

## Übungen zur Statistischen Thermodynamik

### Aufgabe 4 (Entropie)

Gegeben seien  $N$  unabhängige harmonische Oszillatoren, deren quantenmechanischer Zustand durch die Besetzungszahlen  $n_1, \dots, n_N$  gekennzeichnet wird. Die Gesamtenergie beträgt somit

$$E = \frac{N}{2} \hbar \omega + M \hbar \omega$$

mit  $M \equiv n_1 + \dots + n_N$ . Zeigen Sie, daß die Zahl der Zustände mit dieser Energie durch

$$\Gamma(N, M) = \frac{(N + M - 1)!}{M!(N - 1)!}$$

gegeben ist, wobei angenommen wurde, daß die Oszillatoren unterscheidbar sind. Betrachten Sie nun den Grenzfall  $M \gg 1$ ,  $N \gg 1$  und berechnen Sie

$$\frac{1}{T} = \frac{d}{dE} \ln \Gamma(N, M)$$

als Funktion der Energie  $E$  und der Grundzustandsenergie  $E_0 = N \hbar \omega / 2$ .

### Aufgabe 5 (Phasenraumvolumen)

Betrachten Sie  $N$  (unterscheidbare) Punktteilchen der Masse  $m$ , die im Volumen  $V$  eingeschlossen sind und nicht miteinander wechselwirken. Zeigen Sie, daß die Zahl der Zustände, deren Energie kleiner als  $E$  ist, durch

$$\frac{V^N}{(2\pi\hbar)^{3N} N!} \cdot \frac{(2\pi m E)^{3N/2}}{\Gamma(\frac{3N}{2} + 1)}$$

gegeben ist.

### Aufgabe 6 (Liouville-Gleichung)

Betrachten Sie ein System von klassischen Teilchen mit insgesamt  $f$  Freiheitsgraden. Zum Zeitpunkt  $t = 0$  seien die Teilchen gemäß der Dichte  $\rho_0(\vec{q}, \vec{p})$  im Phasenraum verteilt, wobei  $\vec{q}, \vec{p}$  die  $f$ -dimensionalen (generalisierten) Koordinaten des Systems sind. Zu einem späteren Zeitpunkt  $t > 0$  hat sich die Phasenraumverteilung zu

$$\rho(\vec{q}, \vec{p}, t) = \int d^f q_0 \int d^f p_0 \rho_0(\vec{q}_0, \vec{p}_0) \delta(\vec{q} - \vec{Q}(\vec{p}_0, \vec{q}_0, t)) \delta(\vec{p} - \vec{P}(\vec{p}_0, \vec{q}_0, t))$$

entwickelt, wobei  $\vec{Q}(\vec{q}_0, \vec{p}_0, t)$  und  $\vec{P}(\vec{q}_0, \vec{p}_0, t)$  die Lösungen der Hamilton'schen Gleichungen  $\frac{\partial H}{\partial p_i} = \dot{q}_i$  und  $\frac{\partial H}{\partial q_i} = -\dot{p}_i$  zu den Anfangsbedingungen  $\vec{q}(0) = \vec{q}_0$  und  $\vec{p}(0) = \vec{p}_0$  sind.

Leiten sie aus obigem Ausdruck die Liouville-Gleichung für die Phasenraumdichte  $\rho(\vec{q}, \vec{p}, t)$  ab,

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = \sum_{i=1}^f \left( \frac{\partial H}{\partial q_i} \frac{\partial \rho}{\partial p_i} - \frac{\partial H}{\partial p_i} \frac{\partial \rho}{\partial q_i} \right) = \{\rho, H\}.$$

## Aufgabe 7 (Scharmittel)

Gegeben sein ein eindimensionaler harmonischer Oszillator mit der Hamiltonfunktion

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2}x^2.$$

- a. Geben Sie die Trajektorie im Phasenraum als Funktion der Energie  $E$  an. Berechnen Sie den Zeitmittelwert

$$\overline{x^2} = \frac{1}{T} \int_t^{t+T} d\tau x(\tau)^2,$$

wobei  $T$  die Periodendauer des Oszillators und  $x(t)$  seine Bahnkurve ist. Was ergibt sich im Grenzfall  $T \rightarrow \infty$ ?

- b. Betrachten Sie nun eine sehr große Zahl identischer Oszillatoren, die im Phasenraum gemäß der Dichte

$$\rho(x, p) = N^{-1} \delta(H(x, p) - E), \quad \int \frac{dx dp}{2\pi\hbar} \rho(x, p) = 1$$

auf der Energieschale verteilt sind. Bestimmen Sie die Normierungskonstante  $N$  als Vielfaches von  $\hbar\omega$  und berechnen Sie den Scharmittelwert

$$\langle x^2 \rangle = \int \frac{dx dp}{2\pi\hbar} x^2 \rho(x, p).$$

Gilt Scharmittel gleich Zeitmittel?