

1) Pour $J=0$

$$1 \equiv \sum_{S_0=\pm 1} \dots \sum_{S_{N-1}=\pm 1} e^{\sum_{i=0}^{N-1} (H S_i + F)} = e^{NF} \left(\sum_{S=\pm 1} e^{HS} \right)^N$$

d'où $F = -\log(2 \operatorname{ch} H)$

$$\begin{aligned} M_j &= \sum_{S_0=\pm 1} \dots \sum_{S_{N-1}=\pm 1} S_j e^{\sum_{i=0}^{N-1} (H S_i + F)} \\ &= e^{NF} \left(\sum_{S=\pm 1} e^{HS} \right)^{N-1} \left(\sum_{S_j=\pm 1} S_j e^{HS_j} \right) \\ &= e^F \cdot 2 \operatorname{sh} H = \operatorname{th} H \end{aligned}$$

$$M_j = M = \operatorname{th} H \quad \left(= -\frac{\partial F}{\partial H}, \text{ formule générale} \right)$$

Conclusion: pour $J=0$ $\begin{cases} F = -\log 2 \operatorname{ch} H \\ M = \operatorname{th} H \end{cases}$

$$\begin{aligned} 2) \quad E &= \sum_{i=0}^{N-1} (J S_i S_{i+1} + H S_i + F) \\ &= \sum_{i=0}^{\tilde{N}-1} \left(J (S_{2i} S_{2i+1} + S_{2i+1} S_{2i+2}) + H S_{2i} + H S_{2i+1} + F \right) \\ &= \sum_{i=0}^{\tilde{N}-1} \left(H + J (S_{2i} + S_{2i+2}) \right) S_{2i+1} + \frac{H}{2} (S_{2i} + S_{2i+2}) + 2F \end{aligned}$$

Maintenant la somme sur les spins des sites impairs se fait explicitement:

$$\sum_{S_1 = \pm 1} \dots \sum_{S_{2\tilde{N}-1} = \pm 1} e^{-E(S)} = \frac{\tilde{N}-1}{\prod_{i=0}^{\tilde{N}-1}} e^{\tilde{H}(S_{2i} + S_{2i+2})/2 + 2F} \times$$

$$\times 2 \operatorname{ch} \left(H + J(S_{2i} + S_{2i+2}) \right)$$

3]
$$\left. \begin{array}{l} S, S' = 1 \quad S + S' = 2 \\ S, S' = -1 \quad S + S' = -2 \\ \left. \begin{array}{l} S = 1 \quad S' = -1 \\ \text{ou} \quad S = -1 \quad S' = 1 \end{array} \right\} S + S' = 0 \end{array} \right\} \Rightarrow \text{trois valeurs distinctes.}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} SS' = 1 \\ SS' = 1 \\ SS' = -1 \end{array} \right.$$

$$g(S+S') \stackrel{?}{=} \tilde{J} SS' + \frac{\tilde{H}}{2} (S+S') + \tilde{F}$$

Pour $S, S' = \pm 1$ SS' n'est fonction que de $S+S'$

Il faut résoudre un système linéaire

$$\begin{cases} g(2) = \tilde{J} + \tilde{H} + \tilde{F} \\ g(0) = -\tilde{J} + \tilde{H} + \tilde{F} \\ g(-2) = \tilde{J} - \tilde{H} + \tilde{F} \end{cases}$$

C'est possible car

$$\begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ -1 & 0 & 1 \\ 1 & -1 & 1 \end{vmatrix} \neq 0$$

(par un calcul direct, ce déterminant vaut 4)

$$\sum_{E_n \leq E} E_n \sim \frac{\pi}{2\ell} \frac{1}{2} \left(\frac{2\ell E}{\pi} \right)^2 = \frac{\ell E^2}{\pi} \text{ qui diverge comme } \quad (2)$$

le carré de $E \rightarrow$ divergence quadratique.

3) Si $\varphi_R(t) = \frac{1}{a} \varphi(t, Ra) \quad R=1, N$

$$S_a = \int dt \ a \left(\sum_{R=1}^N \frac{1}{2} \dot{\varphi}(t, Ra)^2 - \sum_0^N \frac{1}{2} \frac{(\varphi(t, (R+1)a) - \varphi(t, Ra))^2}{a^2} \right)$$

Si $\varphi(t, x)$ est régulière, qd $a \rightarrow 0$

$$\varphi(t, (R+1)a) - \varphi(t, Ra) = a \varphi'(t, Ra) + O(a^2) \quad (\text{ou } o(a))$$

$$S_a = \int dt \ a \sum_{R=1}^N \left(\frac{1}{2} \dot{\varphi}(t, Ra)^2 - \frac{1}{2} \varphi'(t, Ra)^2 \right) + Na O(a)$$

Ce sont des sommes de Riemann, quand $a \rightarrow 0$ elles donnent \int_0^ℓ , CQFD.

4) $\dot{\varphi}_R = \sqrt{\frac{2}{N+1}} \sum_{n=1}^N \sin \frac{\pi n R}{N+1} \dot{\tilde{\varphi}}_n$

$$\sum_{R=0}^N (\varphi_{R+1} - \varphi_R)^2 = - \sum_{R=1}^N \varphi_R (\varphi_{R+1} - 2\varphi_R + \varphi_{R-1})$$

$$\varphi_{R+1} - 2\varphi_R + \varphi_{R-1} = \sqrt{\frac{2}{N+1}} \sum_{n=1}^N \left(\sin \frac{\pi n (R+1)}{N+1} - 2\sin \frac{\pi n R}{N+1} + \sin \frac{\pi n (R-1)}{N+1} \right) \tilde{\varphi}_n$$

6] $e^{-\tilde{E}(\tilde{S})}$ est bien normalisé: en effet

$$\sum_{\{\tilde{S}\}} e^{-\tilde{E}(\tilde{S})} = \sum_{\{S\}} e^{-E(S)} = 1 \quad \text{: au lieu de}$$

sommer sur tous les spins, on somme d'abord sur les spins impairs pour obtenir $e^{-\tilde{E}(\tilde{S})}$, puis sur les spins pairs; l'identité $\sum_{\{\tilde{S}\}} e^{-\tilde{E}(\tilde{S})} = 1$ est donc due à une sommation par paquets.

Du fait des conditions périodiques, on sait que l'aimantation ne dépend pas du site. Si l'on prend

$j = 2\tilde{j}$ pair dans la définition de M_j , on obtient par sommation par paquets (d'abord les spins impairs, puis pairs)

$$M_{2\tilde{j}} = \sum_{\{\tilde{S}\}} S_{2\tilde{j}} e^{-\tilde{E}(\tilde{S})}$$

$$\text{Donc } M = \tilde{M}$$

7] (1) dit $e^{4\tilde{J}} \geq 1$ car $\left(\frac{\text{sh } 2\tilde{J}}{\text{ch } \tilde{J}}\right)^2 \geq 0$ donc

$$\tilde{J} \geq 0 \quad \text{h sh}^2 2\tilde{J} = \left(e^{2\tilde{J}} - e^{-2\tilde{J}}\right)^2 = e^{4\tilde{J}} - 2 + e^{-4\tilde{J}} \leq -1 \quad \text{car } \tilde{J} \geq 0$$

$$\text{donc } \text{h sh}^2 2\tilde{J} \leq e^{4\tilde{J}} - 1$$

donc (1) dit que $\left(\frac{\text{sh } 2J}{\text{ch } H}\right)^2 \geq 4 \text{sh}^2(2\tilde{J})$ d'où

$$|\text{sh } 2J| \geq 2 \text{ch } H \text{sh } 2\tilde{J} \geq 0$$

En particulier $0 \leq \tilde{J} \leq |J|$ car $\left\{ \begin{array}{l} \text{sh est croissant} \\ \text{et } 2\text{ch } H \geq 1 \end{array} \right.$

8] Comme $e^{2\tilde{J}} \left(1 + \frac{\text{sh}^2 2J}{\text{ch}^2 H}\right)^{-1/2} > 0$, de (2) on

déduit que $\text{sh } H$ et $\text{sh } \hat{H}$, donc H et \hat{H} , ont le même signe.

En multipliant (1)^{1/2} et (2) membre à membre il

vient
$$e^{2\tilde{J}} \text{sh } \hat{H} = e^{2J} \left(1 + \frac{\text{sh}^2 2J}{\text{ch}^2 H}\right)^{1/2-1/2} \text{sh } H$$
 d'où

$$e^{2\tilde{J}} \text{sh } \hat{H} = e^{2J} \text{sh } H \text{ donc } I = e^{2J} \text{sh } H \text{ est}$$

invariant par décimation.

Si $J > 0$ on a $0 < \tilde{J} < J$ donc $|\text{sh } \hat{H}| > |\text{sh } H|$ et $|\hat{H}| > |H|$

9] Quel que soit J_0 , J_n est ≥ 0 et ensuite

J_n est décroissante à partir de $n \geq 1$, bornée

inférieurement. Donc elle converge vers une limite

≥ 0 . Mais d'après la question 7, on a

$|sh 2J| \geq 2 ch H sh 2\tilde{J} \geq 0$ et $ch H \geq 1$ donc

$|sh 2J| \geq 2 sh(2\tilde{J})$. Cette relation doit être vraie si l'on remplace J et \tilde{J} par la limite de J_n (par continuité) donc $sh "2J_0" \geq 2 sh "2\tilde{J}_0"$ donc $\lim_{n \rightarrow \infty} J_n = 0$ atteinte par valeurs positives.

Comme $I(J, H)$ est invariant par décimation, la convergence de J_n implique celle de H_n vers une limite finie " H_0 " telle que

$$e^{2J_0} sh H_0 = e^{2J_0} sh H_0 \text{ donc}$$
$$sh H_0 = e^{2J_0} sh H_0$$

10] Comme $M(N, J, H) = M(\tilde{N}, \tilde{J}, \tilde{H})$, en prenant $N = 2^n \tilde{N}$ il vient

$M(2^n \tilde{N}, J_0, H_0) = M(\tilde{N}, J_n, H_n)$. On fait tendre $n \rightarrow \infty$. Dans le membre de gauche, on trouve l'aimantation thermodynamique (on suppose que la limite ne dépend pas de la suite utilisée pour faire $N \rightarrow \infty$). Dans le membre de droite, on trouve $M(\tilde{N}, J_\infty, H_\infty) = M(\tilde{N}, 0, H_0) = k_B H_0$

d'après la question 1) (ouf, ça ne dépend pas de \bar{N} !) Donc $\lim_{N \rightarrow \infty} M(N, J_0, H_0) = \text{th } H_{\infty}$.

Mais $\text{sh } H_{\infty} = I(J_0, H_0)$, et

$$\text{th } H_{\infty} = \frac{I}{\sqrt{1+I^2}}$$

Conclusion : $\lim_{N \rightarrow \infty} M(N, J, H) = \frac{I(J, H)}{\sqrt{1+I(J, H)^2}}$

11) J_{15} est très très petit et H_{15} est presque égal à $H_{\infty} = \text{argsh}\left(e^{10} \text{sh} \frac{1}{100}\right)$, ce qui assure une aimantation voisine de 1.

Remarque: voyez vous pourquoi les équations (1) (2) (3) peuvent s'interpréter comme des fonctions β discrètes ?