

## Übungsblatt 12

Besprechung: 4. Juli - 8. Juli

### 12.1 Isingmodell unendlich langreichweitiger Wechselwirkung

Wir betrachten das ferromagnetische Ising-Modell mit unendlich langreichweitiger Wechselwirkung im Magnetfeld  $B$ :

$$H = -\frac{J}{N} \sum_{i,j} \sigma_i \sigma_j - \mu B \sum_i \sigma_i, \quad J > 0.$$

Die Spins sind auf einem  $d = 3$ -dimensionalen kubischen Gitter angeordnet.  $\sigma_i$  bezeichnet die  $z$ -Komponente des Spins am Gitterplatz  $i$  und kann die Werte  $\pm \frac{1}{2}$  annehmen. Es wird über alle  $N$  Gitterplätze  $i, j$  summiert.

- 1) „Mean-field-Näherung“: Die Wechselwirkung eines Spins  $\sigma_i$  mit den nächsten Nachbarn wird durch das (noch zu bestimmende) mittlere Feld  $\langle \sigma \rangle$  der anderen Spins ersetzt:

$$H_{i, MF} = -(2dJ\langle \sigma \rangle + \mu B)\sigma_i.$$

Berechnen Sie in dieser Näherung die Zustandssumme und daraus den mittleren Spins  $\langle \sigma \rangle$  pro Gitterplatz. Diskutieren Sie die so erhaltene *Selbstkonsistenz-Gleichung* für  $\langle \sigma \rangle$  graphisch für  $B = 0$ . Was ergibt sich daraus für die kritische Temperatur  $T_c$ , bei der ein Phasenübergang vom paramagnetischen ( $\langle \sigma \rangle = 0$ ) zum ferromagnetischen Zustand mit spontaner Magnetisierung ( $\langle \sigma \rangle \neq 0, B = 0$ ) auftritt?

- 2) Zeigen Sie, daß bei unendlich langreichweitiger Wechselwirkung die Mean-Field-Näherung exakt wird. Verwenden Sie dazu, was Sie allgemein über das Verhalten der Fluktuationen im thermodynamischen Limes  $N \rightarrow \infty$  wissen.
- 3) Bestimmen Sie für  $T < T_c$  den Ordnungsparameter  $\langle \sigma \rangle(\tau)$  als Funktion der reduzierten Temperatur  $\tau = (T_c - T)/T_c$  in der Nähe des Übergangspunktes ( $\tau \simeq 0$ ), indem Sie die Selbstkonsistenzgleichung bezüglich kleiner Ordnungsparameter entwickeln.
- 4) Berechnen Sie die magnetische Suszeptibilität  $\chi$  als Funktion der Temperatur bei  $B = 0$  (implizite Differentiation).
- 5) Skizzieren Sie  $\langle \sigma \rangle$  und  $\chi$  im gesamten Temperaturbereich.

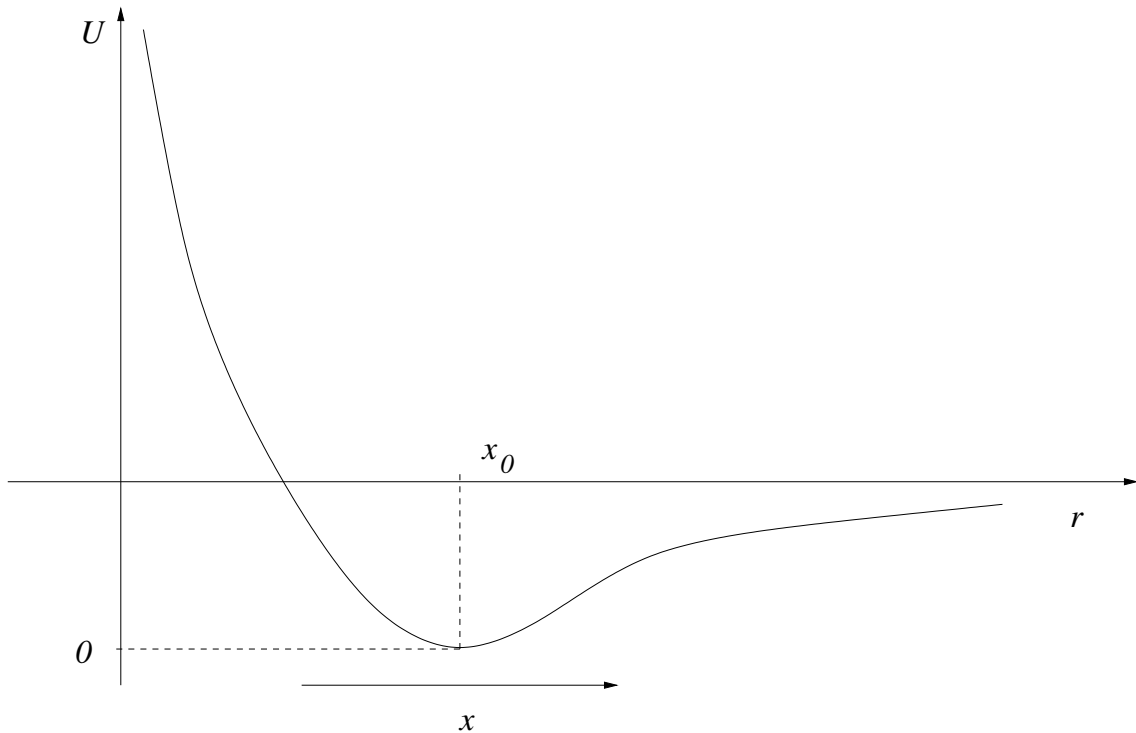
## 12.2 Thermodynamische Störungstheorie: Der anharmonische Oszillator

In einem zweiatomigen Molekül seien die Atome durch das gezeigte Potential  $U$  aneinander gebunden (siehe Zeichnung), wobei  $r$  den Abstand der Atome bezeichne. Außerdem sei das Molekül in ein Kristallgitter eingebunden, so daß keine Rotationsfreiheitsgrade auftreten. Für kleine Auslenkungen  $x$  aus der Ruhelage  $x_0$  kann  $U$  um  $x_0$  entwickelt werden. Dann wird das Molekül durch den folgenden Hamilton-Operator beschrieben:

$$H = \frac{p^2}{2M} + \frac{1}{2}M\omega_0^2x^2 + \alpha x^3,$$

mit  $M$  der effektiven Masse,  $\omega_0$  der Eigenfrequenz. Betrachten Sie den kubischen Term als kleine Störung. Der Ortsoperator  $x$  kann durch die Auf- und Absteigeoperatoren  $a^+$ ,  $a$  ausgedrückt werden.

- 1) Geben Sie die Zustandssumme  $Z_0$  und die freie Energie  $F_0$  des ungestörten Systems an.
- 2) Bestimmen Sie die Korrektur zur freien Energie bis zu zweiter Ordnung Störungstheorie in  $\alpha$ . Es sollen nur tiefe Temperaturen betrachtet werden, d. h. bei der Auswertung brauchen nur die beiden führenden Ordnungen in  $\exp(-\hbar\omega_0/k_B T)$  berücksichtigt zu werden. Berechnen Sie dann den mittleren Abstand ( $x_0 + \langle x \rangle$ ) der Atome in erster Ordnung Störungstheorie sowie den thermischen Ausdehnungskoeffizienten  $\kappa = \frac{1}{x_0}(\partial\langle x \rangle/\partial T)$ . Die Wärmeausdehnung eines Festkörpers kann so mikroskopisch erklärt werden.



Viel Spaß!