

تمرین‌های سری پنجم مکانیک آماری پیشرفته

تمرین‌های این سری، از فصل سوم کتاب Pathria شماره‌های: ۱۲، ۱۴، ۱۸، ۲۰، ۲۳، ۲۷، ۳۵، ۳۶ انتخاب شده‌اند.

۱. اگر «حجم آزاد»، \bar{V} برای یک سیستم کلاسیک با رابطه زیر تعریف شود:

$$\bar{V}^N = \int e^{[\bar{U} - U(\mathbf{q}_i)]/kT} \prod_{i=1}^N d^3 q_i$$

که \bar{U} متوسط انرژی پتانسیل سیستم و $U(\mathbf{q}_i)$ انرژی پتانسیل واقعی به عنوان تابعی از پیکربندی مولکولی است، سپس نشان دهید که

$$S = Nk \left[\ln \left\{ \frac{\bar{V}}{N} \left(\frac{2\pi mkT}{h^2} \right)^{3/2} \right\} + \frac{5}{2} \right]$$

با چه شهودی می‌توان توجیه کرد که کمیت \bar{V} به عنوان «حجم آزاد» سیستم در نظر گرفته شود؟ با دلیل، پاسخ خود را با در نظر گرفتن یک حالت خاص، مثلاً یک گاز کره سخت اثبات نمایید.

۲. یک مخلوط گاز کامل متشکل از اتم‌های A و B و مولکول‌های AB در نظر بگیرید که فرآیند $A + B \Leftrightarrow AB$ در آن جریان دارد. اگر n_A ، n_B و n_{AB} چگالی تعداد اتم‌ها و مولکول‌های اجزاء سازنده این گاز مخلوط باشند، نشان دهید که در حالت تعادل:

$$\frac{n_{AB}}{n_A n_B} = V \frac{f_{AB}}{f_A f_B} = K(T)$$

رابطه بالا معروف به قانون کنش جرم است. V ، حجم سیستم است و f_i تابع پارش‌های تک ذره‌ای هستند؛ کمیت $K(T)$ به طور کلی به عنوان ثابت تعادل واکنش تلقی می‌شود.

۳. برای یک سیستم در آنسامبل کانونیک نشان دهید

$$\langle (\Delta E)^2 \rangle = k^2 \left\{ T^2 \left(\frac{\partial C_V}{\partial T} \right)_V + 2T^3 C_V \right\}$$

برای یک گاز کامل بررسی نمایید:

$$\langle \left(\frac{\Delta E}{U} \right)^2 \rangle = \frac{2}{3N} \quad \text{and} \quad \langle (\Delta E)^2 \rangle = \frac{8}{9N^2}$$

۴. نشان دهید، برای یک سیستم آماری که انرژی پتانسیل بین ذره‌ای $u(r)$ به صورت یک تابع همگن (از مرتبه n) از مختصات ذرات است، ویرال \mathcal{V} با رابطه زیر داده می‌شود

$$\mathcal{V} = -3PV - nU$$

و بنابراین، انرژی پتانسیل متوسط K با این رابطه داده می‌شود

$$K = -\frac{1}{3}\mathcal{V} = \frac{1}{3}(3PV + nU) = \frac{1}{(n+3)}(3PV + nE);$$

در این رابطه، U انرژی پتانسیل متوسط سیستم و $E = K + U$ است. توجه داشته باشید که این نتیجه نه فقط برای یک سیستم کلاسیک بلکه برای یک سیستم کوانتومی نیز به خوبی کار می‌کند.

۵.

الف برای یک گاز رقیق، تابع توزیع جفت $g(r)$ می‌شود به این صورت تقریب زده شود

$$g(r) \simeq \exp\{-u(r)/kT\}$$

نشان دهید که، با این تقریب، معادله (۳.۷.۱۷) به این شکل در می‌آید

$$\frac{PV}{NkT} \simeq 1 - 2\pi n \int_0^\infty f(r)r^2 dr$$

که $f(r) = \exp\{-u(r)/kT\} - 1$ معروف به تابع مایر است.

ب این نتیجه برای یک گاز کره‌های سخت چه شکلی می‌یابد، که

$$u(r) = \infty \quad \text{for } r \leq \sigma$$

• otherwise?

نتیجه خود را با نتیجه مسأله ۱۴ مقایسه نمایید.

۶. با استفاده از فرمول معکوس (۳.۴.۷) و تابع پارش (۳.۸.۱۵)، یک عبارت مجانبی برای کمیت $\ln g(E)$ برای یک سیستم متشکل از N نوسان‌گر هماهنگ کوانتومی است بدست آورید. از آن‌جا نشان دهید که:

$$\frac{S}{Nk} = \left(\frac{E}{N\hbar\omega} + \frac{1}{2}\right) \ln\left(\frac{E}{N\hbar\omega} + \frac{1}{2}\right) - \left(\frac{E}{N\hbar\omega} - \frac{1}{2}\right) \ln\left(\frac{E}{N\hbar\omega} - \frac{1}{2}\right)$$

(راهنمایی: روش داروین- فولر را به کار بگیرید)

۷.

الف یک سیستم گازی از N مولکول دو اتمی و بدون برهم‌کنش، در نظر بگیرید که هر مولکول وقتی در میدان الکتریکی خارجی با اندازه E قرار می‌گیرد، ممان دو قطبی μ دارا می‌شود. بنابراین انرژی هر مولکول به صورت مجموع انرژی جنبشی چرخشی و انرژی جنبشی انتقالی به اضافه انرژی پتانسیل در میدان اعمال شده داده می‌شود:

$$\epsilon = \frac{p^2}{2m} + \left\{ \frac{p_\theta^2}{2I} + \frac{p_\phi^2}{2I \sin^2 \theta} \right\} - \mu E \cos \theta$$

که I ممان اینرسی مولکول است. ترمودینامیک این سیستم، با در نظر گرفتن قطبش میدان و ثابت دی الکتریک را بررسی نمایید. فرض نمایید (۱) سیستم کلاسیک است (۲) $|\mu E| \ll kT$

ب مولکول آب H_2O یک ممان دو قطبی $e.s.u$ $10^{-18} \times 1/85$ دارد. بر اساس نظریه قبلی، ثابت الکتریکی بخار را در دمای $100^\circ C$ و در فشار جو حساب کنید.

۸. یک جفت دو قطبی الکتریکی μ و μ' در نظر بگیرید که در راستاهای (θ, ϕ) و (θ', ϕ') قرار دارند، فاصله R بین مرکز دو قطبی ها معین و ثابت است. انرژی پتانسیل در این راستاها با رابطه زیر داده می شود:

$$-\frac{\mu\mu'}{R^3} \{ \gamma \cos\theta \cos\theta' - \sin\theta \sin\theta' \cos(\phi - \phi') \}$$

حال، فرض نمایید، این جفت دو قطبی در تعادل گرمایی اند، جهت گیری آن ها با یک توزیع کانونیک داده می شود. نشان دهید که نیروی متوسط بین دو قطبی ها، در دماهای بالا، با رابطه زیر داده می شود:

$$-\gamma \frac{\mu\mu'}{kT} \frac{\hat{R}}{R^3}$$

\hat{R} بردار یکه در راستای خط واصل بین مرکز دو قطبی هاست.