

Replika-Trick: $\ln \overline{Z^n} = n \ln \overline{Z} + \frac{n^2}{2} (\overline{\ln^2 Z} - \overline{\ln Z}^2) + O(n^3)$

$$\Rightarrow \overline{\ln Z} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\ln \overline{Z^n}}{n}$$

Berechne $\overline{Z^n}$ für $n \in \mathbb{N} \rightarrow n$ Replikas

$$\begin{aligned} \overline{Z^n} &= \overline{\text{Tr}_{\{s^1, \dots, s^n\}} e^{\beta \sum_{\alpha} \sum_{i < j} J_{ij} s_i^\alpha s_j^\alpha}} \\ &= \text{Tr}_{\{s^1, \dots, s^n\}} e^{\frac{J^2 \beta^2}{2N} \sum_{i < j} \sum_{\alpha, \beta} (s_i^\alpha s_j^\beta + s_j^\alpha s_i^\beta)} \end{aligned}$$

Entkopplung von Gitterplätzen
i und j durch Hubbard-
Stratonovich-Transf.
(1 Integral pro Paar (α, β))

$\hat{=}$ gerichtetes, translationsinvariantes System mit nN Spins
und 4-Spin-WW

$$= e^{Nn \frac{J^2 \beta^2}{4}} \int \left(\prod_{\alpha < \beta} \frac{dQ_{\alpha \beta}}{\sqrt{2\pi}} \right) \exp \left\{ N \left[-\frac{J^2 \beta^2}{2} \sum_{\alpha < \beta} Q_{\alpha \beta}^2 + \ln \text{Tr} \exp(J^2 \beta^2 \sum_{\alpha < \beta} Q_{\alpha \beta} s^\alpha s^\beta) \right] \right\}$$

↑
↑
Spur über n Spins
größer Parameter \rightarrow Settpunktsintegration

Replika-symmetrischer Ansatz: $Q_{\alpha \beta} = Q$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha < \beta} Q_{\alpha \beta}^2 = Q^2 \frac{n(n-1)}{2} \text{ sowie}$$

$$\begin{aligned} \sum_{\alpha < \beta} Q_{\alpha \beta} s^\alpha s^\beta &= \frac{Q}{2} \sum_{\alpha < \beta} s^\alpha s^\beta = \frac{Q}{2} \left(\sum_{\alpha, \beta} s^\alpha s^\beta - n \right) \\ &= \frac{Q}{2} \left(\sum_{\alpha} s^\alpha \right)^2 - \frac{Q}{2} n \end{aligned}$$

↑
Hubbard-Stratonovich $\rightarrow \sqrt{Q} \sum_{\alpha} s^\alpha$

Spur über Spins kann ausgerechnet werden. Darauf sind alle Summen über Replikas $\sum_{\alpha=1}^n$ verschwunden, da ist nur noch Parameter: Führt Grenzwert $n \rightarrow 0$ an.

①

Leider führt diese Methode zum falschen Ergebnis (Entropie \propto für $T=0$). für $T < T_c$

Es muss also etwas falsch sein, und zwar der RS Ansatz.

RSB

Die Schwierigkeit ist, $\text{Tr} \exp\left(\frac{J^2 \beta^2}{2} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta} s^\alpha s^\beta\right)$ auszzurechnen, wenn Q nicht RS-Form hat. Idee: in der Nähe des Phasenübergangs ist $Q_{\alpha\beta}$ klein (denn für $T > T_c$ ist $Q_{\alpha\beta} = 0$ die richtige Lösung), also kann man die exp-Fkt. entwickeln.

Berechne also $\text{Tr} \exp\left(\frac{J^2 \beta^2}{2} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta} s^\alpha s^\beta\right)$ mit Konvention $Q_{\alpha\beta} = Q_{\beta\alpha}$, $Q_{\alpha\alpha} = 0$.

$$\exp\left(\frac{J^2 \beta^2}{2} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta} s^\alpha s^\beta\right) = 1 + \frac{J^2 \beta^2}{2} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta} s^\alpha s^\beta + \frac{1}{2!} \left(\frac{J^2 \beta^2}{2}\right)^2 \left(\sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta} s^\alpha s^\beta\right)^2 + \dots$$

Berechne Symm termweise:

0. Ordnung:

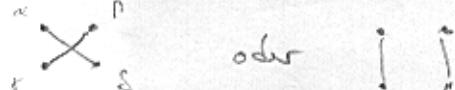
$$\text{Tr } 1 = \sum_{s^1=\pm 1} \cdots \sum_{s^n=\pm 1} 1 = 2^n$$

1. Ordnung:

$$\text{Tr } s^\alpha s^\beta = \underbrace{\sum_{s^1=\pm 1} \cdots \underbrace{\sum_{s^\alpha=\pm 1}}_{=0} \cdots \underbrace{\sum_{s^\beta=\pm 1}}_{=0} \cdots \sum_{s^n=\pm 1} 1}_{=0} = 0$$

2. Ordnung:

$$\text{Tr } s^\alpha s^\beta s^\gamma s^\delta = \begin{cases} 0 & \text{wenn ein Index ist klein} \\ 2^n & \text{alle Indizes sind verpaart.} \end{cases}$$

grafisch:  2 Möglichkeiten

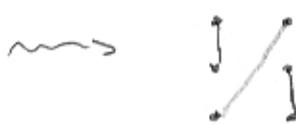
 tritt nicht auf, da $Q_{\alpha\alpha} = 0$

$$\hookrightarrow \text{Tr} \sum_{\alpha\beta\gamma\delta} Q_{\alpha\beta} Q_{\gamma\delta} s^\alpha s^\beta s^\gamma s^\delta = 2^n \sum_{\alpha\beta} (Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\alpha} + Q_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta})$$

$$= 2 \cdot 2^n \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2$$

3. Ordnung:

$$\text{Tr} \sum_{\alpha\beta\gamma\delta\epsilon\zeta} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\delta} s^{\zeta} s^{\beta} s^{\epsilon} s^{\zeta} s^{\epsilon} s^{\zeta}$$



unterschiedliche Farben $\hat{=}$ unterschiedliche Werte der Indizes (z.B. $\alpha \neq \beta$ etc.)

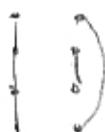
$4 \cdot 2 = 8$ Möglichkeiten

$$= 2^u \sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\alpha} \quad (\text{unterschiedliche Werte der Indizes gewährleistet w.g. } Q_{\alpha\alpha} = 0)$$

4. Ordnung:



$6 \cdot 4 \cdot 2 = 48$



$2^4 \cdot 3 = 48$



$2^3 = 8$



$6 \cdot 2 = 12$

$$\hookrightarrow \text{Tr} \left(\sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta} s^{\zeta} s^{\beta} \right)^4 = 2^u [$$

$$48 \sum_{\alpha\beta\gamma\delta} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\delta} Q_{\delta\alpha} \quad \begin{matrix} \text{enthaltet } 96 \times \text{Diagramm 2} \\ 48 \times \text{Diagramm 3} \end{matrix}$$

enthaltet ~~48 × Diagramm 3~~

$$-48 \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2 Q_{\beta\gamma}^2$$

$$+ 48 \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^4$$

enthaltet ~~48 × Diagramm 2~~
 $24 \times \text{Diagramm 3}$

$$+ 12 \sum_{\alpha\beta\gamma\delta} Q_{\alpha\beta}^2 Q_{\beta\gamma}^2$$

enthaltet ~~48 × Diagramm 3~~

$$-48 \sum_{\alpha\beta\gamma\delta} Q_{\alpha\beta}^2 Q_{\beta\gamma}^2$$

$$+ 24 \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^4$$

$$= 2^u \left(48 \sum_{\alpha\beta\gamma\delta} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\delta} Q_{\delta\alpha} + 12 \left(\sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2 \right)^2 - 64 \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^4 - 48 \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2 Q_{\beta\gamma}^2 \right)$$

$$\Rightarrow \text{Tr} \exp \left(\frac{\beta^2}{2} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta} S^\alpha S^\beta \right) = Z^u \left[1 + \frac{1}{2!} \left(\frac{\beta^2}{2} \right)^2 2 \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2 \right. \\ \left. + \frac{1}{3!} \left(\frac{\beta^2}{2} \right)^3 \cdot 8 \sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\alpha} + \frac{1}{4!} \left(\frac{\beta^2}{2} \right)^4 \left(48 \sum_{\alpha\beta\gamma\delta} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\delta} Q_{\delta\alpha} \right. \right. \\ \left. \left. + 12 \left(\sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2 \right)^2 - 64 \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^4 - 48 \sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta}^2 Q_{\alpha\gamma}^2 \right) + O(Q^5) \right]$$

2e-exponentiellen:

$$= Z^u \exp \left\{ \frac{\beta^4}{4} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2 + \frac{\beta^6}{6} \sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\alpha} + \beta^8 \left(\frac{1}{8} \sum_{\alpha\beta\gamma\delta} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\delta} Q_{\delta\alpha} \right. \right. \\ \left. \left. - \frac{1}{12} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^4 - \frac{1}{8} \sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta}^2 Q_{\alpha\gamma}^2 \right) + O(Q^5) \right\}$$

(der Term $12(\sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2)^2$ ist verschwunden, weil es bei der Entwicklung der exp-Funktion vom Term $\frac{\beta^4}{4} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2$ generiert wird)

Zusammen:

$$\bar{Z}^u = e^{N u \frac{\beta^2}{4} T} \int \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{dQ_{\alpha\beta}}{\sqrt{m}} \right) \exp \left\{ N \underbrace{\left[\left(-\frac{\beta^2}{4} + \frac{\beta^4}{4} \right) \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2 \right]}_{=: \tau} \right. \\ \left. + \frac{\beta^6}{6} \sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\alpha} + \frac{\beta^8}{12} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^4 + O(Q^4) \right\}$$

↑ vereinfacht,
obwohl eigentlich
relevant → schenkt die
Probleme

effektive „freie Energie“ in der Nähe von $T=T_c$

$$F_u[Q] := -\tau \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^2 + \frac{1}{6} \sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\alpha} - \frac{1}{12} \sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^4$$

$$\tau = 1 - \beta^2 \sim T - T_c$$

$$\beta^2 \approx 1$$

wirkliche freie Energie

$$\bar{f} = \frac{\bar{F}}{N} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} F_n[\varrho] \quad \text{mit } \varrho_{\alpha\beta} \text{ aus SP}$$

Man sucht also das Extremum von $F_n[\varrho]$ ($\hat{=} \text{SP}$).

Wieviel muss man einen Ansatz für $\varrho_{\alpha\beta}$ machen. Der Ansatz

$\varrho_{\alpha\beta} = \delta$ war fehlgedacht. Parisi ~~schafft~~ probierte folgenden

Ansatz:

1. Schritt $\varrho = \begin{pmatrix} q_0 & & q_0 \\ & \boxed{q_1} & \\ q_0 & & q_0 \end{pmatrix}_{w_1} \quad (\text{es gilt immer } \varrho_{\alpha\alpha} = 0)$

1-Schritt RSB

2. Schritt: unterteile Unterböcke in Unterböcke

$$\begin{matrix} q_0 & q_1 \\ q_1 & q_2 \\ q_2 & q_3 \end{matrix} \quad \underbrace{\qquad}_{w_2} \quad \underbrace{\qquad}_{w_1}$$

u.s.w. bis hin zur K-Hierarchie von Unterböcken.

Offensichtlich sollte gelten $1 = w_{K+1} \mid w_K \mid w_{K-1} \mid \dots \mid w_1 \mid w_0 = n$

Parametrisierung

Mit dieser ~~Unterteilung~~ der Matrix durch $q_0 \dots q_K, w_0 \dots w_{K+1}$

kann man $F_n[\varrho]$ schreiben folgendermaßen ausdrücken:

$$\begin{aligned} \sum_{\alpha\beta} \varrho_{\alpha\beta}^2 &= \left(w_0^2 - \frac{w_0}{w_1} w_1^2 \right) q_0^2 + \frac{w_0}{w_1} \left(w_1^2 - \frac{w_1}{w_2} w_2^2 \right) q_1^2 + \frac{w_0 w_1}{w_1 w_2} \left(w_2^2 - \frac{w_2}{w_3} w_3^2 \right) q_2^2 + \dots \\ &\quad \frac{w_0}{w_K} \dots \frac{w_{K-1}}{w_K} \left(w_K^2 - \frac{w_K}{w_{K+1}} w_{K+1}^2 \right) q_K^2 \\ &= w_0 (w_0 - w_1) q_0^2 + w_0 (w_1 - w_2) q_1^2 + w_0 (w_2 - w_3) q_2^2 + \dots + w_0 (w_K - w_{K+1}) q_K^2 \\ &= w_0 \sum_{k=0}^K (w_k - w_{k+1}) q_k^2 \end{aligned}$$

Analog:

$$\sum_{\alpha\beta} Q_{\alpha\beta}^4 = m_0 \sum_{k=0}^K (u_k - u_{k+1}) q_k^4$$

Bleibt noch

$$\sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\alpha} \neq 0.$$

Betrachte α, β .

$$\alpha \left(\begin{array}{c|c} \beta & \\ \hline \square & \end{array} \right) \} u_k$$

drei

- ~~zwei~~ Möglichkeiten: γ im selben Block wie β
 γ im selben Block wie α
 γ weder im selben Block wie α noch β .

1. Möglichkeit: $Q_{\alpha\beta} = q_k$

$$Q_{\alpha\gamma} = q_{k'}$$

$$Q_{\beta\gamma} = q_{k''} \quad \text{mit } k' > k$$

2. Möglichkeit: $Q_{\alpha\beta} = q_k$

$$Q_{\alpha\gamma} = q_{k'} \quad \text{mit } k' > k$$

$$Q_{\beta\gamma} = q_k$$

3. Möglichkeit: $Q_{\alpha\beta} = q_k$

1. Untermöglichkeit: γ im selben Block wie α

$$Q_{\alpha\gamma} = q_k$$

$$Q_{\beta\gamma} = q_k$$

2. Untermöglichkeit: γ außerhalb des Blocks der Größe u_k

$$Q_{\alpha\gamma} = q_k \quad \text{mit } k' < k$$

$$Q_{\beta\gamma} = q_{k'} \quad \text{mit } k' < k$$

Man sieht, dass für beliebige α, β, γ mindestens zwei der drei Zahlen $Q_{\alpha\beta}, Q_{\beta\gamma}, Q_{\gamma\alpha}$ gleich sind.

Die 2. Untermöglichkeit kann man weglassen, wenn man sie Möglichkeit 1 bzw. 2 zusamm mit vertauschten Rollen von α, β, γ .

Für die einzelnen Möglichkeiten gibt es folgende Häufigkeiten:

$$1. \text{ Mögl. : } w_0 (w_k - w_{k+1}) (w_l + 1) \quad \begin{array}{l} \text{mo, weil Untermögl. 2 hier ausgeschlossen} \\ \text{wurden ist.} \end{array}$$

$w_0 (w_k - w_{k+1})$

Möglichkeit, dass α und β in Block k liegen

Möglichkeit, dass γ in gleichen Teilblock liegt, aber α, β nicht.

Möglichkeit, dass α, β in Block k liegen

$$2. \text{ Mögl. : } w_0 (w_k - w_{k+1}) (w_{k+1} - w_{k+2})$$

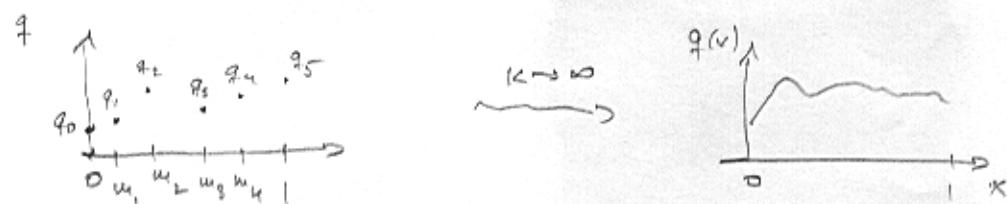
1. Mögl. + 2. Mögl. + Vertauschung $\alpha \rightarrow \beta \rightarrow \gamma \rightarrow \alpha$

$$3. \text{ Mögl. : } w_0 (w_k - w_{k+1}) (w_k - 2w_{k+1})$$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha\beta\gamma} Q_{\alpha\beta} Q_{\beta\gamma} Q_{\gamma\alpha} = \underbrace{\left(\sum_{k=0}^K w_0 (w_k - w_{k+1}) \right)}_{q_K^2} \sum_{k=0}^K (w_k - w_{k+1}) q_K' + \sum_{k=0}^K w_0 (w_k - w_{k+1}) (w_k - 2w_{k+1}) q_K^2$$

Entscheidender Punkt: wenn $n \rightarrow \infty$, so klappten die w_k um, d.h.

$$0 \leq w_0 < w_1 < w_2 < \dots < w_K < w_{K+1} = 1$$



Ordnungsparameter q_0, \dots, q_K werden zur Funktion $q(v)$ auf dem Intervall $[0, 1]$!

Es ergibt sich

$$\sum_{\alpha \beta} Q_{\alpha \beta}^2 = u_0 \sum_{k=0}^K \underbrace{(w_k - w_{k+1})}_{-\Delta x} q_k^2 \xrightarrow{K \rightarrow \infty, u_0 \rightarrow 0} \int_0^1 dx \cdot q^2(x)$$

$$\sum_{\alpha \beta} Q_{\alpha \beta}^4 = u_0 \sum_{k=0}^K \underbrace{(w_k - w_{k+1})}_{-\Delta x} q_k^4 \xrightarrow{u_0 \rightarrow 0} \int_0^1 dx \cdot q^4(x)$$

$$\sum_{\alpha \beta \gamma} Q_{\alpha \beta} Q_{\beta \gamma} Q_{\gamma \alpha} \longrightarrow +3u \int_0^1 dx \cdot q^2(x) \int_x^1 dy \cdot q(y) \quad (2 \text{ neg. Differenzen})$$

$$+ u \int_0^1 dx \times q^3(x) \quad (1 \text{ neg. Diff. und } (-x))$$

$$\Rightarrow F_n[q(x)] = u \left[+2 \int_0^1 dx \cdot q^2(x) - \frac{1}{12} \int_0^1 dx \cdot q^4(x) + \right. \\ \left. + \frac{1}{2} \int_0^1 dx \cdot q^2(x) \int_x^1 dy \cdot q(y) + \frac{1}{6} \int_0^1 dx \cdot q^3(x) \right]$$

Suche Extremum:

$$0 = \frac{1}{u} \frac{\delta F_n[q(x)]}{\delta q(x)} = -2q(x) - \frac{1}{3} q^3(x) + \frac{1}{2} \times q^2(x) \\ + \frac{1}{2} \frac{\delta}{\delta q(x)} \int_0^1 dx' dy' q^2(x') q(y') \Theta(y' - x')$$

$$R := \frac{\delta}{\delta q(x)} \int_0^1 dx' dy' q^2(x') q(y') \Theta(y' - x') \\ = \int dx' dy' [2q(x') \delta(x - x') q(y') + q^2(x') \delta(x - y')] \Theta(y' - x') \\ = \int dy' [2q(x) q(y') \Theta(y' - x) + \int dx' q^2(x') \Theta(y' - x')] \\ = 2q(x) \int_x^1 dx' q(x') + \int_0^x dx' q^2(x')$$

$$\rightarrow 0 = 2\tau q(x) - \frac{1}{3} q^3(x) + \frac{1}{2} \times q^2(x) + \frac{1}{2} [2q(x) \int_x^1 dx' q(x') + \int_0^x dx' q^2(x')]$$

Differenziation nach x :

$$0 = 2\tau \underbrace{q'(x)}_{-} - \underbrace{q'(x) q^2(x)}_{+} + \frac{1}{2} \underbrace{q^2(x)}_{+} + \underbrace{q'(x) q(x)}_{-}$$
$$+ q'(x) \int_x^1 dx' q(x') - \underbrace{q^2(x)}_{+} + \underbrace{\frac{1}{2} q^2(x)}_{-}$$

$$0 = 2\tau - q^2(x) + \underbrace{q'(x)}_{+} + \int_x^1 dx' q(x') \quad \textcircled{1}$$

Differenziation weiter nach x :

$$0 = -2q'(x)q(x) + \underbrace{\frac{1}{2}q(x)}_{+} + \underbrace{q'(x)-q(x)}_{-}$$

$$= q'(x)(x - 2q(x))$$

$$\Rightarrow \boxed{q'(x) = 0 \quad \text{oder} \quad q(x) = \frac{x}{2}}$$

Probieren $q(x) = \begin{cases} \frac{x}{2} & x < x_1 \\ \frac{x_1}{2} & x > x_1 \end{cases}$ aus: Setze ein in \textcircled{1}

$$\begin{aligned} x < x_1 \\ 0 &= 2\tau - \left(\frac{x}{2}\right)^2 + \frac{x^2}{2} + \int_0^1 dx' q(x') - \underbrace{\int_0^x dx' \frac{x'}{2}}_{= \frac{x^2}{4}} \\ &= 2\tau + \int_0^1 dx' q(x') \end{aligned}$$

$$\text{OK, solange } \int_0^1 dx' q(x') = -2\tau \quad (\tau < 0)$$

$x > x_1$

$$0 = 2\tau - \frac{x_1^2}{4} + x \frac{x_1}{2} + \underbrace{\int_x^1 dx' \frac{x_1}{2}}_{= (1-x) \frac{x_1}{2}}$$

$$= 2\tau - \frac{x_1^2}{4} + \frac{x_1}{2}$$

$$\text{OK, solange } \frac{x_1}{2} - \frac{x_1^2}{4} = -2\tau$$

$$\int_0^1 dx q(x) = \underbrace{\int_0^{x_1} dx \frac{x}{2}}_{\frac{x_1^2}{4}} + (1-x_1) \frac{x_1}{2} = \frac{x_1^2}{4} + \frac{x_1}{2} - \frac{x_1^2}{2} = \frac{x_1}{2} - \frac{x_1^2}{4}$$

$$\rightarrow \text{stetig, wenn } \frac{x_1^2 - 2x_1 - 8\tau}{4} = 0 \Leftrightarrow \boxed{x_1 = 1 - \sqrt{1+8\tau}}$$

\textcircled{9}

Somit ist die wirkliche freie Energie

$$\overline{f} = \overline{\frac{F}{N}} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} F_n [q(x)]$$

$$= \int_0^1 dx \left[\varepsilon q^2(x) - \frac{1}{12} q''''(x) + \frac{1}{2} q^2(x) \int_x^1 dy q'(y) + \frac{1}{6} x q^3(x) \right]$$

Bemerkungen

1. RS ist in diesen Formalismus enthalten
(entspricht $q(x) = q$ mit $q = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \sqrt{1+8\varepsilon}$)
2. Mathematisch äußerst fragwürdig, Ergebnis aber mathematisch exakt bestätigt (Talagrand 2003)
3. Es muss nicht immer ∞ -RSS sein. Viele Modelle, insbesondere auf Zufallsgraphen fester Komplexität, haben 1-RSS Phasen.
Weiteres Beispiel: REM
- 4.