

# 中国科学技术大学物理学院

## 2017~2018 学年第 2 学期中考试卷

课程名称: 热力学与统计物理 课程代码: \_\_\_\_\_

开课院系: 物理学院 考试形式: 闭卷

姓名: \_\_\_\_\_ 学号: \_\_\_\_\_ 专业: \_\_\_\_\_

题 号	一	二	三	四	五	总 分
得 分						

【答题中可能用到的数学关系:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} dx = \sqrt{\pi/a}; \quad \int_0^{\infty} x^2 e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}/4;$$

$$\int_0^{\infty} \frac{x^{p-1}}{e^x - 1} dx = \Gamma(p)\zeta(p); \quad \int_0^{\infty} \frac{x^{p-1}}{e^x + 1} dx = \left(1 - \frac{1}{2^{p-1}}\right)\Gamma(p)\zeta(p),$$

其中  $\Gamma(p)$  是欧拉  $\Gamma$  函数。 $\Gamma(p+1) = p\Gamma(p)$ ; 当  $p$  是整数时  $\Gamma(p+1) = p!$ ;  $\Gamma(1/2) = \sqrt{\pi}$ 。 $\zeta(p) = \sum_{n=1}^{\infty} n^{-p}$  是黎曼  $\zeta$  函数。 $\zeta(3/2) \simeq 2.612$ ,  $\zeta(2) = \pi^2/6$ ,  $\zeta(5/2) \simeq 1.3415$ ,  $\zeta(3) \simeq 1.202$ ,  $\zeta(4) = \pi^4/90$ 。】

一、 某一系统由  $N$  个无相互作用的粒子组成, 每个粒子可以可处的能级是  $\varepsilon_l = l\varepsilon$ 。其中  $\varepsilon > 0$  是常数,  $l = 0, 1, 2, \dots$  为角动量量子数。第  $l$  个能级的简并度为  $2l+1$ 。

1. 求单粒子配分函数。
2. 求内能  $U$ , 并写出低温和高温极限。
3. 求低温和高温极限下的熵。

1. 解法一:

$$\begin{aligned} z &= \sum_{l=0}^{\infty} \omega_l e^{-\beta \varepsilon_l} = \sum_l (2l+1) e^{-l\beta\varepsilon} = 2 \sum_l l e^{-l\beta\varepsilon} + \sum_l e^{-l\beta\varepsilon} \\ &= \left[ 2x \partial_x \left( \sum_l x^l \right) + \sum_l x^l \right]_{x=e^{-\beta\varepsilon}} = \left[ \frac{2x}{(1-x)^2} + \frac{1}{1-x} \right]_{x=e^{-\beta\varepsilon}} \\ &= \frac{1+e^{-\beta\varepsilon}}{(1-e^{-\beta\varepsilon})^2} \end{aligned}$$

解法二:

$$\begin{aligned} z &= \sum_{l=0}^{\infty} \omega_l e^{-\beta \varepsilon_l} = \sum_l (2l+1) e^{-l\beta\varepsilon} \\ &\simeq \begin{cases} 1+3e^{-\beta\varepsilon} & \text{低温极限} \\ \int_0^\infty (2x+1) e^{-x\beta\varepsilon} dx = \frac{2}{(\beta\varepsilon)^2} + \frac{1}{\beta\varepsilon} & \text{高温极限} \end{cases} \end{aligned}$$

2.

$$U = -N \frac{\partial \ln z}{\partial \beta} = N\varepsilon \frac{e^{-\beta\varepsilon}(3+e^{-\beta\varepsilon})}{1-e^{-2\beta\varepsilon}}$$

低温极限  $e^{-\beta\varepsilon} \ll 1$

$$U = 3N\varepsilon e^{-\beta\varepsilon}$$

高温极限  $\beta\varepsilon \ll 1 \rightarrow e^{-\beta\varepsilon} \simeq 1 - \beta\varepsilon$

$$U = 2Nk_B T$$

解法二:

$$\begin{aligned} \ln z &\simeq \begin{cases} 3e^{-\beta\varepsilon} & \text{低温极限} \\ \ln 2 - 2 \ln(\beta\varepsilon) & \end{cases} \\ U = -N \frac{\partial \ln z}{\partial \beta} &\simeq \begin{cases} 3N\varepsilon e^{-\beta\varepsilon} & \text{低温极限} \\ 2Nk_B T & \text{高温极限} \end{cases} \end{aligned}$$

3.

$$S = k_B [N\beta \ln z + \beta U] = \dots$$

二、位于  $\mathbf{r} = (x, y, z)$  处、动量为  $\mathbf{p} = (p_x, p_y, p_z)$  的带电粒子在磁场中的能量为

$$\varepsilon = \frac{(p_x - By/2)^2 + (p_y + eBx/2)^2 + p_z^2}{2m} - \mu B,$$

其中  $m$ 、 $e$  和  $B$  分别是粒子质量、电荷和磁场强度。 $\mu$  是粒子的磁矩，可能取值为  $\pm\mu_0$ 。体积为  $V$  的容器里有  $N$  个这样的粒子，粒子之间的相互作用可以忽略，系统的温度为  $T$ 。

1. 求温度为  $T$  时的自由能。
2. 求体系的压强。
3. 求该体系的能量涨落。

1.

$$\begin{aligned} z &= \sum_{\mu} \int e^{-\beta\varepsilon} \frac{d^3\mathbf{r}d^3\mathbf{p}}{h^3} \\ &= \sum_{\mu} \int e^{-\beta[(p_x - eBy/2)^2 + (p_y + eBx/2)^2 + p_z^2]/(2m) + \beta\mu B} \frac{d^3\mathbf{r}d^3\mathbf{p}}{h^3} \\ &= \frac{e^{\beta\mu_0 B} + e^{-\beta\mu_0 B}}{h^3} \int d^3\mathbf{r} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\beta(p_x - eBy/2)^2/2m} dp_x \\ &\quad \times \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\beta(p_y + eBx/2)^2/2m} dp_y \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\beta p_z^2/2m} dp_z \\ &= 2V \left( \frac{2\pi m k_B T}{h^2} \right)^{3/2} \cosh(\beta\mu_0 B) \end{aligned}$$

三、 极端相对论电子的能谱近似为  $\varepsilon(\mathbf{p}) = c|\mathbf{p}|$ ，其中  $c$  为光速， $\mathbf{p}$  是电子动量。电子密度为  $n$ ，不考虑电子之间的相互作用。

1. 求费米能  $\varepsilon_F$ 。
2. 求低温 ( $k_B T \ll \varepsilon_F$ ) 时化学势和温度的关系，准确到温度的平方项。
3. 求系统的等容热容。

1. 单位体积里的态密度

$$\begin{aligned}\Omega(\varepsilon) &= 2 \int \delta(\varepsilon - cp) \frac{d^3x d^3p}{h^3} = \frac{8\pi V}{h^3} \int \delta(\varepsilon - cp) p^2 dp = \frac{8\pi \varepsilon^2}{h^3 c^3} \\ &= \frac{\varepsilon^2}{\pi^2 \hbar^3 c^3} \\ n &= \int_0^{\varepsilon_F} \Omega(\varepsilon) d\varepsilon = \frac{\varepsilon_F^3}{3\pi^2 \hbar^3 c^3} \\ \varepsilon_F &= c\hbar(3\pi^2 n)^{1/3}\end{aligned}$$

2. Sommerfeld 展开

$$\begin{aligned}I &= \int g(\varepsilon) f(\varepsilon) d\varepsilon = \int_0^\mu g(\varepsilon) d\varepsilon - \int_0^\mu g(\varepsilon) [1 - f(\varepsilon)] d\varepsilon + \int_\mu^\infty g(\varepsilon) f(\varepsilon) d\varepsilon \\ &\simeq \int_0^{\varepsilon_F} g(\varepsilon) d\varepsilon + \int_{\varepsilon_F}^\mu g(\varepsilon) d\varepsilon + \int_0^\infty \frac{g(\mu + \Delta) - g(\mu - \Delta)}{e^{\Delta/k_B T} + 1} d\varepsilon \\ &\simeq \int_0^{\varepsilon_F} g(\varepsilon) d\varepsilon + g(\varepsilon_F)(\mu - \varepsilon_F) + 2g'(\varepsilon_F)(k_B T)^2 \int_0^\infty \frac{x}{e^x + 1} dx \\ &= \int_0^{\varepsilon_F} g(\varepsilon) d\varepsilon + g(\varepsilon_F)(\mu - \varepsilon_F) + \frac{\pi^2}{6} g'(\varepsilon_F) (k_B T)^2\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}n &= \int \Omega(\varepsilon) f(\varepsilon) d\varepsilon \\ &\simeq \int_0^{\varepsilon_F} \Omega d\varepsilon + \Omega(\varepsilon_F)(\mu - \varepsilon_F) + \frac{\pi^2}{6} \Omega'(\varepsilon_F) (k_B T)^2 \\ &= n + \Omega(\varepsilon_F)(\mu - \varepsilon_F) + \frac{\pi^2}{6} \Omega'(\varepsilon_F) (k_B T)^2 \\ \mu &\simeq \varepsilon_F - \frac{\pi^2}{6} \frac{\Omega'_F}{\Omega_F} (k_B T)^2 = \varepsilon_F - \frac{\pi^2}{3} \frac{(k_B T)^2}{\varepsilon_F}\end{aligned}$$

- 3.

$$\begin{aligned}U &= \bar{E} = \int \varepsilon \Omega f d\varepsilon \\ &\simeq \int_0^{\varepsilon_F} \varepsilon \Omega d\varepsilon + \varepsilon_F \Omega(\varepsilon_F)(\mu - \varepsilon_F) + \frac{\pi^2}{6} (\varepsilon \Omega)'|_{\varepsilon_F} (k_B T)^2 \\ &= \frac{\varepsilon_F^4}{4\pi^2 \hbar^3 c^3} + \frac{\pi^2}{6} \Omega(\varepsilon_F) (k_B T)^2 \\ C_v &= \frac{\partial U}{\partial T} = \frac{\pi^2}{3} \Omega(\varepsilon_F) k_B^2 T\end{aligned}$$

四、处于旋转约束势阱中的二维玻色子的有效能量为

$$\varepsilon(\mathbf{r}, \mathbf{p}) = \mathbf{p}^2/(2m) + V(|\mathbf{r}|),$$

$V(r)$  是粒子感受到的有效约束势,

$$V(r) = \frac{1}{2}m(\omega^2 - \Omega^2)r^2 + \frac{kr^4}{4}.$$

其中  $\mathbf{p}$ 、 $\mathbf{r}$  和  $m$  分别是原子动量、位置和质量,  $k > 0$  是一个小的常数。旋转频率  $\Omega$  大于势阱的约束频率  $\omega$ 。在这种情况下原子主要集中在一个环上而不是势阱中心。粒子之间的相互作用很弱, 可以忽略不计。

1. 求系统的单粒子态密度。
2. 求发生玻色-爱因斯坦凝聚时体系的化学势。
3. 实验上能达到的最低温度为  $T$ , 求可以发生玻色—爱因斯坦凝聚时系统最少有多少个粒子? 假设  $k_B T \ll m^2(\Omega^2 - \omega^2)^2/k$ 。

1. 发生凝聚时, 化学势为能量的最低点, 即动能为零、势能最小。

$$\begin{aligned} 0 &= \partial_r V = m(\omega^2 - \Omega^2)r + kr^3 \\ r_m^2 &= \frac{m(\Omega^2 - \omega^2)}{k} \\ \mu &= E_m = V_m = V(r_m) \\ &= \frac{1}{2}m(\omega^2 - \Omega^2)\frac{m(\Omega^2 - \omega^2)}{k} + \frac{k}{4}\left(\frac{m(\Omega^2 - \omega^2)}{k}\right)^2 \\ &= -\frac{m^2(\Omega^2 - \omega^2)^2}{4k} \\ V(r) &= V_m + \frac{k}{4}(r^2 - r_m^2)^2 \end{aligned}$$

- 2.

$$\begin{aligned} g(\varepsilon) &= \int \delta[\varepsilon - V_m - p^2/2m - k(r^2 - r_m^2)^2/4] \frac{d^2r d^2p}{h^2} \\ &= \frac{m(2\pi)^2}{2h^2} \int \Theta[\varepsilon - V_m - k(r^2 - r_m^2)^2/4] dr^2 \end{aligned}$$

积分区间为  $r^2 > 0$  且  $-2\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k} \leq r^2 - r_m^2 \leq 2\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k}$ ,  
即  $\max(r_m^2 - 2\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k}, 0) \leq r^2 \leq r_m^2 + 2\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k}$

$$g(\varepsilon) = \frac{m}{2h^2} \begin{cases} 4\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k} & \text{if } \varepsilon - V_m < |V_m| \\ r_m^2 + 2\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k} & \text{if } \varepsilon - V_m > |V_m| \end{cases}$$

3. 发生 BEC 时, 体系处于激发态上的粒子数为

$$\begin{aligned}
 N_{ex} &= \int g(\varepsilon) \frac{1}{e^{\beta(\varepsilon-\mu)} - 1} d\varepsilon \\
 &= \int_{V_m}^0 \frac{2m}{\hbar^2} \frac{\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k}}{e^{\beta(\varepsilon - V_m)} - 1} d\varepsilon + \int_0^\infty \frac{m}{4\hbar^2} \frac{r_m^2 + 2\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k}}{e^{\beta(\varepsilon - V_m)} - 1} d\varepsilon \\
 &= \frac{2m(k_B T)^{3/2}}{\hbar^2 \sqrt{k}} \int_0^{\frac{|V_m|}{k_B T}} \frac{\sqrt{x}}{e^x - 1} dx + \frac{2m(k_B T)^{3/2}}{\hbar^2 \sqrt{k}} \int_{\frac{|V_m|}{k_B T}}^\infty \frac{\dots}{e^x - 1} dx \\
 &\simeq \frac{2m(k_B T)^{3/2}}{\hbar^2 \sqrt{k}} \int_0^\infty \frac{\sqrt{x}}{e^x - 1} dx = \frac{2m(k_B T)^{3/2}}{\hbar^2 \sqrt{k}} \Gamma(3/2) \zeta(3/2)
 \end{aligned}$$

要实现 BEC 的话要求  $N > N_{ex}$ 。

五、考虑如下“一维冰”问题：在一个圆上等间隔地摆放  $N$  个氧原子。这些氧原子把圆分割成  $N$  个区间，每个区间里有两个氢原子。一个区间里的两个氢原子可以和该区间两端的任一氧原子结合。它们可以和同一个氧原子结合，这样形成的一个“水分子”能量为  $\varepsilon_1$ 。它们也可以和不同的氧原子结合，这样形成的一个“水分子”能量为  $\varepsilon_2 (> \varepsilon_1)$ 。每个氧原子必须且只能和两个氢原子结合；氢原子之间可以分辨，并且它们只会和所在区间两端的氧原子结合，不会和其它氧原子结合。

1. 不考虑其它相互作用，请写出系统可能的能量以及简并度。
2. 求温度为  $T$  时系统的正则配分函数。
3. 在热力学极限下，即  $N \rightarrow \infty$ ，求每个“水分子”的平均能量和温度的关系。
4. 改变温度时，这个体系能否会发生相变？如果会的话，请定出相变温度和潜热。

1. 考虑第 1 和第 2 两个氧原子之间的两个氢原子，如果它们都和第 1 个氧原子结合的话，那么第 2 个氧原子只能和 2、3 两个氧原子之间的两个氢原子结合，其它依次类推。此时系统的能量为  $N\varepsilon_1$ 。同理如果第 1 和第 2 两个氧原子之间的两个氢原子都和第 2 个氧原子结合的话，系统能量也为  $N\varepsilon_1$ 。

如果 1、2 两氧原子之间的两个氢原子分别和 1、2 两氧原子结合的话，其他区间的两个氢原子也只能类似的结合。此时系统的能量为  $N\varepsilon_2$ 。两个氢原子和两个氧原子的结合方式有两种，因此此时系统的简并度为  $2^N$ 。

因此系统可能能量为  $N\varepsilon_1$ ，简并度为 2；或者  $N\varepsilon_2$ ，简并度为  $2^N$ 。

2.

$$Z_c = \sum_s e^{-\beta E_s} = \sum_E \Omega(E) e^{-\beta E} = 2e^{-N\beta\varepsilon_1} + 2^N e^{-N\beta\varepsilon_2}$$

$$N \rightarrow \infty \begin{cases} 2e^{-N\beta\varepsilon_1} & \text{if } e^{-\beta\varepsilon_1} > 2e^{-\beta\varepsilon_2} \\ 2^N e^{-N\beta\varepsilon_2} & \text{if } e^{-\beta\varepsilon_1} < 2e^{-\beta\varepsilon_2} \end{cases}$$

3.

$$F = -k_B T \ln Z_c = \begin{cases} N\varepsilon_1 & \text{if } \varepsilon_1 < -k_B T \ln 2 + \varepsilon_2 \\ N\varepsilon_2 - Nk_B T \ln 2 & \text{if } \varepsilon_1 > -k_B T \ln 2 + \varepsilon_2 \end{cases}$$

$$U = -\frac{\partial \ln Z_c}{\partial \beta} = \begin{cases} N\varepsilon_1 & \text{if } \varepsilon_1 < -k_B T \ln 2 + \varepsilon_2 \\ N\varepsilon_2 & \text{if } \varepsilon_1 > -k_B T \ln 2 + \varepsilon_2 \end{cases}$$

4. 内能在  $T_c = (\varepsilon_2 - \varepsilon_1)/(k_B \ln 2)$  处突变, 因此在  $T = T_c$  时发生相变。

$$\begin{aligned} S &= (U - F)/T = \begin{cases} 0 & \text{if } T < T_c \\ Nk_B \ln 2 & \text{if } T > T_c \end{cases} \\ L &= T_c \Delta S = Nk_B T_c \ln 2 = N(\varepsilon_2 - \varepsilon_1) \end{aligned}$$



(装订线内不要答题)