

Statistische Physik I (SS 2020): Tutorium 7

19. Zwei-Moden-Verschrankung

Gegeben sei ein System aus zwei harmonischen Oszillatoren mit Frequenzen ω_A und ω_B und mit jeweiligen Basiszuständen $|n\rangle_A$ und $|n\rangle_B$. Der Dichteoperator des Gesamtsystems sei

$$\hat{\rho} = |\Psi\rangle\langle\Psi|, \quad |\Psi\rangle = \sqrt{1-\lambda} \sum_{n=0}^{\infty} \lambda^{\frac{n}{2}} |n\rangle_A \otimes |n\rangle_B, \quad 0 < \lambda < 1. \quad (1)$$

- (a) Berechnen Sie den reduzierten Dichteoperator $\hat{\rho}_A$ des Subsystems A. Vergleichen Sie $\hat{\rho}_A$ mit dem kanonischen Dichteoperator eines einzelnen harmonischen Oszillators aus der Vorlesung. Welche "Temperatur" kann $\hat{\rho}_A$ zugeordnet werden?
- (b) Sind $\hat{\rho}$ und $\hat{\rho}_A$ rein oder gemischt? Berechnen Sie die Entropie von $\hat{\rho}$ und von $\hat{\rho}_A$.

20. Variationsrechnung: quartisches Potential

Gegeben Sei ein 1D *klassisches* Gas mit $N \gg 1$ Teilchen in einem quartischen Potential. Die Hamiltonfunktion ist durch

$$H(\underline{q}, \underline{p}) = \sum_{i=1}^N \left(\frac{p_i^2}{2m} + \Lambda q_i^4 \right) \quad (2)$$

gegeben. Für dieses Problem soll die freie Energie F durch Variationsrechnung approximativ bestimmt werden. Betrachten Sie dazu das einfachere Testsystem mit Hamiltonfunktion

$$H^*(\underline{q}, \underline{p}) = \sum_{i=1}^N \left(\frac{p_i^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega_*^2 q_i^2 \right), \quad (3)$$

und einer variablen Fallenfrequenz ω_* .

- (a) Berechnen Sie zuerst die kanonische Zustandssumme Z_K^* und die freie Energie F^* für das einfache harmonische System $H^*(\underline{q}, \underline{p})$.
- (b) Bestimmen Sie aus der Ungleichung (siehe Vorlesung)

$$F < F^* + \langle H - H^* \rangle_{\rho^*} \quad (4)$$

einen approximativen Ausdruck für die freie Energie F , indem Sie die rechte Seite als Funktion von ω_* minimieren, d.h. $F \approx F_{\text{ap}} = \min\{F^* + \langle H - H^* \rangle_{\rho^*} | \omega_* > 0\}$.

- (c) Berechnen Sie nun auch die exakte kanonische Zustandssumme Z_K und die freie Energie F für das Gas im quartischen Potential [Gleichung (2)] und vergleichen Sie das Ergebnis für F mit dem Resultat der Variationsrechnung.

Hinweis:

$$\frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma^2}} \int_{-\infty}^{\infty} dx x^4 e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}} = 3\sigma^4, \quad \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-x^4} = \frac{1}{2}\Gamma\left(\frac{1}{4}\right) \approx 1.81.$$

21. Fermi-Gas in verschiedenen Dimensionen

Betrachten Sie ein nicht-wechselwirkendes und nicht-relativistisches Fermi Gas in einer d -dimensionalen Box mit Volumen $V = L^d$ und Hamiltonoperator

$$\hat{H} = \sum_{i=1}^N \sum_{\alpha=1}^d \frac{\hat{p}_{\alpha,i}^2}{2m}.$$

- (a) Berechnen Sie explizit die Zustandsdichte $D(E)$ des Gases als Funktion der Dimension d und vergleichen Sie das Resultat mit dem in der Vorlesung hergeleiteten Ausdruck für $d = 3$. Skizzieren den Verlauf von $D(E)$ für kleine Energien für $d = 1, 2, 3, 4$. Gibt es qualitative Unterschiede?
- (b) Bestimmen Sie die Fermi-Energie E_F des Systems als Funktion von N und d und berechnen Sie danach die innere Energie des nicht-relativistischen Fermi Systems in d Dimensionen bei $T = 0$.
- (c) Betrachten Sie nun den Fall eines ultrarelativistischen Fermi-Gases in d Dimensionen mit Hamiltonoperator

$$\hat{H} = \sum_{i=1}^N c \sqrt{\sum_{\alpha=1}^d \hat{p}_{\alpha,i}^2}.$$

Berechnen Sie auch für dieses System die Zustandsdichte $D(E)$ und die Fermi-Energie E_F als Funktion von N und d . Berechnen Sie auch die innere Energie des ultrarelativistischen Fermi-Gases in d Dimensionen bei $T = 0$.

Kreuze für: 19a)+b); 20a)+b); 20c); 21a); 21b); 21c)