

Feromagnet v približku povprečnega polja

Nuša Pukšič

Naloga

Obravnavamo feromagnet v približku povprečnega polja. Zanimata nas magnetizacija \mathcal{M} pri $T > 0$ K in magnetna susceptibilnost χ nad kritično temperaturo T_c .

Rešitev

Uvod

Splošen hamiltonjan

$$\begin{aligned} H &= -J \sum_{\langle ij \rangle} \vec{s}_i \cdot \vec{s}_j + g_o \mu_B \sum_i \vec{s}_i \cdot \vec{B}_o = \sum_i \vec{s}_i \cdot \left\{ \sum_{j=n.s.i} -J \vec{s}_j + g_o \mu_B \vec{B}_o \right\} = \\ &= \sum_i g_o \mu_B \vec{s}_i \cdot \vec{B}_i^{ef} \end{aligned}$$

opisuje spin v efektivnem polju ostalih spinov in zunajnega polja ($n.s.i$ pomeni najbližje sosede i -ja). V približku povprečnega polja operator spina nadomestimo s pričakovano vrednostjo:

$$\vec{B}_i^{ef} = \vec{B}_o - \frac{J}{g_o \mu_B} \sum_{j=n.s.i} \langle \vec{s}_j \rangle .$$

V primeru feromagneta ($J > 0$) v homogenem magnetnem polju \vec{B}_o imamo na vseh mestih spin vzporeden z zunanjim poljem. Pričakovana vrednost je tedaj:

$$\langle \vec{s}_j \rangle = -\vec{s} , \quad (1)$$

in efektivno polje v primeru z najbližjih sosedov:

$$\vec{B}_i^{ef} = \vec{B}_o + \frac{Jz}{g_o \mu_B} \vec{s} . \quad (2)$$

Za magnetizacijo \mathcal{M} velja:

$$\vec{\mathcal{M}} = \frac{N}{V} g_o \mu_B \vec{s} , \quad (3)$$

magnetizacijo N ionov s spinom j pa opišemo z Brillouinovimi funkcijami B_j (magnetizacija ima smer efektivnega polja):

$$\mathcal{M} = \frac{N}{V} g_o \mu_B j B_j \left(\beta g_o \mu_B j B_i^{ef} \right) ,$$

kjer so Brillouinove funkcije definirane kot:

$$B_j(x) = \frac{2j+1}{2j} \coth\left(\frac{2j+1}{2j}x\right) - \frac{1}{2j} \coth\left(\frac{1}{2j}x\right).$$

Primer, ko ni zunajega polja

V primeru, ko ni zunanega polja ($B_o = 0$) je efektivno polje

$$B^{ef} = \frac{Jzs}{g_o\mu_B}.$$

Razvijemo \coth (najprej do drugega reda) po obrazcu:

$$\coth x = \frac{1}{x} + \frac{x}{3} - \frac{x^3}{45} + \dots$$

$$\begin{aligned} \mathcal{M} &= \frac{N}{V} g_o\mu_B j B_j(\beta g_o\mu_B j B^{ef}) = \alpha j B_j(\beta j Jzs) = \\ &= \alpha j \left(\frac{2j+1}{2j} \coth\left(\frac{2j+1}{2j}\beta j Jzs\right) - \frac{1}{2j} \coth\left(\frac{1}{2j}\beta j Jzs\right) \right) = \\ &= \alpha \left(\frac{2j+1}{2} \frac{2}{(2j+1)\beta Jzs} - \frac{1}{2} \frac{2}{\beta Jzs} + \frac{2j+1}{6} \frac{(2j+1)\beta Jzs}{2} - \frac{1}{6} \frac{\beta Jzs}{2} \right) = \\ &= \alpha \frac{j(j+1)}{3} \beta Jzs, \end{aligned} \tag{4}$$

$$\mathcal{M} = \frac{j(j+1)}{3} \beta Jz \mathcal{M}. \tag{5}$$

Iz enačbe (5) razberemo trivialno rešitev za magnetizacijo $\mathcal{M} = 0$ in izrazimo kritično temperaturo:

$$T_c = \frac{j(j+1)}{3} \frac{Jz}{k_B}.$$

Netrivialno rešitev za magnetizacijo dobimo z razvojem \coth do naslednjega reda:

$$\mathcal{M} = \frac{(2j+1)^2 - 1}{12} \beta Jz \mathcal{M} - \frac{(2j+1)^4 - 1}{720 \alpha^2} (\beta Jz \mathcal{M})^3 \tag{6}$$

$$\mathcal{M}^2 = \alpha^2 \frac{5}{12} \frac{((2j+1)^2 - 1)^2}{(2j+1)^2 + 1} \left(\frac{\beta}{\beta_c} - 1 \right) \left(\frac{\beta_c}{\beta} \right)^3 \tag{7}$$

$$\mathcal{M} = \sqrt{\frac{5}{12}} \frac{N}{V} g_o\mu_B \frac{4j(j+1)}{\sqrt{(2j+1)^2 + 1}} \sqrt{\frac{T^2 (T_c - T)}{T_c^3}} \tag{8}$$

V bližini kritične temperature:

$$\begin{aligned}\mathcal{M} &= \sqrt{\frac{5}{12}} \frac{N}{V} g_o \mu_B \frac{4j(j+1)}{\sqrt{(2j+1)^2 + 1}} \sqrt{\frac{((T - T_c) + T_c)^2}{T_c^3} (T_c - T)} = \\ &= \sqrt{\frac{5}{12}} \frac{N}{V} g_o \mu_B \frac{4j(j+1)}{\sqrt{(2j+1)^2 + 1}} \sqrt{\frac{(T_c - T)^2 - T_c(T_c - T) + T_c^2}{T_c^3} (T_c - T)}\end{aligned}\quad (9)$$

V najnižjem redu dobimo odvisnost:

$$\mathcal{M} = \frac{N}{V} g_o \mu_B \sqrt{\frac{5}{12}} \frac{4j(j+1)}{\sqrt{(2j+1)^2 + 1}} \sqrt{\frac{T_c - T}{T_c}}\quad (10)$$

Primer z zunanjim poljem

V primeru zunanjega polja B_o spet uporabimo razvoj \coth do drugega reda:

$$\begin{aligned}\mathcal{M} &= \alpha \frac{(2j+1)^2 - 1}{12} \beta g_o \mu_B B_o + \frac{\beta}{\beta_c} \mathcal{M} \\ \mathcal{M} &= \frac{N}{V} \frac{j(j+1)}{3} \frac{(g_o \mu_B)^2}{k_B(T - T_c)} B_o.\end{aligned}\quad (11)$$

Magnetna susceptibilnost pa je enaka:

$$\chi = \mu_o \frac{\mathcal{M}}{B_o} = \frac{N}{V} \frac{j(j+1)}{3} \frac{(g_o \mu_B)^2 \mu_o}{k_B(T - T_c)} = \frac{C}{T - T_c} = \text{Curie - Weiss}.\quad (12)$$

Primer z $j = 1/2$

$$\mathcal{M} = \frac{N}{2V} g_o \mu_B \tanh\left(\frac{\beta g_o \mu_B}{2} \left(B_o + \frac{Jz s}{g_o \mu_B}\right)\right)\quad (13)$$

$$T_c = \frac{Jz}{4k_B}\quad (14)$$

Spontana magnetizacija:

$$\mathcal{M} = \sqrt{\frac{3}{4}} \frac{N}{V} g_o \mu_B \sqrt{\frac{T^2(T_c - T)}{T_c^3}}\quad (15)$$

Zunanje polje B_o :

$$\mathcal{M} = \frac{N \mu_B^2 B_o}{V k_B (T - T_c)},\quad (16)$$

$$\chi = \frac{N \mu_B^2 \mu_o}{V k_B (T - T_c)}.\quad (17)$$