

数理物理学特論（2001年度秋学期）レポートその2，解答編

問1 1. 単に微分して，出てきた項を整理するだけ．

2. 色々な解法がある．

特性曲線を用いる方法： $m_{\text{MF}}(J, H(J))$ の値が一定である曲線 $H = H(J)$ を特性曲線と言う．この特性曲線を探してみよう． $m_{\text{MF}}(J, H(J))$ の値が一定だと言う訳なので，こいつを J で全微分して

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{d}{dJ} m_{\text{MF}}(J, H(J)) = \frac{\partial}{\partial J} m_{\text{MF}}(J, H) + \frac{\partial}{\partial H} m_{\text{MF}}(J, H) \times \frac{dH(J)}{dJ} \\ &= 2d m_{\text{MF}}(J, H) \frac{\partial}{\partial H} m_{\text{MF}}(J, H) + \frac{\partial}{\partial H} m_{\text{MF}}(J, H) \times \frac{dH(J)}{dJ} \\ &= \left[2d m_{\text{MF}}(J, H) + \frac{dH(J)}{dJ} \right] \times \frac{\partial}{\partial H} m_{\text{MF}}(J, H) \Big|_{(J,H)=(J,H(J))} \end{aligned} \quad (1)$$

を得る．ここで勿論，右辺の H はすべて $H(J)$ と思うべし．これから

$$\frac{dH(J)}{dJ} = -2d m_{\text{MF}}(J, H(J)) = -2d m_{\text{MF}}(0, H(0)) \quad (2)$$

を得る．最後の等式は，今は $H(J)$ が特性曲線を表すものなので，この曲線上では m_{MF} の値が一定である（かつ初期値に等しい）ことから出る．

これは特性曲線が実は直線であることを意味している．この特性曲線と J -軸の交点は

$$J_H \equiv \frac{H}{2d m(0, H)} \quad (3)$$

である．これはこの J_H より大きな J では， $m(J, 0) \neq 0$ なる解が存在することを意味する．このような J_H の最小値が J_{MF} を与えるはずである．

ところで， $m(0, H)$ は H の増加関数であり，かつ上に凸である．従って $\frac{m(0, H)}{H} = \frac{m(0, H) - m(0, 0)}{H}$ は H の減少関数で， J_H は H の増加関数である．従って，

$$J_{\text{MF}} = \inf J_H = \lim_{H \downarrow 0} \frac{H}{2d m(0, H)} = \frac{1}{2d} \left(\frac{\partial m(0, H)}{\partial H} \Big|_{H=0} \right)^{-1} = \frac{1}{2d} \left(\langle \varphi; \varphi \rangle_0 \right)^{-1} = \frac{1}{2d \langle \varphi^2 \rangle_0} \quad (4)$$

2 の別解

要するに $m \approx 0$ （でも $m \neq 0$ ）の解がいつ出るかを見れば良いわけだから， m_{MF} の定義式において $H = 0$ としてみると

$$m_{\text{MF}} = \frac{\langle \exp\{2dJm_{\text{MF}}\varphi\}\varphi \rangle_0}{\langle \exp\{2dJm_{\text{MF}}\varphi\} \rangle_0} \quad (5)$$

となる．Ising model や φ^4 -model においては，右辺の量は m_{MF} を無限大にした場合， m_{MF} の一次よりもゆっくり無限大に行く（why?）．であるので，(5) がゼロでない解を持つためには，右辺の $m_{\text{MF}} = 0$ での微係数が1より大きいことが必要十分である．微係数を計算すると，この条件は

$$1 \leq 2dJ \langle \varphi^2 \rangle_0 \quad (6)$$

であることがわかる．

問2 1. 単に微分して，出てきた項を整理するだけ．

2. 色々な解法がある．問1と同様に特性曲線を考えると，今度は不等式なので，

$$\frac{dH(J)}{dJ} \geq -2d m(J, H(J)) = -2d m(0, H(0)) \quad (7)$$

が得られる．つまり， (J, H) -平面で見たときに，特性曲線の傾きは平均場の時よりも緩い．また，問題中でも注意したように， $J = 0$ で平均場とそうでないものに差はない． $m(0, H)$ が H の増加関数であることに注意すると，これらから，同じ (J, H) においては $(H \geq 0)$

$$m(J, H) \leq m_{\text{MF}}(J, H) \quad (8)$$

であることが結論できる．

2 の別解（ヒントに示した方法）与えられた (J, H) について $m^*(x; J, H)$ を

$$m^* = m(J(1-x), H + 2dJxm^*), \quad (0 \leq x \leq 1) \quad (9)$$

の解として定義する． $m^*(0; J, H) = m(J, H)$ かつ $m^*(1; J, H) = m_{\text{MF}}(J, H)$ に注意すると， $m^*(x; J, H)$ が x について単調増加であることを言えれば十分である．(9) を x で微分してみると $[\tilde{J} = J(1-x), \tilde{H} = H + 2dJxm^*]$ ，

$$\frac{\partial}{\partial x} m^*(x; J, H) = \frac{\partial}{\partial \tilde{J}} m(\tilde{J}, \tilde{H}) \times (-J) + \frac{\partial}{\partial \tilde{H}} m(\tilde{J}, \tilde{H}) \times \left[2dJm^* + 2dJx \frac{\partial}{\partial x} m^* \right] \quad (10)$$

つまり

$$\frac{\partial m^*}{\partial x} \left[1 - 2dJx \frac{\partial m(\tilde{J}, \tilde{H})}{\partial \tilde{H}} \right] = J \left[2dm(\tilde{J}, \tilde{H}) \frac{\partial m(\tilde{J}, \tilde{H})}{\partial \tilde{H}} - \frac{\partial m(\tilde{J}, \tilde{H})}{\partial \tilde{J}} \right] \quad (11)$$

が得られる．上の右辺は GHS 不等式から非負なので，左辺の括弧の中が正だと言えれば， $\frac{\partial m^*}{\partial x} \geq 0$ が結論できて，メダタシメダタシとなる．

さてさて，問題は

$$1 - 2dJx \frac{\partial m(\tilde{J}, \tilde{H})}{\partial \tilde{H}} \quad (12)$$

が非負かどうかであるが，これについては x, J を固定した上で (9) を H で偏微分してみる．結果は

$$\frac{\partial m^*}{\partial H} = \frac{\partial m(\tilde{J}, \tilde{H})}{\partial \tilde{H}} \times \left[1 + 2dJx \frac{\partial m^*}{\partial H} \right] \quad \Rightarrow \quad \frac{\partial m^*}{\partial H} \left[1 - 2dJx \frac{\partial m(\tilde{J}, \tilde{H})}{\partial \tilde{H}} \right] = \frac{\partial m(\tilde{J}, \tilde{H})}{\partial \tilde{H}} \quad (13)$$

となる．Griffiths II から右辺は非負．また，左辺の括弧の中は (12) そのものであるので， $\frac{\partial m^*}{\partial H} > 0$ が言えれば，(12) が非負だと言える．

実際に， $m^*(x; J, H)$ は， x, J を固定したときには H の増加関数である．理由は以下の通り．まず (9) を図形的に解釈すると， m^* は (y, z) 平面上の 2 つのグラフ

$$z = y \quad \text{と} \quad z = m(\tilde{J}, H + \alpha y) \quad (14)$$

の交点で与えられる．ここで $\tilde{J} \equiv J(1-x)$, $\alpha \equiv 2dJx$ であるが，これらは H, m^* に依存しないので，以下では定数と見なして良い．さて， H を増やしたときのこのグラフの交点の動き方がわかればよい． H を増やすと， $z = m(\tilde{J}, H + \alpha y)$ のグラフは左へ平行移動される．しかし，そのグラフは，GHS 不等式から y （磁場）の関数として上に凸である増加関数である．だから， H を増やしてグラフを左へ平行移動した場合， $z = y$ との交点は右上へ動く．つまり m^* は H の増加関数であることがわかった．

と言うわけで証明終わり．

3. 極限でも不等式は移行するから，

$$m_s(J) \leq \lim_{H \downarrow 0} m_{\text{MF}}(J, H) \quad (15)$$

であり，従って， $J < J_{\text{MF}}$ であれば m_{MF} も m_s もゼロである．つまり， $J_c > J_{\text{MF}}$ が結論される．

元ネタについて

実はこの問題の元ネタは，田崎晴明さん（現学習院大）と僕の，修士の時の共著論文である：H. Tasaki and T. Hara: Mean field bound and GHS inequality. J. Statist. Phys. **35** (1984), 99–107．我々の考えたやり方は特性曲線を用いない，ヒントに示した方法であったが，その後，C.M. Newman から，同様の事を彼が既にやっていたこと（ただし，正式な論文にはなっていない），また特性曲線を用いるともっと簡単に出来ること，を指摘された．GHS 不等式と平均場の関係に気づいたときは嬉しかったのだが，この程度のことは誰かがやっているからいい気になるな，と言う「若気の至り」に属するお話でした．