

Übungen zur Theoretischen Physik F SS 12

Prof. Dr. Jörg Schmalian
Dr. Igor Gornyi

Blatt 11: 30 Punkte + 5 Bonuspunkte
Besprechung 06.07.2012

1. Phasenübergang 2. Ordnung: (5 + 5 = 10 Punkte)

Für ein Heisenberg-Modell für N Spins der Länge S lässt sich über ein Näherungsverfahren das freie Energiefunktional für den Ordnungsparameter \bar{m} herleiten,

$$F(\bar{m}) = N \left[\frac{1}{2} z J (\bar{m})^2 - k_B T \ln(Z_1) \right]$$

wobei sich Z_1 schreiben lässt als

$$Z_1 = \sum_{m=-S}^S \exp\left(\frac{zJ\bar{m}}{k_B T} m\right) = \frac{\sinh\left(\frac{zJ}{k_B T} \bar{m} \frac{2S+1}{2}\right)}{\sinh\left(\frac{zJ}{k_B T} \bar{m} \frac{1}{2}\right)}.$$

z ist die Koordinationszahl des Gitters, J die Wechselwirkungsenergie.

- (a) In der Nähe des Phasenübergangs ist $\bar{m} \simeq 0$. Zeigen Sie durch Reihenentwicklung bis zur Ordnung $\sim \bar{m}^4$, daß man für $T \simeq T_N$ ein Landau-Funktional erhält,

$$F(\bar{m}) = NzJ \left[\frac{1}{2} \frac{T - T_N}{T_N} (\bar{m})^2 + \frac{1}{4} b (\bar{m})^4 - \frac{S(S+1)}{3} \ln(2S+1) \right]$$

und bestimmen Sie die Konstanten T_N und b .

- (b) Skizzieren Sie $F(\bar{m})$ für $T > T_N$ und $T < T_N$, und berechnen Sie $\bar{m}(T)$.

2. Phasenübergang 1. Ordnung: (2 + 4 + 4 = 10 Punkte)

In einem ferroelektrischen Kristall entsteht unterhalb einer Übergangstemperatur T_c eine spontane Verzerrung γ der Einheitszelle, verbunden mit einem Dipolmoment \mathbf{P} . Das Landau-Funktional für die beiden Ordnungsparameter $\eta = |\mathbf{P}|^2$ und γ lautet

$$F(\eta, \gamma) = a(T - T_0)\eta + b\eta^2 + c\eta^3 + d\gamma\eta + \frac{g}{2}\gamma^2$$

wobei $T_0, a, b, c, d, g > 0$, $\tilde{b} = \left(\frac{d^2}{2g} - b\right) > 0$.

- (a) Bestimmen Sie den Gleichgewichtswert $\gamma = \gamma(\eta)$ und damit das Funktional $F(\eta)$. Skizzieren Sie den Verlauf von $F(\eta)$ für verschiedene Temperaturen T , und begründen Sie, daß ein Phasenübergang 1. Ordnung auftreten kann.
- (b) Berechnen Sie die kritische Temperatur T_c , bei der dieser Übergang stattfindet. Bestimmen Sie näherungsweise $\eta(T)$ und $\gamma(T)$ in der Nähe von T_c .
- (c) Berechnen Sie die Entropie

$$S = - \left(\frac{\partial F}{\partial T} \right)_{T_0, a, b, \dots}$$

für T unmittelbar oberhalb bzw. unterhalb T_c . Bestimmen Sie die latente Wärme $Q_l = T \Delta S$ des Phasenübergangs.

3. Dichtematrix für den Spin-1/2:

(4 + 4 + 2 = 10 Punkte)

Für einen Spin-1/2 kann man die Dichtematrix durch den Polarisationsvector \mathbf{P} ausdrücken:

$$\hat{\rho} = \frac{1}{2} \left(1 + \hat{\mathbf{P}} \hat{\boldsymbol{\sigma}} \right).$$

- (a) Zeigen Sie, dass wenn $|\mathbf{P}| = 1$, dann ist der Spin in einem reinen Zustand, der mit der folgenden Wellenfunktion dargestellt werden kann:

$$\Psi = \begin{pmatrix} \cos \theta/2 \\ e^{i\phi} \sin \theta/2 \end{pmatrix}.$$

Die zwei Winkel legen die Richtung von \mathbf{P} fest:

$$\mathbf{P} = |\mathbf{P}| (\sin \theta \cos \phi, \sin \theta \sin \phi, \cos \theta).$$

- (b) Betrachten Sie jetzt ein System, das aus zwei Spin-1/2-Teilchen besteht. Berechnen Sie nun für alle vier Quantenzustände des Gesamtsystems $|S, S^z\rangle$, wobei $\mathbf{S} = \mathbf{s}_1 + \mathbf{s}_2$, die reduzierte Dichtematrix des Teilchens 1:

$$\hat{\rho}_1 = \text{Tr}_2 \hat{\rho} = \sum_{s_2^z} \langle s_2^z | \hat{\rho} | s_2^z \rangle,$$

wobei $\hat{\rho}$ die Dichtematrix des Gesamtsystems ist. In welchen der vier Zustände befindet sich das Teilchen 1 in einem reinen Zustand?

Hinweis: Die Dichtematrix des Gesamtsystems ist durch

$$\hat{\rho} = |S, S^z\rangle \langle S, S^z|$$

gegeben.

- (c) Berechnen Sie für alle vier Zustände die von-Neumann-Entropie des Teilchens 1

$$S[\hat{\rho}_1] = -k_B \text{Tr}[\hat{\rho}_1 \ln \hat{\rho}_1].$$

4. Stationäre Lösung der Liouville-Gleichung (Bonusaufgabe): (5 Bonuspunkte)

Betrachten Sie eine Wahrscheinlichkeitsdichte $\rho(\mathbf{x}, t)$, wobei $\mathbf{x} = (\mathbf{q}, \mathbf{p})$ ein Vektor im Phasenraum ist. Zeigen Sie nun mit Hilfe der klassischen Liouville-Gleichung, dass eine Gibbs-Verteilung ρ , die nur über die Energie von \mathbf{x} abhängt, stationär ist,

$$\frac{\partial}{\partial t} \rho(H(\mathbf{x})) = 0 .$$

Die klassische Liouville Gleichung (vergleiche QM: von Neumann Gleichung) lautet

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\{\rho, H\}.$$

Hierbei bezeichnet $\{\cdot, \cdot\}$ die klassische Poisson-Gleichung und nicht etwa den Antikommutator. Die Poissonklammer ist folgendermaßen definiert:

$$\{A, B\} = \sum_{j=1}^{3N} \left(\frac{\partial A}{\partial p_j} \frac{\partial B}{\partial q_j} - \frac{\partial A}{\partial q_j} \frac{\partial B}{\partial p_j} \right).$$