Pràctiques de Fenòmens col·lectius i transicions de fase

Mètodes de simulació en Física Estadística

Jordi Baró (material adaptat de notes Eduard Vives)

Tardor 2024

Departament de Física de la Matèria Condensada Facultat de Física Universitat de Barcelona

Coses pràctiques (I)

Calendari (6+2 hores)

- Sessió introducció (2h): avui 18/11 16:00-17:30
- Sessions 1,2 i 3 (3 × 2h) Assistència Obligatòria

(comencen aquest	
divendres!)	
22/11 - 28/11	Ρ1
29/11 - 5/12	P2
9/12 - 13/12	P3

	dII	dt	dc	dj	dv
8:30-10:30					E1-E2
16:00-18:00	A2-A3				
17:00-19:00					E3-E4
18:00-20:00				D2	

- Entraga passat Nadal:
- Codis + Petits exercicis emprant els resultats.
- Estricte política de plagi.

Coses pràctiques (II)

<u>Professorat</u>

A2, A3	Mozota, Álvaro	
	Benavent, Andreu	
	Calero, Carles	
D2	Benavent, Andreu	
	Baró, Jordi	
E1	Dosil, Miguel	
	Levis, Demian	
E2	Mozota, Álvaro	
	Calero, Carles	
E3	Benavent, Andreu	
	Baró, Jordi	
E4	Mozota, Álvaro	
	Rodriguez, Víctor	

Coses pràctiques (II)

Avaluació:

- Assistència obligatòria a les 6 hores (3 sessions)
- Entrega obligatòria de l'exercici escrit individual i original i codi.
 Passat Nadal (no apureu!).
- Entrega codi + exercicis: 1 punt de la nota final de l'assignatura
- Examen final: conté una qüestió relacionada amb les pràctiques

Com es fan les pràctiques?

- FORTRAN (gfortran), GNUPLOT, (reviseu el software de F. Comp.)
- editor de textos: gedit, geany, notepad++, ...
- Sistema operatiu: LINUX, WINDOWS, OSX
- Es treballa a l'aula d'informàtica. Es pot treballar amb portàtil.

Índex

- 1. Simulació a la Física Estadística.
 - 1.1 Repàs de F.E.: models i mesura (integral fonamental de la F.E.).
 - 1.2 Problemes amb la resolució de la integral.
 - 1.3 Mètodes deterministes vs. estocàstics.
- 2. Monte-Carlo en cadenes de Markov (MC-MC) i Metropolis.
 - 2.1 Cadenes de Markov.
 - 2.2 Equació de balanç.
 - 2.3 Probabilitats de transició.
 - 2.4 Algorisme de Metropolis.
- 3. Annex: Repàs Física Computacional.

1 Simulació a la Física Estadística

Física Estadística d'Equilibri

- Models de la F.E.
 - Microestat: configuració $X = (x_1, x_2, x_3, \dots x_N)$
 - Expai fàsic $\Omega = \{X\}$, amb $\mathcal N$ dimensions. (Per exemple $\Re^{\mathcal N}$ o $2^{\mathcal N}$)
 - Hamiltonià $\mathcal{H}(X) = \mathcal{H}(x_1, x_2, \cdots, x_N)$
 - Variables d'interès: $A(X) = A(x_1, x_2, \dots x_N)$: exemples \mathcal{H} , K, U, g(r) ...
 - ullet Límit termodinàmic $\mathcal{N}
 ightarrow \infty$
- Exemples models:
 - Models continus: Fluïd clàssic o semiclàssic
 - Models reticulars: Model d'Ising

Fluïd clàssic o semiclàssic

Sistema de N partícules clàssiques que representa un sòlid, líquid o gas.

$$\mathcal{H}(\vec{r}_1, \vec{r}_2, \cdots \vec{r}_N, \vec{p}_1, \vec{p}_2, \cdots \vec{p}_N) = K + U = \sum_{i=1}^N \frac{(\vec{p}_i)^2}{2m_i} + U(\vec{r}_1, \vec{r}_2, \cdots \vec{r}_N)$$

L'espai de les fases té dimensió $\mathcal{N}=6N$

E.g., potencials a parelles de Lennard-Jones

$$U(\vec{r}_{1}, \vec{r}_{2}, \cdots \vec{r}_{N}) = \sum_{i,j}^{N(N-1)/2} V(|\vec{r}_{i} - \vec{r}_{j}|) = \sum_{i,j}^{N(N-1)/2} 4\varepsilon \left[\left(\frac{\sigma}{|\vec{r}_{i} - \vec{r}_{j}|} \right)^{12} - \left(\frac{\sigma}{|\vec{r}_{i} - \vec{r}_{j}|} \right)^{6} \right]$$

Equacions dinàmiques:

$$\begin{split} \frac{d\vec{p}_i}{dt} &= -\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial \vec{r}_i} = -\frac{\partial U}{\partial \vec{r}_i} \quad 3N \text{ equacions} \\ \frac{d\vec{r}_i}{dt} &= \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial \vec{p}_i} = -\frac{\vec{p}_i}{m_i} \quad 3N \text{ equacions} \end{split}$$

8

Model d'Ising (I)

Xarxa d'N nusos (1d, 2d, 3d,...). A cada nus es defineix una variable de spin:

$$S_{i} = \pm 1 \quad i = 1 \cdots N$$

$$\mathcal{H}(S_{1}, S_{2}, \cdots S_{N}) = -J \sum_{i,j}^{n.n.} S_{i} S_{j} - H \sum_{i=1}^{N} S_{i}$$

Aplicació multidisciplinària a transicións de 1r/2n ordre: magnetisme, opinions, infeccions, borsa,... [book: Mark Buchanan, *Ubiquity* (2002)]

Mecànica clàssica

Per resoldre els models en el marc de la mecànica clàssica, fariem servir les equacions de Newton (o Hamilton) per trobar trajectòries:

- Equacions dinàmiques Condicions inicials X(0) X = X(t)

$$X = X(t)$$



Promitios temporals:

$$\bar{A} = \lim_{t \to \infty} \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} \int_{t}^{t+T} A(X(t)) dt$$

Aquests tipus de promitios ens donaria el comportament de les quantitats mesurables en un sistema en equilibri

La mida del sistema d'equacions a resoldre $(\mathcal{N} o \infty)$ ho fa impossible i, a més a més, en alguns casos (Ising) no tenim equacions dinàmiques.

Densitat de probabilitat a Ω

La F.E. d'equilibri es basa en el **prinicipi ergòdic**, si la dinàmica és tal que el sistema assoleix l'equilibri termodinàmic, els promitjos temporals es poden substituir per promitjos fàsics:

$$\langle A \rangle = \int_{\Omega} p(X)A(X)dX = \sum_{\Omega} p(X)A(X)$$

on $p(X) = f(X)/\mathcal{Z}$ és una probabilitat o densitat de probabilitat convenient, que depèn de les característiques de les parets del sistema que es troba en equilibri i la funció de partició \mathcal{Z} és el factor que normalitza la probabilitat sobre Ω .

• Sistema totalment aïllat: col·lectivitat microcanònica

$$f(X) = 1$$
 $\mathcal{Z} = \int_{\Omega} dX = \text{Vol}_{\Omega}$ $p(X) = \frac{1}{\text{Vol}_{\Omega}}$

ullet Sistema en contacte tèrmic amb un bany a $T \propto rac{1}{eta}$: col·lectivitat canònica

$$f(X) = e^{-\beta \mathcal{H}(X)}$$
 $\mathcal{Z} = \int_{\Omega} e^{-\beta \mathcal{H}(X)} dX$ $p(X) = \frac{e^{-\beta \mathcal{H}(X)}}{\mathcal{Z}}$

• Sistema obert en massa: col·lectivitat gran canònica

Els càlculs en **F.E. d'equilibri**, per tant, es redueixen a resoldre l'anomenada **integral fonamental**:

$$\langle A \rangle = \int_{\Omega} A(X) \frac{f(X)}{\mathcal{Z}} dX \qquad \langle A \rangle = \sum_{\Omega} \frac{f(X)}{\mathcal{Z}} A(X)$$

Es tracta d'una integral multidimensional, en un espai Ω que en el límit termodinàmic té infinites dimensions.

Noteu també que als denominadors hi ha una integral (o suma) ${\mathcal Z}$ que també té la mateixa dificultat.

$$\mathcal{Z} = \int_{\Omega} f(X) dX$$
 $\mathcal{Z} = \sum_{\Omega} f(X)$

Problemes en la resolució de la integral (1)

Les mesures a F.E. es redueixen a calcular integrals del tipus:

$$\langle A \rangle = \int_{\Omega} A(X) \frac{f(X)}{\mathcal{Z}} dX$$

1r PROBLEMA: valor de Z

• Ex. Model d'Ising, a la canònica.

$$\mathcal{Z} = \sum_{S_1, S_2, S_3, S_N}^{2^N} e^{\beta \sum_{\langle i, j \rangle}^{n, n} S_i S_j}$$

• Generalment $\mathcal Z$ no es pot calcular analíticament. (Si es pogués calcular, ja no caldria resoldre el model amb mètodes de simulació numèrica).

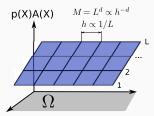
Problemes en la resolució de la integral (2)

2n PROBLEMA: Dimensió ${\mathcal N}$ de l'espai de fases

 Mètodes linials (e.g. trapezis, Simpson) creixen ràpidament en complexitat.

error trapezis :
$$\varepsilon(h) \propto h^2 \propto M^{-2/d}$$

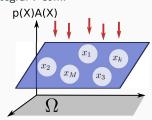
error Simpson : $\varepsilon(h) \propto h^4 \propto M^{-4/d}$



• Alternativa: Integració Monte-Carlo cru, mostreig aleatori de valors $\{x_1, x_2, \dots x_M\}$, independents. Estimem una integral I com:

$$\hat{I}_{M} = rac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} f(x_{i}) \rightarrow \langle \hat{A} \rangle = rac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} A(x_{i}) p(x_{i})$$

$$error M.C. : \varepsilon(h) \propto M^{-1/2}$$

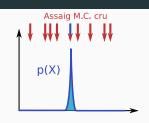


Per d>8 els mètodes M.C. poden ser més eficients que els lineals. (*E.g.*, *Ising 2x2 lattice* $d=\mathcal{N}=L\times L$)

Problemes en la resolució de la integral (3)

3r PROBLEMA: Integrem molts valors $p(x_i) \approx 0$

- El nombre de possibles estats és molt gran E.g., Model d'Ising: $\#(\Omega) = 2^{\mathcal{N}}$
- En equilibri termodinàmic (canònica i gran canònica), els estats amb p(x_i) probables són una petita part de Ω.



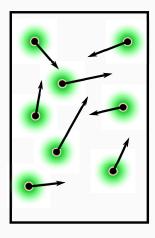
• Podem corregir-ho si els estats que seleccionem ja són distribuïts segons una funció (no-normalitzada) $g(x_i) \propto \frac{e^{-\beta \mathcal{H}(X)}}{\mathcal{Z}}$ (Importance sampling). Llavors:

$$\hat{I}_{M} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} \frac{f(x_{i})}{g(x_{i})} \rightarrow \langle \hat{A} \rangle = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} A(x_{i}) \frac{p(x_{i})}{p(x_{i})} = \boxed{\frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} A(x_{i})}$$

- . L'error decau més depressa que en MC cru (appendix).
- Cal trobar un **mètode** per generar un conjunt d'estats independents $\{X_1, X_2, \cdots X_l, \cdots X_M\}$ (configuracions del sistema) en l'espai de les fases Ω , distribuïts d'acord amb $f(X)/\mathcal{Z}$ sense conèixer \mathcal{Z} .

Mètodes classics de simulació

E.g., fluid classic (potencial L-J)



Mètodes deterministes o Dinàmica Molecular Problema originalment microcanònic (N, E). Problema del valor inicial per EDOs. Integrem seqüències temporals $X_l(t)$:

$$\vec{r_i}$$
 $\vec{p_i}$ $\vec{r_i} = -rac{\partial U(\{r_i\})}{\partial r_i}$ $\vec{q_i} = -rac{\partial U(\{r_i\})}{\partial r_i}$

Resolem per Euler, Verlet, Runge-Kutta ... Tornem a l'inici. Però ara busquem en $p(x_i)$

Mètodes estocàstics o Monte Carlo Problema originalment canònic (T constant). Generem configuracions (sense dinàmica) amb el pes adequat:

$$p(X) = \frac{e^{-\beta \mathcal{H}(X)}}{\mathcal{Z}}$$

Resolem amb metodes lliures de Z Markov-chain Monte-Carlo (MC-MC).

2 MC-MC i Metropolis

Instead of choosing configurations randomly, then weighting them with $\exp(-E/kT)$, we choose configurations with a probability $\exp(-E/kT)$ and weight them evenly.

- Metropolis et al., 1953

Mètode de Monte Carlo a la col·lectivitat canònica

Ens centrem en el cas canònic i amb un espai de les fases Ω discret.

L'objectiu és generar una seqüència d'estats $\{X_1, X_2, \cdots X_l, \cdots X_M\}$ a l'espai Ω , independents i distribuïts d'acord amb la probabilitat canònica

$$p(X) = \frac{f(X)}{\mathcal{Z}} = \frac{e^{-\beta \mathcal{H}(X)}}{\sum_{Y \in \Omega} e^{-\beta \mathcal{H}(Y)}}$$

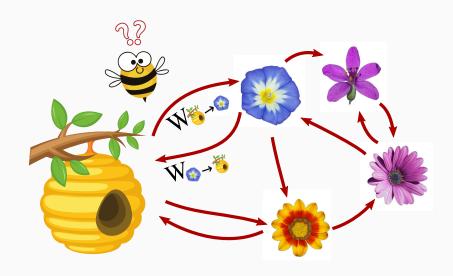
Aleshores, els promitjos de les quantitats d'interès els podrem estimar com

$$\langle A \rangle = \sum_{X \in \Omega} A(X) \frac{f(X)}{\mathcal{Z}} \sim \langle A \rangle_M = \frac{1}{M} \sum_{I=1}^M A(X_I)$$

Per aconseguir-ho, ens cal desenvolupar un concepte matemàtic anomenat cadena de Markov (correspon a la versió discreta dels anomenats processos de Markov).

Què és una cadena de Markov?

Introducció a les cadenes de Markov (C.M.) (I)



Introducció a les cadenes de Markov (C.M.) (II)

[D.Revuz, Markov Chains, North Holland (1975).]

[V.Petrov & E.Mordecki, Teoria de Probabilidades, URSS (2002).]

Es defineixen sobre un espai de configuracions $\Omega = \{X\}$. (Per nosaltres és l'espai de les fases)

Una C.M. és una seqüència de v.a. $X_1, X_2 \cdots X_l, \cdots$ tals que les transicions $X_l \to X_{l+1}$ són estadísticament independents. Per ternir-les ben definides calen dos elements:

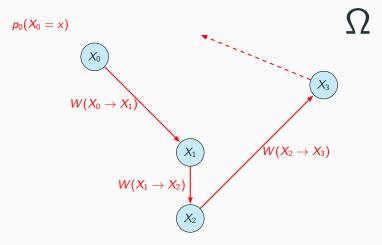
• Distribució de probabilitats inicial

$$p_0(X):\Omega \to [0,1]$$
 $\sum_{X\in\Omega} p_0(X)=1$

• Matriu de probabilitats de transició

$$W(X o Y): \Omega imes \Omega o [0,1] \quad \forall X \quad \sum_{Y \in \Omega} W(X o Y) = 1$$

Trajectòria aletòria a l'espai de les fases



La probabilitat de transició $X_I = x \to X_{I+1} = y$: $W(x \to y)$ no depèn de els valors de X_k per passos k anteriors a I.

El procès només depen del pas anterior. No té memòria.

Definicions I

• Probabilitat d'una seqüència determinada $p(X_0, X_1, X_2, \dots, X_l, \dots)$ Donat que els salts son independents, tenim:

$$p(X_0, X_1, X_2, \cdots, X_l, \cdots) = p(X_0)W(X_0 \to X_1)W(X_1 \to X_2)\cdots$$

Experiment mental: Imaginen que generem *n* seqüències

• Distribució de configuracions després de I passes $p_I(X)$

$$p_{I}(X_{I} = y) = \sum_{x} p_{I-1}(X_{I-1} = x)W(x \to y)$$

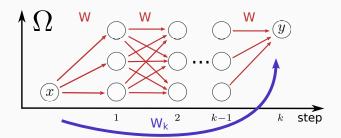
Noteu que la suma en principi pot tenir infinits termes $(\sum \to \int)$ i que, en general, existeix $W(X \to X) \ge 0$.

Definicions II

• Probabilitat de transició en k passes $W_k(X \to Y)$

Espai
$$\Omega \in \mathbb{R}$$
: $W_k(X_l = x \to X_{l+k} = y) =$

$$= \int_{x_1} \int_{x_2} \cdots \int_{x_{k-1}} W(x \to x_1) W(x_1 \to x_2) \cdots W(x_{k-1} \to y) dx_1 \cdots dx_{k-1}$$



Notació matricial (I)

En el cas que l'espai de configuracions sigui finit $\Omega = \{x_1, x_2, x_3, x_4, \dots x_N\}$ (e.g. Ising amb L finit), les sumes anteriors son finites i podem fer servir una notació matricial:

$$p_{0} \equiv \begin{pmatrix} p_{0}(x_{1}) \\ p_{0}(x_{2}) \\ p_{0}(x_{3}) \\ \dots \\ p_{0}(x_{N}) \end{pmatrix}$$

$$W(X \to Y) \equiv \begin{pmatrix} W(x_{1} \to x_{1}) & W(x_{2} \to x_{1}) & \cdots & W(x_{N} \to x_{1}) \\ W(x_{1} \to x_{2}) & W(x_{2} \to x_{2}) & \cdots & W(x_{N} \to x_{2}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ W(x_{1} \to x_{N}) & W(x_{2} \to x_{N}) & \cdots & W(x_{N} \to x_{N}) \end{pmatrix}$$

Notació matricial (II)

$$\begin{pmatrix} p_{l}(x_{1}) \\ p_{l}(x_{2}) \\ \vdots \\ p_{l}(x_{N}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} W(x_{1} \to x_{1}) & W(x_{2} \to x_{1}) & \cdots & W(x_{N} \to x_{1}) \\ W(x_{1} \to x_{2}) & W(x_{2} \to x_{2}) & \cdots & W(x_{N} \to x_{2}) \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ W(x_{1} \to x_{N}) & W(x_{2} \to x_{N}) & \cdots & W(x_{N} \to x_{N}) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} p_{l-1}(x_{1}) \\ p_{l-1}(x_{2}) \\ \vdots \\ p_{l-1}(x_{N}) \end{pmatrix}$$

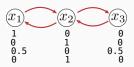
$$W_k(X \to Y) = \begin{pmatrix} W(x_1 \to x_1) & W(x_2 \to x_1) & \cdots & W(x_N \to x_1) \\ W(x_1 \to x_2) & W(x_2 \to x_2) & \cdots & W(x_N \to x_2) \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ W(x_1 \to x_N) & W(x_2 \to x_N) & \cdots & W(x_N \to x_N) \end{pmatrix}^k$$

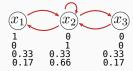
Definicions i propietats

 Una C.M. és <u>irreduïble</u> si de qualsevol estat X es pot aconseguir arribar a qualsevol altre estat Y (el graf no està "trencat" ni té regions inaccessibles):

$$\forall X, Y \in \Omega \; \exists k \; ; W_k(X \to Y) > 0$$

• Donada una cadena de Markov, anomenem període d_X d'un estat X al m.c.d. de tots els m > 0 pels que $W_m(X \to X) > 0$.





• Un estat X s'anomena <u>aperiodic</u> si $d_X = 1$. (E.g. trivial, si $W(X \to X) > 0$).

Definicions i Teoremes

- Teorema 1: En una cadena irreduïble tots els estats de la cadena tenen el mateix període (que s'anomena període de la cadena).
- **Definició**: cadena aperiodica $\forall X, d_X = 1$
- Teorema 2: Una C.M. és irreduïble i aperiodica si i només si

$$\forall X, Y \in \Omega \exists \text{ pas minim } m; \ \forall k > m; \ W_k(X \to Y) > 0$$

• **Definició**: una distribució $\Pi(X)$ és estacionaria per a una C.M. quan

$$p(Y) \equiv \sum_{X} W(X \to Y) \Pi(X) = \Pi(Y)$$

En el cas que Ω sigui finit això correspon a dir que Π és vector propi de W amb valor propi 1.

• **Teorema 3**: En una C.M. irreduïble i aperiodica sempre existeix $\Pi(Y)$ estacionària tal que $\Pi(Y)$ és estrictament positiva i única, i compleix:

$$p(X) \lim_{k \to \infty} W_k(X \to Y) = \Pi(Y) \quad \forall \ p(X)$$

TOTES les configuracions convergeixen a $\Pi(Y)$.

Exemple 1, exercici

- a) Simuleu l'evolució de la C.M. següent i estudieu estadísticament l'evolució de les p_l .
- b) Resoleu l'evolució de la C.M. analíticament i compareu el resultat.

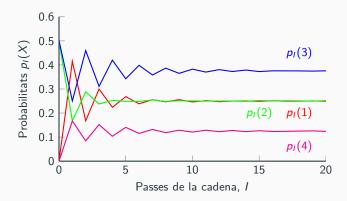
$$p_0 \equiv \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$W(X \to Y) \equiv \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{2} & \frac{1}{3} & 0 \\ \frac{1}{2} & 0 & \frac{1}{3} & 0 \\ \frac{1}{2} & \frac{1}{2} & 0 & 1 \\ 0 & 0 & \frac{1}{3} & 0 \end{pmatrix}$$

Exemple 1: (a) simulació MC-MC

Fent 100000 simulacions de la cadena (amb 100000 llavors diferents del generador de nombres aleatoris), podem estimar les probabilitats de cada un dels 4 estats a cada passa *I*, mesurant les freqüències amb que es visita cada estat.

(codi Markov.f)



Exemple 1: (b) càlcul numeric i analític de les $p_l(X)$

Numeric: Si multipliquem el vector p_0 repetides vegades per W, obtenim:

$$p_0 \equiv \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} \\ 0 \end{pmatrix}, p_1 \equiv \begin{pmatrix} \frac{5}{12} \\ \frac{1}{6} \\ \frac{1}{4} \\ \frac{1}{6} \end{pmatrix}, p_2 \equiv \begin{pmatrix} \frac{1}{6} \\ \frac{7}{24} \\ \frac{11}{24} \\ \frac{1}{12} \end{pmatrix}, p_3 \equiv \begin{pmatrix} \frac{43}{144} \\ \frac{17}{72} \\ \frac{5}{16} \\ \frac{11}{72} \end{pmatrix}, \cdots, p_{20} \equiv \begin{pmatrix} 0.249922 \\ 0.249923 \\ 0,375286 \\ 0.124869 \end{pmatrix}$$

Analític: Si calculeu els vectors propis de la matriu ${\it W}$ trobareu un vector propi de valor propi 1

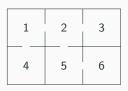
$$\Pi = A \begin{pmatrix} 2 \\ 2 \\ 3 \\ 1 \end{pmatrix},$$

Si el normalitzeu A tal que $\sum \Pi = 1$, tenim:

$$\Pi = \begin{pmatrix} \frac{1}{4} \\ \frac{1}{4} \\ \frac{3}{8} \\ \frac{1}{8} \end{pmatrix},$$

Exemple 2, exercici

Modelitzeu el comportament d'un borratxo a casa seva, suposant que a cada passa de temps canvia a l'atzar d'habitació. Proposeu canvis en les portes o en la dinàmica per aconseguir que sigui aperiòdica.

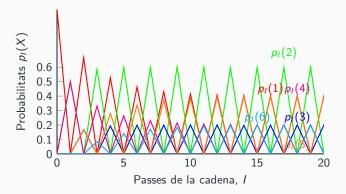


$$p_0 \equiv \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad W(X \to Y) \equiv \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{3} & 0 & 1 & 0 & 0 \\ \frac{1}{2} & 0 & 1 & 0 & \frac{1}{2} & 0 \\ 0 & \frac{1}{3} & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \frac{1}{2} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{3} & 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \frac{1}{2} & 0 \end{pmatrix}$$

Exemple 2: simulació

Fent 1000000 simulacions de la cadena (amb 100000 llavors diferents del generador de nombres aleatoris), podem estimar les probabilitats de cada un dels 6 estats a cada passa *I*, mesurant les freqüències amb que es visita cada estat.

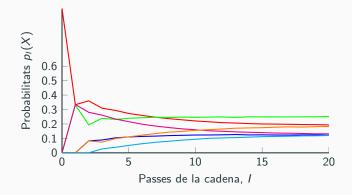
(codi Markov.f)



No convergeix!. A les passes parell tenim unes $p_I(X)$ i a les senars unes altres.

Exemple 2: simulació variant

Si permeteu que el borratxo pugui triar entre les opcions canviar d'habitació i quedar-se, es trenca la periodicitat i aleshores la cadena si que convergeix.



Equació de balanç

Podem escriure la variació de probabilitats a cada transició:

$$\Delta p = p_{l}(X) - p_{l-1}(X) = \sum_{Y} W(Y \to X) p_{l-1}(Y) - 1 p_{l-1}(X) =$$

$$= \sum_{Y} W(Y \to X) p_{l-1}(Y) - \sum_{Y} W(X \to Y) p_{l-1}(X)$$

Si la cadena és estacionaria (no varia en el temps), $p_l(X) - p_{l-1}(X) = 0$ i, per tant cal demanar que 'el $\Delta p(\to X)$ que entra a cada X és el mateix que el $\Delta p(X\to)$ que en surt', el que anomenem condició de balanç global:

$$\sum_{Y} W(Y \to X) p_{l-1}(Y) = \sum_{Y} W(X \to Y) p_{l-1}(X)$$

(Nota: F.E. fora d'equilibri: Associant MC-MC a una evolució temporal, aquesta condició s'escriu, normalment dividida per Δt i s'enten com una integració numèrica d'una equació per dp/dt.)

Esquema d'una simulació MC-MC a la FE

Per a fer una simulació de MC en cadena de Markov ens cal trobar, en el nostre espai de les fases Ω , una probabilitat de transició $W(X \to Y)$ que compleixi:

- Sigui <u>irreduïble i aperiòdica</u> (permeti anar de qualsevol estat a qualsevol altre amb un nombre finit de passes). Això garanteix que existirà una probabilitat estacionaria $\Pi(X)$.
- La probabilitat estacionaria sigui $\Pi(X) = f(X)/\mathcal{Z}$

Aleshores fent realitzacions de la cadena (simulacions), després d'un nombre prou gran de passes, les configuracions X que obtindrem es distribuiran com $f(X)/\mathcal{Z}$ i podrem calcular els promitjos de la F.E..

(Nota: Tant MC-MC com Metropolis en particular són mètodes d'integració MC per importance sampling. Com a tals es poden emprar en altres problemes d'integració.)

Probabilitat de transició i balanç detallat

Com ha de ser $W(X \to Y)$ per tal que la probabilitat estacionaria sigui $\Pi(X) = f(X)/\mathcal{Z}$?

Condició de balanç global:

$$\sum_{Y} W(Y \to X) \frac{f(Y)}{Z} = \sum_{Y} W(X \to Y) \frac{f(X)}{Z}$$

La $\mathcal Z$ desapareix de l' expressió!!!. No cal conèixer $\mathcal Z$ per dissenyar una W adequada per als nostres propòsits.

A la pràctica s'imposa una condició més restrictiva (condició suficient de balanç global): el balanç a l'intercanvi entre cada parella d'estats X, Y, anomenada balanç detallat:

$$W(Y \to X)f(Y) = W(X \to Y)f(X)$$

Exemples de W's

Centrem-nos en el cas del factor de Boltzmann:

$$f(X) = e^{-\beta \mathcal{H}(X)}$$

$$W(Y \to X)e^{-\beta \mathcal{H}(Y)} = W(X \to Y)e^{-\beta \mathcal{H}(X)}$$

$$\frac{W(Y \to X)}{W(X \to Y)} = \frac{e^{-\beta \mathcal{H}(X)}}{e^{-\beta \mathcal{H}(Y)}} = e^{-\beta [\mathcal{H}(X) - \mathcal{H}(Y)]}$$

Aquesta equació té moltes solucions: cadascuna es correspon amb un algorisme de simulació diferent

- Algorisme de Metropolis: proposta i rebuig
- Algorisme de heat bath
- ..

Algorisme de Metropolis-Hastings (A. W. Rosenbluth)



Arianna W. Rosenbluth (1927 - 2020)



"She actually did all the coding, which at that time was a new art for these new machines,"

Algorisme de Metropolis (I)

La transició X o Y a cada pas es decideix en dues passes

ullet Es proposa un possible canvi de configuració X o Y d'acord amb una probabilitat de proposta simètrica

$$T(X \rightarrow Y) = T(Y \rightarrow X)$$

Es requereix que T tingui bones propietats per tal de garantir que la cadena sigui irreduïble i aperiòdica.: bàsicament que les propostes siguin canvis molt elementals.

• El canvi s'accepta o es rebutja d'acord amb una probabilitat d'acceptació Q(X o Y)

Per tant:

$$W(X \to Y) =$$

$$= \begin{cases} T(X \to Y)Q(X \to Y) & \text{if } X \neq Y \\ T(X \to X)Q(X \to X) + \sum_{Y \neq X} T(X \to Y) [1 - Q(X \to Y)] & \text{if } X = Y \end{cases}$$

Algorisme de Metropolis (II)

Donada la simetria de T, el balanç detallat només afecta a Q

$$\frac{W(Y \to X)}{W(X \to Y)} = \frac{T(Y \to X)}{T(X \to Y)} \frac{Q(Y \to X)}{Q(X \to Y)} = \frac{e^{-\beta \mathcal{H}(X)}}{e^{-\beta \mathcal{H}(Y)}} = e^{-\beta [\mathcal{H}(X) - \mathcal{H}(Y)]}$$

Per tant hem de dissenyar una Q que compleixi

$$\frac{Q(Y \to X)}{Q(X \to Y)} = e^{-\beta[\mathcal{H}(X) - \mathcal{H}(Y)]}$$

Si aquesta condició es compleix per $Q(X \to Y)$ quan $X \neq Y$, es trivial demostrar que també es satisfarà balanç detallat per $W(X \to X)$.

Però $\mathcal{H}(X) - \mathcal{H}(Y)$ en general no és trivial!

Tampoc ens cal una CM amb transicions connectant "gaires" estats de Ω a cada pas.

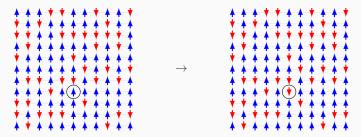
Quines transicions proposem?

Probabilitat de proposta de Metropolis o Glauber

Per al cas del model d'Ising, en una certa configuració $X = \{S_k\}$, proposarem invertir un spí a l'atzar: $\mathcal{H}(Y) - \mathcal{H}(X) = 2S_{k,l}\left(\sum_{j}^{n.n.}S_{j,l}\right)$

Noteu que en aquesta definició de $T(X \rightarrow Y)$:

- X i Y difereixen només en el valor d'un spí.
- Des d'una configuració només es pot proposar anar a N configuracions diferents (canviar un dels N spins). La resta de configuracions no són accessibles en un pas
- $T(X \rightarrow Y) = T(Y \rightarrow X)$



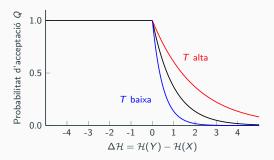
Per explorar tot Ω calen, almenys, N canvis \equiv un pas Monte-Carlo.

Probabilitat d'acceptació de Metropolis

Metropolis va proposar fer servir

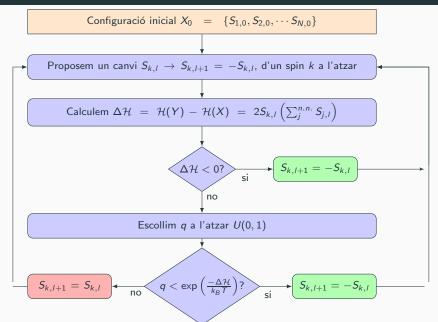
$$Q(X \to Y) = \min \left\{ 1, e^{-\beta(\mathcal{H}(Y) - \mathcal{H}(X))} \right\}$$

Podeu comprovar que compleix balanç detallat, tractant per separat els casos $\mathcal{H}(X) > \mathcal{H}(Y)$ i $\mathcal{H}(Y) > \mathcal{H}(X)$



- Els canvis que fan disminuir l'energia s'accepten sempre.
- ullet Els que la fan augmentar, s'accepten amb una probabilitat que decau amb $\Delta \mathcal{H}$ exponencialment.

Esquema de l'algorisme de Metropolis



Resum de les pràctiques

- P1: Configuracions inicials. Mesura de magnetització i energia.
- ullet P2: Condicions de contorn. Implementar Metropolis. Termalització. Inspecció en funció de ${\cal T}$.
- P3: Mesures promitjades. Susceptiblitat i capacitat calorífica. Dependències en *L* i *T*. Efectes de mida finita.
- A casa: Simulacions. Extreure resultats. Resoldre questions.

Bibliografia històrica

- N.Metropolis, A.Rosenbluth, M.Rosenbluth, A.Teller & E.Teller, Equation of State Calculations by Fast Computing Machines
 J. Chem. Phys. 21, 1087 (1953).
 http://dx.doi.org/10.1063/1.1699114
- B.J.Alder & T.E.Wainwright,
 Phase Transition for a Hard Sphere System
 J.Chem. Phys. 27, 1208 (1957).
 https://doi.org/10.1063/1.1743957

Bibliografia

- M.Plischke & B.Bergensen, *Equilibrium Statistical Physics*, World Scientific 3rd edition (2006).
- J.J.Binney, N.J.Dowrick, A.J.Fisher & M.E.J.Newman, The theory of critical phenomena, Oxford Science Publications (1992).
- M.LeBellac, F.Mortessagne, & G.G.Batrouni,
 Equilibrium and non-equilibrium statistical thermodynamics,
 Cambridge University Press (2004).



Annex: Repàs mètodes d'integració MC

Integració Monte Carlo

En el marc general dels mètodes numèrics s'anomena mètode de MC a qualsevol mètode que faci servir números a l'atzar per resoldre un problema matemàtic consistent en calcular una quantitat I. Tots aquets mètodes es basen en dissenyar un algorisme que, a partir d'una mostra de M nombres a l'atzar (distribuits d'acord amb alguna densitat de probabilitat p(X)) permeti trobar un estimador \hat{I}_M de la quantitat I.

Considerem X, v.a. i sigui $\{x_1, x_2, x_3, \dots x_M\}$ una mostra d'aquesta variable.

$$\hat{I}_M = f\left(\{x_1, x_2.x_3, \cdots x_M\}\right) \to I$$

En ésser un mètode estadístic, aquesta convergència és molt feble. Els errors disminueixen molt lentament amb la mida de la mostra

$$\varepsilon(\hat{I}_M)\propto \frac{1}{\sqrt{M}}$$

Són mètodes molt pitjors que la majoria de mètodes numèrics. Només es fan servir quan no tenim res millor:

• Integració multidimensional

Monte carlo cru (I)

Volem resoldre una integral (que pot ser d-dimensional)

$$I = \frac{1}{b-a} \int_{a}^{b} f(x) dx$$

Generem una mostra de M nombres a l'atzar $\{x_1, x_2, \cdots x_M\}$, <u>independents</u> i amb densitat uniforme U(a, b). Proposem el següent estimador de I:

$$\hat{I}_M = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^M f(x_i)$$

Noteu que \hat{l}_M és, de fet, una v.a., suma de moltes variables aleatòries. Podem intentar trobar-ne algunes propietats:

Esperança

$$\langle \hat{I}_M \rangle = \frac{1}{M} \langle \sum_{i=1}^M f(x_i) \rangle = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^M \langle f(x_i) \rangle = \langle f(x_i) \rangle = \int_a^b f(x) \frac{1}{b-a} dx = I$$

Diem que l'estimador és <u>no-esbiaixat</u>, ja que la seva esperança coincideix amb el valor exacte de la quantitat que volem estimar $\langle \hat{I}_M \rangle = I$.

Monte carlo cru (II)

Variància:

$$V(\hat{I}_{M}) = \frac{1}{M^{2}} V(\sum_{i=1}^{M} f(x_{i})) = \frac{1}{M^{2}} \sum_{i=1}^{M} V(f(x_{i})) = \frac{1}{M} V(f(x_{i})) =$$

$$= \frac{1}{M} \left[\int_{a}^{b} f^{2}(x) \frac{1}{b-a} dx - \left(\int_{a}^{b} f(x) \frac{1}{b-a} dx \right)^{2} \right]$$

Diem que l'<u>eficiència</u> de l'estimador es proporcional a 1/M. Fixeu-vos que les desviacions o error de l'estimador son proporcionals a $\sqrt{V(\hat{I}_M)}$, i per tant decauen com $1/\sqrt{M}$.

• Aplicant el TCL, quan $M\gg 1$, la variable aleatòria \hat{I}_M es distribuirà segons una densitat gaussiana $N(I,\sqrt{\frac{V(f)}{M}})$



Com més gran és M, més estreta és la gaussiana. Quan $M \to \infty$, la distribució esdevindrà una δ de Dirac centrada a I.

$$\lim_{N\to\infty}\hat{I}_M=I$$

Diem que l'estimador \hat{l}_M és <u>consistent</u>. En el límit \hat{l}_M deixa de ser una v.a.

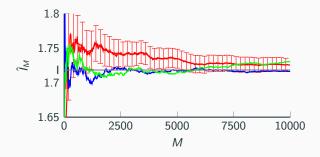
Exemple: MC cru

Calcular amb el mètode de MC cru la integral

$$I = \int_0^1 e^x dx = e^1 - e^0 = e - 1 = 1.71828182$$

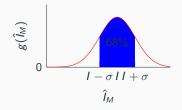
Generen sequencies de M nombres a l'atzar U(0,1) $\{x_1, x_2, \cdots x_M\}$ i calculem:

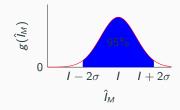
$$\hat{I}_M = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^M e^{x_i}$$



Error estadístic en un estimador MC

Per M prou gran, \hat{I}_M es comporta com una v.a. gaussiana $N(I,\sigma=\sqrt{\frac{V(f)}{M}})$





Per tant, com a resultat del nostre càlcul podem donar el millor valor i una barra d'error amb el 68% de confiança o el 95% de confiança:

$$I = \hat{I}_M \pm \sqrt{\frac{V(f)}{M}}$$
 $I = \hat{I}_M \pm 2\sqrt{\frac{V(f)}{M}}$

on

$$V(f) = \left[\frac{1}{b-a} \int_{a}^{b} f^{2}(x) dx - \left(\frac{1}{b-a} \int_{a}^{b} f(x) dx \right)^{2} \right]$$

Per trobar l'error, doncs, ens cal estimar V(f).

Estimadors estadístics de la variancia

Hi ha dos possibles estimadors de la variancia:

La desviació típica, que és un estimador esbiaixat

$$\hat{s}_{M}^{2} = \left[\frac{1}{M}\sum_{i=1}^{M}f^{2}(x_{i}) - \left(\frac{1}{M}\sum_{i=1}^{N}f(x_{i})\right)^{2}\right]$$

• La desviació típica amb correcció de Bessel, que és no esbiaixat:

$$\hat{\sigma}_{M}^{2} = \frac{M}{M-1} \left[\frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} f^{2}(x_{i}) - \left(\frac{1}{M} \sum_{i=1}^{N} f(x_{i}) \right)^{2} \right]$$

En resum, quan fem una estimació MC, a mesura que generem els x_i , a l'atzar, cal calcular els estimadors de moments

$$E(x) = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} f(x_i)$$
 i $E(x^2) = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} f^2(x_i)$

I, donar com a resultat

$$I = E(x) \pm \sqrt{\frac{E(x^2) - (E(x))^2}{M - 1}}$$

Dependència amb la dimensió del sistema

La comparació entre l'error associat a un dels mètodes d'integració usuals i el mètode de MC posa de manifest que per integrals multidimensionals el mètode MC serà millor

Mètode	error	Augment computacional necessari per reduïr
		l'error un factor $1/2$
MC	$\varepsilon(N) \propto \frac{1}{\sqrt{N}}$	$\varepsilon' = \varepsilon/2 \Rightarrow N' = 4N$
Trapezis	$\varepsilon(h) \propto h^2$	$\varepsilon' = \varepsilon/2 \Rightarrow h' = h/\sqrt{2} \Rightarrow N' = \left(\sqrt{2}\right)^d N$

Per d > 4 el mètode MC començarà a ésser competitiu !

Reducció de la variància: importance sampling (I)

L'error associat a l'estimador \hat{I}_M és $\propto \sqrt{\frac{V(f)}{M}}$. Com poder aconseguir que V(f) sigui petita?

El mètode del mostreig d'acord amb la importància intenta minimitzar V(f).

Suposem que volem estimar

$$I = \int_{a}^{b} f(x) dx$$

Escollim una funció g(x) tal que $g(x) > 0 \ \forall x$ i que compleixi $\int_a^b g(x) dx = 1$. Aleshores

$$I = \int_a^b f(x)dx = \int_a^b \frac{f(x)}{g(x)}g(x)dx = \int_a^b h(x)g(x)dx$$

Considerem ara una mostra $\{x_i\}$ amb $i=1\cdots M$ de v.a. independents i idènticament distribuïdes segons la densitat g(x). Estudiem les propietats de l'estimador

$$\hat{I}_M = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^M \frac{f(x_i)}{g(x_i)}$$

Reducció de la variància: importance sampling (II)

Busquem les propietats de l'estimador \hat{I}_M :

• Esperança

$$\langle \hat{I}_{M} \rangle = \left\langle \frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} \frac{f(x_{i})}{g(x_{i})} \right\rangle = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} \left\langle \frac{f(x_{i})}{g(x_{i})} \right\rangle = \left\langle \frac{f(x_{i})}{g(x_{i})} \right\rangle = \int_{a}^{b} \frac{f(x)}{g(x)} g(x) dx = I$$

Per tant, és no-esbiaixat.

Variança

$$V\left(\hat{I}_{M}\right) = \frac{1}{M^{2}}MV\left(\frac{f(x_{i})}{g(x_{i})}\right) = \frac{1}{M}V\left(\frac{f(x_{i})}{g(x_{i})}\right)$$

Donat que tenin molta llibertat per escollir g(x), si escollim una g(x) tal que $\frac{f(x)}{g(x)} \sim K$, aconseguirem una variança molt petita. El problema rau en que cal saber generar nombres aleatoris d'acord amb g(x).

(A F.C. vàreu estudiar mètodes de generació de nombres aleatoris)

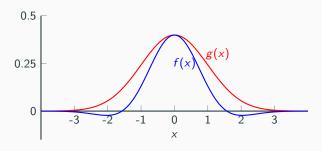
Exemple: mètode importance sampling(I)

Calcular amb el mètode importance sampling la integral

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} f(x)dx = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cos(x) e^{-\frac{x^2}{2}} dx$$

Noteu que si multipliquem i dividim per $g(x)=\frac{1}{\sqrt{2\pi}}e^{-\frac{x^2}{2}}$ (que és una N(0,1)), tenim

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} \cos(x)g(x)dx \Rightarrow \hat{I}_N = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} \cos(x_i) \text{ amb } \{x_i\} \text{ v.a } N(0,1)$$



Exemple: mètode importance sampling (II)

Generen seqüències de M nombres a l'atzar N(0,1) $\{x_1,x_2,\cdots x_M\}$ i calculem:

$$\hat{I}_M = \sum_{i=1}^M \cos x_i$$

