Prof. Dr. Andreas Wipf M.Sc. Marc Steinhauser

M.Sc. Julian Lenz

Übungen zur Thermodynamik/Statistischen Physik

Blatt 12

Aufgabe 36: Zustandssumme und Fluktuationen

2+1=3 Punkte

1) Beweisen Sie folgende Beziehungen ($\alpha = -\beta \mu$, $z = \exp(\beta \mu)$):

$$z \frac{\partial}{\partial z} z \frac{\partial}{\partial z} \log Z_{\beta,\mu} = \frac{\partial^2}{\partial \alpha^2} \log Z_{\beta,\mu} = \langle \hat{N}^2 \rangle - \langle \hat{N} \rangle^2$$
$$\frac{\partial^2}{\partial \beta^2} \log Z_{\beta,\mu} = \langle \hat{H}^2 \rangle - \langle \hat{H} \rangle^2$$

2) Berechne damit die Fluktuationen $\langle \hat{H}^2 \rangle - \langle \hat{H} \rangle^2$ für identische Bosonen/Fermionen deren großkanonische Zustandssumme gegeben ist durch

$$\log Z_{\beta,\mu} = \mp \sum_{i} \log \left(1 \mp e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)} \right)$$

Aufgabe 37: Phononen als Quantengas

2+1+3 = 6 Punkte

Wir betrachten Schwingungen der Frequenz ω in einem Gitter mit N Atomen. Diese Schwingungen sind bosonische Zustände, die Phononen genannt werden. Die Energie pro Schwingung ist $\epsilon_i = \hbar \omega \left(\mathcal{N}_i + \frac{1}{2} \right)$, wobei \mathcal{N}_i der Anzahl der angeregten Phononen der Frequenz ω entspricht. Die Dispersionsrelation darf als $\omega = c |\mathbf{p}|$, angenommen werden. Ein wichtiges Model für dieses System ist das Debye-Modell. Es beschreibt, dass die Phononen alle Frequenzen bis zu einer maximalen Frequenz ω_D annehmen können. Berechnen Sie für dieses Model

- a) die Zustandsdichte $D(\omega)$ für Phononen,
- b) die allgemeine Form (Integraldarstellung) der inneren Energie,
- c) die Wärmekapazität für kleine und große Temperaturen aus der inneren Energie.

Hinweise:

- Die Teilchenzahl der Phononen ist fest, somit benötigt man die kanonische Zustandssumme. Die mittlere Teilchenzahl pro Schwingung ist dann $\overline{n}(\omega) = \frac{1}{e^{\beta\hbar\omega}-1}$
- Nutzen Sie die geometrische Reihe, sowie $\sum\limits_{n=1}^{\infty}\frac{1}{n^4}=\frac{\pi^4}{90}$

Bitte wenden

Wir betrachten ein Metall, das den Halbraum $z \leq 0$ erfüllt. Die darin enthaltenen Metallelektronen nehmen wir als nicht-wechselwirkend an. Sie befinden sich näherungsweise in einem Potentialtopf, der um ϕ_0 tiefer liegt als der Außenraum bei z>0. Bei T>0 werden die Elektronen thermisch angeregt, aus dem Metall in den Halbraum z>0 austreten und dort eine Dampfphase bilden, die mit den Metallelektronen im Gleichgewicht ist. Im Gleichgewicht zwischen Metall und Dampf ist die Austrittsstromdichte gleich der Zahl der Elektronen, die pro Zeit- und Flächeneinheit aus der Dampfphase auf die Metalloberfläche auftreffen. Reflexion werde hierbei vernachlässigt.

- a) Bestimmen Sie die Dampfdichte und den Dampfdruck der Elektronen (Ladung -e) für $kT \ll \mu$ und $kT \ll \phi$, wobei für das chemische Potential $\mu + \phi = \phi_0$ gelte. Stellen Sie dazu ausgehend vom Hamilton-Operator, $\hat{H} = \varepsilon + \phi_0$ für Elektronen in der Gasphase mit der üblichen kinetischen Energie ε , die Zustandssumme Z für diesen Grenzfall auf. Daraus können Sie anschließend das großkanonische Potential J, die Dampfdichte $\langle n \rangle = \frac{\langle N \rangle}{V}$ und den Dampfdruck p bestimmen.
- b) Berechnen Sie in diesem Kontext die Elektronenstromdichte $j=-e\langle v_z\rangle\langle n\rangle$ aus dem Metall. Dafür wird die Anzahl der Elektronen mit positiver Impulskomponente p_z benötigt. Führen Sie dazu sphärische Impulskoordinaten ein, deren Polachse senkrecht von der Matalloberfläche zu positiven z zeigt.

Hinweis: Beachten Sie, dass Elektronen Fermionen sind und somit das Pauli-Prinzip erfüllen müssen.

Abgabetermin: vor der Vorlesung am Mittwoch, den 30.01.2019