## 二层 Ising 模型的短时临界动力学性质\*

吴木营<sup>1</sup>) 叶爱军<sup>2</sup>) 李志兵<sup>2</sup>) 曾文光<sup>1</sup>)

<sup>1</sup>(东莞理工学院电子系,东莞 511700)<sup>2</sup>(中山大学物理系,广州 510275) (1999年11月15日收到)

采用动力学 Monte Carlo 方法研究了二层 Ising 模型的临界性质及早期动力学标度行为.结果表明层间耦合不为零时也存在临界点,计算了早期动力学临界指数 θ;估计了传统的临界指数 1/νε. 其结果支持临界线存在的猜想,并表明此模型很可能是一种弱普适模型.

PACC: 7510J;6470

两层 Ising 模型可描写两个相互作用的固体平 面或薄膜,例如 Langmuir 和 Langmuir-Blodgett 薄 膜或层状亲水亲油的双分子层等有机分子薄膜<sup>11</sup>. 它还跟非平衡态量子一维自旋链有联系.

对层间有耦合的情形还没有精确解. 模型的临 界性质一直令人感兴趣. 曾经有人用级数展开<sup>[2]</sup>和 Monte Carlo 模拟<sup>[3]</sup>等方法对该模型进行了平衡态 的研究. Angelini 等用约束变分的方法得到一条临 界线<sup>[4]</sup>. 传统 Monte Carlo 方法也显示出存在临界 线的迹象<sup>[5]</sup>. 但也有人对非平庸临界线的存在表示 怀疑. 理由是当点阵非常大时, 层间的相互作用作为 微观细节对长程行为应无影响, 而传统 Monte Carlo 方法在临界点附近受有限点阵效应影响极大, 故有 可能给出错误信息<sup>[1]</sup>.

本文利用近年发展起来的动力学 Monte Carlo 方法<sup>[6]</sup>计算模型的临界点和早期动力学临界指数 等.此方法在非平衡的短时动力学过程中测量系统 的性质.因该时区内关联长度很短(相对于平衡态的 发散关联长度),可以有效地避免有限点阵效应带来 的误差.

动力学 Monte Carlo 方法是基于 1989 年 Janssen 等提出的存在短时标度区的假定<sup>[7]</sup>.此标度 区的存在得到大量数值模拟结果的证实<sup>[8]</sup>.

二层 Ising 模型的哈密顿量为

$$H = -J \sum_{i,j} (S_i S_j + \sigma_i \sigma_j) - \lambda \sum_i S_i \sigma_i$$
  
( $J_i \lambda > 0$ ,  $S_i \sigma_i = \pm 1$ ).

 $S_i$ 和 $\sigma_i$ 可看作两个相同的二维正方点阵上的自旋.

指标 i 标记二维正方点阵的格点 , i , j 为最近邻.

当 $\lambda = 0$ 和 $\infty$ 时,哈密顿量分别描述两个没有 耦合的 Ising 模型和单个 Ising 模型,有精确解. 然 而,当 $\lambda \neq 0$ ,该模型变得非平庸和很有趣.

我们给此模型引进 Monte Carlo 方法中常用的 热浴法动力学.逐一更新每一个格点的自旋,两个自 旋的取值正比于相应的玻尔兹曼权重.整个点阵的 自旋被更新一遍作为时间单位.

定义序参数

 $S(t) = \frac{1}{N} \sum_{i} S_{i-t} \sigma(t) = \frac{1}{N} \sum_{i} \sigma_{i-t}.$ 

演化开始,系统设置为无关联,两层自旋有相同 但很小的初始序,记为  $m_0$ .因为模型和初始条件对 两种自旋都是对称的,以下我们将以他们的和,即 M(t) = S(t) + o(t)为序参数.当时间大于某一微 观特征时间  $t_{mic}$ ,序参量 M(t)有短时标度律

 $M(t,\tau,m_0) = c_1 m_0 t^{\theta} + c_2 m_0 t^{\theta} \cdot t^{1/\varkappa} \tau + O(\tau^2),$ 其中  $c_1$  和  $c_2(<0)$ 是非普适常数,  $\tau = (T - T_c)$  $T_{c,\nu}$  和 z 是传统的临界指数, 而  $\theta$  是描写早期临界 动力学特征的动力学临界指数.

在临界点,序参数只有第一项,呈幂次增长.在 序参数与时间的双对数坐标图中,临界温度将对应 直线,其斜率即为临界指数θ.若温度大于(小于)临 界温度,则曲线向下(向上)弯曲,偏离直线.

临界指数 1/νε 可通过拟合下式的幂次关系来 确定,

$$\partial_{\tau} \ln M(t, \tau, m_0)|_{\tau=0} = c_3 t^{1/\nu z}$$

式中 c3 是非普适常数.在计算机模拟中,采用差分

<sup>\*</sup>国家自然科学基金(批准号:19772074)资助的课题.

来代替微分.

图 1 用双对数坐标给出了固定  $\lambda/J = 1$  时三种 不同耦合 J = 0.311 ,0.312 ,0.313 的模拟数据. 点 阵的大小为 L = 200 ,初始序为  $m_0 = 0.03$ . 对每一 J的独立初态样本数 40000 ,并分成四组以估计误差. 数据处理中测量时间窗口可取为[ 10 ,1000 ]. 图中粗 线表示拟合所得的数据 ,我们得到  $J_c = 0.3123(1)$ ,  $\theta = 0.204(1)$ .



图 1 由临界点附近三个耦合常数的早期演化确定临界点 J。



图 2 中,用双对数坐标作出了 $\partial_{\tau}\ln M(t,\tau)$ 

图 2 由 $\partial_{\tau}\ln M(t,\tau,m_0)$ -t 的曲线确定临界指数  $1/\nu z$ 

*m*<sub>0</sub>)-*t* 的曲线,时间间隔为[30,1000].图中直线表示拟合所得的数据.从直线的斜率可以得到临界指

数 1/vz=0.43(3). 可以看到,曲线不够光滑,误差 较大,这是由于统计的样本不够多的缘故.

在表1中,把我们用短时动力学方法得到的结 果跟 Angelini 等用约束变分的方法得到的结果比 较,基本符合.

| _   |      |
|-----|------|
| _   | - AL |
| _   |      |
| A Y |      |
| ~~  |      |

| λ/J J | (短时动力学方法) | J(约束变分方法 | <b>)</b> θ | 1/z       |
|-------|-----------|----------|------------|-----------|
| 1     | 0.3123(1) | 0.3111   | 0.204      | 1)0.43(3) |
| 0.2   | 0.3793(1) | 0.3807   | 0.196      | 1)0.47(3) |

虽然我们只是模拟了两个临界点,但误差已控 制到足够小,使两个临界点能明确区分开.结果与文 献 5 的约束变分结果基本一致.我们还首次计算了 早期动力学临界指数 θ.它显示出依赖于临界点的 非普适性.一个附带的结果是估计了传统的临界指 数1/νε.我们的结果支持临界线存在的猜想,并表 明此模型很可能是一种弱普适模型.

- [1] A. M. Ferrenberg , D. P. Landau , J. Appl. Phys. ,70 (1991), 6215.
- [2] L. E. Ballentuine, *Physics*, **30** (1964),1231; G. A. T. Allan, *Phys. Rev.*, **B1** (1970),352; T. W. Gapehart, M. E. Fisher, *Phys. Rev.*, **B13** (1976),5021.
- [3] K. Binder ,P. C. Hohenberg , Phys. Rev. ,B6 (1972), 3461 ;K.
  Binder , Thin Solid Films ,20 (1974), 367 ;A. M. Ferrenberg ,
  D. P. Laudau J. Appl. Phys. ,70 (1991), 6215 ;P. L. Hansen ,
  J. Lemmich ,J. H. Ipsen ,O. G. Mouritsen ,J. Stat. Phys. ,73 (1993), 723.
- [4] L. Angelini , D. Caroppo , M. Pwllicoro , M. Villani , J. Phys. , A25(1992) 5423.
- [5] Z. B. Li L. Schuelke B. Zheng ,Two Dimensional Gauge Invariant Two-species Ising Model and Its Dual Model, preprint of Sigen University ,1994 Si-94-09.
- [6] Z.B. Li ,L. Schuelke ,B. Zheng , Phys. Rev. Lett. ,74 (1995), 3396.
- [7] H. K. Janssen , B. Schaub , B. Schmittmann , Z. Phys. , B73 (1989) 539.
- [8] B. Zheng, Int. J. Mod. Phys. ,B12(1998),1419.

## SHORT-TIME CRITICAL DYNAMIC PROCESS OF TWO-LAYER ISING MODEL\*

WU MU-YING<sup>1</sup>) YE AI-JUN<sup>2</sup>) LI ZI-BING<sup>2</sup>) ZENG WEN-GUANG<sup>1</sup>)

<sup>1</sup> (Dongguan Institute of Technology ,Dongguan 511700 ,China ) <sup>2</sup> (Zhongshan University ,Guangzhou 510275 ,China ) (Received 11 November 1999 )

## ABSTRACT

Monte Carlo simulations of critical dynamics has been used to study the short-time process and scaling behavior of two-layer Ising model. The result shows that there are critical points even when the coupling between the two layers is not equal to zero; the short-time dynamic critical exponent  $\theta$  was determined; the traditional critical exponent  $1/\nu z$  was estimated also. Our result encouraged the supposition of the existence of the critical line and evidenced that this model was likely a weak universal model.

PACC:7510J;6470

 $<sup>^{*}</sup>$  Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 19772074).