#### PEKING UNIVERSITY

# 统计力学及应用大作业

College of Engineering 2001111690 袁磊祺

June 20, 2021

代码可在 https://github.com/circlelq/Statistical-Mechanics-and-Its-Application 查看.

#### 伊辛模型简介

伊辛模型 (英语: Ising model),是一个以物理学家恩斯特·伊辛为名的数学模型,用于描述物质的铁磁性.该模型中包含了可以用来描述单个原子磁矩的参数  $\sigma_i$ ,其值只能为 +1 或 -1,分别代表自旋向上或向下,这些磁矩通常会按照某种规则排列,形成晶格,并且在模型中会引入特定交互作用的参数,使得相邻的自旋互相影响.虽然该模型相对于物理现实是一个相当简化的模型,但它却和铁磁性物质一样会产生相变.事实上,一个二维的方晶格伊辛模型是已知最简单而会产生相变的物理系统.

#### 定义

令  $\Lambda$  为所有晶格点的集合, 其中每个晶格点都有一个所有和它相邻的晶格点的集合 (在数学上称之为图) 并使这些晶格点形成一个 d 维的晶格. 对于每个晶格点  $k \in \Lambda$  都有一个离散变数  $\sigma_k$ , 其中  $\sigma_k \in \{+1, -1\}$ , 代表一个晶格点的自旋. 而所有变数的集合  $\sigma = (\sigma_k)k \in \Lambda$  则称作自旋组态.

对于两个相邻的晶格点  $i, j \in \Lambda$ ,我们可以引入一个交互作用参数 Jij, 此外,我们可以假设每个自旋  $j \in \Lambda$  都和外加的磁场  $h_j$  作用.则整个系统的哈密顿量可写成:

$$H(\sigma) = -\sum_{\langle i | j \rangle} J_{ij} \sigma_i \sigma_j - \mu \sum_j h_j \sigma_j$$
 (2.1)

其中<ij>人代表晶格点i和晶格点j是相邻的的晶格点.因此哈密顿量的

第一项为对每一对相邻晶格点的总和 (每一对只算一次), 代表所有自旋之间交互作用的能量, 而第二项则是磁场和自旋交互作用的能量.  $\mu$  是晶格点磁矩的值, 值得注意的是, 电子的磁矩和他的自旋方向相反, 所以哈密顿量的第二项应该要是正号比较合理, 但在习惯上, 还是会令第二项为负号. 这里不考虑外界磁场的作用.

## Metropolis 方法

用 Metropolis 方法求能量分布

$$\rho = e^{-E/T},\tag{3.1}$$

其中

$$E = \sum_{i} J\sigma_{i}\sigma_{i+1}, \quad J = \pm 1. \tag{3.2}$$

粒子指向向上时  $\sigma_i = 1$ , 向下时,  $\sigma_i = -1$ .

- 1. 相点初始位置为50个点,全部向上,取周期边界条件计算其能量.
- 2. 若指向状态为 x1, 有两种方式改变状态:
  - 随机选择一个点, 改变其指向,
  - 或者随机选取一段区域, 改变其指向.
- 3. 根据式 (3.1) 来计算其概率密度.
  - (a) 若  $\rho_2 > \rho_1$ , 则相点移动到  $x_2$ .
  - (b) 若  $\rho_2 < \rho_1$ , 则产生一个 [0,1] 中的随机数  $\xi$ , 若  $\xi < e^{-(E_2 E_1)/T}$  则相 点移动到  $x_2$ . 否则不移动.
- 4. 重复 2,3, 直到给定的停止条件.

#### 模拟结果

分别考虑 J = 1, -1 两种情况.

当 J=1 时为竞争关系, 如图 4.1 和 4.2 所示, 分别为每次变动一个点和每次变动一个区域内的点的结果. 取  $N=1\times 10^7$  次模拟. 可以发现两种方法获得的  $\sigma_i$  变化基本相同.

当温度 T 较小时, $\sigma_i$  基本保持为 0, 当温度 T 增大时, $\sigma_i$  的震荡开始增加.

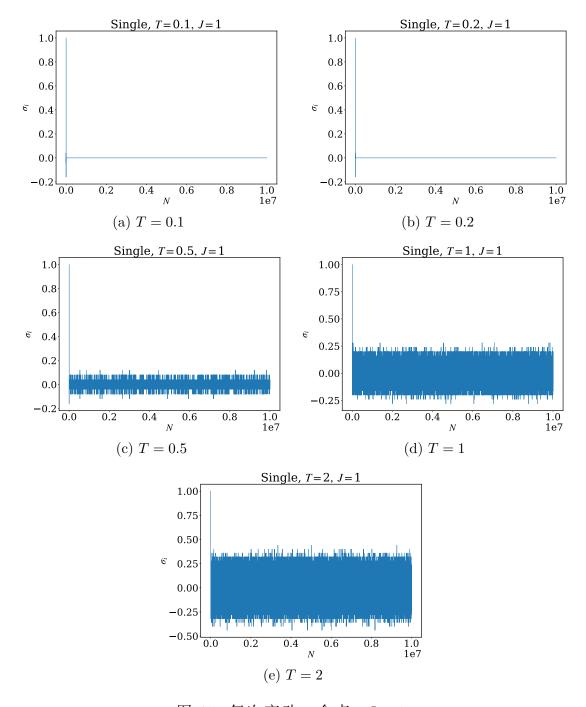


图 4.1. 每次变动一个点. J=1.

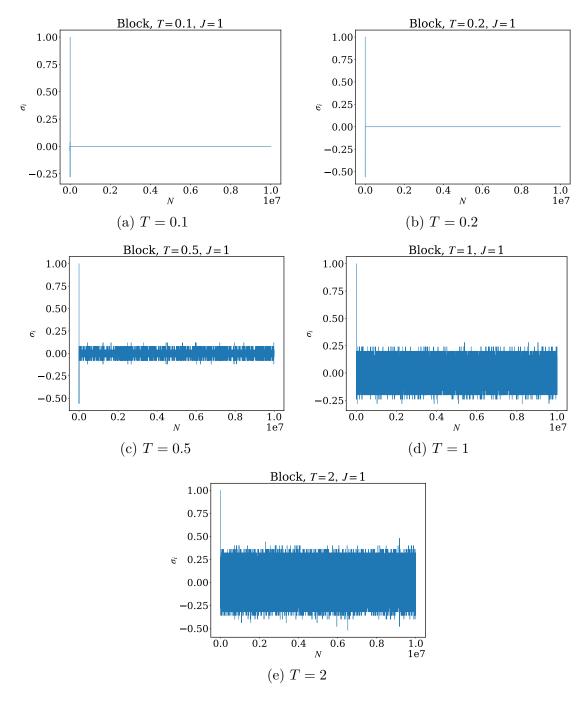


图 4.2. 每次变动一个区域内的点. J=1.

当 J = -1 时为合作关系, 如图 4.3 和 4.4 所示, 当每次变动一个点时,T = 0.1, 0.2 时  $\sigma_i$  都保持为 1 不变, 而当  $T \le 0.5$  时, $\sigma_i$  开始在 [-1, 1] 之间震荡. 而当 T = 2 时, 震荡的范围缩小了.

对于区域反转,T 较小时,在 [-1,1] 之间震荡,并且都达到了 1,-1,而当 T=1,2 时,震荡的范围缩小了.

## 2D Ising 模型

对于二维 Ising 模型,

$$E = -J\sum_{i} \sigma_{i}\sigma_{i'}.$$
 (5.1)

其中 i' 表示临近的点.

## Wolff 算法

Wolff 算法的过程如下

- 1. 随机选择一个格点.
- 2. 依次看所取格点的周边, 如果是同向的相邻点, 则以

$$P_{\text{add}} = 1 - e^{-2\beta J},$$
 (5.2)

的概率加入集团. 其中  $\beta = \frac{1}{T}$ , J = 1.

- 3. 对新加入的格点重复步骤 2, 知道形成一个最大的集团.
- 4. 直接反转集团中所有格点的方向.

通过理论分析可知这样的过程将满足

$$\frac{T(\mu \to \nu)A(\mu \to \nu)}{T(\nu \to \mu)A(\nu \to \mu)} = e^{-\beta(E_{\nu} - E_{\mu})}.$$
 (5.3)

其中  $\mu,\nu$  分别为初态和末态. 网格是  $20 \times 20$ , 周期边界条件. 当  $T(0 \to 5J)$  时, 画出  $<\sigma>$  和 T 的关系.

如图 5.1 所示为二维格点  $< \sigma_i >$  随迭代次数的变化关系, J = 1, 迭代  $1 \times 10^6$  次. 当 T 较小时,  $< \sigma_i >$  在 [-1,1] 之间震荡, T 增大后, 震荡范围减小. 如图 5.2 所示, 为当  $T(0 \to 5J)$  时,  $< \sigma >$  和 T 的关系. 其中  $< \sigma >$  取了绝对值, 可以发现  $< \sigma >$  随 T 的增加而增大.

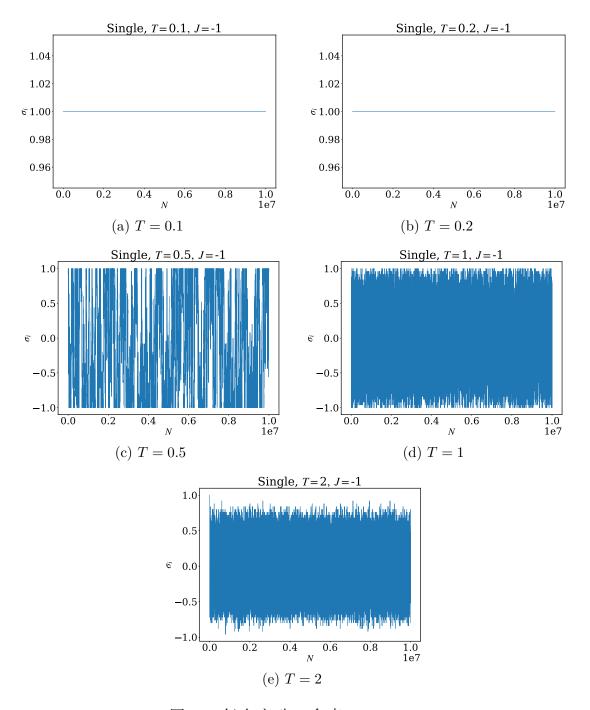


图 4.3. 每次变动一个点. J = -1.

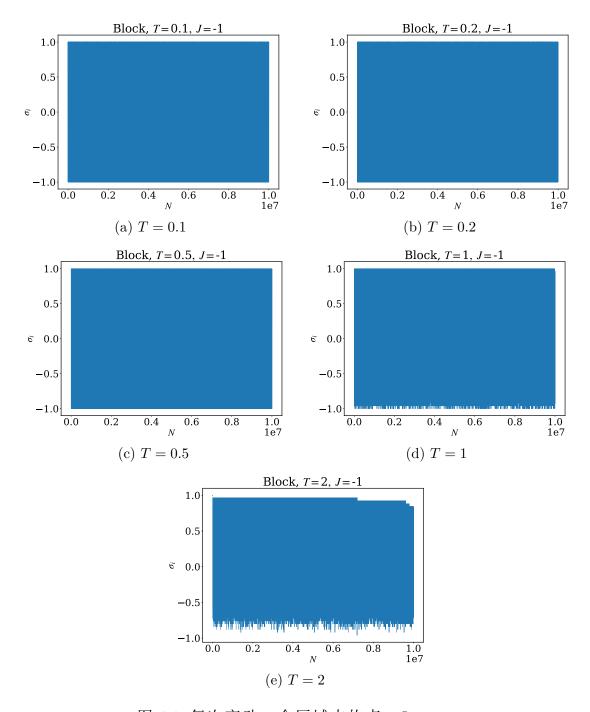


图 4.4. 每次变动一个区域内的点. J=-1.

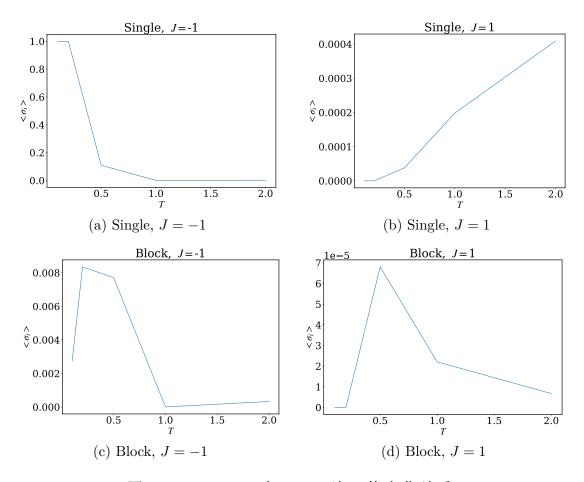


图 4.5.  $J=-1,\ 1$  时  $<\sigma_i>$  随 T 的变化关系.

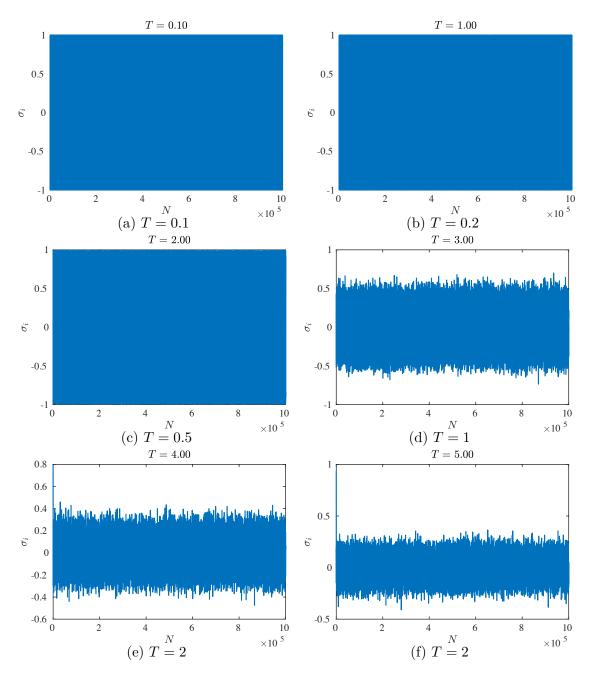


图 5.1. 二维格点  $< \sigma_i >$  随迭代次数的变化关系, J = 1.

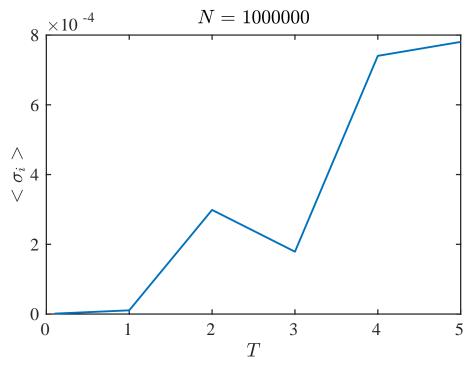


图 5.2.  $<\sigma_i>$ 随 T 的变化关系.