

中国科学技术大学物理学院
2017~2018 学年第 2 学期考试试卷

课程名称: 热力学与统计物理 (A) 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						
阅卷人						

(装订线内不要答题)

【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 Γ 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 ζ 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, 每个粒子可能的能级是 $\varepsilon_l = l\varepsilon$ 。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 $2l+1$ 。

- 8 1. 求单粒子配分函数。
- 6 2. 求内能 U , 并写出低温和高温极限。
- 6 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:

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

3.

$$\begin{aligned}
 S &= k_B [N \ln z + \beta U] = Nk_B \left[\ln(1 + e^{-\beta\varepsilon}) - 2 \ln(1 - e^{-\beta\varepsilon}) + \beta\varepsilon e^{-\beta\varepsilon} \frac{(3 + e^{-\beta\varepsilon})}{1 - e^{-2\beta\varepsilon}} \right] \\
 &= \begin{cases} 3Nk_B(\beta\varepsilon + 1)e^{-\beta\varepsilon} \simeq 3N(\varepsilon/T)e^{-\varepsilon/(k_B T)} & \text{低温极限} \\ Nk_B \left[2 + \ln 2 \left(\frac{k_B T}{\varepsilon} \right)^2 \right] = Nk_B \left[2 + \ln 2 + 2 \ln \frac{k_B T}{\varepsilon} \right] & \text{高温极限} \end{cases}
 \end{aligned}$$

解法二: 结果同上

(装订线内不要答题)

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。 μ 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 。

10

1. 求体系的自由能。

3

2. 求体系的压强。

7

3. 求该体系的能量涨落。

1.

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

2.

$$p = Nk_B T \partial \frac{\ln z}{\partial V} = \frac{Nk_B T}{\textcircled{B}} \checkmark$$

3.

$$\begin{aligned} U &= -\frac{N \partial \ln z}{\partial \beta} = N \left[\frac{3k_B T}{2} - \mu_0 B \frac{\sinh \beta \mu_0 B}{\cosh \beta \mu_0 B} \right] \\ \Delta U^2 &= N \frac{\partial^2 \ln z}{\partial \beta^2} = -\frac{\partial U}{\partial \beta} \\ &= N \left[\frac{3k_B^2 T^2}{2} + \frac{(\mu_0 B)^2}{\cosh^2 \beta \mu_0 B} \right] \end{aligned}$$

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。

- 6 1. 求费米能 ε_F 。
- 7 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。
- 7 3. 求低温下系统的等容热容, 准确到最低阶非零项。

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 Ω 大于势阱的约束频率 ω 。在这种情况下原子主要集中在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。

5
8
7

1. 求发生玻色—爱因斯坦凝聚时体系的化学势。
2. 求系统的单粒子态密度。
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 BEC 时, 化学势为能量的最低点, 即动能为零、势能最小。

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

2.

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

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

$$g(\varepsilon) = \frac{m}{2\hbar^2} \begin{cases} 4\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k} & \text{if } \varepsilon - V_m < |V_m| \rightarrow \varepsilon < 0 \\ r_m^2 + 2\sqrt{(\varepsilon - V_m)/k} & \text{if } \varepsilon - V_m > |V_m| \rightarrow \varepsilon > 0 \end{cases}$$

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 ε_1 。它们也可以和不同的氧原子结合；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，不会跨越到其它区间和别的氧原子结合。

6
4
5
S

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。

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