## 统计物理作业三

1、固体中含有 A、B 两种原子,试证明由于原子在晶格格点的随机分布引起的混合熵为:

$$s = k \ln \frac{N!}{[Nx]![N(1-x)]!} = -Nk[x \ln x + (1-x)\ln(1-x)]$$

其中, N 是总原子数, x 是 A 原子的百分比, (1-x) 是 B 原子的百分比。注意: x<1, 上式给出的熵为正值。

由于晶格点是空间定域坐标,将N个粒子排在格点上有N! 种排列方式。同时每种原子自己之间的交换并不产生新的微观状态,因此系统的微观状态数为

$$\Omega = \frac{N!}{(Nx)!(N(1-x))!}$$

根据波尔兹曼关系  $S = k \ln \Omega$  可知

$$S = k \ln \frac{N!}{(Nx)!(N(1-x))!} \approx kN(\ln N - 1) - kNx(\ln N + \ln x - 1) - kN(1-x)(\ln N + \ln(1-x) - 1)$$
$$= -kN(x \ln x + (1-x)\ln(1-x))$$

2、晶体中含有 N 个原子。正常情况下原子在晶体中占据格点位置。当原子离开格点位置,占据格点之间的间隙位置时,晶体中出现缺位(该格点上没有原子时称为缺位)和间隙原子。这种缺陷称为 Frankel 缺陷。(1)假设正常位置(格点位置)和间隙位置数目都是 N,试证明由于在晶体中形成了 n 个缺位和间隙原子而具有的熵等于:

$$s = 2k \ln \frac{N!}{n!(N-n)!}$$

(2) 假设原子在间隙位置和正常位置的能量差为 u。试由自由能 F=nu-TS 为极小证明,温度为 T 时,缺位和间隙原子的数目为:

$$n \approx Ne^{-\frac{\mu}{2kT}}$$
 (n<

(1)整个系统由两套可以独立处理的晶格组成。对于晶格坐标,总格点数为 N,空位为 n,原子为 N-n。对于间隙坐标,总格点数为 N,间隙原子为 n,剩余间隙为 N-n。系统的微观状态数为

$$\Omega = \Omega_1 \bullet \Omega_2 = \left(\frac{N!}{n!(N-n)!}\right)^2$$

因此系统的熵根据波尔兹曼关系  $S = k \ln \Omega$  可知

$$S = 2k \ln \frac{N!}{n!(N-n)!}$$

(2) 系统的自由能  $F = n\mu - TS$  (参考态能量为常数,对求极值没有影响,所以没有列入自由能项)。

系统温度为T时,能量极小需要满足

$$\frac{\partial F}{\partial n} = 0 = \mu - 2kT \ln \frac{N-n}{n} \approx \mu - 2kT \ln \frac{N}{n}, (N \gg n)$$

所以有
$$n \approx Ne^{-\frac{\mu}{2kT}}$$

3、如果原子脱离晶体内部的正常位置而占据表面上的正常位置,构成新的一层,晶体内部将出现缺位(不会形成间隙原子)。这种缺陷称为 Schottkey 缺位。以 N 表示晶体中的原子数,n 表示晶体中的缺位数,如果忽略晶体体积的变化,试由自由能为极小的条件证明,在温度 T 下,

 $n \approx Ne^{-\frac{w}{kT}}$  (假设 n<<N), w 为原子在表面位置和正常位置的能量差。

可以认为系统由 N+n 个格点组成,其中 N 个原子, n 个空位,其微观状态数为

$$\Omega = \frac{(N+n)!}{N!n!}$$

因此系统的熵根据波尔兹曼关系  $S = k \ln \Omega$  可知

$$S = k \ln \frac{(N+n)!}{n!N!}$$

系统的自由能F = nw - TS(参考态能量为常数,对求极值没有影响,所以没有列入自由能项)。

系统温度为 T 时,能量极小需要满足

$$\frac{\partial F}{\partial n} = 0 = w - kT \ln \frac{N+n}{n} \approx w - kT \ln \frac{N}{n}, (N \gg n)$$

所以有 
$$n \approx Ne^{-\frac{w}{kT}}$$

4、已知粒子遵循玻尔兹曼分布。其能量表达式为:

$$\varepsilon = \frac{1}{2m}(p_x^2 + p_y^2 + p_z^2) + ax^2 + bx$$

其中, a, b是常数。求粒子的平均能量。

粒子遵循波尔兹曼分布,表面上看能量存在三个平方项( $p_x$ ,  $p_y$ ,  $p_z$ )和一个非平方项(x),如果对能量表达式进行基本修改可以得到

$$\varepsilon = \frac{1}{2} \frac{1}{m} \left( p_x^2 + p_y^2 + p_z^2 \right) + \frac{1}{2} 2a(x + \frac{b}{2a})^2 - \frac{b^2}{4a}$$

因此根据能量均分定理可以得到粒子的平均能量为 $\overline{\varepsilon} = 2kT - \frac{b^2}{4a}$ 

5、设有 N 个 A 原子的理想气体,和 N 个 B 原子的理想气体在容器的隔板两侧。这两种气体的温度与体积都相等。如果抽去隔板,两种气体互相扩散。证明:扩散达到平衡后气体的总熵增加了 2Nk<sub>B</sub>ln2。如果这两种原子全同(A=B),证明,扩散达到平衡后总的熵不变。(不同气体混合后增加的熵 2Nk<sub>B</sub>ln2 称为混合熵。)

混合前系统的总熵是两部分熵之和即 $S_0=S_{A0}+S_{B0}=k\ln\Omega_{A0}+k\ln\Omega_{B0}$ ,其中 $\Omega_{A0}$ 和 $\Omega_{B0}$ 分别是A(N),

B(N)分别占据 V/2 体积时的微观状态数。其中 V 为总体积。

$$S_{M0} = Nk \left( \ln Z_{M0} - \beta \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z_{M0} \right) - k \ln N!$$

其中 
$$Z_{M0} = \frac{V}{2} \left( \frac{2\pi m_M}{h^2 \beta} \right)^{3/2}$$

当两者混合时 $S = S_A + S_B = k \ln \Omega_A + k \ln \Omega_B$ , 其中 $\Omega_A$ 和 $\Omega_B$ 分别是A(N), B(N)分别占据V体积时的微观

状态数。

$$S_{M} = Nk \left( \ln Z_{M} - \beta \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z_{M} \right) - k \ln N!$$

其中 $Z_M = V \left( \frac{2\pi m_M}{h^2 \beta} \right)^{3/2}$ ,粒子占据空间体积的变化对熵的影响只是熵公式中的第一项。

因此混合前后熵差为 $\Delta S = S - S_0 = 2Nk \ln 2$ 

若 A 和 B 是同种粒子,那么当两者混合时  $S=S_A=k\ln\Omega_A$ ,其中  $\Omega_A$  分别是 A(2N)占据 V 体积时的微观状态数。那么混合后

$$S = 2Nk \left( \ln Z - \beta \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z \right) - k \ln(2N)!$$

$$\approx 2Nk \left( \ln \frac{Z}{2N} - \beta \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z \right) + 2Nk$$
混合前  $S_0 = 2S_{A0} = 2k \ln \Omega_{A0}$ 

$$S_0 = 2Nk \left( \ln Z0 - \beta \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z_0 \right) - 2k \ln N!$$

$$\approx 2Nk \left( \ln \frac{Z_0}{N} - \beta \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z_0 \right) + 2Nk$$

其中
$$\frac{Z_0}{N} = \frac{Z}{2N} = \frac{V}{2N} \left( \frac{2\pi m_M}{h^2 \beta} \right)^{3/2}$$
,所以混合前后熵不变

作为证明题第一题应该没有任何问题才对,但是很多人化简过程中正负号弄错了,得到了错误结果。证明题 起码你们应该看看你得到的表达式是不是与题目要求的一样。简单一对照就会知道自己错,但是很多人并没 对照,这就有点太粗心了。

第四题的问题说明还有部分人没弄清楚能量均分定理