cos \frac{\pi n_x x}{L} dx = 0.$$

(6) 讨论

驻波解:

(a) 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

(b) 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：

(a) 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

(b) 平面波解在空间各点出现的几率一样，空间分布是常数

(c) 平面波解符合自由电子气体的性质

(d) 循环边界条件是无限体系的数学处理，与晶体周期性无关

3. 求低温一维、二维电子气体的费米能级和电子气体平均能量，并与零温度的结果进行比较。

解：(1) 一维时，

$$dN = 2 \times \frac{L}{2\pi} \times 2dk$$

其中第一个 2 表示电子自旋简并，第二个 2 表示一维 $\pm k$ 对称简并。根据

$$E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \rightarrow k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} \rightarrow dk = \frac{1}{\hbar} \sqrt{\frac{2m}{E}} dE,$$

得到能量空间状态密度为

$$D(E) = \frac{dN}{dE} = \frac{L}{\pi} \sqrt{\frac{2m}{\hbar^2}} \frac{1}{\sqrt{E}} = C_{1D} \frac{1}{\sqrt{E}}.$$

利用 Sommerfeld 积分

$$I = Q(E_F) + \frac{\pi^2}{6} Q''(E_F) (k_B T)^2,$$

对于电子总数

$$Q(E) = \int_0^E D(\varepsilon) d\varepsilon = 2C_{1D} \sqrt{E}, \quad Q''(E) = -\frac{1}{2} C_{1D} E^{-3/2},$$

因此 ($k_B T \ll E_F$),

$$\begin{aligned} N &= 2C_{1D} \sqrt{E_F} \left[1 - \frac{\pi^2}{24} \left(\frac{k_B T}{E_F} \right)^2 \right] \rightarrow 2C_{1D} \sqrt{E_F^0} = 2C_{1D} \sqrt{E_F} \left[1 - \frac{\pi^2}{24} \left(\frac{k_B T}{E_F} \right)^2 \right] \\ \rightarrow E_F^0 &= E_F \left[1 - \frac{\pi^2}{24} \left(\frac{k_B T}{E_F} \right)^2 \right]^2 \approx E_F \left[1 - \frac{\pi^2}{12} \left(\frac{k_B T}{E_F} \right)^2 \right] \rightarrow E_F^2 - E_F E_F^0 - \frac{\pi^2}{12} (k_B T)^2 = 0. \end{aligned}$$

解上面的一元二次方程得到低温时的费米能级

$$E_F \approx E_F^0 \left[1 + \frac{\pi^2}{12} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right].$$

对于系统总能量

$$Q(E) = \int_0^E D(\varepsilon)\varepsilon d\varepsilon = \frac{2}{3}C_{1D}E^{3/2}, \quad Q''(E) = \frac{1}{2}C_{1D}E^{-1/2}.$$

因此,

$$\begin{aligned} U &= \frac{2}{3}C_{1D}E_F^{3/2} \left[1 + \frac{\pi^2}{8} \left(\frac{k_B T}{E_F} \right)^2 \right] = \frac{2}{3}C_{1D}(E_F^0)^{3/2} \left[1 + \frac{\pi^2}{12} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right]^{3/2} \left[1 + \frac{\pi^2}{8} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right] \\ &= \frac{2}{3}C_{1D}(E_F^0)^{3/2} \left[1 + \frac{\pi^2}{8} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right] \left[1 + \frac{\pi^2}{8} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right] = \frac{2}{3}C_{1D}(E_F^0)^{3/2} \left[1 + \frac{\pi^2}{4} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right]. \end{aligned}$$

所以电子的平均能量为

$$\frac{U}{N} = \frac{1}{3}E_F^0 \left[1 + \frac{\pi^2}{4} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right].$$

(2) 二维时,

$$dN = 2 \times \frac{A}{(2\pi)^2} 2\pi k dk,$$

能量空间状态密度为

$$D(E) = \frac{dN}{dE} = \frac{Am}{\pi\hbar^2} = C_{2D}.$$

利用 Sommerfeld 积分, 对于电子总数

$$Q(E) = \int_0^E D(\varepsilon)d\varepsilon = C_{2D}E, \quad Q''(E) = 0 \rightarrow N = C_{2D}E_F, \quad E_F = E_F^0.$$

对于系统总能量,

$$Q(E) = \int_0^E D(\varepsilon)\varepsilon d\varepsilon = \frac{1}{2}C_{2D}E^2, \quad Q''(E) = C_{2D} \rightarrow U = \frac{1}{2}C_{2D}(E_F^0)^2 \left[1 + \frac{\pi^2}{3} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right]$$

所以电子的平均能量为

$$\frac{U}{N} = \frac{1}{2}E_F^0 \left[1 + \frac{\pi^2}{3} \left(\frac{k_B T}{E_F^0} \right)^2 \right].$$