

統計力学 II

量子モンテカルロ法

量子系で ϕ_k は $\mathcal{H}|\phi_k\rangle = \epsilon_k|\phi_k\rangle$ を満たすとする。

$$w_{j \rightarrow i} P_{eq}(j) = w_{i \rightarrow j} P_{eq}(i) \quad (\text{詳細釣り合いの式})$$

ここで

$$\begin{aligned} P_{eq}(i) &= \langle i | e^{-\beta \mathcal{H}} | i \rangle / Z \\ &= \sum_k |\langle i | \phi_k \rangle|^2 e^{-\beta \epsilon_k} \end{aligned}$$

しかし状態数 i は多いため、 P_{eq} はすべての状態に対しては計算不能である。

例として横磁場 Ising model をとる

$$\mathcal{H} = -J \sum_{\langle i, j \rangle} \sigma_i^z \sigma_j^z - \Gamma \sum \sigma^x$$

ここで $A = -J \sum_{\langle i, j \rangle} \sigma_i^z \sigma_j^z, B = -\Gamma \sum \sigma^x$ とすると

$$\begin{aligned} \langle i | e^{-\beta \mathcal{H}} | i \rangle &= \langle i | e^{-\beta(A+B)} | i \rangle \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \langle i | (e^{-\beta A/n} e^{-\beta B/n})^n | i \rangle \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \langle i | e^{-\beta A/n} e^{-\beta B/n} e^{-\beta A/n} \dots e^{-\beta A/n} e^{-\beta B/n} | i \rangle \end{aligned}$$

ここで

$$\begin{aligned} &\langle i | e^{-\beta A/n} e^{-\beta B/n} e^{-\beta A/n} \dots e^{-\beta A/n} e^{-\beta B/n} | i \rangle \\ &= \sum_{j_1, \dots, j_{2n-1} = \pm 1} \langle i | e^{-\beta A/n} | j_1 \rangle \langle j_1 | e^{-\beta B/n} | j_2 \rangle \dots \langle j_{2n-1} | e^{-\beta B/n} | i \rangle \\ &= \sum_{j_{2k} = \pm 1} \langle i | e^{-\beta A/n} | i \rangle \langle i | e^{-\beta B/n} | j_2 \rangle \dots \langle j_{2n-2} | e^{-\beta B/n} | i \rangle \\ &\langle i | e^{\frac{\beta \Gamma}{n} \sum_i \sigma_i^x} | j \rangle = \prod_l \langle \sigma_i^l | e^{\frac{\beta \Gamma}{n} \sigma_i^x} | \sigma_j^l \rangle \\ &= \prod_l \langle \sigma_i^l | \cosh\left(\frac{\beta \Gamma}{n}\right) + \sigma_i^x \sinh\left(\frac{\beta \Gamma}{n}\right) | \sigma_j^l \rangle \\ &= \prod_l A e^{K_{\perp} \sigma_i^l \sigma_j^l} \end{aligned}$$

ここで $A = \sqrt{\cosh \frac{\beta \Gamma}{n} \sinh \frac{\beta \Gamma}{n}}, K_{\perp} = -\frac{1}{2} \ln[\tanh \frac{\beta \Gamma}{n}] > 0$

よって横磁場 Ising は

$$\begin{aligned} \langle i | e^{-\beta \mathcal{H}} | i \rangle &\propto e^{\sum_{xy} K_{\parallel} \sigma_{xy} \sigma_{x+1y} + K_{\perp} \sigma_{xy} \sigma_{xy+1}} \\ -\beta \mathcal{H} &= \sum_{xy} K_{\parallel} \sigma_{xy} \sigma_{x+1y} + K_{\perp} \sigma_{xy} \sigma_{xy+1} \end{aligned}$$

となる Ising の古典モンテカルロ法に対応する。

一般に D 次元量子系は (D+1) 次元の古典系に対応する