

Übungen zur Nichtgleichgewichtsthermodynamik – Blatt 5

Aufgabe: Entropie und H -Theorem

Betrachten Sie ein ideales Quantengas in einem großen aber endlichen Würfel mit der Kantenlänge l .

- Lösen Sie das Eigenwertproblem für den Impulsoperator¹ $\vec{p} = -i\vec{\nabla}$ für ein Teilchen. Nehmen Sie dazu periodische Randbedingungen für die Wellenfunktionen $\psi(\vec{x} + l\vec{e}_j) = \psi(\vec{x})$ für $j \in \{1, 2, 3\}$ (\vec{e}_j : kartesische Basis) an.
- Wieviele Einteilchenzustände G_j kommen auf ein Phasenraumvolumen $l^3 \Delta^3 \vec{p}$ in der Umgebung eines Impulswertes \vec{p}_j ?
- Berechnen Sie nun das statistische Gewicht Γ_j für den Vielteilchenzustand von ununterscheidbaren Bosonen bzw. Fermionen, der durch die Besetzungszahlen N_j charakterisiert ist.

Hinweis: Die Lösungen sind

$$\Gamma_j = \binom{G_j}{N_j} \quad \text{für Fermionen,} \quad (1)$$

$$\Gamma_j = \binom{G_j + N_j - 1}{N_j} \quad \text{für Bosonen.} \quad (2)$$

Im folgenden gehen wir davon aus, daß die Phasenraumzellen „mikroskopisch“ groß sind, d.h. die G_j große Zahlen sind (ebenso die N_j), so daß bei den weiteren Rechnungen für die Fakultäten die Sterling-Formel

$$\ln N! \underset{N \rightarrow \infty}{\cong} N(\ln N - 1) \quad (3)$$

verwendet werden kann.

- Die Entropie des Systems ist dann durch

$$S = \sum_j \ln \Gamma_j \quad (4)$$

gegeben. Berechnen Sie die Entropie für Fermionen und Bosonen. Drücken Sie die entsprechenden Formeln durch die Phasenraumdichte

$$f(\vec{x}, \vec{p}) = \frac{N_j}{G_j} \quad (5)$$

aus, indem Sie zum Limes sehr großer l übergehen, so daß die Summen über die Impulse durch entsprechende Integrale ersetzt werden können.

- Leiten Sie daraus die Gleichgewichtsverteilungen für Bosonen und Fermionen aus dem Prinzip der maximalen Entropie her.

¹Wir rechnen in „natürlichen Einheiten“ mit $\hbar = k_B = 1$.

- (f) Betrachten Sie nun die Boltzmann-Uehling-Uhlenbeck-Gleichung, die wir in der Vorlesung hergeleitet haben (oberes Vorzeichen für Bosonen, unteres für Fermionen):

$$\begin{aligned} \partial_t f(t, \vec{p}) = & \int \frac{d^3 \vec{p}'}{(2\pi)^3} \int \frac{d^3 \vec{q}}{(2\pi)^3} \left| \frac{\tilde{V}(\vec{q})}{2} \right|^2 2\pi \delta \left[\frac{1}{2m} [(\vec{p} + \vec{q})^2 + (\vec{p}' - \vec{q})^2 - \vec{p}^2 - \vec{p}'^2] \right] \\ & \times \left[f(t, \vec{p} + \vec{q}) f(t, \vec{p}' - \vec{q}) [1 \pm f(t, \vec{p})] [1 \pm f(t, \vec{p}')] \right. \\ & \left. - f(t, \vec{p}) f(t, \vec{p}') [1 \pm f(t, \vec{p} + \vec{q})] [1 \pm f(t, \vec{p}' - \vec{q})] \right], \end{aligned} \quad (6)$$

wobei

$$\hat{v}(\vec{q}) = \int_{\mathbb{R}^3} d^3 \vec{x} v(\vec{x}) \exp(-i\vec{q} \cdot \vec{x}) \quad (7)$$

die Fourier-Transformierte des Zweiteilchenwechselwirkungspotentials und $\vec{q} = \vec{k}_3 - \vec{k}_1$ den Impulsübertrag beim Zweiteilchenstoß bezeichnen.

Leiten Sie daraus aus den Ausdrücken für die jeweilige Gesamtentropie das Boltzmannsche H -Theorem her, d.h.

$$\dot{S}(t) \geq 0. \quad (8)$$

Hinweis: Die analoge Rechnung für klassische Teilchen finden Sie in Landau und Lifschitz, Theoretische Physik, Bd. X (Kinetik) oder in meinem Skript zur Transporttheorie:

<http://fias.uni-frankfurt.de/~hees/publ/kolkata.pdf>

- (g) Zeigen Sie, daß für die oben gefundenen Gleichgewichtsverteilungen tatsächlich $\partial_t f = 0$ und $\dot{S} = 0$ gilt.