

3.5 Condizioni al contorno

Sia $\Lambda \subset \mathbb{Z}^d$, $\Lambda^c := \mathbb{Z}^d \setminus \Lambda$.

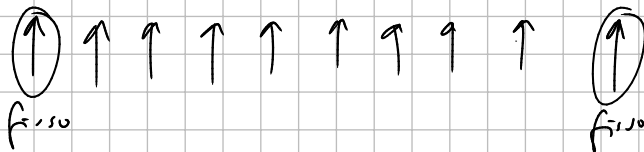
Poniamo $\partial^+ \Lambda := \{z \in \Lambda : \exists x \in \Lambda^c \text{ tale che } |x-z|=1\}$.

L'Hamiltoniana con condizioni positive:

$$H^+(\underline{\sigma}) := H(\underline{\sigma}) + \sum_{i \in \partial^+ \Lambda} \sigma_i$$

e con condizioni negative: $H^-(\underline{\sigma}) = H(\underline{\sigma}) - \sum_{i \in \partial^+ \Lambda} \sigma_i$.

Se prendiamo $H^+(\underline{\sigma})$ a $T < T_c$:



Prendendo adesso il limite $\Lambda \rightarrow +\infty$: ... $\uparrow \uparrow \uparrow \uparrow \uparrow \uparrow \uparrow \uparrow \dots$

Invece a $T > T_c$: $\uparrow \uparrow \downarrow \uparrow \uparrow \downarrow \downarrow \uparrow \uparrow \uparrow$ nessuna preferenza di orientazione.
 $\uparrow \downarrow \uparrow \downarrow \downarrow \uparrow \uparrow \downarrow \downarrow \uparrow$

Temperatura alta \Rightarrow il sistema non ricorda le condizioni al contorno.

$T > T_c$: esiste solo una fase

$T < T_c$: esistono due: $\uparrow \uparrow \uparrow \dots$ e $\downarrow \downarrow \downarrow \dots$.

4 La teoria rigorosa del modello di Ising (capitolo 3 del libro Velenik)

Definizione: Sia $\Lambda \subset \mathbb{Z}^d$ un insieme compatto. — Friedli

Le configurazioni del modello di Ising sono gli elementi di

$$\Omega_\Lambda := \{-1, +1\}^\Lambda.$$

Allora $\omega \in \Omega_\Lambda \Leftrightarrow \omega = (\omega_i)_{i \in \Lambda}$, $\omega_i \in \{-1, +1\}$.

Il valore del spin nel punto $i \in \Lambda$ è la variabile casuale

(la funzione) $\sigma_i : \Omega_\Lambda \rightarrow \{-1, +1\}$

$$\omega \mapsto \sigma_i(\omega) = \omega_i.$$

Scriviamo per l'insieme delle coppie di primi vicini:

$$E_\Lambda := \{ \{i, j\} \in \Lambda \times \Lambda : |i - j| = 1 \}$$

L'Hamiltoniana di l'energia di una configurazione

$$\mathcal{H}_{\Lambda, \beta, h}^\emptyset(\omega) := -\beta \sum_{\{i, j\} \in E_\Lambda} \sigma_i(\omega) \sigma_j(\omega) - h \sum_{i \in \Lambda} \sigma_i(\omega)$$

(β incluso in \mathcal{R})

(" \emptyset " indica che non ci sono condizioni al contorno).

La distribuzione canonica:

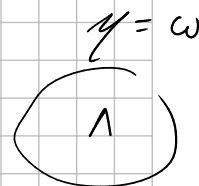
$$\mu_{\Lambda, \beta, h}^\emptyset(\omega) := \frac{1}{Z_{\Lambda, \beta, h}^\emptyset} \exp(-\mathcal{H}_{\Lambda, \beta, h}^\emptyset(\omega))$$

La funzione di partizione:

$$Z_{\Lambda, \beta, h}^\emptyset := \sum_{\omega \in \Omega_\Lambda} \exp(-\mathcal{H}_{\Lambda, \beta, h}^\emptyset(\omega))$$

Per rappresentare le condizioni al contorno:

$$\Omega := \{-1, +1\}^{\mathbb{Z}^d}$$



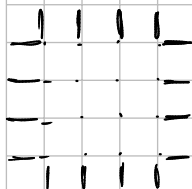
e dato $\eta \in \Omega$ poniamo:

$$\Omega_\Lambda^\eta := \{ \omega \in \Omega : \omega_i = \eta_i \ \forall i \notin \Lambda \}$$

(Configurazioni uguali ad η fuori da Λ .)

Per $\omega \in \Omega_\Lambda^\eta$:

$$\mathcal{H}_{\Lambda, \beta, h}(\omega) := -\beta \sum_{\{i, j\} \in E_\Lambda^b} \sigma_i(\omega) \sigma_j(\omega) - h \sum_{i \in \Lambda} \sigma_i(\omega)$$



dove $E_\Lambda^b := E_\Lambda \cup \{ \{i, j\} \in \mathbb{Z}^d \times \mathbb{Z}^d : ((i \notin \Lambda \text{ e } j \in \Lambda) \text{ o } (i \in \Lambda \text{ e } j \notin \Lambda)) \text{ e } |i - j| = 1 \}$.

Così si definisce $\mu_{\Lambda, \beta, h}^\eta(\omega)$, $Z_{\Lambda, \beta, h}^\eta$.

Scriviamo μ^+ per $\eta_i = +1 \ \forall i \in \mathbb{Z}^d$,
e μ^- per $\eta_i = -1 \ \forall i \in \mathbb{Z}^d$.

Il valore atteso di una funzione $f: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$:

$$\langle f \rangle_{\Lambda, \beta, h}^{\eta} := \sum_{\omega \in \Omega_{\Lambda}^{\eta}} f(\omega) \mu_{\Lambda, \beta, h}^{\eta}(\omega).$$

(Permette anche $\eta = \emptyset$.)

Si dice che una successione $\Lambda_n \rightarrow \infty$ nel
senso di van Hove ($\Lambda_n \uparrow \mathbb{Z}^d$) se

- $\Lambda_{n+1} \supset \Lambda_n$
- $\bigcup_{n=1}^{\infty} \Lambda_n = \mathbb{Z}^d$
- per $\partial^{\text{in}} \Lambda := \{i \in \Lambda : \exists j \notin \Lambda \text{ con } |i-j|=1\}$
vale che $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{|\partial^{\text{in}} \Lambda_n|}{|\Lambda_n|} = 0$.

Concetto: $\Lambda_n \rightarrow \infty$ (Fisher) $\Rightarrow \Lambda_n \rightarrow \infty$ (van Hove)

Il potenziale canonico: $\Psi_{\Lambda}^{\eta}(\beta, h) := \frac{\log Z_{\Lambda, \beta, h}^{\eta}}{|\Lambda|}$.

Lemma 1: $(\beta, h) \mapsto \Psi_{\Lambda}^{\eta}(\beta, h)$ è convessa.

Dimostrazione: Sia $\alpha \in [0, 1]$.

$$\begin{aligned} & Z_{\Lambda, \alpha\beta_1 + (1-\alpha)\beta_2, \alpha h_1 + (1-\alpha)h_2}^{\eta} \\ &= \sum_{\omega \in \Omega_{\Lambda}^{\eta}} \exp(-\alpha \mathcal{R}_{\Lambda, \beta_1, h_1}(\omega) - (1-\alpha) \mathcal{R}_{\Lambda, \beta_2, h_2}(\omega)) \\ &= \sum_{\omega \in \Omega_{\Lambda}^{\eta}} \left(\exp(-\mathcal{R}_{\Lambda, \beta_1, h_1}(\omega)) \right)^{\alpha} \exp(-\mathcal{R}_{\Lambda, \beta_2, h_2}(\omega))^{1-\alpha} \end{aligned}$$

usiamo la disuguaglianza di Hölder:

$$\sum_{k=1}^n |x_k y_k| \leq \left(\sum_{k=1}^n |x_k|^p \right)^{1/p} \left(\sum_{k=1}^n |y_k|^q \right)^{1/q} \quad \text{per } q, p > 1 \text{ tali che } \frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1.$$

otteniamo con $p = \frac{1}{\alpha}$, $q = \frac{1}{1-\alpha}$:

$$\leq \left(\sum_{w \in \Omega_\Lambda^M} e^{-\beta \mathcal{H}_{\Lambda, \beta_1, h_1}(w)} \right)^\alpha \left(\sum_{w \in \Omega_\Lambda^M} e^{-\beta \mathcal{H}_{\Lambda, \beta_2, h_2}(w)} \right)^{1-\alpha}$$

Col logaritmo:

$$\Psi_\Lambda^M(\alpha \beta_1 + (1-\alpha)\beta_2, \alpha h_1 + (1-\alpha)h_2) \leq \alpha \Psi_\Lambda^M(\beta_1, h_1) + (1-\alpha) \Psi_\Lambda^M(\beta_2, h_2).$$



Teorema 2: Il limite termodinamico

$$\Psi(\beta, h) := \lim_{\Lambda \uparrow \mathbb{Z}^d} \Psi_\Lambda^M(\beta, h) \text{ esiste,}$$

non dipende dalle successione Λ_n , non dipende dalle condizioni al contorno γ , ed è convessa su $[0, \infty) \times \mathbb{R}$.

Dimostrazione:

• Esistenza e indipendenza da Λ : come capitolo 2.

• Indipendenza da γ : Per $w \in \Omega_\Lambda$, scriviamo

$$w' \text{ per la configurazione tale che: } w' \uparrow_\Lambda = w$$

$$\text{e } w' \uparrow_{\Lambda^c} = \gamma \uparrow_{\Lambda^c}.$$

La differenza dell'energia:

$$|\mathcal{H}_{\Lambda, \beta, h}(w') - \mathcal{H}_\Lambda^\phi(w)| \leq |\partial^{\text{in}} \Omega| \frac{2d}{\beta} \beta$$

numero di punti vicini in direzione d

$$\Rightarrow e^{-\beta 2d |\partial^{\text{in}} \Omega| \frac{2d}{\beta} \beta} Z_{\Lambda, \beta, h}^\phi \leq Z_{\Lambda, \beta, h}^\gamma \leq e^{+\beta 2d |\partial^{\text{in}} \Omega| \frac{2d}{\beta} \beta} Z_{\Lambda, \beta, h}^\phi.$$

Prendendo il logaritmo:

usando $|\partial^{\text{in}} \Omega| / |\Lambda| \rightarrow 0$ segue il risultato.

• Il limite di una successione di funzioni convesse e a loro convesso.



Definizione: La densità di magnetizzazione è

$$m_\Lambda := \frac{1}{|\Lambda|} \sum_{i \in \Lambda} \sigma_i : \Omega_\Lambda \rightarrow \mathbb{R}$$

• La magnetizzazione è: $m_{\Lambda, \beta, h}^y := \langle M_{\Lambda}^y \rangle_{\Lambda, \beta, h}$.

Compito: Dimostrare che $m_{\Lambda, \beta, h}^y = \frac{\partial \psi_{\Lambda}^y}{\partial h}(\beta, h)$.

Attenzione: $\partial/\partial h$ non commuta sempre con $\lim_{\Lambda \uparrow \mathbb{Z}^d}$.

Una funzione convessa ha al massimo un numero numerabile di punti di gonfiato, e
 $\partial^- f(x) \subseteq \partial^+ f(x) \quad \forall x$.

In particolare: la magnetizzazione spontanea

$$m^*(\beta) := \lim_{h \rightarrow 0^+} m(\beta, h)$$

esiste per ogni $\beta \in [0, \infty)$.

I punti di non-derivabilità di ψ rispetto a h sono esattamente i punti h dove

$$\lim_{h' \rightarrow h^+} m(\beta, h') \neq \lim_{h' \rightarrow h^-} m(\beta, h')$$

Definizione: ψ ha una transizione di fase nel (β, h) se $h \mapsto \psi(\beta, h)$ non è derivabile lì.

4.1 Modello di Ising in dimensione $d=1$

In una dimensione si può calcolare tutto.

Teorema 3: Per $d=1$, per ogni $\beta \geq 0$, per ogni $h \in \mathbb{R}$ abbiamo

$$\psi(\beta, h) = \log \left(e^{\beta} \cosh(h) + \sqrt{e^{2\beta} \cosh^2(h) - 2 \sinh(2\beta)} \right)$$

In particolare ψ è derivabile dappertutto, allora non ci sono le transizioni di fase.

Commento:

Questo è il comportamento normale per $d=1$.

Compito: Dimostrare che per $\beta \rightarrow +\infty$ ($T=0$)

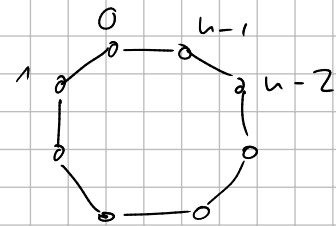
$$\lim_{\beta \rightarrow \infty} m(\beta, h) = \begin{cases} +1 & \text{se } h > 0 \\ 0 & \text{se } h = 0 \\ -1 & \text{se } h < 0 \end{cases}$$

Dimostrazione del teorema 3:

Consideriamo condizioni al contorno periodiche:

$$\Lambda_n = \{0, 1, 2, \dots, n-1\}$$

$$\Sigma_n^{\text{per}} = \Sigma_n \cup \{(0, n-1)\}$$



Con l'argomento del teorema 2: $\Psi^{\text{per}}(\beta, L)$
 $= \Psi^{\Psi}(\beta, L) = \Psi^{\phi}(\beta, h)$.

Così $Z_{\Lambda_n, \beta, h}^{\text{per}}$ può essere scritto come una traccia:

$$\begin{aligned} Z_{\Lambda_n, \beta, h}^{\text{per}} &= \sum_{\omega \in \Omega_{\Lambda_n}} e^{-2\beta \mathcal{H}_{\Lambda_n, \beta, h}(\omega)} \\ &= \sum_{\omega_0 \in \{\pm 1\}} \dots \sum_{\omega_{n-1} \in \{\pm 1\}} \prod_{i=0}^{n-1} e^{\beta \omega_i \omega_{i+1} + h \omega_i} \\ &=: A_{\omega_i, \omega_{i+1}} \end{aligned}$$

allora $A = \begin{pmatrix} A_{+,+} & A_{+,-} \\ A_{-,+} & A_{--} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{\beta+h} & e^{-\beta+h} \\ e^{-\beta-h} & e^{\beta-h} \end{pmatrix}$,
dove $\omega_n = \omega_0$.

"transfer matrix"

$$\text{Così: } Z_{\Lambda, \beta, h}^{\text{per}} = \sum_{\omega_0 \in \{\pm 1\}} (A^h)_{\omega_0, \omega_0} = \text{tr}(A^h)$$

Autovalori di A :

$$\lambda_{\pm} = e^{\beta} \cosh(h) \pm \sqrt{e^{2\beta} \cosh^2(h) - 2 \sinh(2\beta)}$$

Gli autovalori A^h sono λ_+^h e λ_-^h .

$$\text{La traccia: } \text{tr}(A^h) = \lambda_+^h + \lambda_-^h$$

Allora

$$\psi(\beta, h) = \lim_{|\Lambda_n| \rightarrow \infty} \frac{1}{|\Lambda_n|} \log(\lambda_+^h + \lambda_-^h)$$

$$= \lim_{h \rightarrow \infty} \frac{1}{h} \log(\lambda_+^h) + \frac{1}{h} \log\left(1 + \underbrace{\left(\frac{\lambda_-}{\lambda_+}\right)^h}_{\lambda_- \leq \lambda_+}\right)$$

$$= \log(\lambda_+)$$

$\rightarrow 0$

