

**Advanced Statistical Mechanics I, Second Midterm exam, (Time allowed: 3 hours)**

1. We simulated the behavior of a thermodynamic system. Each time we ran the program, we obtained a different energy for the energy of the whole system, which data can be seen in the list below. In the simulation, we assumed the temperature of the system to be  $T = 27^\circ\text{C}$ . What is the approximate amount of heat capacity in constant volume for this system? (10 points)

$$data = [-5, -4, 2, 1, 3, 4, -1, -3, 5, -2]$$

2. The molecule of an ideal gas consists of two atoms, of mass  $m$ , rigidly separated by a distance  $d$ . The atoms of each molecule carry charges  $q$  and  $-q$  respectively, therefore have  $P$  as electric dipole, and the gas is placed in an electric field  $\vec{\mathcal{E}} = \mathcal{E}\hat{k}$ .

**A:** Find the mean polarization as (10 points)

$$\langle P_N \rangle = N \langle P \rangle = N \int d\phi d\theta \sin(\theta) \rho_{canonic}(\theta, \phi) P$$

**B:** Compute the specific heat per molecule for kinetic and electric degrees of freedoms, namely  $C_V = C_V^{kinetic} + C_V^{electric}$ , if quantum effects can be neglected. (10 points)

3. Consider a system consisting of  $3N$  ultra-relativistic particles moving in one dimension in the  $L$  which is the length of the space available, whose Hamiltonian is given by  $\mathcal{H} = \sum_{i=1}^{3N} |p_i|c$ .

**A:** Show that the partition function in this case is given by: (10 points)

$$Z_{3N}(L, \beta) = \frac{1}{(3N)!} \left[ 2L \left( \frac{k_B T}{hc} \right) \right]^{3N}$$

**B:** Consider  $\beta = \beta' + i\beta'' = 1/k_B T + i\beta''$ , show that the density of states of this system is given by: (5 points)

$$g(\epsilon) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\beta' - i\infty}^{\beta' + i\infty} d\beta e^{\beta\epsilon} Z_{3N}(L, \beta) = \frac{[2L\epsilon/(hc)]^{3N}}{\epsilon \Gamma(3N+1) \Gamma(3N)}$$

$$\text{Hint: } \int_{\beta' - i\infty}^{\beta' + i\infty} d\beta \frac{e^{\beta\epsilon}}{\beta^K} = 2\pi i b_{-1}(\beta=0) = \frac{1}{(K-1)!} \left( \frac{d}{d\beta} \right)_{\beta=0}^{K-1} [\beta^K e^{\beta\epsilon} / \beta^K]$$

4. For the Grand-Canonical ensemble show that the probability of finding a micro-state is given by: (10 points)

$$\rho(\vec{q}, \vec{p}) d^{3N} q d^{3N} p \sim e^{-\beta(\mathcal{H} - \mu N)} d^{3N} q d^{3N} p$$

5. Equipartition theorem: Suppose that for a system in  $D$ -dimension with  $N$  particles, the Hamiltonian is given by:

$$\mathcal{H} = \sum_{i=1}^{DN} \left( \frac{p_i^\xi}{2m} + m q_i^\gamma \right) - \sum_{i=1}^N (B m_i + E P_i)$$

here,  $B$  is an external magnetic field and  $m$  is intrinsic magnetic moment, also  $E$  is external electric field and  $P$  is intrinsic dipole moment. Using equipartition theorem, show that: (5 points)

$$\langle \mathcal{H} \rangle = \frac{DN}{\xi} k_B T + \frac{DN}{\gamma} k_B T - NB \langle m \rangle - NE \langle P \rangle$$

« پاسخونه »

امتحان میانترم دوم مکانیک آماری پیشرفته

1

$$\langle (\Delta E)^2 \rangle \equiv \langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2 = k_B T^2 C_V$$

$$C_V = \frac{\langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2}{k_B T^2}$$

$$T = 27^\circ\text{C} = 300\text{K}$$

$$\langle E \rangle = \frac{-5 - 4 - 3 - 2 - 1 + 1 + 2 + 3 + 4 + 5}{10} = 0$$

$$\langle E^2 \rangle = \frac{2(5)^2 + 2(4)^2 + 2(3)^2 + 2(2)^2 + 2(1)^2}{10} = 11$$

$$C_V = \frac{11}{k_B \times (300)^2} = 8.86 \times 10^{18}$$

$$E = -E_0 \cos\theta, \quad E_0 = dq\varepsilon$$

انرژی در مقبل الکتریکی  
در حضور میدان خارجی

(A) 2

$$\langle P_N \rangle = N \langle P \rangle = N \left( \frac{\int q d \cos\theta e^{\beta E_0 \cos\theta - \beta \frac{p^2}{2m}} d\Omega \frac{d^3 p d^3 q}{h^3}}{\int e^{\beta E_0 \cos\theta - \beta \frac{p^2}{2m}} d\Omega \frac{d^3 p d^3 q}{h^3}} \right)$$

$$= N \left( \frac{\int e^{-\beta \frac{p^2}{2m}} \frac{d^3 p d^3 q}{h^3} \times \int q d \cos\theta e^{\beta E_0 \cos\theta} d\Omega}{\int e^{-\beta \frac{p^2}{2m}} \frac{d^3 p d^3 q}{h^3} \times \int e^{\beta E_0 \cos\theta} d\Omega} \right)$$

$$= N \left( \frac{\int_0^{2\pi} \int_0^\pi q d\cos\theta e^{\beta E_0 \cos\theta} \sin\theta d\theta d\phi}{\int_0^{2\pi} \int_0^\pi e^{\beta E_0 \cos\theta} \sin\theta d\theta d\phi} \right) = N \left( \frac{q d \int_0^\pi \cos\theta e^{\beta E_0 \cos\theta} \sin\theta d\theta}{\int_0^\pi e^{\beta E_0 \cos\theta} \sin\theta d\theta} \right)$$

$$\int_0^\pi \cos\theta e^{\alpha \cos\theta} \sin\theta d\theta = - \int_1^{-1} x e^{\alpha x} dx \quad x = \cos\theta$$

$$= - \frac{\partial}{\partial \alpha} \left( \int_1^{-1} e^{\alpha x} dx \right) = - \frac{\partial}{\partial \alpha} \left( \frac{1}{\alpha} e^{\alpha x} \Big|_1^{-1} \right) = - \frac{\partial}{\partial \alpha} \left( \frac{e^{-\alpha} - e^{\alpha}}{\alpha} \right)$$

$$= \frac{\partial}{\partial \alpha} \left( \frac{2 \sinh \alpha}{\alpha} \right) = \frac{2 \cosh \alpha \cdot \alpha - 2 \sinh \alpha}{\alpha^2} = \frac{2 \cosh \alpha}{\alpha} - \frac{2 \sinh \alpha}{\alpha^2}$$

$$\int_0^\pi e^{\alpha \cos\theta} \sin\theta d\theta = - \frac{1}{\alpha} e^{\alpha \cos\theta} \Big|_0^\pi = \frac{e^{\alpha} - e^{-\alpha}}{\alpha} = \frac{2 \sinh \alpha}{\alpha}$$

$$\frac{\frac{2 \cosh \alpha}{\alpha} - \frac{2 \sinh \alpha}{\alpha^2}}{\frac{2 \sinh \alpha}{\alpha}} = \coth \alpha - \frac{1}{\alpha}$$

$$\langle P_N \rangle = N q d \left( \coth(\beta q d \varepsilon) - \frac{1}{\beta q d \varepsilon} \right)$$

مساعده من كنيم، بخش انرژی جنبشی تأثیری بر تعقیب ندارد در نتیجه بخشی از حاملین که حاصل بر تعقیب ذره با میدان الکتریکی است در ایجاد تعقیب مؤثر است.

(B) برخلاف بخش قبل که جمله انرژی جنبشی نفسی ایفا نمی‌کرد. اینجا برای محاسبه  $C_v$  نیاز به حساب کردن انرژی درونی داریم که انرژی درونی نیز از یک بخش برهمکنش با میدان الکتریکی خارجی و یک بخش انرژی جنبشی تشکیل می‌شود.

$$U = \frac{3}{2} N k_B T - \langle P \rangle \varepsilon = \frac{3}{2} N k_B T - N \varepsilon q d \left[ \coth(\beta E_c) - \frac{1}{\beta E_c} \right]$$

$$C_v = \left( \frac{\partial U}{\partial T} \right)_V = \frac{-1}{k_B T^2} \left( \frac{\partial U}{\partial \beta} \right)_V = \underbrace{\frac{3}{2} N k_B}_{C_v^{\text{kinetic}}} + \underbrace{N k_B \left[ 1 - \frac{(E_c \beta)^2}{\sinh^2(E_c \beta)} \right]}_{C_v^{\text{electric}}}$$

$$Z_{3N} = \frac{1}{(3N)! h^{3N}} \int e^{-\beta c \sum_{i=1}^{3N} |p_i|} \prod_{i=1}^{3N} dq_i dp_i \quad (A) \quad (3)$$

$$= \frac{1}{(3N)! h^{3N}} \left[ \int_0^L dq \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\beta c |p|} dp \right]^{3N}$$

$$= \frac{L^{3N}}{(3N)! h^{3N}} \left[ 2 \int_0^{\infty} e^{-\beta c p} dp \right]^{3N} = \frac{L^{3N}}{(3N)! h^{3N}} \left[ \frac{-2}{\beta c} \left( e^{-\beta c p} \right)_0^{\infty} \right]^{3N}$$

$$= \frac{L^{3N}}{(3N)! h^{3N}} \left[ 2 \frac{k_B T}{c} \right]^{3N}$$

$$Z_{3N} = \frac{1}{(3N)!} \left[ 2L \frac{k_B T}{c h} \right]^{3N}$$

(B) بر محاسبه  $g(\epsilon)$  از حساب صاف استفاده می‌کنیم:

$$\int_{\beta'-i\infty}^{\beta'+i\infty} d\beta \frac{e^{\beta\epsilon}}{\beta^k} = 2\pi i b_{-1}(\beta=0) = \frac{2\pi i}{(k-1)!} \left(\frac{d}{d\beta}\right)^{k-1} \left[\frac{\beta^k e^{\beta\epsilon}}{\beta^k}\right]$$

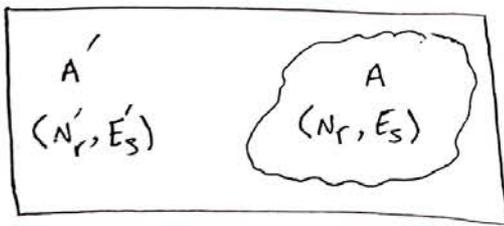
در راهنمایی سوال نحوه محاسبه آن قید شده است:

$$g(\epsilon) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\beta'-i\infty}^{\beta'+i\infty} d\beta e^{\beta\epsilon} \left( \frac{1}{(3N)!} \left( 2L \left( \frac{k_B T}{hc} \right) \right)^{3N} \right)$$

$$= \frac{1}{2\pi i} \frac{1}{(3N)!} \left( \frac{2L}{hc} \right)^{3N} \int_{\beta'-i\infty}^{\beta'+i\infty} d\beta \frac{e^{\beta\epsilon}}{\beta^{3N}}$$

$$= \frac{1}{2\pi i} \frac{1}{(3N)!} \left( \frac{2L}{hc} \right)^{3N} \left( \frac{2\pi i}{(3N-1)!} \left( \frac{d}{d\beta} \right)^{3N-1} \left[ \frac{\beta^k e^{\beta\epsilon}}{\beta^k} \right] \right)$$

$$= \frac{1}{(3N)!} \left( \frac{2L}{hc} \right)^{3N} \frac{1}{(3N-1)!} \epsilon^{3N-1} = \frac{\left[ \frac{2L\epsilon}{hc} \right]^{3N}}{\epsilon \Gamma(3N+1) \Gamma(3N)}$$



(4) یک سیستم را در حال تبادل ذره و انرژی با یک منبع گرمایی در نظر می‌گیریم.

می‌دانیم که مجموع تعداد ذرات و انرژی سیستم + منبع گرمایی مقداری ثابت است.

$$N_r + N_r' = N^{(0)} = \text{Constant}$$

$$E_s + E_s' = E^{(0)} = \text{Constant}$$

چون تعداد ذرات و انرژی سیستم در مقابل منبع گرمایی قابل چشم‌پوشی است، پس داریم:

$$\frac{N_r}{N^{(0)}} = \left( 1 - \frac{N_r'}{N^{(0)}} \right) \ll 1, \quad \frac{E_s}{E^{(0)}} = \left( 1 - \frac{E_s'}{E^{(0)}} \right) \ll 1$$

احتمال پیدا کردن سیستم در حالت  $(N_r, E_s)$  مطابق زیر است:

$$P_{r,s} \propto \Omega'(N^{(0)} - N_r, E^{(0)} - E_s)$$

$$\begin{aligned} \ln \Omega'(N^{(0)} - N_r, E^{(0)} - E_s) &= \ln \Omega'(N^{(0)}, E^{(0)}) + \left( \frac{\partial \ln \Omega'}{\partial N'} \right)_{N'=N^{(0)}} (-N_r) \\ &+ \left( \frac{\partial \ln \Omega'}{\partial E'} \right)_{E'=E^{(0)}} (-E_s) + \dots \end{aligned}$$

$$\approx \ln \Omega'(N^{(0)}, E^{(0)}) + \frac{\mu'}{kT'} - \frac{1}{kT'} E_s$$

$$P_{r,s} \propto \exp(-\beta(E_s - \mu N_r))$$

در اینجا  $N_r$  همان  $N$  یا تعداد ذرات در حالتی است که خواص سیستم را بررسی کنیم و  $E_s$  همان  $H$  انرژی یا هامیلتونی سیستم است.

$$\rho(\vec{p}, \vec{q}) = \frac{e^{-\beta(H - \mu N)}}{N!} \frac{d^3p}{(2\pi\hbar)^3} \frac{d^3q}{(2\pi\hbar)^3}$$

در خط بالا چون از یک فضای گسسته به یک فضای پیوسته مروریم احتمال را با جابجایی احتمال عوض می‌کنیم و در دیفرانسیل فضای حالت ضرب می‌کنیم.

روش دوم

$N$  سیستم یکسان را به عنوان تعداد آسامبل  $\mathcal{E}$  می‌مورد نظرمان فرض می‌کنیم:

$$\sum_{r,s} n_{r,s} = N, \quad \sum_{r,s} n_{r,s} N_r = N \bar{N}, \quad \sum_{r,s} n_{r,s} E_s = N \bar{E}$$

توزیع انرژی و ذرات در میان آسامبل  $\mathcal{E}$  را به صورت زیر می‌توانیم بنویسیم:

$$W \{n_{r,s}\} = \frac{N!}{\prod_{r,s} (n_{r,s}!)}$$

با استفاده از روش ضربات نامعین لاگرانژ احتمال آمدن یک حالت مورد نظر از میان آسامبل  $\mathcal{E}$  می‌تواند به شکل زیر تعریف می‌کنیم:

$$\frac{n_{r,s}^*}{\mathcal{N}} = \frac{\exp(-\alpha N_r - \beta E_s)}{\sum_{r,s} \exp(-\alpha N_r - \beta E_s)}$$

$$\langle H \rangle = \left\langle \sum_{i=1}^{DN} \frac{p_i^\xi}{2m} + m q_i^\gamma \right\rangle - \left\langle \sum_{i=1}^N B m_i + E p_i \right\rangle \quad (5)$$

$$= \sum_{i=1}^{DN} \left\langle \frac{p_i^\xi}{2m} + m q_i^\gamma \right\rangle - \sum_{i=1}^N (B \langle m \rangle + E \langle p \rangle)$$

$$= \sum_{i=1}^{DN} \left( \left\langle \frac{1}{\xi} p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} \right\rangle + \left\langle \frac{1}{\gamma} q_i \frac{\partial H}{\partial q_i} \right\rangle \right) - NB \langle m \rangle - NE \langle p \rangle$$

$$= \sum_{i=1}^{DN} \left( \frac{1}{\xi} \left\langle p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} \right\rangle + \frac{1}{\gamma} \left\langle q_i \frac{\partial H}{\partial q_i} \right\rangle \right) - NB \langle m \rangle - NE \langle p \rangle$$

: استناداً به قضیه  $\left\langle x_i \frac{\partial H}{\partial x_i} \right\rangle = k_B T$  از رابطه

$$= \frac{DN}{\xi} k_B T + \frac{DN}{\gamma} k_B T - NB \langle m \rangle - NE \langle p \rangle$$