

$$h(R_i) = \underbrace{\beta_b T_m(R_i)}_a + \underbrace{\frac{\beta_w T}{3} m(R_i)^3}_{c} - \underbrace{6 T m(R_i)}_c - \underbrace{7 a^2 \Delta m(R_i)}_c$$

ez a pontban érveges:

$$h(R) = \underbrace{\beta_b (T - T_c)}_a m(R) + \underbrace{\frac{\beta_w T}{3} m(R)^3}_{c} - \underbrace{7 a^2 \Delta m(R)}_c$$

→ mint a Landau-életben.

→ fenomenológikus együttható helyett átlagított élet együttható beírás.

→ a hit viselkedés szempontjából a lét életet idévabbs.

2019. 11. 06.

• hatványfü. -es

$$f(x) \quad x \rightarrow 0$$

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{\ln f(x)}{\ln x} = \lambda$$

$$f(x) \sim x^\lambda$$

pl.: x^λ

$$x^\lambda |\ln(x)|^\alpha \rightsquigarrow \frac{\lambda \lg x + \alpha \ln |\ln(x)|}{\ln x} \rightarrow \lambda$$

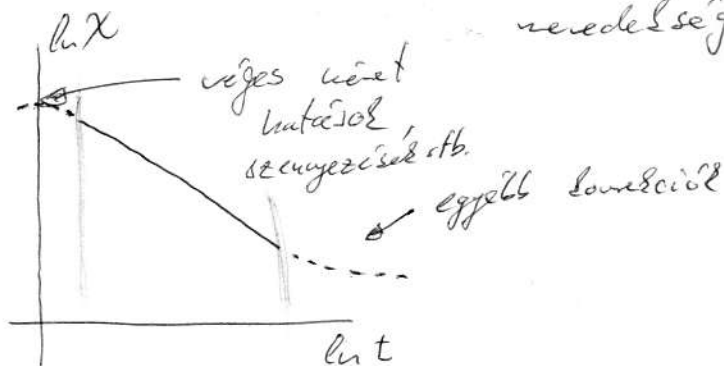
$$x^\lambda (1 + x^\epsilon + \dots)$$

• hatványfü. létezésében

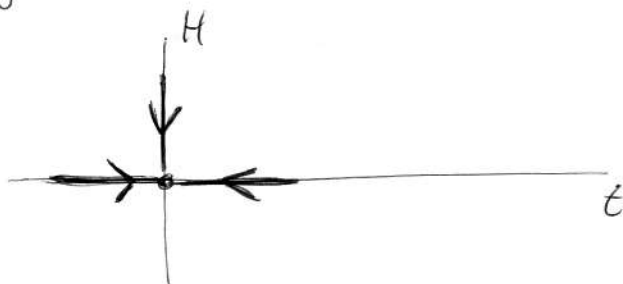
redukált hőmérséklet: $t = \frac{T - T_c}{T_c}$

$$\chi \sim t^{-\gamma}$$

$\ln \chi \sim -\gamma \ln t \rightarrow$ log-log skálán egyenes
meredeksége a γ



• jellemző időskálák



$$\rightarrow m \sim |t|^\beta \quad t < 0, H = 0$$

$$\rightarrow \chi \sim |t|^{-\gamma} \quad \left. \begin{array}{l} t < 0 \\ t > 0 \end{array} \right\}, H = 0$$

$$\rightarrow H \sim m^\delta \quad t = 0, H \rightarrow 0$$

$$\rightarrow C_{H=0} \sim |t|^{-\alpha} \quad \left. \begin{array}{l} t > 0 \\ t < 0 \end{array} \right\}, H = 0 \quad (\text{fajlós})$$

$$\rightarrow \xi \sim |t|^{-\nu} \quad \left. \begin{array}{l} t > 0 \\ t < 0 \end{array} \right\}, H = 0 \quad (\text{kor. hossz})$$

$$\rightarrow \xi \sim H^{-\mu} \quad t = 0, H \rightarrow 0$$

$$\rightarrow C \sim \frac{1}{q^2 - \gamma} \quad t = 0, H = 0 \quad (\text{kor. fv.})$$

→ $\beta, \gamma, \delta, \alpha, \nu, \mu, \eta$

• folyadék gáz esetben

$m \rightarrow v - v_c$ (térfogat...)

$H \rightarrow p - p_c$

→ $v_g - v_c \sim |t|^{-\beta}$

→ $\kappa_T \sim |t|^{-\gamma}$

→ $C_v \sim |t|^{-\alpha}$

	Landau
β	$1/2$
γ	-1
δ	3
α	0 (ugnás)
ν	$1/2$
μ	$1/3$
η	0

Ising ($d=2$)

$1/8$
$5/4$
15
0 (log. string)
1
$?$
$1/4$

Szférikus ($d=3$)

$1/2$
2
5
-1
1
$2/5$
$2/5$ 0

Ménes

$\sim 1/3$
$\{1.21, 1.3\}$
$?$
~ 0
$\sim 2/3$
$?$
~ 0.068

• átlagtér közelítés is ezeket adja

• Univerzalitás → mindig ezek az exponentek...

• Ising-modell ($d=2$)

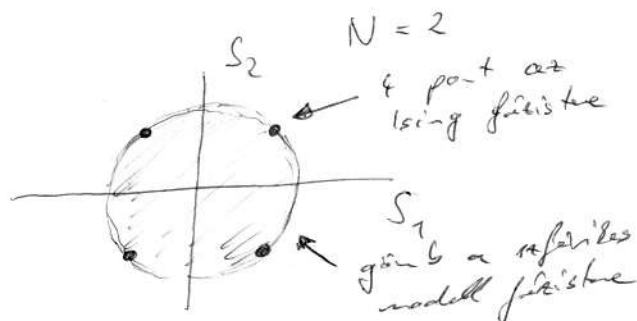
$$\mathcal{H} = -J \sum_{\langle ij \rangle} S_i S_j - H \sum_i S_i$$

Onsager (1944)

• szférikus modell

→ egzakt

$$\rightarrow -\infty < S_i < \infty, \sum_{i=1}^N S_i^2 = N$$



- egyértelműen meghatározott Landau-elm.

(50.)

Ginzburg - Landau

$$T < T_c \quad \langle \Delta M^2 \rangle \ll \langle M \rangle^2$$

- ön konzisztencia

$$\langle \Delta M^2 \rangle = k_B T \left(\frac{\partial M}{\partial H} \right)_T = k_B T V \left(\frac{\partial m}{\partial H} \right)_T = k_B T V \cdot \chi$$

$$\langle M \rangle^2 = V^2 m^2$$

$$\frac{\langle \Delta m^2 \rangle}{\langle m \rangle^2} = k_B T \frac{\chi}{m^2 V}$$

→ Ha $V \rightarrow \infty$ az eloszlás éles lesz.

→ Meddig csökkenhet a V -t?

→ Korrelációs hossz függvénye

$$\boxed{k_B T \frac{\chi}{m^2 V_{\text{corr}}} \ll 1}$$

L. elm. érvényességének szükséges feltétele.

$$\frac{\chi}{m^2 \xi^d} \ll 1$$

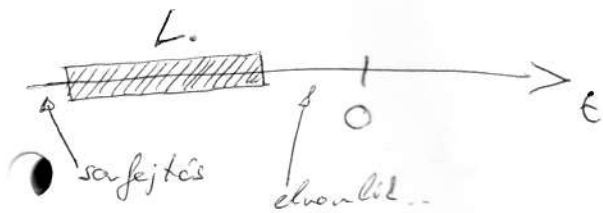
$$\frac{\chi}{m^2 \xi^d} \sim |t|^{-1-1+\frac{d}{2}}$$

L. elm. konzisztens, ha $-2 + \frac{d}{2} \geq 0$

$$\Downarrow$$

$$\boxed{d \geq 4}$$

$d < 4$ -re elvanul, ha $t \rightarrow 0$



• csak egy általában érvényes $d=3$ -ra.

• létezőti eredmények

$\beta \sim 1/3 \rightarrow$ eltér a L . elm. jóslataitól

\rightarrow univerzalitás ✓
 \rightarrow különböző átalakítások
 (folyadék-gáz, magneses...)

• L . elm. a k. it. ponthoz közel kvantitatív
 leírásra nem alkalmas.

Magas hőmérsékletű szelftés

$$e^{-\beta E} = 1 - \frac{E}{2T} + \frac{1}{2} \left(\frac{E}{2T} \right)^2 + \dots$$

• Ha $2T \gg E$ a sorozat kicsi

• $T = \infty \rightarrow 1$, áll. azonos valószínűséggel...

$$e^{-\beta H} = 1 - \beta H + \frac{1}{2} \beta^2 H^2$$

$$Z = \text{Tr} e^{-\beta H} = \text{Tr} 1 - \beta \text{Tr} H + \frac{1}{2} \beta^2 \text{Tr} (H^2)$$

• Ising - modell

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

$$\beta H = -K \sum_{\langle ij \rangle} S_i S_j \quad K = \frac{J}{kT}$$

$$e^{-\beta H} = e^{\kappa \sum_{\langle ij \rangle} S_i S_j} = \prod_{\langle ij \rangle} e^{\kappa S_i S_j}$$

$$e^{\pm x} = \cosh x \pm \sinh x$$

$$e^{\kappa S_i S_j} = \cosh(\kappa S_i S_j) + \sinh(\kappa S_i S_j)$$

$$S_i S_j = \pm 1$$

$$e^{\kappa S_i S_j} = \cosh(\kappa) + S_i S_j \sinh(\kappa)$$

$$e^{-\beta H} = \left[\prod_{\langle ij \rangle} (1 + S_i S_j \tanh(\kappa)) \right] \cdot (\cosh(\kappa))^P$$

ahol P a legközelebbi szomszéd
páros száma

$$P = \frac{Nz}{2} \quad z: \text{koordinációs szám}$$

$$v := \tanh(\kappa)$$

$$\text{Ha } T \rightarrow \infty, \quad v \rightarrow 0$$

v használható sorfejtési együtthatóként.

$$Z = \sum_{\vec{S}} e^{-\beta H} = (\cosh(\kappa))^P \sum_{\vec{S}} \left(\prod_{\langle ij \rangle} (1 + v S_i S_j) \right)$$

$$2^N + v \underbrace{\sum_{\langle ij \rangle} S_i S_j}_{\emptyset} + v^2 \dots$$

• ált. tag:

$$\sum_{\vec{s}} S_1^{P_1} S_2^{P_2} \dots S_N^{P_N} =$$

P_i : hány-szer szerepel...

$$= \sum_{i=1}^N \left(\sum_{S_i} S_i^{P_i} \right)$$

$$\sum_{\vec{s}} = \sum_{s_1} \sum_{s_2} \dots \sum_{s_N}$$

$$\sum_{S_i} S_i^P = 1^P + (-1)^P = \begin{cases} 2 & \text{ha } P \text{ páros} \\ 0 & \text{ha } P \text{ páratlan} \end{cases}$$

→ a teljes összeg csak akkor $\neq 0$ ha \forall spin páros-sz-sz szerepel.

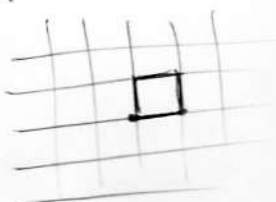
$$\sum_{\vec{s}} S_1^{P_1} S_2^{P_2} \dots S_N^{P_N} = \begin{cases} 2^N & \text{ha } \forall P_i \text{ páros} \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$

$$Z = (ch(u))^P 2^N \sum_{\ell=0}^P v^\ell g(\ell)$$

$g(\ell)$ az a választások száma, melyekben ℓ legközelebbi szomszéd part választottuk s_i és \forall spin páros hatványon szerepel

→ Z számolás már "csak" kombinatorika

→ gráfok



$$g(0) = 1$$

$$g(1) = 0$$

↳ mind2 partból 1 él indul s_i

$$g(2) = 0$$

$$g(3) = 0$$

$$g(4) = N$$

$g(\ell)$ azon ℓ élű gráfok száma, amelyek
csonópontjainak ~~mindjárt~~ páros.
fokszáma

□ - válasz:

$$Z = (ch(K))^P 2^N (1 + Nv^4 + \dots)$$

→ első zárt gráf adja az első közelítést...

$$\begin{aligned} C_{mn} &= \langle S_m S_n \rangle = \frac{1}{Z} \int_{\vec{S}} e^{-\beta H} S_m S_n = \\ &= \frac{1}{Z} (ch(K))^P \int_{\vec{S}} \prod_{\langle ij \rangle} (1 + v S_i S_j) S_m S_n = \\ &= \frac{1}{Z} (ch(K))^P 2^N \sum_{\ell=0}^P \eta_{mn}(\ell) v^\ell \end{aligned}$$

$\eta_{mn}(\ell)$ azon ℓ élű gráfok száma, ahol az
 m, n csonópontok páratlan fokszámúak, a többi
páros fokszámú

$$\chi = \sum_m \chi_{mn} = \frac{1}{g_k T} \sum_m C_{mn} = \frac{1}{g_k T} \frac{1}{Z} (ch(K))^P 2^N \sum_{\ell=0}^P \eta(\ell)$$

$$\eta(\ell) = \sum_m \eta_{mn}(\ell)$$

$$g_k T \chi = \frac{\sum_{\ell=0}^P \eta(\ell) v^\ell}{\sum_{\ell=0}^P g(\ell) v^\ell}$$