

*Allgemeine Hinweise:* Die mit ♣ gekennzeichneten Aufgaben sind als Hausaufgabe zu bearbeiten und in den dafür vorgesehenen Kästen im 5. Stock, Geb. 46 abzugeben.

♣ **Aufgabe 28.** (6 Punkte) Niedrig-Temperatur Entwicklung

Bei der Beschreibung von idealen Fermigasen bei niedriger Temperatur müssen Integrale der Form

$$I = \int_0^\infty d\varepsilon f(\varepsilon) n(\varepsilon) \quad (1)$$

ausgewertet werden, wobei  $n(\varepsilon)$  die Fermiverteilung zur Energie  $\varepsilon$  ist. Für niedrige Temperaturen weicht  $n(\varepsilon)$  nur wenig von der Sprungfunktion  $\Theta(\mu - \varepsilon)$  ab. Daher kann man näherungsweise setzen

$$I = \int_0^\mu d\varepsilon f(\varepsilon) + \int_0^\infty d\varepsilon f(\varepsilon) [n(\varepsilon) - \Theta(\mu - \varepsilon)] \quad (2)$$

$$\simeq \int_0^\mu d\varepsilon f(\varepsilon) + \int_{-\infty}^\infty d\varepsilon f(\varepsilon) [n(\varepsilon) - \Theta(\mu - \varepsilon)]. \quad (3)$$

Zeigen Sie durch die Reihenentwicklung von  $f(\varepsilon)$  an der Stelle  $\varepsilon = \mu$ , dass gilt

$$I = \int_0^\mu d\varepsilon f(\varepsilon) + \frac{\pi^2}{6} (k_B T)^2 f'(\mu) + \frac{7\pi^4}{360} (k_B T)^4 f'''(\mu) + \dots \quad (4)$$

Leiten Sie damit, unter Zuhilfenahme der in der Vorlesung abgeleiteten Ausdrücke für das Großkanonische Potential und die Teilchenzahl, die Zustandsgleichungen des idealen Fermigases bei niedrigen Temperaturen ab ( $T_F = \varepsilon_F/k_B$ )

$$\mu = \varepsilon_F \left( 1 - \frac{\pi^2}{12} \left( \frac{T}{T_F} \right)^2 + \dots \right) \quad (5)$$

$$p = \frac{2}{5} \frac{N}{V} \varepsilon_F \left( 1 + \frac{5\pi^2}{12} \left( \frac{T}{T_F} \right)^2 + \dots \right) \quad (6)$$

$$U = \frac{3}{5} N \varepsilon_F \left( 1 + \frac{5\pi^2}{12} \left( \frac{T}{T_F} \right)^2 + \dots \right) \quad (7)$$

Was ist die Wärmekapazität des idealen Fermigases bei konstantem Volumen?

♣ **Aufgabe 29.** (6 Punkte) Phononengas

Gitterschwingungen in einem Festkörper können durch eine Kette gekoppelter harmonischer Oszillatoren beschrieben werden. In einer Dimension lautet die klassische Hamiltonfunktion

$$H = \sum_n \left( \frac{m}{2} \dot{y}_n^2 + \frac{K}{2} (y_n - y_{n-1})^2 \right), \quad (8)$$

wobei  $y_n = x_n - x_n^0$  die Auslenkungen aus der Ruhelage  $x_n^0$  bedeuten und  $x_{n+1}^0 - x_n^0 = a$  die Gitterkonstante ist. Zeigen Sie, dass sich (8) auf eine Summe harmonischer Oszillatoren zurückführen lässt, die einem quantenmechanischen Hamiltonoperator

$$H = \sum_k \hbar \omega_k \left( \hat{a}_k^\dagger \hat{a}_k + \frac{1}{2} \right) \quad (9)$$

mit

$$\omega_k = 2\sqrt{\frac{K}{m}} \sin\left(\frac{ka}{2}\right), \quad -\frac{\pi}{2} \leq \frac{ka}{2} \leq \frac{\pi}{2} \quad (10)$$

entsprechen. Man nennt die Anregungen *akustische Phononen*.

**Aufgabe 30.** Phononengas

Betrachten Sie erneut das Phononengas aus Aufgabe 29. Zeigen Sie, dass für niedrige Temperaturen gilt

$$E = E_0(V) + C_1 T^4 \quad (\text{Debye'sches Gesetz}), \quad (11)$$

d.h.  $C_V \sim T^3$ , sowie für hohe Temperaturen

$$E = E_0(V) + 3Nk_B T \quad (\text{Dulong Petit'sche Regel}), \quad (12)$$

d.h.  $C_V \sim 3Nk_B$ .

*Hinweis:* Benutzen Sie die formale Analogie zum Photonengas.