

量统 2017-2018 郭永期末

Deschain

2022 年 1 月 23 日

一、(15 分, 每小题 3 分) 简答题: 解释下列概念: 1. 全同粒子 2. 玻尔兹曼关系 3. 等几率原理 4. 费米能 5. μ 空间

1. 全同粒子: 质量、电荷、自旋等内禀属性完全相同的粒子, 具有不可区分性。
2. 玻尔兹曼关系: $S = k \ln(W\{n_i\})$, S 是熵, k 是 Boltzmann 常数, $W\{n_i\}$ 是系统的微观状态数。
3. 等几率原理: 对于处于平衡态的孤立系统, 各个微观态出现的几率相等。
4. 费米能: 在 $T = 0K$ 时, 低于费米能的能级全被填满, 高于费米能的能级全部空着。
5. μ 空间: 以广义坐标和广义动量为直角坐标系基矢的 $2r$ 维空间。

二、(本题 20 分) 一个由大量全同和近独立的玻色子组成的孤立系统, 具有确定粒子数 N 、能量 E 和体积 V , 设 ε_i, g_i, n_i 分别是单粒子能级 i 的能量、简并度和占有数。解答下列问题:

1. 写出该玻色系统中任意一组分布 $\{n_i\}$ 所包含的微观状态数。

$$W\{n_i\} = \prod_i \frac{(n_i + g_i - 1)!}{n_i!(g_i - 1)!}$$

2. 基于等几率原理并采用 Lagrange 待定乘子法, 导出玻色-爱因斯坦分布 $n_i = \frac{g_i}{e^{\alpha + \beta \varepsilon_i} - 1}$, ($i = 1, 2, \dots$), 进而解释该分布的含义。

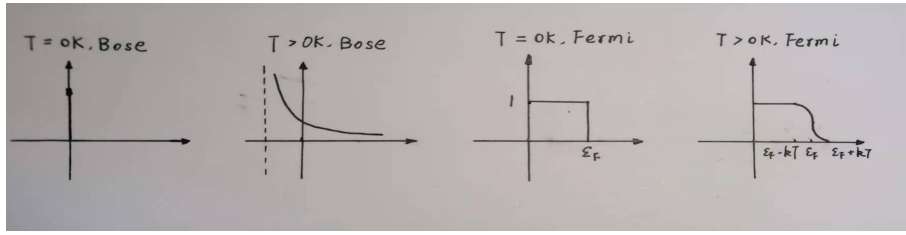
$$\begin{aligned} W\{n_i\} &= \prod_i \frac{(n_i + g_i - 1)!}{n_i!(g_i - 1)!} \\ \ln(W\{n_i\}) &\approx \sum (n_i + g_i) \ln(n_i + g_i) - n_i \ln n_i - g_i \ln g_i \\ F(n_i) &= \ln(W\{n_i\}) + \alpha(N - \sum n_i) + \beta(E - \sum n_i \varepsilon_i) \\ \frac{\partial F}{\partial n_i} &= \ln(1 + \frac{g_i}{n_i}) - \alpha - \beta \varepsilon_i = 0 \\ n_i &= \frac{g_i}{e^{\alpha + \beta \varepsilon_i} - 1} \end{aligned}$$

3. 直接给出玻色气体可以采用半经典近似 $n_i = g_i e^{-\alpha - \beta \varepsilon_i}$ 的条件。

$$e^{\alpha} \gg 1$$

4. 分别做出由玻色-爱因斯坦统计及费米-狄拉克统计所支配的近独立粒子系统在两不同温度时能级 ε 上分布的粒子数随能级 ε 变化的草图。

参考公式: Stirling 公式 $N! \approx N^N e^{-N}$ ($N \gg 1$)



三、(本题 20 分) 一定域系统含有 N 个近独立粒子, 每个粒子有两个非简并能级 ε_0 和 $\varepsilon_1 (\varepsilon_1 > \varepsilon_0)$, 解答下列问题:

1. 在温度为 T 的热平衡状态下, 粒子在能级 ε_0 和 ε_1 的粒子分布数。

$$n_i = g_i e^{-\alpha - \beta \varepsilon_i}, \quad g_0 = g_1 = 1$$

$$n_0 = e^{-\alpha - \frac{\varepsilon_0}{kT}}, \quad n_1 = e^{-\alpha - \frac{\varepsilon_1}{kT}}$$

$$n_0 + n_1 = N \quad n_0 = \frac{N}{1 + e^{\frac{\varepsilon_0 - \varepsilon_1}{kT}}}, \quad n_1 = \frac{N}{1 + e^{\frac{\varepsilon_1 - \varepsilon_0}{kT}}}$$

2. 在温度为 T 的热平衡状态下系统的内能、定容热容及熵;

$$z = e^{-\beta \varepsilon_0} + e^{-\beta \varepsilon_1}$$

$$\bar{E} = -N \frac{\partial \ln z}{\partial \beta} = N \frac{\varepsilon_0 e^{-\beta \varepsilon_0} + \varepsilon_1 e^{-\beta \varepsilon_1}}{e^{-\beta \varepsilon_0} + e^{-\beta \varepsilon_1}}$$

$$C_V = \left(\frac{\partial \bar{E}}{\partial T} \right)_V = \frac{N(\varepsilon_0 - \varepsilon_1)}{kT^2} e^{\frac{\varepsilon_1 - \varepsilon_0}{kT}} \frac{\varepsilon_0 + (\varepsilon_0 - \frac{\varepsilon_1(\varepsilon_0 - \varepsilon_1)}{kT^2}) e^{\frac{\varepsilon_1 - \varepsilon_0}{kT^2}} - \frac{\varepsilon_0(\varepsilon_0 - \varepsilon_1)}{kT^2} e^{\frac{2(\varepsilon_1 - \varepsilon_0)}{kT}}}{(1 + e^{\frac{\varepsilon_1 - \varepsilon_0}{kT}})^2}$$

$$S = Nk(\ln z - \beta \frac{\partial \ln z}{\partial \beta}) = Nk(\ln(e^{-\beta \varepsilon_0} + e^{-\beta \varepsilon_1})) + \frac{\beta(\varepsilon_0 e^{-\beta \varepsilon_0} + \varepsilon_1 e^{-\beta \varepsilon_1})}{e^{-\beta \varepsilon_0} + e^{-\beta \varepsilon_1}}$$

3. 讨论在低温和高温极限下, 粒子数分布、内能、定容热容及熵的结果, 并画出粒子数分布、定容热容及熵随系统温度变化的草图。

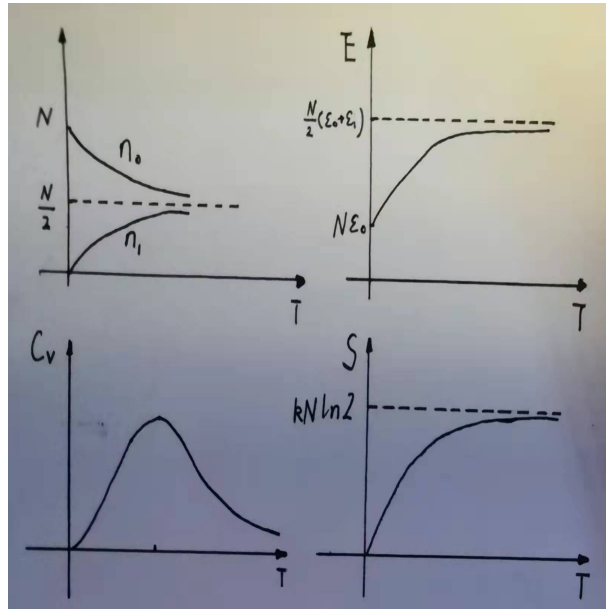
(1)

$$\lim_{T \rightarrow 0} n_0 = N, \quad \lim_{T \rightarrow 0} \bar{E} = N\varepsilon_0, \quad \lim_{T \rightarrow 0} C_V = 0, \quad \lim_{T \rightarrow 0} S = 0,$$

(2)

$$\lim_{T \rightarrow \infty} n_0 = \lim_{T \rightarrow \infty} n_1 = \frac{N}{2}, \quad \lim_{T \rightarrow \infty} \bar{E} = \frac{N}{2}(\varepsilon_0 + \varepsilon_1), \quad \lim_{T \rightarrow \infty} C_V = 0,$$

$$\lim_{T \rightarrow \infty} S = k \ln(W\{n_i\}) = k \ln\left(\frac{N!}{((\frac{N}{2})!)^2}\right) \approx kN \ln 2$$



四、(本题 25 分) 白矮星中心的温度为 $T \approx 10^7 K$, 可以把它看做是 N 个电子和 $\frac{N}{2}$ 个氢核的系统。白矮星的费米温度 $T_F \approx 10^9 K$, 因此其电子其他是高度简并的, 可以把它看做是温度为绝对零度的理想费米气体。白矮星的存在是气体的简并压力与自引力达到暂态平衡的结果。如果这个气体是极端相对论的, 则存在一个临界质量 M_c , 当白矮星的质量 M 大于临界质量 M_c 时, 它将塌缩。只要电子是非相对论的, 该费米气体就能抵抗引力塌缩而保持稳定。

1. 在极端相对论条件下, 粒子的能量动量关系为 $\varepsilon = pc$, 证明在体积 V , 能量 $\varepsilon \sim \varepsilon + d\varepsilon$ 的范围内, 极端相对论粒子 (自旋简并度为 J) 的量子态数为 $g(\varepsilon)d\varepsilon = \frac{4\pi JV}{(ch)^3} \varepsilon^2 d\varepsilon$;

$$\Omega(\varepsilon) = \int dx dy dz dp_x dp_y dp_z = V \int p^2 \sin\theta dp d\theta d\varphi = 4\pi V \int_0^{\frac{\varepsilon}{c}} p^2 dp = \frac{4\pi V \varepsilon^3}{3c^3}$$

$$g(\varepsilon) = \frac{J}{h^3} \frac{d\Omega(\varepsilon)}{d\varepsilon} = \frac{4\pi JV \varepsilon^2}{(ch)^3} = \frac{8\pi V \varepsilon^2}{(ch)^3}$$

2. 在极端相对论情况下, 利用费米-狄拉克统计导出电子气体在 $T = 0K$ 时的费米能量、内能和简并压。

$$N = \int_0^{\varepsilon_F} g(\varepsilon) d\varepsilon = \frac{4\pi JV}{(ch)^3} \int_0^{\varepsilon_F} \varepsilon^2 d\varepsilon = \frac{4\pi JV \varepsilon_F^3}{3(ch)^3}$$

$$\varepsilon_F = \left(\frac{3N(ch)^3}{4\pi JV} \right)^{\frac{1}{3}} = \left(\frac{3N}{8\pi V} \right)^{\frac{1}{3}} ch$$

$$\bar{E} = \int_0^{\varepsilon_F} \varepsilon g(\varepsilon) d\varepsilon = \frac{4\pi JV}{(ch)^3} \frac{\varepsilon_F^4}{4} = \frac{3}{4} ch N \left(\frac{3N}{8\pi V} \right)^{\frac{1}{3}}$$

$$P = -\frac{\partial \bar{E}}{\partial V} = \frac{chN}{8V} \left(\frac{3N}{\pi V} \right)^{\frac{1}{3}}$$

3. 在非相对论条件下, 当费米动量为 $\frac{m_c c}{10}$ 时, 求电子数密度。

$$P_F = \frac{m_c c}{10}, \quad \varepsilon_F = \frac{p^2}{2mc} = \frac{m_c c^2}{200}$$

$$n = \frac{2}{3} \varepsilon_F^{\frac{3}{2}} \times \frac{2\pi J (2m)^{\frac{3}{2}}}{h^3} = \frac{\pi m^3 c^3}{375 h^3}$$

4. (选做 3 分) 试导出白矮星临界质量 M_c 的表达式 (忽略辐射)。

五、(本题 20 分) 考虑由同种、无相互作用、非相对论的玻色子组成的气体, 根据玻色-爱因斯坦分布解答以下问题:

1. 如果最低能级取 $\varepsilon_0 = 0$, 分析并给出化学势 μ 的取值范围。

$$n_0 = \frac{g_0}{e^{-\frac{\mu}{kT}} - 1} \quad n_0 > 0 \quad e^{-\frac{\mu}{kT}} > 1, \quad \mu < 0$$

2. 在系统的体积 V 和总粒子数 N 保持不变时, 如果玻色气体是单原子分子组成的气体, 证明 $\frac{\partial \mu}{\partial T} < 0$;

$$N = \int_0^\infty \frac{g(\varepsilon)d\varepsilon}{e^{\frac{\varepsilon-\mu}{kT}} - 1}$$

$$\frac{\partial \mu}{\partial T} = -\frac{\partial N}{\partial T} / \frac{\partial N}{\partial \mu} = -\frac{\int_0^\infty \frac{\varepsilon-\mu}{kT^2} \frac{e^{\frac{\varepsilon-\mu}{kT}}}{(e^{\frac{\varepsilon-\mu}{kT}} - 1)^2} \sqrt{\varepsilon} d\varepsilon}{\int_0^\infty \frac{e^{\frac{\varepsilon-\mu}{kT}}}{(e^{\frac{\varepsilon-\mu}{kT}} - 1)^2} \frac{\sqrt{\varepsilon}}{kT} d\varepsilon} < 0$$

3. 导出基态能级 $\varepsilon_0 = 0$ 及激发态能级 $\varepsilon > 0$ 上分布的粒子数与系统总粒子数 N 及温度 T 的关系, 进而说明该三维系统能否存在玻色-爱因斯坦凝聚?

$$N_1 = \int_0^\infty \frac{g(\varepsilon)d\varepsilon}{e^{\frac{\varepsilon}{kT}} - 1} = \frac{2\pi V J(2m)^{\frac{3}{2}}}{h^3} \int_0^\infty \frac{\sqrt{x}dx}{e^x - 1} = 2.612 J \left(\frac{2\pi m k T}{h^2} \right)^{\frac{3}{2}} = \left(\frac{T}{T_c} \right)^{\frac{3}{2}} N$$

$$N_0 = N - N_1 = \left(1 - \left(\frac{T}{T_c} \right)^{\frac{3}{2}} \right) N$$

能存在 Bose-Einstein 凝聚。

4. 如何理解玻色-爱因斯坦凝聚是动量空间的凝聚? (定性说明即可)

参考公式: $\int_0^\infty \frac{\sqrt{x}dx}{e^x - 1} = 2.612 \times \frac{\sqrt{\pi}}{2} = 2.31$

凝聚到 $\varepsilon = 0$ 的粒子的动量、能量、熵都为 0。