

# DAS ISING-MODELL - TEIL II

CARLOTTA GERSTEIN

**Definition 1** Es gibt bei  $(\beta, h)$  eine Zustandsänderung erster Ordnung, falls für ein Tupel  $(\beta, h)$  mindestens zwei Gibbs-Zustände konstruiert werden können.

**Satz 2** Es gelten folgende Aussagen:

1. Für alle  $d \geq 1$  gilt: Falls  $h \neq 0$  gibt es einen eindeutigen Gibbs-Zustand für alle  $\beta \in \mathbb{R}_{\geq 0}$
2. Für  $d = 1$  gibt es einen eindeutigen Gibbs-Zustand für jedes  $(\beta, h) \in \mathbb{R}_{\geq 0} \times \mathbb{R}$
3. Falls  $h = 0$  und  $d \geq 2$  gibt es ein  $\beta_c = \beta_c(d) \in (0, \infty)$  sodass:  
Falls  $\beta < \beta_c$  ist der Gibbs-Zustand bei  $(\beta, 0)$  eindeutig  
Falls  $\beta > \beta_c$  gibt es mindestens zwei Gibbs-Zustände

$$\langle \cdot \rangle_{\beta;h}^+ \neq \langle \cdot \rangle_{\beta;h}^-$$

**Satz 3** Sei  $(\beta, h) \in \mathbb{R}_{\geq 0} \times \mathbb{R}$ . Die folgenden Aussagen sind äquivalent:

1. Es gibt einen eindeutigen Gibbs-Zustand bei  $(\beta, h)$
2.  $\langle \cdot \rangle_{\beta;h}^+ = \langle \cdot \rangle_{\beta;h}^-$
3.  $\langle \sigma_0 \rangle_{\beta;h}^+ = \langle \sigma_0 \rangle_{\beta;h}^-$

**Proposition 4** Für jede Folge  $\Lambda \uparrow \mathbb{Z}^d$  existieren die Grenzwerte

$$m^+(\beta, h) := \lim_{\Lambda \uparrow \mathbb{Z}^d} m_{\Lambda}^+(\beta, h) \quad m^-(\beta, h) := \lim_{\Lambda \uparrow \mathbb{Z}^d} m_{\Lambda}^-(\beta, h)$$

und es gilt

$$m^+(\beta, h) = \langle \sigma_0 \rangle_{\beta;h}^+ \quad m^-(\beta, h) = \langle \sigma_0 \rangle_{\beta;h}^-$$

Zudem ist  $h \mapsto m^+(\beta, h)$  rechtsstetig und  $h \mapsto m^-(\beta, h)$  linksstetig.

**Definition 5** Die kritische inverse Temperatur ist definiert als

$$\beta_c(d) := \inf \{ \beta \geq 0 : m^*(\beta) > 0 \} = \sup \{ \beta \geq 0 : m^*(\beta) = 0 \}$$

**Satz 6** Es gelten die folgenden Aussagen für alle  $\beta \geq 0$  und  $h \in \mathbb{R}$ :

$$\frac{\partial \psi}{\partial h^+}(\beta, h) = m^+(\beta, h) \quad \frac{\partial \psi}{\partial h^-}(\beta, h) = m^-(\beta, h)$$

Insbesondere ist  $h \mapsto \psi(\beta, h)$  differenzierbar in  $h$  genau dann, wenn es in  $(\beta, h)$  einen eindeutigen Gibbs-Zustand gibt.

**Notation**

$$I(i, E) := |\{j \in \mathbb{Z}^d : \{i, j\} \in E\}|$$
$$\mathbf{E}_{\Lambda}^{+,g} := \{E \subset \mathcal{E}_{\Lambda}^b : I(i, E) \text{ ist gerade für alle } i \in \Lambda\}$$
$$\mathbf{E}_{\Lambda}^{+,0} := \{E \subset \mathcal{E}_{\Lambda}^b : I(i, E) \text{ ist gerade für alle } i \in \Lambda \setminus \{0\} \text{ aber } I(0, E) \text{ ist ungerade}\}$$

**Grundlage des Vortrags** Friedli, Sacha and Yvan Velenik. Statistical Mechanics of Lattice Systems: A Concrete Mathematical Introduction. Cambridge, United Kingdom; New York, NY: Cambridge University Press, 2017