

**Moderne Theoretische Physik IIIb (Theorie Fb) Sommersemester 2019**

Prof. Dr. Alexander Mirlin

**Blatt 3**

PD Dr. Igor Gornyi, Dr. Stefan Rex

**Besprechung: 17.05.2019****1. Molekularfeld-Näherung für  $S > 1/2$ :** (10+20+20=50 Punkte)

Betrachten Sie das Heisenberg-Modell aus  $N \gg 1$  Spins mit  $S > 1/2$  in einem dreidimensionalen kubischen Gitter. Der Hamilton-Operator lautet ( $J > 0$ ):

$$H = -J \sum_{\langle ij \rangle} \vec{s}_i \cdot \vec{s}_j, \quad (1)$$

wobei die Summe über alle Paare der nächsten Nachbarn geht. Beachten Sie, dass  $\vec{s}_i = (s_i^x, s_i^y, s_i^z)$  ein quantenmechanischer Operator mit  $\vec{s}^2 = S(S+1)$  ist.

- (a) Führen Sie die Molekularfeld-Näherung für  $H$  durch und bestimmen Sie den Zusammenhang zwischen dem molekularen Feld  $\vec{B}_{\text{eff}}$ , das über

$$H \simeq H_{\text{MF}} = -\vec{B}_{\text{eff}} \cdot \sum_i \vec{s}_i + E_0$$

definiert ist ( $E_0$  ist eine Konstante, kein Operator), und dem mittleren Spin  $\langle s_i^z \rangle$ . Geben Sie die Zustandssumme  $Z_{\text{MF}}$  für  $H_{\text{MF}}$  an.

- (b) Leiten Sie die Selbstkonsistenzgleichung für die Magnetisierung  $M$  her. Finden Sie die Übergangstemperatur  $T_c$  in der Molekularfeld-Näherung.  
 (c) Ausgehend von  $H_{\text{MF}}$  leiten Sie das Freie-Energiedichte-Funktional

$$f(\varphi) = f_N + \frac{t}{2} \varphi^2 + b \varphi^4 \quad (2)$$

für das System in der Nähe des Übergangs her. Bestimmen Sie  $f_N$ ,  $t$  und  $b$ .

**2. Landau-Funktional für das Ising-Modell:** (15+20+15=50 Punkte)

Betrachten Sie das Ising-Modell aus  $N \gg 1$  Spins auf einem dreidimensionalen kubischen Gitter (Gitterkonstante  $a$ ) mit einer generischen Wechselwirkung  $J_{ij} = J_{ji}$ :

$$H = - \sum_{ij} J_{ij} \sigma_i \sigma_j. \quad (3)$$

- (a) Die Spin-Spin-Wechselwirkung kann als eine invertierbare  $N \times N$ -Matrix  $\hat{J}$  aufgefasst werden. Verwenden Sie die Hubbard-Stratonovich-Transformation

$$e^{-\beta H(\sigma_1, \dots, \sigma_N)} = \left( \frac{2\beta}{\pi} \right)^{N/2} \sqrt{\det \hat{J}} \int \left( \prod_i d\varphi_i \right) \exp \left[ -\frac{\beta}{2} \sum_{ij} (\varphi_i + 2\sqrt{2} \sigma_i) J_{ij} \varphi_j \right].$$

Führen Sie die Summen über  $\sigma_i = \pm 1$  in der Zustandssumme aus. Entwickeln Sie dann den Exponenten in der Form  $\ln(\cosh z) \simeq z^2/2 - z^4/12$  für kleine  $\varphi_i$ .

- (b) Nehmen Sie nun an, dass die Elemente  $J_{ij}$  nur für Nächster-Nachbar-Paare von Null verschieden sind. Transformieren Sie  $\varphi_i = \varphi(\vec{r}_i) \rightarrow \varphi_{\vec{k}}$  und analog  $J_{ij} = J(|\vec{r}_i - \vec{r}_j|) \rightarrow J_{\vec{k}}$  in den diskreten Fourierraum. Vereinfachen Sie  $J_{\vec{k}}$  im Limes  $k_x, k_y, k_z \ll 1/a$ . Bestimmen Sie das Landau-Funktional  $\mathcal{F}[\varphi_{\vec{k}}]$  in

$$Z \simeq \left( \frac{2\pi\beta}{N^2} \right)^{N/2} \sqrt{\det \hat{J}} \int \left( \prod_{\vec{k}} d\varphi_{\vec{k}} \right) \exp \{ -\beta \mathcal{F}[\varphi_{\vec{k}}] \}, \quad (4)$$

wobei Sie im  $\varphi^4$ -Term nur den  $\vec{k}$ -unabhängigen Beitrag in  $J_{\vec{k}}$  halten.

- (c) Benutzen Sie nun die kontinuierliche Fourier-Transformation

$$\varphi_{\vec{k}} = \int \frac{d^3r}{V} \exp(-i\vec{k} \cdot \vec{r}) \varphi(\vec{r})$$

um wieder in den Ortsraum zu transformieren und zeigen Sie, dass das Landau-Funktional die folgende Form hat:

$$\mathcal{F}[\varphi(\vec{r})] = \int d^3r \left[ \frac{t}{2} \varphi^2(\vec{r}) + b \varphi^2(\vec{r}) + \frac{K}{2} |\vec{\nabla} \varphi(\vec{r})|^2 \right]. \quad (5)$$

Bestimmen Sie  $t$ ,  $b$  und  $K$ . Geben Sie die kritische Temperatur  $T_c$  an und finden Sie die Wärmekapazität in der Nähe des Übergangs.

### 3. Bonusaufgabe:

(10 Bonuspunkte)

Betrachten Sie eine vereinfachte Theorie des Phasenübergangs in einem System von  $N$  Ionen mit Spin  $1/2$ . Nehmen Sie an, dass das System bei  $T = 0$  ferromagnetisch und bei höheren endlichen Temperaturen ( $T > T_0$ ) paramagnetisch ist.

Nach dieser Theorie ist die Wärmekapazität in Abhängigkeit von der Temperatur als

$$c = \begin{cases} c_{\max} \left( \frac{2T}{T_0} - 1 \right), & \frac{T_0}{2} < T < T_0, \\ 0, & \text{sonst} \end{cases} \quad (6)$$

gegeben.

Finden Sie  $c_{\max}$  als Funktion von  $N$ .