

**Aufgabe 23: Fermionengas bei  $T = 0\text{ K}$**

**[7 Punkte]**

Ein Gas von wechselwirkungsfreien Elektronen (Spin  $S = 1/2$ ) lässt sich infolge des Pauli-Prinzips bei der Temperatur  $T = 0\text{ K}$  nicht beliebig komprimieren. Berechnen Sie für dieses Gas den Nullpunktsdruck und die isotherme Kompressibilität bei  $T = 0\text{ K}$ . Gehen Sie dabei folgendermaßen vor:

- Bestimmen Sie zunächst allgemein für ein System von wechselwirkungsfreien Fermionen mit den Einteilchenenergien  $\varepsilon_j$  den Grenzwert  $T \rightarrow 0$  des großkanonischen Potentials  $\phi$  und der mittleren Teilchenzahl  $\bar{n}_j$ . Der Grenzwert  $\mu(T = 0\text{ K})$  wird als Fermienergie  $\varepsilon_F$  bezeichnet.
- Betrachten Sie jetzt ein dreidimensionales Elektronengas mit den Einteilchenenergien  $\varepsilon_{\vec{k}} = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$ . Bestimmen Sie für  $T = 0\text{ K}$  den größten Wellenvektor  $k_F$  eines besetzten Einteilchenzustandes und die zugehörige Einteilchenenergie  $\varepsilon_F$ .
- Berechnen Sie  $\phi(T = 0\text{ K})$  für das Elektronengas und bestimmen Sie damit den Nullpunktsdruck und die isotherme Kompressibilität  $\kappa = -\frac{1}{V} \left. \frac{\partial V}{\partial p} \right|_T$  als Funktion der Dichte  $\frac{N}{V}$ .

**Aufgabe 24: 2-dimensionales Fermionengas**

**[5 Punkte]**

Gegeben sei ein ideales 2-dimensionales Fermionengas (mittlere Teilchenzahl  $N$ , „Volumen“  $\hat{=}$  Fläche (Area)  $= A$ , Spin  $S = 1/2$ ) mit den Einteilchenenergien

$$\varepsilon_{\vec{k}} = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \quad \text{und} \quad \vec{k} = (k_x, k_y).$$

Die zugehörige großkanonische Zustandssumme lautet:

$$Y(T, A, \mu) = \prod_{\sigma, \vec{k}} \left\{ 1 + e^{-\beta(\varepsilon_{\vec{k}} - \mu)} \right\}.$$

- Wie lautet das großkanonische Potential  $\phi(T, A, \mu)$ ?
- Berechnen Sie aus  $\phi(T, A, \mu)$  die mittlere Teilchenzahl  $N(T, A, \mu)$ , indem Sie die diskrete Summe über  $\vec{k} = (k_x, k_y)$  mit Hilfe von

$$\sum_{\vec{k}} \rightarrow \frac{A}{(2\pi)^2} \int d^2 k = \frac{A}{(2\pi)^2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\infty dk k$$

durch ein kontinuierliches Integral ersetzen.

- Berechnen Sie aus  $N(T, A, \mu)$  das chemische Potential  $\mu(T, A, N)$ . Wie verhält sich  $\mu$  für  $T \rightarrow 0$ ? Skizzieren Sie  $\mu$  als Funktion von  $T$  für verschiedene Teilchendichten  $\frac{N}{A}$ .

**Aufgabe 25: Photonengas****[8 Punkte]**

Photonen sind als Gas wechselwirkungsfreier Bosonen mit verschwindendem chemischen Potential (Pseudobosonen) beschreibbar.

- a) Der Logarithmus der Zustandssumme dieses Systems hat die Form

$$\ln Y = -2 \sum_{\vec{k}} \ln(1 - e^{-\beta \varepsilon_{\vec{k}}}) \quad \text{mit} \quad \varepsilon_{\vec{k}} = \hbar c k .$$

Der Faktor 2 berücksichtigt dabei die zwei Polarisationsrichtungen der elektromagnetischen Wellen. Berechnen Sie  $\ln Y$ , indem Sie die Summe über  $\vec{k}$  durch ein (dreidimensionales) Integral ersetzen und anschließend partiell integrieren.

- b) Berechnen Sie die freie Energie  $F$ , die Entropie  $S$  und die innere Energie  $E$  des Photonengases.  
c) Bestimmen Sie den Druck  $p(T, V)$  und die Wärmekapazität  $C_V$  des Gases.  
d) Welcher Zusammenhang besteht zwischen der Temperatur  $T$  und dem Volumen  $V$  bei einer adiabatischen Zustandsänderung des Photonengases?  
e) Berechnen Sie die mittlere Photonenzahl in einem Volumen von  $1 \text{ cm}^3$  bei  $T = 2,73 \text{ K}$  und  $T = 300 \text{ K}$ .

*Hinweis:* Bei der statistischen Beschreibung von Pseudobosonen treten häufig Integrale der Form

$$\int_0^{\infty} \frac{x^n}{e^x - 1} dx = n! \zeta(n + 1)$$

auf. Die Riemann'sche Zetafunktion hat die folgenden Werte:

$$\zeta(1) = \infty, \quad \zeta\left(\frac{3}{2}\right) = 2,612, \quad \zeta(2) = \frac{\pi^2}{6}, \quad \zeta\left(\frac{5}{2}\right) = 1,341,$$
$$\zeta(3) = 1,202, \quad \zeta\left(\frac{7}{2}\right) = 1,127, \quad \zeta(4) = \frac{\pi^4}{90}.$$