第 1 問 統計力学: 2 サイト q 状態強磁性 Potts 模型

[1]

$$Z = \sum_{s_1, s_2} e^{J\delta_{s_1, s_2}/k_B T} = \sum_{s_1} \left[e^{J/k_B T} + (q - 1) \right] = q \left(e^{J/k_B T} + q - 1 \right)$$
(1.1)

[2]

$$F = -k_B T \ln Z = -k_B T \ln \left[q \left(e^{J/k_B T} + q - 1 \right) \right]$$

$$\tag{2.1}$$

[3]

内部エネルギーUは

$$U = F - T \frac{\partial F}{\partial T}$$

$$= -k_B T \ln \left[q \left(e^{J/k_B T} + q - 1 \right) \right] + T \frac{\partial}{\partial T} k_B T \ln \left[q \left(e^{J/k_B T} + q - 1 \right) \right]$$

$$= -k_B T \ln \left[q \left(e^{J/k_B T} + q - 1 \right) \right] + k_B T \ln \left[q \left(e^{J/k_B T} + q - 1 \right) \right] - \frac{J e^{J/k_B T}}{e^{J/k_B T} + q - 1}$$

$$= -\frac{J}{1 + (q - 1)e^{-J/k_B T}}$$
(3.1)

q=2 のときには

$$U = -\frac{J}{1 + e^{-J/k_B T}} (3.2)$$

である。 $T \to 0$ のとき $U \to -J$, $T \to \infty$ のとき $U \to -J/2$ となるフェルミ分布のような関数形。

[4]

比熱Cは

$$C = \frac{dU}{dT} = k_B(q-1) \left(\frac{J}{k_B T}\right)^2 \frac{e^{-J/k_B T}}{\left(1 + (q-1)e^{-J/k_B T}\right)^2}$$
(4.1)

q=2 のとき、

$$C = k_B \left(\frac{J/k_B T}{2\cosh J/k_B T}\right)^2 = k_B \left(\frac{J}{2k_B T}\right)^2 \left(1 - \tanh^2 \frac{J}{k_B T}\right)$$
(4.2)

 $T \to 0$ のとき

$$C = k_B \left(\frac{J}{2k_B T}\right)^2 \left\{ 1 - \left(\frac{1 - e^{-2J/k_B T}}{1 + e^{-2J/k_B T}}\right)^2 \right\} \simeq k_B \left(\frac{J}{2k_B T}\right)^2 \left\{ 1 - \left(1 - e^{-2J/k_B T}\right)^4 \right\}$$

$$\simeq k_B \left(\frac{J}{2k_B T}\right)^2 \left\{ 1 - \left(1 - 4e^{-2J/k_B T}\right) \right\} = k_B \left(\frac{J}{k_B T}\right)^2 e^{-2J/k_B T}$$
(4.3)

 $U \to \infty$ のとき

$$C \simeq k_B \left(\frac{J}{k_B T}\right)^2 \tag{4.4}$$

のように振舞う。

[5]

分配関数は

$$Z = \sum_{s_1, s_2} \exp\left[\frac{J\delta_{s_1, s_2} + h(\delta_{s_1, 1} + \delta_{s_2, 1})}{k_B T}\right]$$

$$= \sum_{s_1, s_2 \neq 1} \exp\left[\frac{J\delta_{s_1, s_2} + h(\delta_{s_1, 1} + \delta_{s_2, 1})}{k_B T}\right] + \sum_{s_1 \neq 1} \exp\left[\frac{J\delta_{s_1, 1} + h(\delta_{s_1, 1} + 1)}{k_B T}\right]$$

$$+ \sum_{s_2 \neq 1} \exp\left[\frac{J\delta_{1, s_2} + h(1 + \delta_{s_2, 1})}{k_B T}\right] + \exp\left[\frac{J + 2h}{k_B T}\right]$$

$$= (q - 1)\left\{e^{J/k_B T} + (q - 2)\right\} + 2e^{h/k_B T} + e^{(J + 2h)/k_B T}$$
(5.1)

そして秩序変数の期待値は

$$\langle m \rangle = \frac{1}{Z} \sum_{s_1, s_2} \left(\delta_{s_1, 1} + \delta_{s_2, 1} - \frac{2}{q} \right) \exp \left[\frac{J \delta_{s_1, s_2} + h(\delta_{s_1, 1} + \delta_{s_2, 1})}{k_B T} \right]$$

$$= \frac{1}{Z} \sum_{s_1, s_2} \left(k_B T \frac{\partial}{\partial h} - \frac{2}{q} \right) \exp \left[\frac{J \delta_{s_1, s_2} + h(\delta_{s_1, 1} + \delta_{s_2, 1})}{k_B T} \right]$$

$$= \frac{1}{Z} \left(k_B T \frac{\partial}{\partial h} - \frac{2}{q} \right) Z$$

$$= k_B T \frac{\partial}{\partial h} \ln Z - \frac{2}{q}$$

$$= \frac{2e^{h/k_B T} + 2e^{(J+2h)/k_B T}}{(q-1)\left\{e^{J/k_B T} + (q-2)\right\} + 2e^{h/k_B T} + e^{(J+2h)/k_B T}} - \frac{2}{q}$$
(5.2)

これより帯磁率は

$$\chi = \frac{1}{k_B T} \frac{2e^{h/k_B T} + 4e^{(J+2h)/k_B T}}{(q-1)\left\{e^{J/k_B T} + (q-2)\right\} + 2e^{h/k_B T} + e^{(J+2h)/k_B T}}\Big|_{h=0}
- \frac{1}{k_B T} \left[\frac{2e^{h/k_B T} + 2e^{(J+2h)/k_B T}}{(q-1)\left\{e^{J/k_B T} + (q-2)\right\} + 2e^{h/k_B T} + e^{(J+2h)/k_B T}} \right]^2 \Big|_{h=0}
= \frac{1}{k_B T} \frac{2 + 4e^{J/k_B T}}{qe^{J/k_B T} + q(q-1)} - \frac{1}{k_B T} \left[\frac{2 + 2e^{J/k_B T}}{qe^{J/k_B T} + q(q-1)} \right]^2$$
(5.3)

となる。

感想

設問4まではそのままやるだけではあるが、設問5でやることが多くなって計算ミスが生じやすくなりそう。

q通りの状態をもつってなんだよと思ったけど、調べてみると軌道内でのスピン配置とかをイメージするとよさそうなのがわかった。結晶場を考えると軌道の準位が分裂しているので磁場をかけたときに特定の軌道になりやすいと考えることができる。軌道とスピンが関わってるので多極子秩序の模型としても使えるらしい。

また、q種類の元素が関わる合金のモデルとも読める気はする。