# Cadeia de Ising com campo transverso

Thales Freitas Macêdo

18 de dezembro de 2022

# Modelo de Ising clássico

O modelo de Ising é um modelo de spins  $S_i=\pm 1$  localizados, formando uma rede, sob ação de um campo magnético externo H, alinhado com os spins.

$$E = -J\sum_{\langle ij\rangle} S_i S_j - \mu H \sum_i S_i$$

#### Cadeia de Ising com campo transverso

O modelo de Ising com campo transverso é obtido ao impor que a direção do campo magnético seja transversa à direção dos spins. Agora, não podemos mais tratar o problema classicamente, e temos que usar a mecânica quântica. Vou abordar o problema unidimensional da cadeia de Ising.

$$H = -\sum_{i} \left[ \Gamma S_{i}^{x} + J S_{i}^{z} S_{i+1}^{z} \right] = -\sum_{i} \left[ S_{i}^{x} + \lambda S_{i}^{z} S_{i+1}^{z} \right]$$
 (1)

onde  $S^{\alpha}$  é o operador de spin de Pauli na direção  $\alpha$ , J é a constante de interação entre os spins,  $\Gamma$  é a constante do campo, e  $\lambda=J/\Gamma$ , com  $\Gamma=1$ .

# Cadeia de Ising com campo transverso

Definimos o gap de massa  $\Delta(\lambda)$  como a diferença de energia entre o estado fundamental e o primeiro estado excitado. Numa transição de fase quântica,  $\Delta=0$ , e o comprimento de correlação  $\xi=1/\Delta$  diverge.

# Método Finite-Size Scaling

Nesse método, diagonalizamos exatamente o Hamiltoniano para cadeias com  $N=2,3,4,\ldots$  spins. A princípio, uma cadeia com muitos spins aproximaria o limite termodinâmico  $N\to\infty$  mais adequadamente, mas pode ser numericamente muito custoso. Podemos usar a seguinte relação para estimar os parâmetros no limite termodinâmico:

$$\lambda_c(L) = \lambda_c + AL^{-1/\nu},\tag{2}$$

onde  $\lambda_c$  é valor crítico de  $\lambda$  para uma transição de fase quântica, L representa os tamanhos das cadeias, A é uma constante e  $\nu$  é um expoente crítico relacionado ao comprimento de correlação  $\xi$ .

A ideia por trás do método é gerar um procedimento iterativo que produza o Hamiltoniano (1) na *n*-ésima iteração

$$H^{(n)} = -\sum_{i} \left( J^{(n)} S_{i}^{z(n)} S_{i+1}^{z(n)} + \Gamma^{(n)} S_{i}^{x(n)} \right) + c^{(n)} \sum_{i} I_{i}^{(n)}.$$
 (3)

Começamos dividindo a cadeia de N sítios em N/b blocos com b spins em cada bloco e reescrevemos o Hamiltoniano como a soma de uma parte intra-bloco  $H_B$  e outra inter-bloco  $H_{IB}$ , com

$$H_B = \sum_{p=1}^{N/b} H_p, \quad H_{IB} = \sum_{p=1}^{N/b-1} H_{p,p+1}$$
 (4)

com

$$H_p = -\sum_{i=1}^{b-1} J S_{i,p}^z S_{i+1,p}^z + \Gamma \sum_{i=1}^b S_{i,p}^x$$
 (5)

$$H_{p,p+1} = -JS_{n,p}^{z}S_{1,p+1}^{z} \tag{6}$$

onde os índices i e p se referem ao i-ésimo spin no p-ésimo bloco.

Diagonalizamos o Hamiltoniano  $H_p$ , obtendo os estados fundamental  $|0\rangle$  e primeiro excitado  $|1\rangle$ , de energias  $E_0$  e  $E_1$ . Para efetuar o processo de renormalização, introduzimos um novo conjunto de operadores de spin  $S_p^{\alpha(1)}$  associado ao bloco p, tal que os autoestados de  $S_p^{\times(1)}$  sejam  $|0\rangle$  e  $|1\rangle$ . Assim, podemos reescrever  $H_p$ , na primeira iteração, na forma renormalizada

$$H_{p}^{(1)} = -\Gamma^{(1)}S_{p}^{\times(1)} + c^{(1)}I_{p}^{(1)}, \tag{7}$$

onde

$$\Gamma^{(1)} = \frac{E_1 - E_0}{2}, \quad c^{(1)} = \frac{E_1 + E_0}{2}.$$
 (8)

Para reescrever o Hamiltoniano total na forma renormalizada, incluímos a parte inter-bloco de forma perturbativa. Assim obtemos as relações de recursão para a (n+1)-ésima iteração,

$$\Gamma(n+1) = \frac{E_1^{(n)} - E_0^{(n)}}{2} \tag{9}$$

$$J(n+1) = \left(\eta_1^{(n)}\right)^2 J^{(n)} \tag{10}$$

$$c(n+1) = bc^{(n)} + \frac{E_1^{(n+1)} + E_0^{(n+1)}}{2}$$
 (11)

com as condições iniciais

$$J(0) = J, \quad \Gamma(0) = \Gamma, \quad c(0) = 0.$$
 (12)

#### Referências

- Michael E. Fisher and Michael N. Barber.
  Scaling theory for finite-size effects in the critical region.

  Phys. Rev. Lett., 28:1516–1519, Jun 1972.
- P. Pfeuty, R. Jullien, and K. A. Penson.

  Renormalization for Quantum Systems, pages 119–147.

  Springer Berlin Heidelberg, Berlin, Heidelberg, 1982.
- S. Suzuki, J. Inoue, and B.K. Chakrabarti.

  Quantum Ising Phases and Transitions in Transverse Ising Models.

Lecture Notes in Physics. Springer Berlin Heidelberg, 2012.