

# Handzettel zum Vortrag über das Curie Weiss Modell

Carolin Eschenauer

---

## Definition 1

Die **Curie-Weiss-Hamilton** für eine Sammlung von Spins  $\omega = (\omega_1, \dots, \omega_N)$  mit inverser Temperatur  $\beta$  und mit externem magnetischen Feld  $h$  ist definiert durch:

$$\mathcal{H}_{N;\beta;h}^{CW}(\omega) := -\frac{d\beta}{N} \sum_{i;j=1}^n \omega_i \omega_j - \sum_{i=1}^n \omega_i$$

Die **Gibbs Verteilung** ist wie folgt definiert:

$$\mu_{N;\beta;h}(\omega) := \frac{e^{-\mathcal{H}_{N;\beta;h}^{CW}(\omega)}}{Z_{N;\beta;h}^{CW}} \text{ mit } Z_{N;\beta;h}^{CW} := \sum_{\omega \in \Omega_N} e^{-\mathcal{H}_{N;\beta;h}^{CW}(\omega)}$$

---

## Satz 2

( $h = 0$ ) Sei  $\beta_c := \beta_c(d) := \frac{1}{2d}$  Dann gilt Folgendes:

1. Wenn  $\beta \leq \beta_c$ , konzentriert sich die Magnetisierung in Null, d.h.  $\forall \epsilon > 0 \exists c = c(\beta; \epsilon) > 0$ , s.d. für ausreichend große  $N$  gilt:

$$\mu_{N;\beta;0}^{CW}(m_N \in (-\epsilon; \epsilon)) \geq 1 - 2e^{-cN}$$

2. Wenn  $\beta > \beta_c$ , dann existiert ein  $m^{*;CW}(\beta) > 0$  (**spontane Magnetisierung**), s.d. für ausreichend kleine  $\epsilon > 0$  ein  $b = b(\beta; \epsilon) > 0$  existiert, s.d. wenn  $J_*(\epsilon) := (-m^{*;CW}(\beta) - \epsilon; -m^{*;CW}(\beta) + \epsilon) \cup (m^{*;CW}(\beta) - \epsilon; m^{*;CW}(\beta) + \epsilon)$  Dann gilt für ausreichend große  $N$  :

$$\mu_{N;\beta;0}^{CW}(m_N \in (J_*(\epsilon))) \geq 1 - 2e^{-bN}$$

Man nennt  $\beta_c$  die **inverse kritische Tempertatur** bzw. die **inverse Curie Temperatur**.

---

---

## Definition 3

Sei  $e(m) := -dm^2$  und  $s(m) := -\frac{1-m}{2}\log(\frac{1-m}{2}) - \frac{1+m}{2}\log(\frac{1+m}{2})$   
Dann nennen wir  $f_\beta^{CW}(m) := \beta e(m) - s(m)$  die **freie Energie** des Curie Weiss Modells.

---

## Proposition 4

Für jedes  $\beta$  gilt

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \log Z_{N;\beta;0}^{CW} = -\min_{m \in [-1;1]} f_\beta^{CW}(m)$$

Außerdem gilt für jedes Intervall  $J \subset [-1;1]$

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \log \mu_{N;\beta;0}^{CW} = -\min_{m \in J} I_\beta^{CW}(m)$$

mit  $I_\beta^{CW}(m) = f_\beta^{CW}(m) - \min_{\tilde{m} \in [-1;1]} f_\beta^{CW}(\tilde{m})$

---

## Satz 5

Der **Druck**  $\psi_\beta^{CW}(h) := \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \log Z_{N;\beta;h}^{CW}$  existiert und ist konvex in  $h$ . Zudem entspricht der Druck der Legendre Transformation der freien Energie:

$$\psi_\beta^{CW}(h) = \max_{m \in [-1;1]} [hm - f_\beta^{CW}(m)]$$

---

*Grundlage des Vortrags: S. Friedli und Y. Velenik (2017): The Curie-Weiss-Model. In: S. Friedli und Y. Velenik: Statistical Mechanics of Lattice Systems: A Concrete Mathematical Introduction. (Cambridge University Press) Cambridge. S. 57-78.*