

**Aufgabe 1** Bose-Einstein-Verteilung für das freie bosonische Gas  
Das großkanonische Potential des freien Bosegases (mit Spin  $S = 0$ ) ist gegeben durch

$$\mathcal{J} = k_B T \sum_{\mathbf{k}} \log(1 - e^{-\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)}) \quad (1)$$

Die Bose-Einstein-Verteilung ist gegeben durch

$$N_B(E_{\mathbf{k}}) = \frac{1}{e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} - 1} \quad (2)$$

a) Zeigen Sie, dass die Entropie gegeben ist durch

3 P.

$$S = -\frac{\partial \mathcal{J}}{\partial T} = -k_B \sum_{\mathbf{k}} N_B(E_{\mathbf{k}}) \cdot \log[N_B(E_{\mathbf{k}})] - [1 + N_B(E_{\mathbf{k}})] \cdot \log[1 + N_B(E_{\mathbf{k}})] \quad (3)$$

$$S = -\frac{\partial \mathcal{J}}{\partial T} = k_B \sum_{\mathbf{k}} \ln(1 - e^{-\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)})$$

$$+ k_B T \sum_{\mathbf{k}} \frac{1}{1 - e^{-\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)}} e^{-\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} (E_{\mathbf{k}} - \mu) \frac{\partial \beta}{\partial T}$$

$$\frac{\partial \beta}{\partial T} = -\frac{1}{T^2}$$

$$S = k_B \sum_{\mathbf{k}} \ln(1 - e^{-\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)}) - \frac{1}{T} \sum_{\mathbf{k}} \frac{E_{\mathbf{k}} - \mu}{1 - e^{-\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)}}$$

$$= -k_B \sum_{\mathbf{k}} \ln \frac{1}{1 - e^{-\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)}} + \frac{1}{T} \sum_{\mathbf{k}} \frac{E_{\mathbf{k}} - \mu}{e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} - 1}$$

$$= -k_B \sum_{\mathbf{k}} \ln \frac{e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)}}{e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} - 1} + \frac{1}{T} \sum_{\mathbf{k}} \frac{E_{\mathbf{k}} - \mu}{e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} - 1}$$

$$= -k_B \sum_{\mathbf{k}} \left[ \ln \left( \frac{1}{e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} - 1} \right) + \beta(E_{\mathbf{k}} - \mu) \right] + \frac{1}{T} \sum_{\mathbf{k}} \frac{E_{\mathbf{k}} - \mu}{e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} - 1}$$

$$= -k_B \sum_{\mathbf{k}} \left[ \ln N_B(E_{\mathbf{k}}) + \beta(E_{\mathbf{k}} - \mu) \right] + \frac{1}{T} \sum_{\mathbf{k}} (E_{\mathbf{k}} - \mu) N_B(E_{\mathbf{k}})$$

$$N_B(E_{\mathbf{k}}) = \frac{1}{e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} - 1}$$

$$e^{\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu)} = 1 + \frac{1}{N_B(E_{\mathbf{k}})} = \frac{N_B(E_{\mathbf{k}}) + 1}{N_B(E_{\mathbf{k}})}$$

$$\beta(E_{\mathbf{k}} - \mu) = \ln(N_B(E_{\mathbf{k}}) + 1) - \ln N_B(E_{\mathbf{k}})$$

$$= -k_B \sum_{\mathbf{k}} \left[ \ln N_B(E_{\mathbf{k}}) + \ln(N_B(E_{\mathbf{k}}) + 1) - \ln N_B(E_{\mathbf{k}}) \right]$$

$$+ \frac{1}{T} \sum_{\mathbf{k}} k_B T \left[ \ln(N_B(E_{\mathbf{k}}) + 1) - \ln N_B(E_{\mathbf{k}}) \right] N_B(E_{\mathbf{k}})$$

$$= -k_B \sum N_B(E_{\vec{k}}) \ln N_B(E_{\vec{k}}) - k_B \sum_{\vec{k}} (1 + N_B(E_{\vec{k}})) \ln (1 + N_B(E_{\vec{k}}))$$

b) Leiten Sie aus dem großkanonischen Potential (1) her, dass die Gesamtteilchenzahl  $N$  und die innere Energie  $U$  gegeben sind durch

$$N = \sum_{\vec{k}} N_B(E_{\vec{k}}), \quad U = \sum_{\vec{k}} E_{\vec{k}} \cdot N_B(E_{\vec{k}}). \quad (4)$$

$$\begin{aligned} N &= - \frac{\partial \mathcal{J}}{\partial \mu} \\ &= - \left[ \cancel{k_B} T \sum_{\vec{k}} \frac{1}{1 - e^{-\beta(E_{\vec{k}} - \mu)}} \left( -e^{-\beta(E_{\vec{k}} - \mu)} \right) \beta \right] \\ &= \sum_{\vec{k}} \frac{1}{e^{\beta(E_{\vec{k}} - \mu)} - 1} = \sum_{\vec{k}} N_B(E_{\vec{k}}) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} U - \mu N &= \beta \frac{\partial \mathcal{J}}{\partial \beta} \\ &= \beta \frac{\partial}{\partial \beta} \left[ \frac{1}{\beta} \sum_{\vec{k}} \ln(1 - e^{-\beta(E_{\vec{k}} - \mu)}) \right] \\ &= \beta \left[ -\frac{1}{\cancel{\beta}^2} \sum_{\vec{k}} \ln(1 - e^{-\beta(E_{\vec{k}} - \mu)}) \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{\cancel{\beta}} \sum_{\vec{k}} \frac{1}{1 - e^{-\beta(E_{\vec{k}} - \mu)}} \left( -e^{-\beta(E_{\vec{k}} - \mu)} \right) [- (E_{\vec{k}} - \mu)] \right] \\ &= -\frac{1}{\beta} \sum_{\vec{k}} \ln(1 - e^{-\beta(E_{\vec{k}} - \mu)}) + \sum_{\vec{k}} \frac{1}{e^{\beta(E_{\vec{k}} - \mu)} - 1} (E_{\vec{k}} - \mu) \\ &= \frac{1}{\beta} \sum_{\vec{k}} \ln \frac{1}{1 - e^{-\beta(E_{\vec{k}} - \mu)}} + \sum_{\vec{k}} (E_{\vec{k}} - \mu) N_B(E_{\vec{k}}) \\ &= \frac{1}{\beta} \sum_{\vec{k}} \ln \frac{e^{\beta(E_{\vec{k}} - \mu)}}{e^{\beta(E_{\vec{k}} - \mu)} - 1} + \sum_{\vec{k}} (E_{\vec{k}} - \mu) N_B(E_{\vec{k}}) \end{aligned}$$

$$= \frac{1}{\beta} \sum_{\vec{k}} \left[ \ln N_{\beta}(\vec{E}_{\vec{k}}) + \beta (\vec{E}_{\vec{k}} - \mu) \right] + \sum_{\vec{k}} (\vec{E}_{\vec{k}} - \mu) N_{\beta}(\vec{E}_{\vec{k}})$$

$$u = \sum_{\vec{k}} \left[ \cancel{\mu N_{\beta}(\vec{E}_{\vec{k}})} + \frac{1}{\beta} \ln N_{\beta}(\vec{E}_{\vec{k}}) + (\vec{E}_{\vec{k}} - \mu) + (\vec{E}_{\vec{k}} - \mu) \cancel{N_{\beta}(\vec{E}_{\vec{k}})} \right]$$

$$= \sum_{\vec{k}} \vec{E}_{\vec{k}} N_{\beta}(\vec{E}_{\vec{k}}) + \sum_{\vec{k}} \left[ \frac{1}{\beta} \ln N_{\beta}(\vec{E}_{\vec{k}}) + (\vec{E}_{\vec{k}} - \mu) \right]$$

↑ ???

**Aufgabe 2** Bose-Gas in einer 2D harmonischen Falle

8 P.

Ein Gas aus Bosonen mit Spin  $S = 0$  sei in einem zweidimensionalen harmonischen Fallenpotential mit der Fallenfrequenz  $\omega$  eingeschlossen. Die Zustandsdichte des Gases hat hierfür die Form  $D(E) = E/(\hbar\omega)^2$ .

- a) Leiten Sie für diesen Fall einen Ausdruck für die Teilchenzahl  $N$  und für die innere Energie  $U$  her. Drücken Sie anschließend das Resultat mithilfe der Bosefunktionen (Bose-Integrale)  $g_\alpha(z)$  aus.

Definition:  $g_\alpha(z) = \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \int_0^\infty \frac{z^{\tau-1}}{e^\tau/2 - 1} d\tau$

$$\begin{aligned}
 N &= \sum_{\text{zustände}} \frac{1}{e^{\beta(E-\mu)} - 1} \\
 &\rightarrow V \int_0^\infty \frac{D(E)}{e^{\beta(E-\mu)} - 1} dE + \ln(1-z) \\
 &= \frac{V}{(\hbar\omega)^2} \int_0^\infty \frac{E}{e^{\beta(E-\mu)} - 1} dE + \ln(1-z) \\
 &= \frac{V}{(\hbar\omega)^2 \beta} \int_0^\infty \frac{\frac{1}{\beta}(\beta E)}{e^{\beta E} e^{-\beta\mu} - 1} d(\beta E) + \ln(1-z) \\
 &= \frac{V}{(\hbar\omega)^2 \beta^2} \Gamma(2) g_2(e^{-\beta\mu}) + \ln(1-z) \\
 &= \frac{V}{(\hbar\omega)^2 \beta^2} g_2(e^{-\beta\mu}) + \ln(1-z)
 \end{aligned}$$

$U = \sum_E \frac{E}{e^{\beta(E-\mu)} - 1}$  (kein Grundzustandsbeitrag)

$$\begin{aligned}
 &\rightarrow V \int_0^\infty \frac{E D(E)}{e^{\beta(E-\mu)} - 1} dE \\
 &= \frac{V}{(\hbar\omega)^2} \int_0^\infty \frac{E^2}{e^{\beta E} e^{-\beta\mu} - 1} dE \\
 &= \frac{V}{(\hbar\omega)^2 \beta^3} \int_0^\infty \frac{(\beta E)^2}{e^{\beta E} e^{-\beta\mu} - 1} d(\beta E) \\
 &= \frac{V}{(\hbar\omega)^2 \beta^3} \Gamma(3) g_3(e^{-\beta\mu}) \\
 &= \frac{2V}{(\hbar\omega)^2 \beta^3} g_3(e^{-\beta\mu})
 \end{aligned}$$

b) Zeigen Sie, dass für dieses System im thermodynamischen Limes die Relation  $J = -\frac{1}{2}U$  zwischen der inneren Energie  $U$  und dem großkanonischen Potential  $J$  gilt. 1 P.

$$\begin{aligned}
 J &= k_B T \sum_E \ln(1 - e^{-\beta(E-\mu)}) \\
 &\rightarrow \frac{V}{\beta} \int_0^\infty D(E) \ln(1 - e^{-\beta(E-\mu)}) dE \\
 &= \frac{V}{\beta(\hbar\omega)^2} \int_0^\infty E \ln(1 - e^{-\beta(E-\mu)}) dE \\
 &= \frac{V}{\beta(\hbar\omega)^2} \left[ \left[ \frac{E^2}{2} \ln(1 - e^{-\beta(E-\mu)}) \right]_0^\infty \right. \\
 &\quad \left. - \int_0^\infty \frac{E^2}{2} \frac{1}{1 - e^{-\beta(E-\mu)}} (-e^{-\beta(E-\mu)}) (-\beta) dE \right] \\
 &= -\frac{V}{2(\hbar\omega)^2} \int_0^\infty E^2 \frac{1}{e^{\beta(E-\mu)} - 1} dE \\
 &= -\frac{V}{2(\hbar\omega)^2} \int_0^\infty \frac{1}{\beta^3} \frac{(\beta E)^2}{e^{\beta E} e^{-\beta\mu} - 1} d(\beta E) \\
 &= -\frac{V}{2(\hbar\omega)^2 \beta^3} \Gamma(3) g_3(e^{-\beta\mu}) \\
 &= -\frac{V}{(\hbar\omega)^2 \beta^3} g_3(e^{-\beta\mu}) = -\frac{1}{2} U
 \end{aligned}$$