

Ihre Lösung ist bis zum 04.11.2015 um 12 Uhr in das Postfach von Prof. Dr. Heiko Rieger im Erdgeschoss von Gebäude E2 6 einzuwerfen.

**1. [6 Punkte] Zentraler Grenzwertsatz**

Wir betrachten eine Zufallsvariable  $X$  mit der Wahrscheinlichkeitsdichte  $\omega(x)$  und dem endlichen Mittelwert  $\bar{X} = \int dx x \omega(x)$  sowie dem Schwankungsquadrat  $\sigma_X^2 \equiv \overline{X^2} - \bar{X}^2$ . Wir erzeugen  $N$  unabhängige Realisierungen von  $X$ . Der Mittelwert

$$Y = \frac{X_1 + X_2 + \dots + X_N}{N}$$

ist dann auch eine Zufallsvariable, die der Wahrscheinlichkeitsdichte

$$\Omega(y) = \int dx_1 dx_2 \dots dx_N \omega(x_1) \dots \omega(x_N) \delta\left(y - \frac{x_1 + x_2 + \dots + x_N}{N}\right)$$

genügt.

- 2 (a) Beweisen Sie, dass

$$\Omega(y) = \frac{1}{2\pi} \int dk e^{-iky} [\tilde{\omega}(k/N)]^N$$

ist, wobei  $\tilde{\omega}$  die Fouriertransformierte der Dichte  $\omega(x)$  ist.

- 2 (b) Beweisen Sie, dass  $\Omega(y)$  im Fall  $N \gg 1$  durch eine Gaußverteilung proportional zu  $e^{-N(y-\bar{X})^2/(2\sigma_X^2)}$  approximiert wird.

**Hinweis:** Entwickeln Sie  $\tilde{\omega}(k/N)$  nach Ordnungen von  $k/N$  und drücken Sie die Koeffizienten als Funktionen von  $\bar{X}$  und  $\bar{X}^2$  aus.

- 1 (c) Beweisen Sie, dass im Fall  $N \gg 1$  gilt:

$$\sigma_Y \equiv \sqrt{\overline{Y^2} - \bar{Y}^2} \sim \frac{1}{\sqrt{N}} \quad .$$

- 1 (d) Betrachten Sie die folgenden zwei Wahrscheinlichkeitsdichten:

(1)  $\omega(x) = \sqrt{5/12}$  für  $|x| \leq \sqrt{3/5}$  und  $\omega(x) = 0$  für  $|x| > \sqrt{3/5}$  ,

(2)  $\omega(x) = 3/4(1-x^2)$  für  $|x| \leq 1$  und  $\omega(x) = 0$  für  $|x| > 1$  .

Zeigen Sie, dass die beiden Dichten im Limes  $N \rightarrow \infty$  zur gleichen Dichte  $\Omega(y)$  führen.

**2. [3 Punkte] Entropie des idealen Gases in  $d$  Dimensionen**

Betrachten Sie ein ideales Gas von  $N$  Teilchen ( $N$  gerade), das sich in einem  $d$  dimensionalen Kubus der Kantenlänge  $L$  befindet. Zeigen Sie zunächst, dass sich das Phasenraumvolumen zu

$$\Phi(E) \approx \left(\frac{L^d}{N}\right)^N \cdot \left(\frac{4\pi m E}{h^2 d N}\right)^{\frac{dN}{2}} \cdot e^{N(1+\frac{d}{2})}$$

ergibt. Berechnen Sie nun die Entropie des  $d$  dimensionalen idealen Gases.

### 3. [6 Punkte] Entropiebetrachtungen

- 1 (a) Beweisen Sie

$$-\sum_{i=1}^n p_i \ln(p_i) \leq -\sum_{i=1}^n p_i \ln(q_i) ,$$

wobei  $p = (p_1, \dots, p_n)$  und  $q = (q_1, \dots, q_n)$  diskrete Wahrscheinlichkeitsverteilungen sind.

**Hinweis:**  $\ln(x) \leq x - 1 \quad \forall x > 0$ .

- 1 (b) Zeigen Sie für den Fall des idealen Gases, dass die Boltzmann-Entropie additiv ist.
- 1 (c) Zeigen Sie im Fall diskreter Zustände, dass die Gibbs-Entropie subadditiv ist, d. h. zeigen Sie  $S_G(X+Y) \leq S_G(X) + S_G(Y)$ .
- 1 (d) Zeigen Sie im kontinuierlichen Fall, dass Additivität der Gibbs-Entropie genau dann gegeben ist, wenn die beiden Systeme unkorreliert sind.
- 2 (e) Zeigen Sie für ein System mit diskreten Zuständen, dass die Maximierung der Gibbs-Entropie des Systems unter der Nebenbedingung konstanter Gesamtenergie  $E$  und unter Beachtung der Normierungsbedingung zu einer Boltzmann-Verteilung der Zustände führt.

### 4. [5 Punkte] 2-Zustands-System

Betrachten Sie  $N$  unterscheidbare Teilchen ( $N$  gerade), die sich im Grundzustand mit Energie  $\varepsilon_0$  oder im angeregten Zustand mit Energie  $\varepsilon_1$  befinden können, also  $E_i \in \{\varepsilon_0, \varepsilon_1\}$ . Die Gesamtenergie des Systems kann also nur diskrete Werte annehmen; sie beträgt  $E = \sum_{i=1}^N E_i$ . Ohne Beschränkung der Allgemeinheit sei  $\varepsilon_0 = 0$  (andernfalls ergibt sich eine Verschiebung der Energieskala) und  $\varepsilon_1 = \varepsilon$ .

- 1 (a) Wie viele Mikrozustände existieren zu einer bestimmten Energie  $E$  und wie viele Mikrozustände kann das System insgesamt annehmen?
- 2 (b) Zeigen Sie, dass der relative Anteil  $p(E) (= \Omega(E) / \Omega_{total})$  von Mikrozuständen mit Energie  $E$  im thermodynamischen Limes gegen eine Gaußverteilung mit Mittelwert  $\frac{N}{2}$  und Breite  $\sigma = \frac{\sqrt{N}}{2}$  konvergiert.

**Hinweis:** Zeigen Sie zunächst, dass  $p(E) = \frac{1}{2^N} \binom{N}{n}$  ist mit  $E = n \cdot \varepsilon$ . Werten Sie anschließend die

Binomialverteilung  $\binom{N}{n} q^n (1-q)^{N-n}$  mithilfe der Stirling-Formel für  $N \rightarrow \infty$  aus.

Welcher Wert ist hierbei für  $q$  zu wählen?

- 1 (c) i. Berechnen Sie die Boltzmann-Entropie  $S_B(E)$ . Welchen Wert hat sie, wenn sich die Hälfte der Teilchen im angeregten Zustand befindet?
- ii. Welchen Wert hat  $E$ , wenn sich die Hälfte der Teilchen im angeregten Zustand befindet, und wie sehen für endliches  $N$  in diesem Fall die Fluktuationen von  $E$  um  $\langle E \rangle$  aus?
- Hinweis:** Nutzen Sie die Ergebnisse aus Aufgabenteil (b).

- 1 (d) Betrachten Sie ein Subsystem mit  $1 \ll N_1 \ll N$  Teilchen, welches Energie mit den restlichen  $N_2 = N - N_1$  Teilchen austauschen kann. Im Gesamtsystem mit der konstanten Energie  $E = E_1 + E_2$  befindet sich die Hälfte der Teilchen im angeregten Zustand.
- i. Berechnen Sie die Wahrscheinlichkeit dafür, im Subsystem 1 die Energie  $E_1$  zu finden (d. h. die Wahrscheinlichkeit dafür, dass  $n_1 = \frac{E_1}{\varepsilon}$  Teilchen des Subsystems angeregt sind).
- ii. Berechnen Sie die Temperatur  $T_1$  des Subsystems.

**Hinweis:** Die Temperatur kann hierbei aufgrund des beschränkten Energiespektrums negativ werden.