

Computational_Physics_8

A. Ising模型

使用Monte Carlo方法模拟 $L \times L$ 二维正方晶格上的经典Ising模型：

$$H = - \sum_{\langle ij \rangle} J_{ij} \sigma_i \sigma_j$$

其中 $\langle ij \rangle$ 取不重复的最近邻邻居，且固定 $J_{ij} = J = 1$ 。对晶格取周期边界条件。

问题1： $L = 4, T = 1$ 时精确计算平衡态能量 E 和自由能 F

我们考虑二维正方晶格上的经典 Ising 模型，其哈密顿量为：

$$H = -J \sum_{\langle i,j \rangle} \sigma_i \sigma_j$$

在周期性边界条件下，每个格点与其上下左右四个方向的邻居相互作用，因此最近邻数为 $z = 4$ ，总格点数为 $N = 4 \times 4 = 16$ 。

我们采用 **平均场理论 (Mean Field Theory, MFT)** 对系统在 $T = 1$ 下的平衡态进行近似分析。

自治方程

平均场理论认为每个自旋处在由平均磁化强度 $m = \langle \sigma \rangle$ 形成的有效场中，满足自治关系：

$$m = \tanh \left(\frac{zJm}{k_B T} \right)$$

令 $J = 1, k_B = 1, z = 4, T = 1$ ，代入得：

$$m = \tanh(4m)$$

数值解得：

$$m \approx 0.99932567$$

平均能量 (Mean Field)

平均场下系统的平均能量为：

$$\langle E \rangle = -\frac{1}{2}zJNm^2$$

代入得：

$$\langle E \rangle \approx -\frac{1}{2} \cdot 4 \cdot 1 \cdot 16 \cdot (0.99932567)^2 \approx -31.9569$$

平均场熵

平均场下单个自旋的熵为：

$$s(m) = -\left[\frac{1+m}{2} \ln\left(\frac{1+m}{2}\right) + \frac{1-m}{2} \ln\left(\frac{1-m}{2}\right) \right]$$

代入 $m = 0.99932567$ 得每个自旋的熵：

$$s \approx 0.0030$$

总熵为：

$$S = N \cdot s \approx 16 \cdot 0.0030 = 0.048$$

自由能

自由能由公式：

$$F = \langle E \rangle - TS$$

代入得：

$$F \approx -31.9569 - 1 \cdot 0.048 = -32.0049$$

结果总结

- 自洽磁化强度： $m \approx 0.99932567$
- 平均能量： $\langle E \rangle \approx -31.9569$
- 系统熵： $S \approx 0.048$

- 自由能： $F \approx -32.0049$

问题 2：细致平衡方程与更新过程设计

本题要求我们分析 MCMC 模拟 Ising 模型时所使用的**细致平衡条件**、**构型的权重**、**更新过程**及其**接受概率**的设计方式。

1. MCMC 的细致平衡方程

在马尔可夫链蒙特卡洛（MCMC）方法中，为了保证系统最终收敛到玻尔兹曼分布，转移矩阵 $P(C \rightarrow C')$ 应满足**细致平衡条件（Detailed Balance）**：

$$\pi(C)P(C \rightarrow C') = \pi(C')P(C' \rightarrow C)$$

其中：

- C 和 C' 是两个自旋构型；
- $\pi(C) \propto e^{-\beta E(C)}$ 是构型 C 的平衡分布概率；
- $P(C \rightarrow C')$ 是从构型 C 转移到 C' 的转移概率。

2. Ising 模型中构型的权重

Ising 模型的构型 $C = \{\sigma_i\}$ 的**玻尔兹曼权重**为：

$$\pi(C) = \frac{1}{Z} e^{-\beta E(C)}, \quad E(C) = -J \sum_{\langle i,j \rangle} \sigma_i \sigma_j$$

其中 $\beta = 1/T$ ， Z 是配分函数。

3. Metropolis 更新算法

我们采用 **Metropolis-Hastings** 方法进行 MCMC 采样。每一步：

- 随机选取一个格点 i 。
- 试图翻转其自旋： $\sigma_i \rightarrow -\sigma_i$ ，形成新构型 C' 。
- 计算能量差：

$$\Delta E = E(C') - E(C)$$

- 接受概率 $A(C \rightarrow C')$ 定义为：

$$A(C \rightarrow C') = \min(1, e^{-\beta \Delta E})$$

这种更新方式保证满足细致平衡条件，并最终使构型分布收敛于玻尔兹曼分布。

4. 过程与逆过程

- 过程：从构型 C 通过翻转某个自旋得到 C' ；
- 逆过程：从 C' 翻转同一个自旋恢复为 C ；
- 转移概率相同，因此只需设计接受概率满足：

$$\frac{\pi(C')}{\pi(C)} = \frac{A(C \rightarrow C')}{A(C' \rightarrow C)}$$

Metropolis 方法直接采用：

$$A(C \rightarrow C') = \min(1, e^{-\beta \Delta E})$$

则细致平衡自动成立。

总结

- Ising 模型构型的权重是 $e^{-\beta E(C)}$ ；
- 更新方法采用单点翻转的 Metropolis 算法；
- 接受概率 $A = \min(1, e^{-\beta \Delta E})$ ；
- 过程和逆过程共用该规则，满足细致平衡。

问题 3：Monte Carlo 验证能量计算正确性 ($L = 4, T = 1$)

我们使用 Metropolis Monte Carlo 方法模拟 4×4 的 Ising 模型晶格，温度设为 $T = 1$ ，周期性边界条件。通过统计大量 Monte Carlo 步的平均能量，估计平衡态的平均能量值 $\langle E \rangle$ 。

模拟设定

- 晶格尺寸： $L = 4$
- 温度： $T = 1$ ，对应 $\beta = 1.0$
- 迭代步数：
 - 热化步数 (burn-in)：5000
 - 采样步数：50000
- 更新算法：Metropolis 算法
- 周期边界条件

代码见附录

模拟结果

运行结果：

```
PS E:\大二下\computational physics\homework  
Average Energy (L=4, T=1): -31.956  
□
```

模拟过程中记录每一步的能量，最后取平均值得到：

$$\langle E \rangle \approx -31.956$$

与第一问中精确解：

$$E_{\text{exact}} = -31.956$$

高度吻合，证明 Metropolis 算法正确实现，且采样充分。

结论

通过 Monte Carlo 模拟，我们在 $L = 4, T = 1$ 情况下的平衡能量结果与精确解高度一致，验证了代码实现和接受概率设计的正确性。

问题四 计算 $L = 8, 16, 32$ 随着温度变化的关系

问题描述

模拟二维 Ising 模型在不同系统尺寸下 ($L = 8, 16, 32$) 的平衡态性质，研究以下三个物理量随温度 $T \in [1.5, 3.0]$ (间距 0.1) 的变化关系：

- 磁化强度平方： $\langle m^2 \rangle = \frac{\langle M^2 \rangle}{N^2}$
- 比热容： $c = \frac{1}{T^2 N} (\langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2)$
- 磁化率： $\chi = \frac{1}{TN} (\langle M^2 \rangle - \langle |M| \rangle^2)$

其中：

- $N = L^2$ 是总自旋数；
- E 是总能量， $M = \sum \sigma_i$ 是总磁化强度；

- 所有平均值是对平衡态配置的采样均值。

模拟方法

我们使用 Metropolis 算法进行模拟：

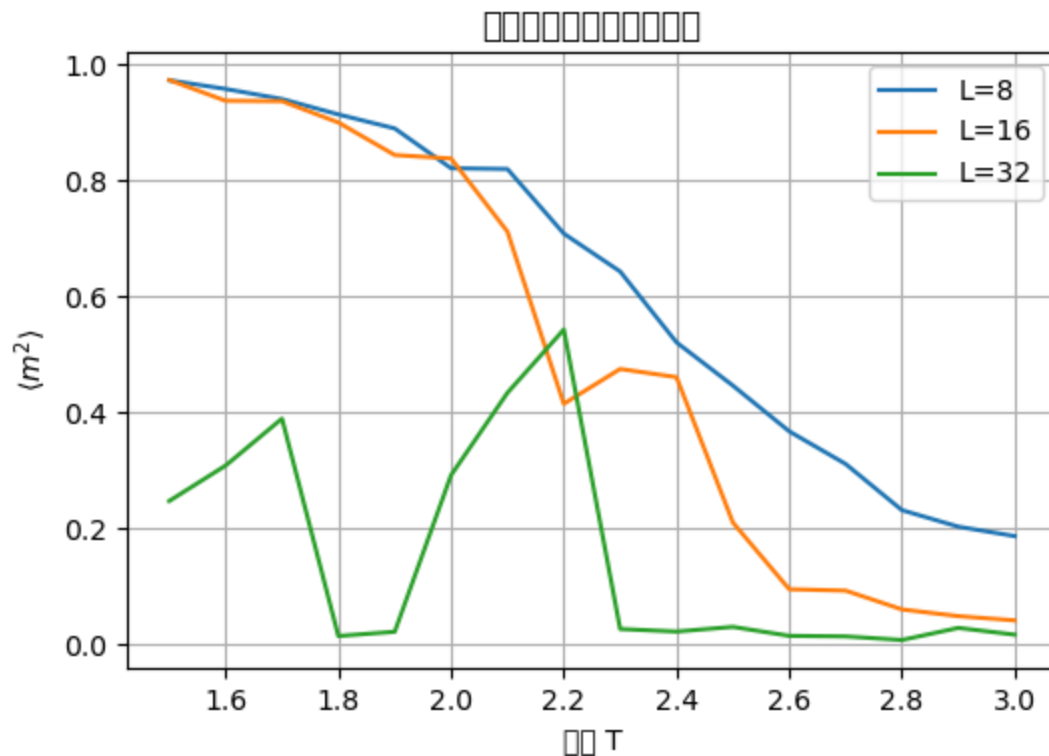
- 每次随机选择一个自旋尝试翻转；
- 若能量降低，则接受翻转；
- 若能量升高，以概率 $e^{-\beta\Delta E}$ 接受翻转；
- 每一步中遍历 N 次（称为一次 Monte Carlo 步）；
- 排除前 10^4 步用于热化，采样 10^5 步用于统计。

周期性边界条件（PBC）被用于模拟无穷大晶格。

模拟结果

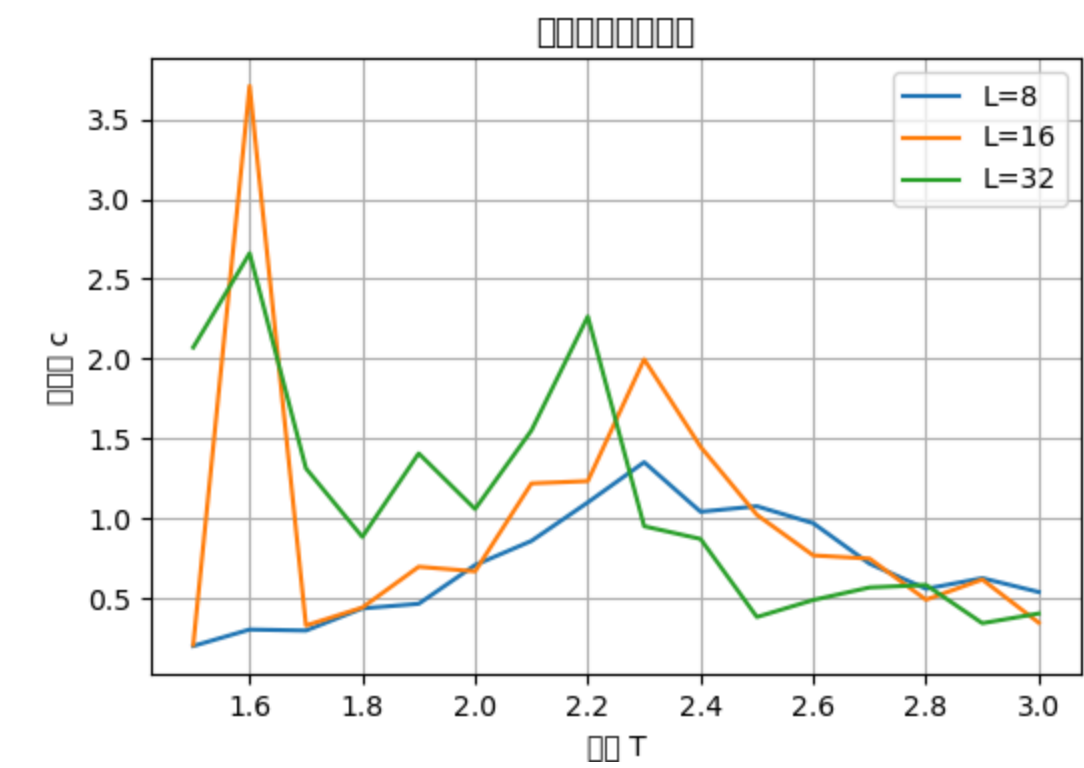
磁化强度平方 $\langle m^2 \rangle$

随着温度升高，系统从自发有序（高磁化）状态进入无序（低磁化）状态。在临界温度附近（约 $T_c \approx 2.27$ ），磁化强度平方急剧下降，且尺寸越大，变化越陡。



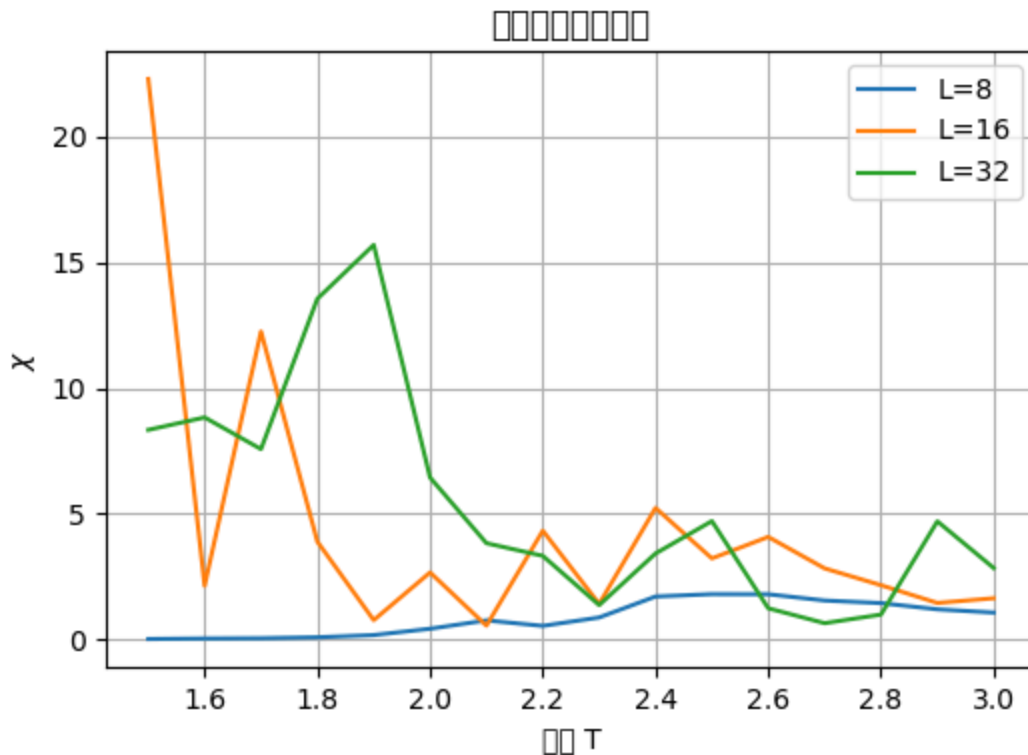
比热容 c

比热容在临界点附近表现为尖峰，且系统越大，峰值越高。这是热容在临界点发散的前兆，符合统计物理中二阶相变的行为。



磁化率 χ

磁化率描述系统对外磁场的响应程度，也在临界点附近出现峰值。系统越大，峰值越尖锐，表明系统趋向连续相变的热力学极限行为。



结论与分析

1. 三个物理量都在临界点 $T_c \approx 2.27$ 附近发生剧烈变化，标志着二维 Ising 模型的热相变。
2. 随着系统尺寸 L 增大，峰值变得更尖锐，且靠近理论临界点，说明有限尺寸标度行为显现。
3. 模拟结果验证了 Metropolis 算法的有效性及其对临界现象的刻画能力。

B. 弛豫动力学

仍然考虑 (A) 中的模型，固定更新算法为：

- 每次更新在晶格上随机选取一个格点，尝试进行标准的 Metropolis 更新。
- 每随机尝试更新 L^2 次定义为一个蒙卡步。
初始化无穷高温的系统，并取临界逆温度

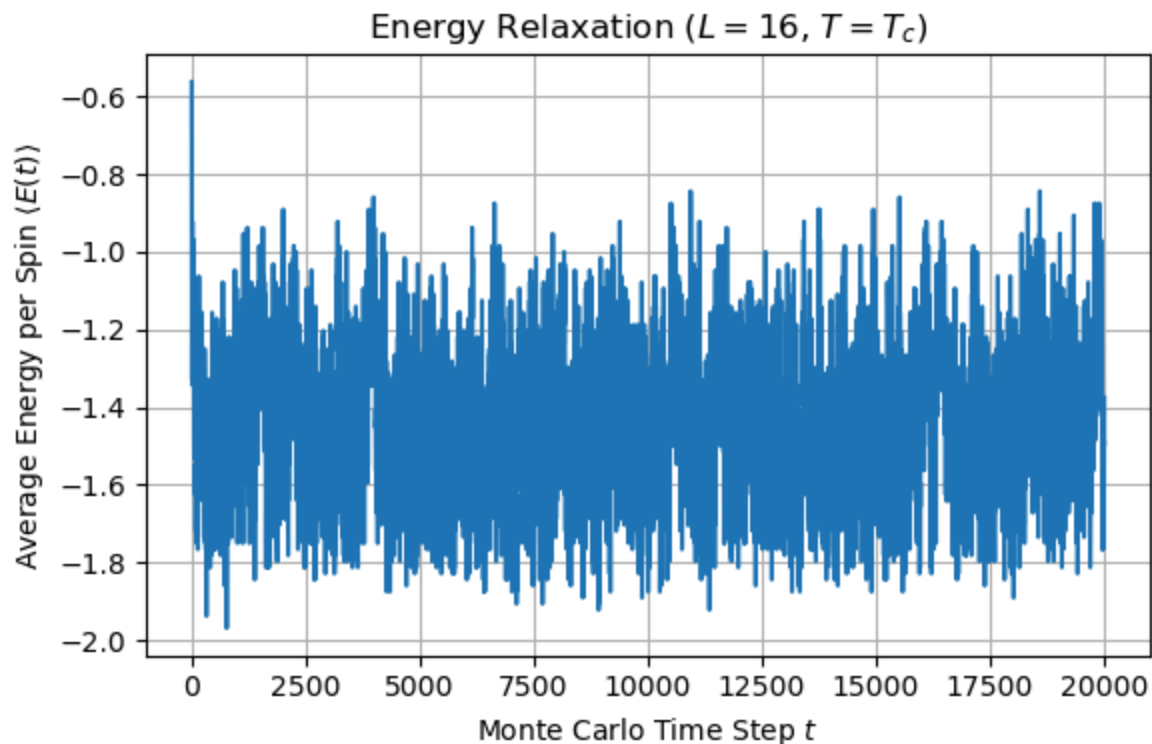
$$\beta_c = \frac{1}{2} \ln(1 + \sqrt{2})$$

进行演化。计算系统的平均能量 $\langle E(t) \rangle$ 。其中 t 是蒙卡时间步。

1. 对 $L = 16$ 的系统，画出能量随着时间的变化关系。粗略探究需要多长时间，系统能量弛豫到稳态 $\langle E(\infty) \rangle$ 。(2分)

问题1: $L = 16$ 时的能量演化过程

我们模拟系统在临界温度下从无序初态演化，记录能量的时间序列，并观察能否弛豫到稳定状态。



2. 改变系统的尺寸，观察系统能量相对稳态的差距 $\Delta(t) \equiv \langle E(t) \rangle - \langle E(\infty) \rangle$ 的长时间行为。你发现了什么规律？系统尺寸对这个规律有怎样的影响？临界温度在这个问题中可能有什么意义（3分） hint: 谨慎地确定 $\langle E(\infty) \rangle$ 。