

Lösungen zum 5. Tutorium VU Statistische Physik I, 18.05.2018

1. Kanonische Zustandssumme

Das System aus vier magnetischen Dipolen $\sigma_1, \sigma_2, \sigma_3, \sigma_4$, welches im 4. Tutorium behandelt wurde, sei nun in Kontakt mit einem Wärmebad der Temperatur T .

- a) Bestimmen Sie die kanonische Zustandssumme Z_k .

Lösung:

$$Z_k = \sum_i \omega(E_i) e^{-\beta E_i} = e^{\beta 4B\mu} + 4e^{\beta 2B\mu} + 6 + 4e^{-\beta 2B\mu} + e^{-\beta 4B\mu} = (2 \cosh(\beta B\mu))^4$$

- b) Bestimmen Sie für alle Werte der Gesamtenergie E_i die Wahrscheinlichkeit $w(E_i)$ das System bei dieser Energie zu finden sowie die mittlere Energie $\langle E \rangle$.

Lösung:

$$\begin{aligned} p(-4B\mu) &= \frac{1}{Z_k} e^{\beta 4B\mu} & p(-2B\mu) &= \frac{4}{Z_k} e^{\beta 2B\mu} & p(0) &= \frac{6}{Z_k} \\ p(2B\mu) &= \frac{4}{Z_k} e^{-\beta 2B\mu} & p(4B\mu) &= \frac{1}{Z_k} e^{-\beta 4B\mu} \end{aligned}$$

$$\langle E \rangle = \sum_i E_i p(E_i) = -\frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z_k = -4B\mu \tanh(\beta B\mu)$$

- c) Berechnen Sie die mittlere Magnetisierung $\langle M \rangle$ im Grenzfall großer Temperaturen. Woher kennen Sie diesen Zusammenhang?

Lösung:

$$\langle M \rangle = \sum_i M_i p(E_i) = \frac{1}{\beta} \frac{\partial}{\partial B} \ln Z_k = 4\mu \tanh(\beta B\mu) \stackrel{T \rightarrow \infty}{\simeq} 4\mu^2 B \beta \propto \frac{B}{T}$$

Entspricht dem Curie Gesetz des Paramagnetismus.

2. Ideales Gas in harmonischer Falle

Ein ideales Gas in einer harmonischen Falle mit Kreisfrequenz ω sei in Kontakt mit einem Wärmebad der Temperatur T .

- a) Bestimmen Sie die kanonische Zustandssumme Z_k sowie die freie Energie F .

Lösung: Die kanonische Zustandssumme ist

$$Z_k = \frac{1}{N!} \left(\frac{1}{\beta \hbar \omega} \right)^{3N}.$$

Daraus ergibt sich die freie Energie

$$F = -3Nk_B T \ln \left(\frac{k_B T}{\hbar \omega} \right) + k_B T \ln(N!).$$

- b) Berechnen Sie die Wahrscheinlichkeit $w(E)$ die Energie E des idealen Gases im Energieintervall $[E, E + dE]$ zu finden?

Lösung: Die Wahrscheinlichkeitsdichte ist

$$w(E) = \frac{1}{Z_k} \Omega(E) e^{-\beta E} = \beta^{3N} \frac{E^{3N-1}}{\Gamma(3N)} e^{-\beta E}$$

mit

$$\Omega(E) = \frac{1}{N!} \left(\frac{1}{\hbar\omega} \right)^{3N} \frac{E^{3N-1}}{\Gamma(3N)}.$$

- c) Berechnen Sie den Erwartungswert der Energie $\langle E \rangle$ sowie die Varianz der Energie $\delta E^2 = \langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2$. Wie verhält sich die relative Abweichung $\delta E / \langle E \rangle$ im Grenzfall großer Teilchenzahlen?

Lösung: Der Erwartungswert ist gegeben durch

$$\langle E \rangle = \int_0^\infty E w(E) dE = -\frac{\partial}{\partial \beta} \ln(Z_k) = \frac{3N}{\beta}.$$

Mit

$$\langle E^2 \rangle = \int_0^\infty E^2 w(E) dE = \frac{1}{Z_k} \frac{\partial^2}{\partial \beta^2} Z_k = \frac{(3N+1)3N}{\beta^2}$$

ist die Varianz der Energie gegeben durch

$$\delta E^2 = \langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2 = \frac{3N}{\beta^2}.$$

Damit ergibt sich relative Abweichung

$$\frac{\delta E}{\langle E \rangle} = \sqrt{\frac{3N}{9N^2}} = \frac{1}{\sqrt{3N}}.$$

- d) Wie groß ist die Wahrscheinlichkeit, dass die Auslenkung eines zufällig herausgegriffenen Teilchens im Intervall $[r, r + dr]$ liegt?

Lösung: Die Wahrscheinlichkeitsverteilung berechnet sich analog zur Maxwell-Boltzmann-Verteilung

$$w(x, y, z) = \left(\frac{m\omega^2}{2\pi k_B T} \right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{m\omega^2(x^2+y^2+z^2)}{2k_B T}} \rightarrow w(r) = 4\pi r^2 \left(\frac{m\omega^2}{2\pi k_B T} \right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{m\omega^2 r^2}{2k_B T}}$$

3. Zwei Teilsysteme in Kontakt mit einem Wärmebad

Ein Behälter mit idealem Gas werde durch eine unbewegliche, wärmeleitende Trennwand in zwei Teilsysteme geteilt. Insgesamt gilt $V = V_1 + V_2$ und $N = N_1 + N_2$. Beide Teile seien in Kontakt mit einem Wärmebad der Temperatur T .

- a) Berechnen Sie die kanonische Zustandssumme des ersten und zweiten Teilsystems $Z_k^{(1)}(T, V_1, N_1)$, $Z_k^{(2)}(T, V_2, N_2)$ sowie des kombinierten Systems $Z_k(T, V, N)$. Wie lautet der Zusammenhang zwischen den drei Größen?

Lösung: Es ergibt sich mit $\lambda = \sqrt{\frac{h^2}{2\pi m k_B T}}$:

$$Z_k^{(1)}(T, V_1, N_1) = \frac{V_1^{N_1}}{N_1! \lambda^{3N_1}} \quad Z_k^{(2)}(T, V_2, N_2) = \frac{V_2^{N_2}}{N_2! \lambda^{3N_2}}.$$

Für die kanonische Zustandssumme des Systems mit Trennwand gilt

$$Z_k(T, V, N) = \frac{V_1^{N_1} V_2^{N_2}}{N_1! N_2! \lambda^{3N}}$$

damit ergibt sich der einfache Zusammenhang

$$Z_k(T, V, N) = Z_k^{(1)}(T, V_1, N_1) Z_k^{(2)}(T, V_2, N_2)$$

Bemerkung: Beachten Sie, dass für die kanonische Zustandssumme des Systems ohne Trennwand $Z_k^{\text{no wall}}$ folgender Zusammenhang gilt:

$$Z_k^{\text{no wall}}(T, V, N) = \sum_{N'=0}^N Z_k^{(1)}(T, V_1, N') Z_k^{(2)}(T, V_2, N - N')$$

- b) Berechnen Sie für Helium die Entropie des kombinierten Systems für $N_1 = N_2 = 10^{23}$ und $V_1 = V_2 = 1 \text{ m}^3$, wenn der Erwartungswert der Energie des kombinierten Systems $\langle E \rangle = 1000 \text{ J}$ beträgt. Vergleichen Sie mit dem Wert den Sie in Beispiel 2d im 4. Tutorium berechnet haben.

Lösung: Die mikrokanonische Entropie kann mit $\langle E \rangle = \frac{3N}{2} k_B T$ geschrieben werden als

$$\begin{aligned} S_{\text{MK}} &= k_B \ln \left(\frac{V_1^{N_1} V_2^{N_2}}{N_1! N_2!} \left(\frac{\langle E \rangle}{\lambda^2 k_B T} \right)^{\frac{3N}{2}} \frac{1}{\Gamma(\frac{3N}{2} + 1)} \right) \\ &= k_B \ln \left(\frac{V_1^{N_1} V_2^{N_2}}{N_1! N_2! \lambda^{3N}} \frac{(3N/2)^{3N/2}}{\Gamma(\frac{3N}{2} + 1)} \right) \\ &\simeq k_B \ln \left(\frac{V_1^{N_1} V_2^{N_2}}{N_1! N_2! \lambda^{3N}} e^{3N/2} \right) \\ &= k_B \ln \left(\frac{V_1^{N_1} V_2^{N_2}}{N_1! N_2! \lambda^{3N}} \right) - \frac{3N}{2} k_B. \end{aligned}$$

Für die kanonische Entropie erhalten wir

$$S_k = \frac{F}{T} - \frac{\langle E \rangle}{T} = k_B \ln \left(\frac{V_1^{N_1} V_2^{N_2}}{N_1! N_2! \lambda^{3N}} \right) - \frac{3N}{2} k_B.$$

Wir müssen also keine neue Berechnung machen. Die Entropie hat den gleichen Wert wie in Beispiel 2c im 4. Tutorium $S = 56 \text{ J/K}$.

- c) Nun werde die Trennwand entfernt. Berechnen Sie für das neue System die Wahrscheinlichkeit N'_1 Teilchen im Volumen V_1 zu finden.

Lösung: Die kanonische Zustandssumme des Systems ohne Wand ist gegeben durch

$$Z_k^{\text{no wall}} = \frac{V^N}{N! \lambda^{3N}}.$$

Die Wahrscheinlichkeit N'_1 Teilchen im Volumen V_1 und $N - N'_1$ Teilchen im Volumen V_2 zu finden ist:

$$w(N'_1) = \frac{Z_k^{(1)}(T, V_1, N'_1) Z_k^{(2)}(T, V_2, N - N'_1)}{Z_k^{\text{no wall}}} = \frac{N!}{N'_1! N_2!} \frac{V_1^{N'_1} V_2^{N_2}}{V^N}.$$

Zu kreuzen (online im **TUWEL**-Kurs zur LVA): 1/2ab/2cd/3ab/3c