

# Modèle Ising

Thomas Frisch, Franck Celestini  
Méthodes Numériques L3

Expliquer la transition Ferromagnétique-Paramagnétique

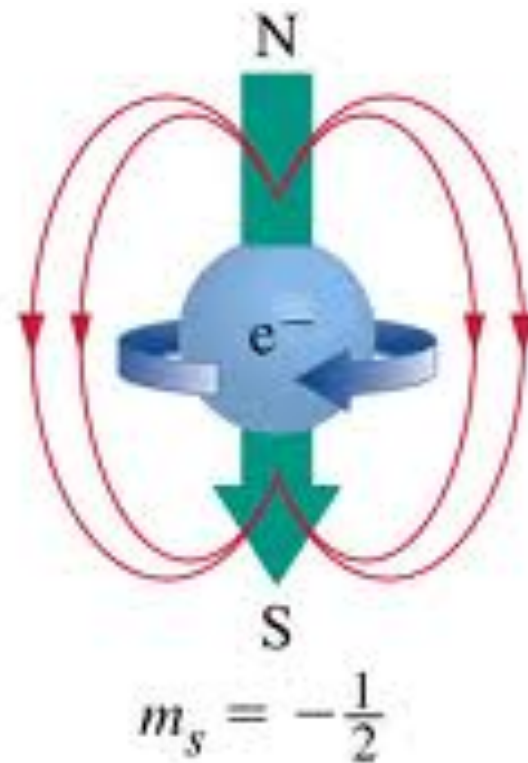
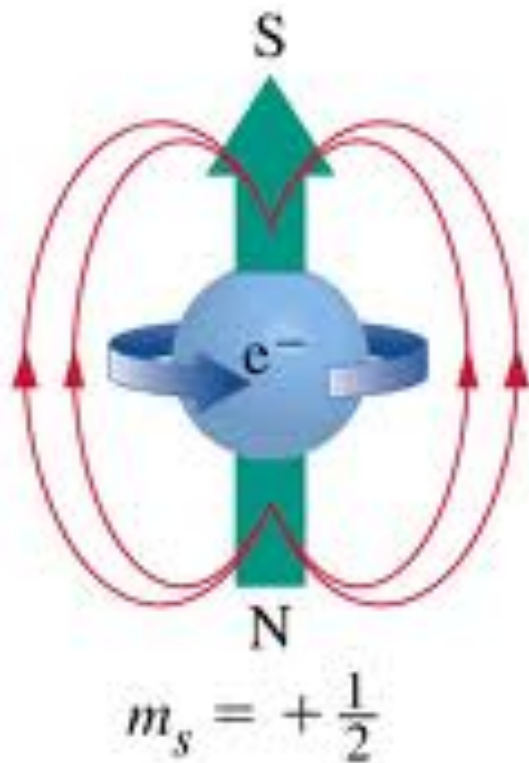
## Rappel

- Lorsque la température augmente, un matériau ferromagnétique (ex: aimant, ferrite, fer) peut perdre sa magnétisation globale.
- Il devient alors paramagnétique à la température de Curie, dites  $T_c$ .
- Cette transition est due aux effets des fluctuations thermiques. Elle peut être de quelques centaines de degrés Celsius.

# Aimant ferro-magnétique avec de la limaille de fer autour



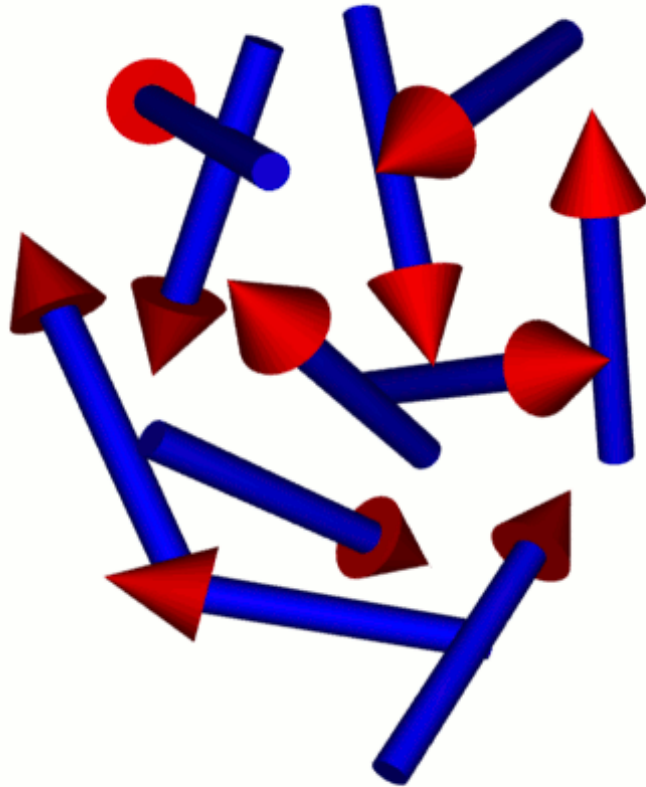
# Moment magnétique: Boucle de courant microscopique



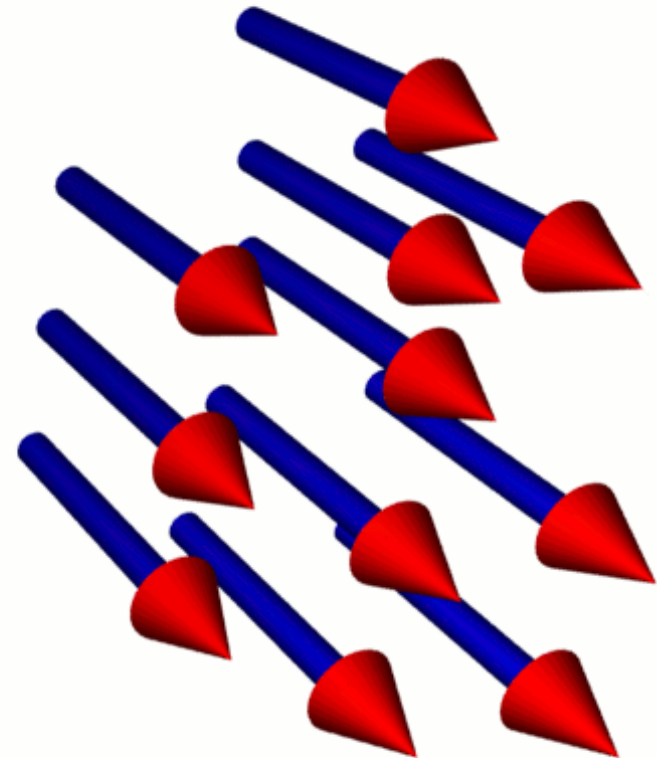
# Transition ferromagnétiques

## Interaction entre Spin (moment magnétiques)

**Weak interactions**

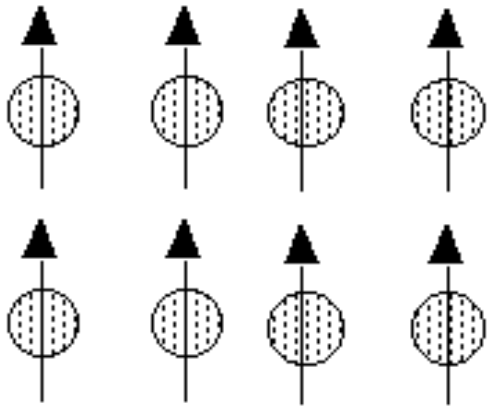


**Strong interactions**

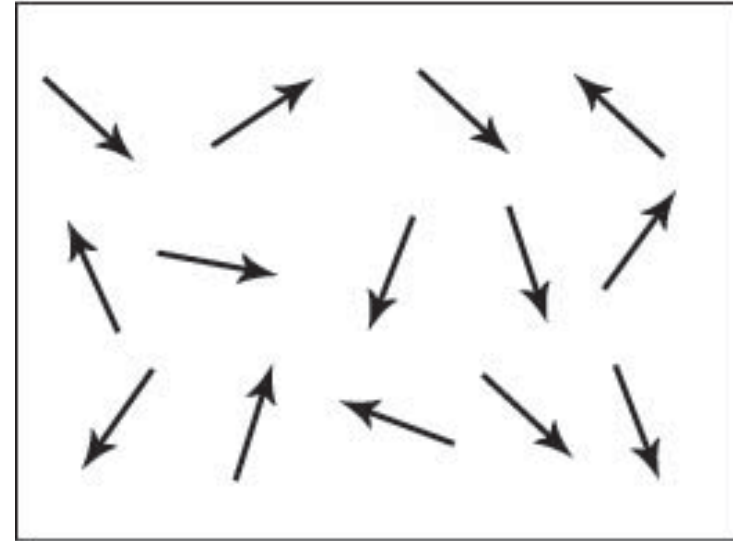


Ferromagnetisme: Aimant, ordre d'orientation entre les moments magnétiques

parallel alignment



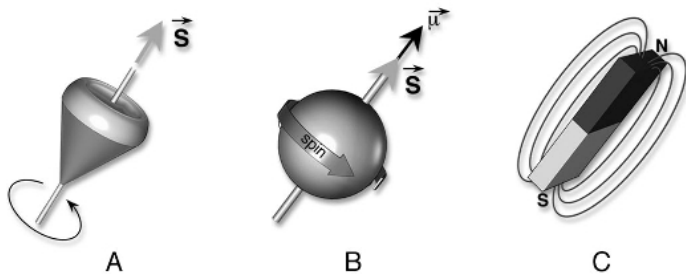
*Ferromagnetism*



Paramagnétisme: désordre du aux fluctuations thermiques



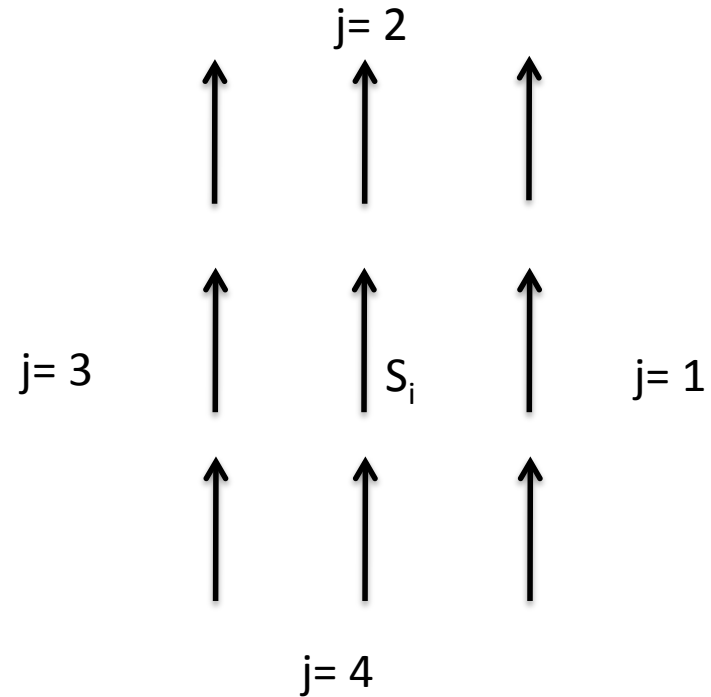
Température



# Modèle Ising

$$E_i = -\frac{J}{2} S_i \sum_j S_j$$

$$E = \sum_i E_i$$



- $J$  est une constante de Couplage  $J>0$ .
- $S_i$  vaut +1 ou -1
- La somme sur  $j$  correspond à une somme sur les plus 4 plus proches voisins dans le plan.

# Interprétation

- $J > 0$ , les spins aiment être parallèle entre eux pour minimiser l'énergie.
- $J < 0$ , les spins aiment être antiparallèle (antiferromagnétisme)
- $J = 0$  Paramagnétique

Pour nous  $J = 1$

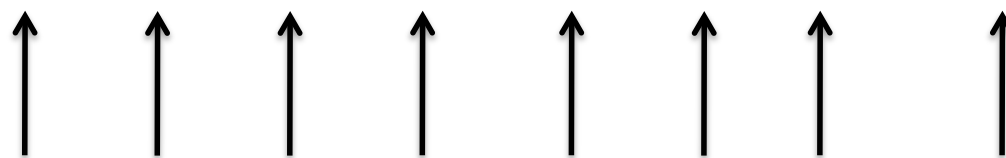
# Energie Libre

- On considère l'énergie libre  $F=E-TS$ . Avec  $E$  l'énergie,  $T$  la température et  $S$  l'entropie.
- A l'équilibre, l'énergie libre  $F=E-TS$  doit être minimal, Il y a compétition entre  $E$  minimal et  $S$  maximum
- $S=K_b \text{ Log} (\Omega)$
- $\Omega$  avec est le nombre d'état possible
- Etat ordonné, tous les spins sont vers le haut, l'entropie vaut 0 car  $S =K_b \text{ Log} (1)$
- Etat désordonnés, la direction des spins est choisi au hasard.

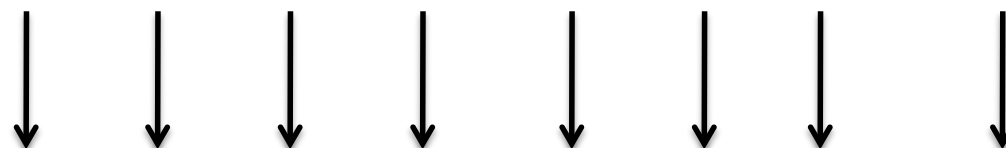


# Basse température

- Si  $T=0$  alors  $F=E$ , tous les spins sont dans la même direction ou alors



Ou



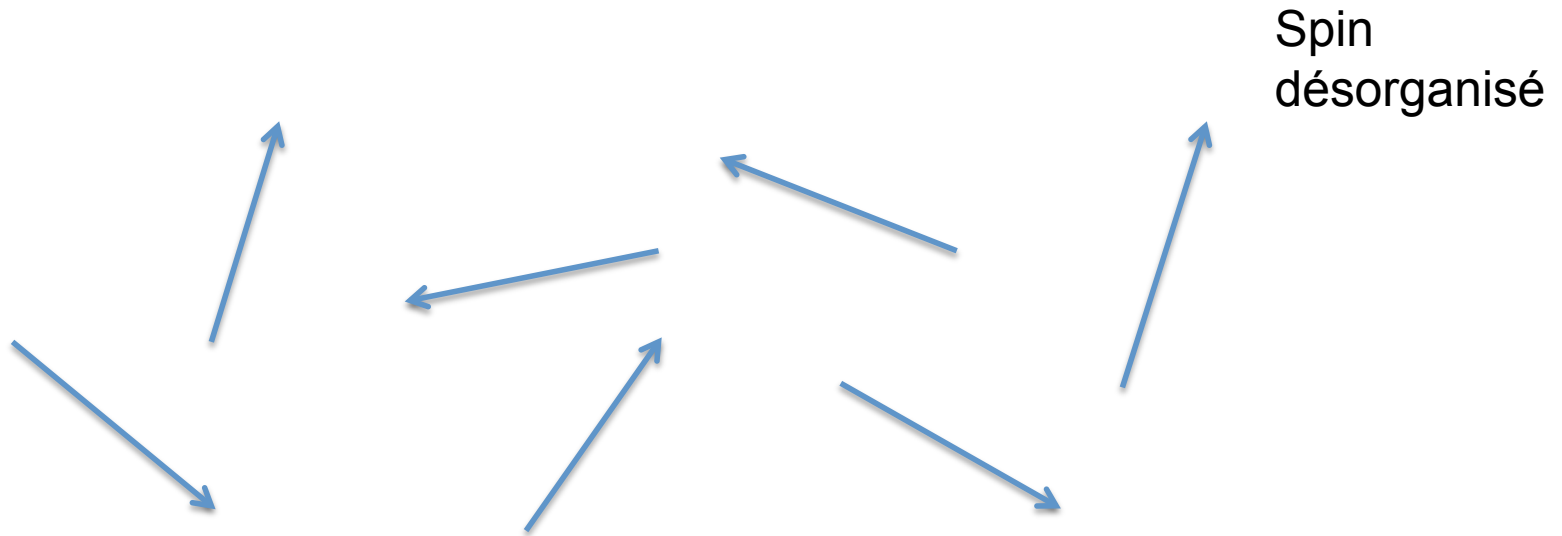
Même énergie

# Haute température

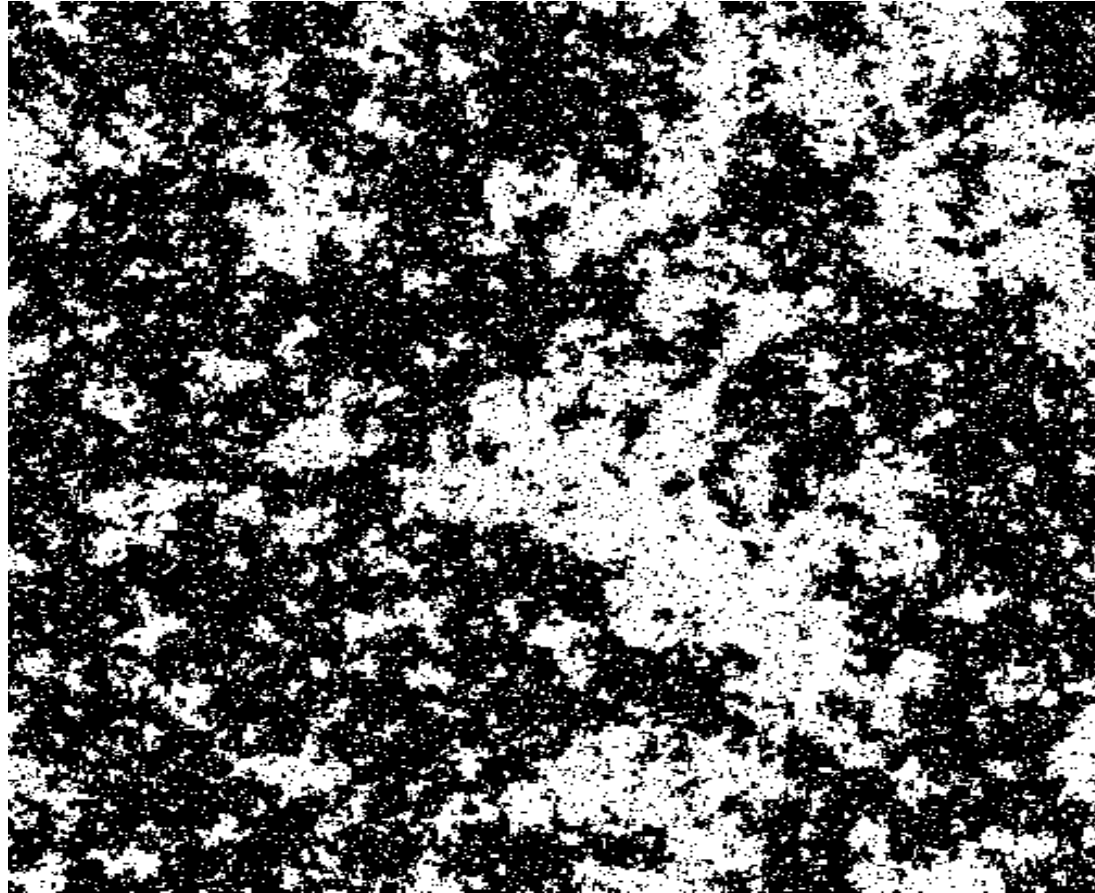
- $T \rightarrow \text{Infini}$ ,  $F = -T S$  Entropie est maximale pour avoir  $F$  minimal.

Chaque spin peut être dans 2 états possible,

$$S = k_B \text{Log} ( 2^N ) = K_B N \log(2)$$



# Simulation Numérique



$N = 512 * 512$

$$T = T_c$$

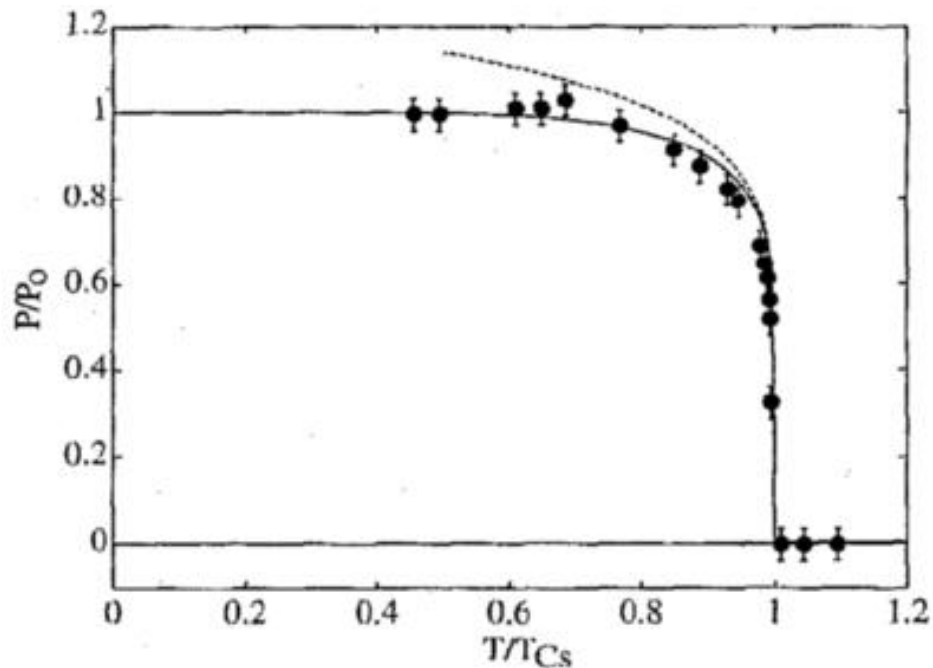
# Transition de Phase

On définit la magnétisation totale et la magnétisation moyenne

$$M_{total} = \sum_i S_i$$

$$\langle m \rangle = \bar{m} = \frac{M_{total}}{N}$$

•  $T = \infty$ ,  $\langle m \rangle = 0$  car les spins ont des valeurs +1 et -1 aléatoirement



•  $T = 0$      $\langle m \rangle = +1$  ou  $-1$

# Phénomènes critique et effets collectifs

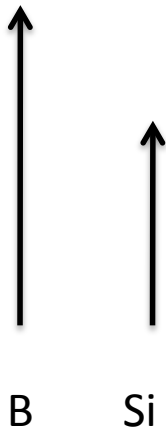
- Magnétisation :  $M \sim (T_c - T)^a$
- Longueur de corrélation diverge vers l'infini quand  $T$  tends vers  $T_c$  pour  $T > T_c$
- $L \sim (T - T_c)^{-\beta}$
- La longueur de corrélation  $L$  représente une distance sur laquelle les spins ont la même orientation
- Transition de Phase du second ordre.

# Champ magnétique extérieur

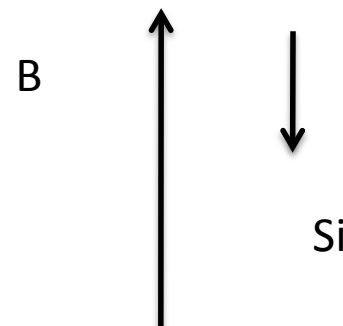
- Le champ magnétique brise la symétrie et favorise une direction

$$E_i = -\frac{J}{2} S_i \sum_j S_j - B S_i \qquad E = \sum_i E_i$$

Energie minimale



Energie maximale



# Méthode de Monte-Carlo (Ising)

- On choisi aléatoirement un spin  $S_i$  dans le réseau
- On propose de basculer sa direction  $S_i \rightarrow -S_i$
- On calcule la variation de l'énergie totale du système  $\delta E = E_{\text{nouveau}} - E_{\text{ancien}}$  Cette variation est locale (4 plus proches voisins)
- Si  $\delta E < 0$  , on accepte le basculement
- Si  $\delta E \geq 0$  , on tire une valeur aléatoire  $r$  entre  $[0, 1[$ ,
- Si  $r < \exp(-\delta E / k_b T)$  , on accepte, sinon on refuse le basculement
- On choisi aux hasard un nouveaux spin et on recommence

# Méthode de Monte-Carlo



Idée: Utiliser une méthode probabiliste pour calculer des intégrales

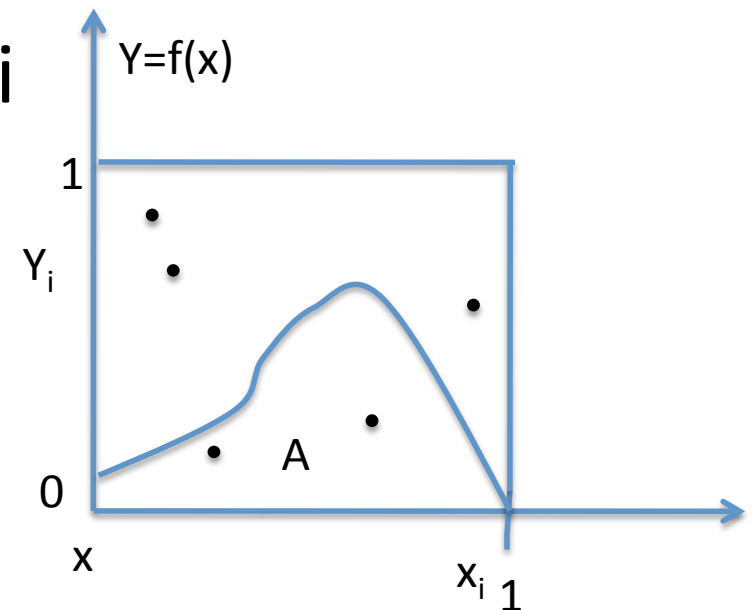
Méthode générale de la Physique Statistique



## Exemple:

- Calcul d'une intégrale, c'est à dire l'aire sur la courbe.
- On choisi N points au hasard dans le carré  $[0, 1] \times [0, 1]$ .
- On compte le nombre de point P sous la courbe
- $A = P/N$  quand N tend vers l'infini

$$A = \int_0^1 f(x) dx$$



# Monte-Carlo suite

- Cette méthode permet de calculer des intégrales multidimensionnelles, tel que vous les rencontrerait en Physique Statistique.
- Elle peut être très rapide ou très lente, selon la forme de la fonction à intégrer (fonction localisée).

# Rappel de Probabilité

- On considère un ensemble dénombrable d'évènement noté:  $A_1, A_2, A_3, \dots, A_k$
- On appelle l'ensemble  $A_1, A_2, A_3, \dots, A_k$  les réalisations de la valeur aléatoire  $A$
- On suppose que ces évènement se produisent un très grand nombre de fois  $N \gg 1$
- Exemple, les réalisations d'un dé à six faces (3,1,6,3,2,1, etc....)
- On compte le nombre de fois  $N_i$  ou l'évènement  $A_i$  se produit
- On définit la probabilité  $P_i$  de l'évènement  $A_i$  comme étant  $P_i = \lim_{N \rightarrow \infty} (N_i/N)$
- Si l'évènement  $A_i$  n'apparaît jamais alors  $P_i = 0$
- Si l'évènement  $A_i$  est sûr alors  $P_i = 1$

# Valeur moyenne et Variance

- La somme des probabilités  $P_i$  vaut 1 et  $0 \leq P_i \leq 1$

$1/6 + 1/6 + 1/6 + 1/6 + 1/6 + 1/6 = 1$ , sur le dé (non pipé) à 6 faces

- Une probabilité ne peut pas être négative ou strictement supérieur a 1!
- On défini la valeur moyenne d'une variable  $A$  comme étant

$$\langle A \rangle = \sum_i A_i P_i \quad \text{et de même}$$

$$\langle f(A) \rangle = \sum_i f(A_i) P_i \quad \langle A^3 \rangle = \sum_i A_i^3 P_i$$

- On défini la variance comme étant  $\sigma^2$

$$\sigma^2 = \langle (A - \langle A \rangle)^2 \rangle \quad \text{et l'écart type } \sigma$$

- La variance mesure l'écart à la valeur moyenne
- On montre que  $\sigma^2 = \langle A^2 \rangle - \langle A \rangle^2$

# Probabilité d'évènement disjoints

- Si  $A_i$  et  $A_j$  sont deux évènements mutuellement exclusifs, c'est à dire qu'il n'apparaissent jamais en même temps alors
- $P(A_i \text{ ou } A_j) = P(A_i) + P(A_j)$
- 
- Exemple  $\text{Prob}(5 \text{ ou } 6) = 2/6$
- $P(A_i \text{ ou } A_j \text{ ou } A_k) = P(A_i) + P(A_j) + P(A_k)$

# Probabilité conditionnelle

- On considère deux variables aléatoires A et B, et 2 évènements  $A_i$  et  $B_j$  qui sont des réalisations possibles des deux valeurs aléatoires:
- Soit  $PA_i$  et  $PB_j$  les probabilités respectives
- Exemple (deux dés) premier dé 5 , deuxième dé 6
- Quelle est la probabilité de l'évènement (5 puis 6)
- C'est  $1/6 * 1/6 = 1/36$
- La probabilité jointe est  $P_{ij} = PA_i * PB_j$  si les évènements sont indépendants

- Si les évènements ne sont pas indépendants alors on définit la probabilité conditionnelle comme étant
- $P(j|i) = P_{ij} / P A_i$
- $P(j|i)$  est la probabilité de réaliser l'évènement  $B_j$  sachant que l'évènement  $A_i$  s'est produit
- $P_{ij} = P(j|i) * P A_i$
- Règle de normalisation  $\sum_j P(j|i) = 1$
- $\langle AB \rangle = \sum_{i,j} P_{ij} A_i B_j$  si A et B sont indépendants alors
- $P_{ij} = P A_i * P B_j$  et donc
- $\langle AB \rangle = \sum_{i,j} P_{ij} A_i B_j = (\sum_i P A_i A_i) (\sum_j P B_j B_j) = \langle A \rangle \langle B \rangle$
- Définition Covariance  $\text{Cov}(A,B) = \langle AB \rangle - \langle A \rangle \langle B \rangle$ , degré de dépendance

# Processus Stochastique (Aléatoire)

- Soit un système décrit par une variable aléatoire  $X_t$  qui peut être un scalaire, ou un vecteur ou un tableau (ensemble de spin) dont les réalisations possibles sont notées  $S_i$
- On étudie l'évolution de cette variable pour instants  $t_1, t_2, t_3, \dots$
- Soit  $P$  la probabilité conditionnelle

$$P = P(X_{t_n} = S_{i_n} | X_{t_{n-1}} = S_{i_{n-1}}, X_{t_{n-2}} = S_{i_{n-2}}, \dots, X_{t_1} = S_{i_1})$$



# Chaine de Markov

- Si  $P$  ne dépend que de son prédécesseur immédiat, ce processus est appelé Chaine de Markov.

$$P = P(X_{t_n} = S_{i_n} | X_{t_{n-1}} = S_{i_{n-1}})$$

$$W_{ij} = W(S_i \rightarrow S_j) = P(X_{t_n} = S_j | X_{t_{n-1}} = S_i)$$

$W_{ij}$  est la probabilité de transition de passage entre l'état  $S_i$  vers l'état  $S_j$

$$W_{ij} \geq 0 \text{ et } \sum_j W_{ij} = 1$$

# Limite continue

- On suppose que le temps est un variable continue t

$$P(X_{t_n} = S_j) = P(S_j, t)$$

$W_{ij}$  est la probabilité de transition par unité de temps

$$P(S_j, t+dt) = P(S_j, t) + dt \sum_{i \neq j} W_{ij} P(S_i, t) - dt \sum_{i \neq j} W_{ji} P(S_j, t)$$

# Théorie

$$\frac{dP(S_j, t)}{dt} = - \sum_{i \neq j} W_{ji} P(S_j, t) + \sum_{i \neq j} W_{ij} P(S_i, t)$$

Solution Stationnaire

$$\frac{dP(S_j, t)}{dt} = 0 \quad W_{ji} P(S_j) = W_{ij} P(S_i)$$

$$\frac{W_{ji}}{W_{ij}} = e^{-\frac{(E_i - E_j)}{k_b T}} \quad P(S_j) \sim e^{-\frac{E_j}{k_b T}} \quad P(S_i) \sim e^{-\frac{E_i}{k_b T}}$$

$$W_{ij} = \tau_0^{-1} \exp(-\Delta E / k_b T) \quad \text{si } \Delta E = E_j - E_i > 0$$

$$W_{ij} = \tau_0^{-1} \quad \text{si } \Delta E < 0$$

# Conclusion: Algorithme de Métropolis

- (1) Choisir un état initial (condition initiale 0)
- (2) Choisir un spin  $i$  aux hasard.
- (3) Calculer le changement d'énergie  $\Delta E$  qui résulte d'un basculement du spin
- (4) Générer un nombre aléatoire  $r$  tel que  $0 < r < 1$
- (5) Si  $r < \exp(-\Delta E / K_b T)$  alors basculer le spin
- Aller a l'étape (2) et recommencer.

# Application: Disque Dur Ordinateur

