Temperatura de compensação em modelos de Ising em camadas (Parte 1)

Ian Jordy Lopez Diaz

Universidade Federal de Santa Catarina

23 de agosto de 2017

Índice

Introdução

- Materiais magnéticos em camadas
- Sistemas bicamada e multicamadas

2 Aproximações

- Campo Médio (CM/MFA)
- Campo Efetivo (CE/EFA)

3 Resultados e Discussão

- Materiais magnéticos em camadas têm sido amplamente estudados nas últimas décadas.
- Aplicações tecnológicas
 - Magnetorresistência gigante [Camley e Barnaś 1989].
 - Efeito magnetocalórico [Phan e Yu 2007].

- Camadas monoatômicas de tipos A e B dispostas alternadamente
- Interação entre átomos A-A (J_{AA}): ferromagnética
- Interação entre átomos **B-B** (J_{BB}): ferromagnética
- Interação entre átomos A-B (J_{AB}): antiferromagnética
- Apenas camadas do tipo B apresentam diluição



Hamiltoniano (Ising)

$$\mathcal{H} = -\sum_{\langle i \in A, j \in A \rangle} J_{AA} s_i s_j - \sum_{\langle i \in B, j \in B \rangle} J_{BB} s_i s_j \epsilon_i \epsilon_j - \sum_{\langle i \in A, j \in B \rangle} J_{AB} s_i s_j \epsilon_j$$



æ

(日)

Hamiltoniano (Ising)

$$\mathcal{H} = -\sum_{\langle i \in A, j \in A \rangle} J_{AA} s_i s_j - \sum_{\langle i \in B, j \in B \rangle} J_{BB} s_i s_j \epsilon_i \epsilon_j$$
$$-\sum_{\langle i \in A, j \in B \rangle} J_{AB} s_i s_j \epsilon_j$$



- $s_i = \pm 1$
- $\bullet \ J_{AA}, J_{BB} > 0, \ J_{AB} < 0$
- $\epsilon_i = 1$ (sítio magnético)
- $\epsilon_i = 0$ (vacância)

4 / 13

・ロト ・ 一下 ・ ト ・ ト ・ ト

- Solução analítica \rightarrow não existe
- Métodos aproximados:
 - Matriz de transferência
 - Grupo de renormalização
 - Aproximação de campo médio (CM/MFA)
 - Aproximação de campo efetivo (CE/EFA)
 - Aproximação de pares (AP)
 - Simulações de Monte Carlo (MC)

- Solução analítica \rightarrow não existe
- Métodos aproximados:
 - Matriz de transferência
 - Grupo de renormalização
 - Aproximação de campo médio (CM/MFA) \rightarrow seminário de hoje
 - Aproximação de campo efetivo (CE/EFA) \rightarrow seminário de hoje
 - Aproximação de pares (AP)
 - Simulações de Monte Carlo (MC)

- Solução analítica \rightarrow não existe
- Métodos aproximados:
 - Matriz de transferência
 - Grupo de renormalização
 - Aproximação de campo médio (CM/MFA)
 - Aproximação de campo efetivo (CE/EFA)
 - Aproximação de pares (AP) → próximos seminários [Balcerzak e Szałowski 2014, Szałowski e Balcerzak 2014]
 - Simulações de Monte Carlo (MC) \rightarrow próximos seminários [Diaz e Branco 2017][Diaz e Branco 2017]

Hamiltoniano

$$\mathcal{H} = -\sum_{\langle i \in A, j \in A \rangle} J_{AA} s_i s_j - \sum_{\langle i \in B, j \in B \rangle} J_{BB} s_i s_j \epsilon_i \epsilon_j - \sum_{\langle i \in A, j \in B \rangle} J_{AB} s_i s_j \epsilon_j$$

Identidade [Callen 1963, Callen 1985]

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \operatorname{tanh}(\beta_{T} E_{i \in \Lambda}) \rangle}$$

$$\Lambda = A, B; \ \beta_T \equiv (k_B T)^{-1}$$

$$E_{i\in A} = J_{AA} \sum_{\delta} s_{(i+\delta)\in A} + J_{AB} \sum_{\delta'} s_{(i+\delta')\in B} \epsilon_{(i+\delta')}$$
$$E_{i\in B} = J_{BB} \sum_{\delta} s_{(i+\delta)\in B} \epsilon_{(i+\delta)} + J_{AB} \sum_{\delta'} s_{(i+\delta')\in A}$$

lan Diaz (UFSC)

3

< □ > < 同 >

Hamiltoniano

$$\mathcal{H} = -\sum_{\langle i \in A, j \in A \rangle} J_{AA} s_i s_j - \sum_{\langle i \in B, j \in B \rangle} J_{BB} s_i s_j \epsilon_i \epsilon_j - \sum_{\langle i \in A, j \in B \rangle} J_{AB} s_i s_j \epsilon_j$$

Identidade [Callen 1963, Callen 1985]

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \tanh(\beta_T E_{i \in \Lambda}) \rangle} \approx \tanh \overline{\langle \beta_T E_{i \in \Lambda} \rangle} \leftarrow \text{campo médio}$$

 $\Lambda = A, B; \ \beta_T \equiv (k_B T)^{-1}$

$$E_{i\in A} = J_{AA} \sum_{\delta} s_{(i+\delta)\in A} + J_{AB} \sum_{\delta'} s_{(i+\delta')\in B} \epsilon_{(i+\delta')}$$
$$E_{i\in B} = J_{BB} \sum_{\delta} s_{(i+\delta)\in B} \epsilon_{(i+\delta)} + J_{AB} \sum_{\delta'} s_{(i+\delta')\in A}$$

lan Diaz (UFSC)

3

イロト イボト イヨト イヨト

• Sistema bicamada

$$m_{A} = \tanh \left\{ \beta_{T} (4J_{AA}m_{A} + pJ_{AB}m_{B}) \right\}$$
$$m_{B} = \tanh \left\{ \beta_{T} (4pJ_{BB}m_{B} + J_{AB}m_{A}) \right\}$$

• Sistema multicamadas

$$m_A = \tanh\left\{\beta_T (4J_{AA}m_A + 2pJ_{AB}m_B)\right\}$$
$$m_B = \tanh\left\{\beta_T (4pJ_{BB}m_B + 2J_{AB}m_A)\right\}$$

• Magnetização total

$$m_{\rm tot}=\frac{1}{2}(m_A+pm_B)$$

lan Diaz (UFSC)

23 de agosto de 2017 7 / 13

< □ > < 同 >

э

Sistema bicamada: campo médio



э

< 17 ►

Sistema multicamadas: campo médio



э

<ロト < 同ト < ヨト < ヨト

Na aproximação de campo efetivo

[Honmura e Kaneyoshi 1979, Aguiar, Moreira e Engelsberg 1986], usamos o operador diferencial

$$e^{\lambda D}f(x) = f(x+\lambda), \qquad D \equiv \frac{\partial}{\partial x},$$

para reescrever a identidade de Callen como:

Identidade

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \exp(\beta_T E_{i \in \Lambda} D) \rangle} \tanh x \Big|_{x=0}$$

$$\Lambda = A, B; \ \beta_T \equiv (k_B T)^{-1}$$

$$E_{i\in A} = J_{AA} \sum_{\delta} s_{(i+\delta)\in A} + J_{AB} \sum_{\delta'} s_{(i+\delta')\in B} \epsilon_{(i+\delta')}$$
$$E_{i\in B} = J_{BB} \sum_{\delta} s_{(i+\delta)\in B} \epsilon_{(i+\delta)} + J_{AB} \sum_{\delta'} s_{(i+\delta')\in A}$$

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \exp\left(\beta_T E_{i \in \Lambda} D\right) \rangle} \tanh x \Big|_{x=0}$$

$$E_{i\in A} = J_{AA} \sum_{\delta} s_{(i+\delta)\in A} + J_{AB} \sum_{\delta'} s_{(i+\delta')\in B} \epsilon_{(i+\delta')}$$
$$E_{i\in B} = J_{BB} \sum_{\delta} s_{(i+\delta)\in B} \epsilon_{(i+\delta)} + J_{AB} \sum_{\delta'} s_{(i+\delta')\in A}$$

Ian Diaz (UFSC)

◆□ ▶ ◆ □ ▶ ◆ □ ▶ ◆ □ ▶ ◆ □ ▶ ◆ □ ▶ ◆ □ ▶ ◆ □ ▶ ◆ □ ▶ ◆ □ ▶ ○ ○ ○
 23 de agosto de 2017 10 / 13

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \exp(\beta_T E_{i \in \Lambda} D) \rangle} \tanh x \Big|_{x=0}$$

$$\exp(\beta_T E_{i \in A} D) = \left\{ \Pi_{\delta} \exp(\beta_T J_{AA} s_{(i+\delta) \in A} D) \right\} \\ \times \left\{ \Pi_{\delta'} \exp(\beta_T J_{AB} s_{(i+\delta') \in B} \epsilon_{(i+\delta')} D) \right\} \\ \exp(\beta_T E_{i \in B} D) = \left\{ \Pi_{\delta} \exp(\beta_T J_{BB} s_{(i+\delta) \in B} \epsilon_{(i+\delta)} D) \right\} \\ \times \left\{ \Pi_{\delta'} \exp(\beta_T J_{AB} s_{(i+\delta') \in A} D) \right\}$$

23 de agosto de 2017

2

10 / 13

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \exp(\beta_T E_{i \in \Lambda} D) \rangle} \tanh x \Big|_{x=0}$$

$$\exp(\beta_T E_{i\in A}D) = \left\{ \Pi_{\delta} \exp(\beta_T J_{AA} s_{(i+\delta)\in A}D) \right\} \\ \times \left\{ \Pi_{\delta'} \exp(\beta_T J_{AB} s_{(i+\delta')\in B} \epsilon_{(i+\delta')}D) \right\} \\ \exp(\beta_T E_{i\in B}D) = \left\{ \Pi_{\delta} \exp(\beta_T J_{BB} s_{(i+\delta)\in B} \epsilon_{(i+\delta)}D) \right\} \\ \times \left\{ \Pi_{\delta'} \exp(\beta_T J_{AB} s_{(i+\delta')\in A}D) \right\}$$

• Identidades (válidas pois $s_i = \pm 1$ e $\epsilon_i = 0$ ou 1):

•
$$e^{xs_i} = \cosh(x) + s_i \sinh(x)$$

• $e^{xs_i\epsilon_i} = 1 + \epsilon_i [\cosh(xs_i) + s_i \sinh(xs_i) - 1]$

lan Diaz (UFSC)

10 / 13

イロト イポト イヨト イヨト 三日

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \exp\left(\beta_T E_{i \in \Lambda} D\right) \rangle} \tanh x \Big|_{x=0}$$

$$\exp(\beta E_{i\in A}D) = \Pi_{\delta} \Big\{ \cosh(\beta_{T}J_{AA}D) + s_{(i+\delta)\in A}\sinh(\beta_{T}J_{AA}D) \Big\} \\ \times \Pi_{\delta'} \Big\{ 1 + \epsilon_{i+\delta'} [\cosh(\beta_{T}J_{AB}D) + s_{(i+\delta')\in B}\sinh(\beta_{T}J_{AB}D) - 1] \Big\} \\ \exp(\beta E_{i\in B}D) = \Pi_{\delta} \Big\{ 1 + \epsilon_{i+\delta} [\cosh(\beta_{T}J_{BB}D) + s_{(i+\delta)\in B}\sinh(\beta_{T}J_{BB}D) - 1] \Big\} \\ \times \Pi_{\delta'} \Big\{ \cosh(\beta_{T}J_{AB}D) + s_{(i+\delta')\in A}\sinh(\beta_{T}J_{AB}D) \Big\}$$

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \exp\left(\beta_T E_{i \in \Lambda} D\right) \rangle} \tanh x \Big|_{x=0}$$

$$\exp(\beta E_{i\in A}D) = \Pi_{\delta} \left\{ \cosh(\beta_{T}J_{AA}D) + s_{(i+\delta)\in A}\sinh(\beta_{T}J_{AA}D) \right\} \\ \times \Pi_{\delta'} \left\{ 1 + \epsilon_{i+\delta'} \left[\cosh(\beta_{T}J_{AB}D) + s_{(i+\delta')\in B}\sinh(\beta_{T}J_{AB}D) - 1 \right] \right\} \\ \exp(\beta E_{i\in B}D) = \Pi_{\delta} \left\{ 1 + \epsilon_{i+\delta} \left[\cosh(\beta_{T}J_{BB}D) + s_{(i+\delta)\in B}\sinh(\beta_{T}J_{BB}D) - 1 \right] \right\} \\ \times \Pi_{\delta'} \left\{ \cosh(\beta_{T}J_{AB}D) + s_{(i+\delta')\in A}\sinh(\beta_{T}J_{AB}D) \right\}$$

• Identidades:
$$\overline{\epsilon_i} = p$$
; $\overline{\{\prod_{i=1}^n \epsilon_i\}} = p^n$; $\overline{\langle s_{i \in \Lambda} \rangle} = m_{\Lambda}$

• Aproximação: $\langle s_i s_j \cdots s_k \rangle = \langle s_i \rangle \langle s_j \rangle \cdots \langle s_k \rangle$

lan Diaz (UFSC)

◆□▶ ◆□▶ ◆ □▶ ◆ □▶ ● □ ● ● ● ● 23 de agosto de 2017

10 / 13

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \exp\left(\beta_T E_{i \in \Lambda} D\right) \rangle} \tanh x \Big|_{x=0}$$

$$\overline{\langle \exp(\beta E_{i\in A}D)\rangle} = \Pi_{\delta} \Big\{ \cosh(\beta_{T}J_{AA}D) + m_{A}\sinh(\beta_{T}J_{AA}D) \Big\} \\ \times \Pi_{\delta'} \Big\{ 1 + p [\cosh(\beta_{T}J_{AB}D) + m_{B}\sinh(\beta_{T}J_{AB}D) - 1] \Big\} \\ \overline{\langle \exp(\beta E_{i\in B}D)\rangle} = \Pi_{\delta} \Big\{ 1 + p [\cosh(\beta_{T}J_{BB}D) + m_{B}\sinh(\beta_{T}J_{BB}D) - 1] \Big\} \\ \times \Pi_{\delta'} \Big\{ \cosh(\beta_{T}J_{AB}D) + m_{A}\sinh(\beta_{T}J_{AB}D) \Big\}$$

$$m_{\Lambda} = \overline{\langle \exp(\beta_T E_{i \in \Lambda} D) \rangle} \tanh x \Big|_{x=0}$$

$$\overline{\langle \exp(\beta E_{i\in A}D)\rangle} = \Pi_{\delta} \Big\{ \cosh(\beta_{T}J_{AA}D) + m_{A}\sinh(\beta_{T}J_{AA}D) \Big\} \\ \times \Pi_{\delta'} \Big\{ 1 + p [\cosh(\beta_{T}J_{AB}D) + m_{B}\sinh(\beta_{T}J_{AB}D) - 1] \Big\} \\ \overline{\langle \exp(\beta E_{i\in B}D)\rangle} = \Pi_{\delta} \Big\{ 1 + p [\cosh(\beta_{T}J_{BB}D) + m_{B}\sinh(\beta_{T}J_{BB}D) - 1] \Big\} \\ \times \Pi_{\delta'} \Big\{ \cosh(\beta_{T}J_{AB}D) + m_{A}\sinh(\beta_{T}J_{AB}D) \Big\}$$

• Identidade:
$$\cosh a + x \sinh a = \frac{1}{2} \left[(1+x)e^a + (1-x)e^{-a} \right]$$

Ian Diaz (UFSC)

æ

10 / 13

(日)

Sistema bicamada:

$$m_{A} = \frac{1}{2^{5}} \left\{ (1+m_{A})e^{\beta_{T}J_{AA}D} + (1-m_{A})e^{-\beta_{T}J_{AA}D} \right\}^{4} \\ \times \left\{ 2(1-p) + p \left[(1+m_{B})e^{\beta_{T}J_{AB}D} + (1-m_{B})e^{-\beta_{T}J_{AB}D} \right] \right\} \tanh x \Big|_{x=0} \\ m_{B} = \frac{1}{2^{5}} \left\{ 2(1-p) + p \left[(1+m_{B})e^{\beta_{T}J_{BB}D} + (1-m_{B})e^{-\beta_{T}J_{BB}D} \right] \right\}^{4} \\ \times \left\{ (1+m_{A})e^{\beta_{T}J_{AB}D} + (1-m_{A})e^{-\beta_{T}J_{AB}D} \right\} \tanh x \Big|_{x=0}$$

Magnetização total:

$$m_{\rm tot} = \frac{1}{2}(m_A + pm_B)$$

lan Diaz (UFSC)

23 de agosto de 2017

æ

11 / 13

Sistema multicamadas:

$$m_{A} = \frac{1}{2^{6}} \left\{ (1+m_{A})e^{\beta_{T}J_{AA}D} + (1-m_{A})e^{-\beta_{T}J_{AA}D} \right\}^{4} \\ \times \left\{ 2(1-p) + p \left[(1+m_{B})e^{\beta_{T}J_{AB}D} + (1-m_{B})e^{-\beta_{T}J_{AB}D} \right] \right\}^{2} \tanh x \Big|_{x=0} \\ m_{B} = \frac{1}{2^{6}} \left\{ 2(1-p) + p \left[(1+m_{B})e^{\beta_{T}J_{BB}D} + (1-m_{B})e^{-\beta_{T}J_{BB}D} \right] \right\}^{4} \\ \times \left\{ (1+m_{A})e^{\beta_{T}J_{AB}D} + (1-m_{A})e^{-\beta_{T}J_{AB}D} \right\}^{2} \tanh x \Big|_{x=0}$$

Magnetização total:

$$m_{\rm tot}=\frac{1}{2}(m_A+pm_B)$$

lan Diaz (UFSC)

23 de agosto de 2017

3

11 / 13

<ロト < 同ト < ヨト < ヨト

Aproximações

Sistema multicamadas: campo médio





Sistema multicamadas: campo efetivo



lan Diaz (UFSC)

lsing/camadas/1

23 de agosto de 2017

12 / 13

æ



Ian Diaz (UFSC)

23 de agosto de 2017

<ロト < 同ト < ヨト < ヨト



lan Diaz (UFSC)

23 de agosto de 2017

3

13 / 13

<ロト < 同ト < ヨト < ヨト



23 de agosto de 2017

<ロト < 同ト < ヨト < ヨト



lan Diaz (UFSC)

23 de agosto de 2017

<ロト < 同ト < ヨト < ヨト



<ロト < 同ト < ヨト < ヨト



3

13 / 13

<ロト < 同ト < ヨト < ヨト

Sistema bicamada: campo médio/campo efetivo



э

13 / 13

Sistema multicamadas: campo médio/campo efetivo



э

э

13 / 13

AGUIAR, J. A. O. de; MOREIRA, F. B.; ENGELSBERG, M. Site-bond correlated model for disordered magnets: Mean-field theory. *Physical Review B*, APS, v. 33, n. 1, p. 652, 1986.

 BALCERZAK, T.; SZAŁOWSKI, K. Ferrimagnetism in the Heisenberg–Ising bilayer with magnetically non-equivalent planes. *Physica A: Statistical Mechanics and its Applications*, Elsevier, v. 395, p. 183–192, 2014.

CALLEN, H. A note on Green functions and the Ising model. *Physics Letters*, North-Holland, v. 4, n. 3, p. 161, 1963.

CALLEN, H. B. Thermodynamics and an Introduction to Thermostatistics. New York, USA: John Wiley & Sons, 1985.

CAMLEY, R. E.; BARNAŚ, J. Theory of giant magnetoresistance effects in magnetic layered structures with antiferromagnetic coupling. *Physical Review Letters*, APS, v. 63, n. 6, p. 664, 1989.

lan Diaz (UFSC)

イロト イポト イヨト イヨト 三日

- DIAZ, I. J. L.; BRANCO, N. d. S. Monte Carlo study of an anisotropic Ising multilayer with antiferromagnetic interlayer couplings. arXiv preprint arXiv:1705.10192, 2017.
- DIAZ, I. J. L.; BRANCO, N. S. Monte Carlo simulations of an Ising bilayer with non-equivalent planes. *Physica A: Statistical Mechanics* and its Applications, Elsevier, v. 468, p. 158–170, 2017.
- HONMURA, R.; KANEYOSHI, T. Contribution to the new type of effective-field theory of the Ising model. *Journal of Physics C: Solid State Physics*, IOP Publishing, v. 12, n. 19, p. 3979, 1979.
- PHAN, M.-H.; YU, S.-C. Review of the magnetocaloric effect in manganite materials. *Journal of Magnetism and Magnetic Materials*, Elsevier, v. 308, n. 2, p. 325–340, 2007.
- SZAŁOWSKI, K.; BALCERZAK, T. Normal and inverse magnetocaloric effect in magnetic multilayers with antiferromagnetic interlayer coupling. Journal of Physics: Condensed Matter, IOP Publishing, v. 26, n. 38, p. 386003, 2014.

Ian Diaz (UFSC)