

[2019.11.13.]

55

• pl.: 1D Ising -



$g(l) = 0 \leadsto$ nem tudok olyan gráfot
 $g(0) = 1$ rajzolni ami páros fokbanú

$$Z = (ch K)^{N-1} \cdot 2^N$$

$$\eta_{\text{min}}(l) = 1$$

$$C_{nn} = v^{|n-m|}$$

$$\mathcal{Z}_b T \chi = 1 + 2v + 2v^2 + \dots + 2v^l + \dots =$$

$\eta(l) = 2 \leadsto$ 2 nagyba bontható

$$= 1 + 2v \underbrace{(1 + v + v^2 + \dots)}_{\frac{1}{1-v}} = 1 + \frac{2v}{1-v} = \frac{1+v}{1-v}$$

$$\mathcal{Z}_b T \chi = e^{2K} = e^{\frac{2J}{k_B T}}$$

• pl.: négyzetlánc



$$\begin{aligned} g(0) &= 1 \\ g(1) &= g(2) = g(3) = 0 \\ g(4) &= N \end{aligned}$$

$$g(0) = 0$$

$$\eta(1) = 4$$

$$\eta(2) = 12 (= 4 \cdot 3)$$

$$\eta(3) = 4 \cdot 3 \cdot 3 = 36$$

$$\eta(4) = 4 \cdot 3 \cdot 3 \cdot 3 - 8 + N$$

↑
zárított gráf.

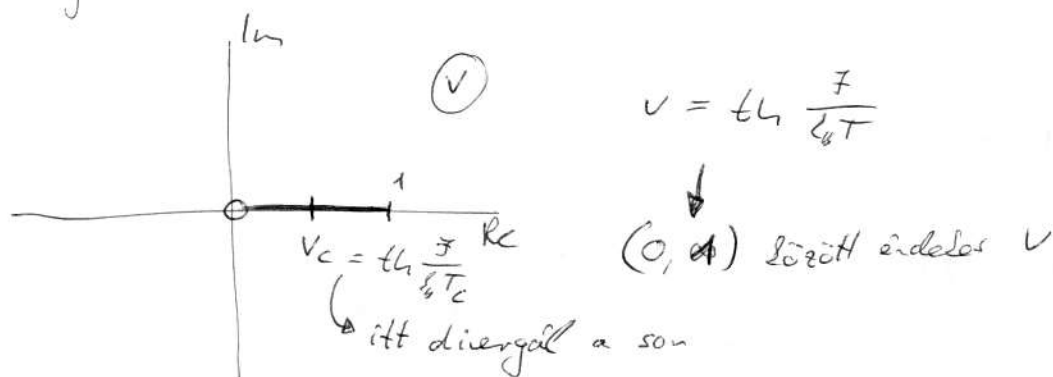
$$\mathcal{Z}_b T \chi = \frac{1 + 4v + 12v^2 + 36v^3 + 100v^4 + Nv^4 + \dots}{1 + Nv^4}$$

$$\frac{1}{1 + Wv^4} \approx 1 - Wv^4 + \dots$$

$$\varepsilon_B T \chi = 1 + 4v + 12v^2 + 36v^3 + 100v^4 + \cancel{Nv^4} - \cancel{Nv^4}$$

$$\varepsilon_B T \chi = \sum_{n=0}^{\infty} v^n a_n \leadsto \text{polinom}$$

- Eltejeszethető C-síkra



ρ : konvergencia sugár

$$\rho \leq v_c$$

- tgl. v_c a ρ -t meghatározó szingularitás

$$\varepsilon_B T \chi(v) \xrightarrow{v \rightarrow v_c} A \left(1 - \frac{v}{v_c}\right)^{-\delta}$$

\leadsto hatványf. szingularitás
 $v_c - v \sim T - T_c$

- d'Alembert kritérium:

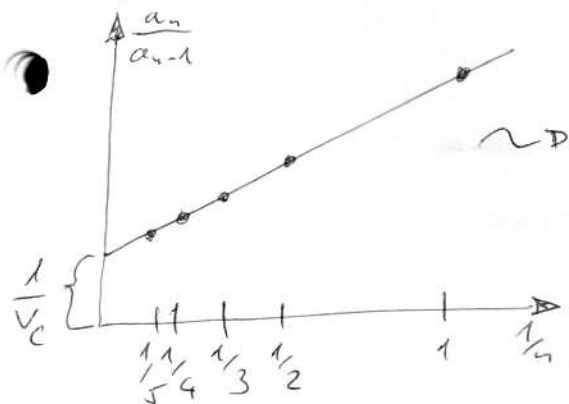
$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n}{a_{n-1}} \right| = \frac{1}{\rho}$$

$$\varepsilon_B T \chi(v) = A \left(1 + \delta \frac{v}{v_c} + \frac{\delta(\delta+1)}{2} \left(\frac{v}{v_c}\right)^2 + \dots + \frac{\delta(\delta+1) \dots (\delta+n-1)}{n!} \left(\frac{v}{v_c}\right)^n + \dots \right)$$

\leadsto ugyan olyan a bit viselkedés mint a magas hőmérs. sor.

$\leadsto \frac{a_n}{a_{n-1}}$ ugyan az a két kifejezésre

$$\frac{a_n}{a_{n-1}} \approx \frac{\delta - 1}{n} \frac{1}{v_c} = \frac{1}{v_c} \left(1 + \frac{\delta - 1}{n} \right)$$



\sim meredékség $\frac{\delta-1}{v_c}$

"hágyados módszer"

- hit hőmérs. növeléshez.
- hit expans

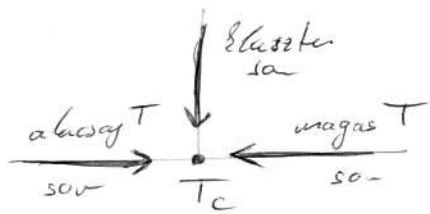
$$\frac{\partial}{\partial v} \ln \chi(v) = \frac{\partial}{\partial v} (-\delta \ln(v_c - v)) = -\delta \frac{1}{v - v_c}$$

- $\rightarrow v_c$ helyen 1x szinguláris
- \rightarrow reziduum $-\delta$
- \rightarrow "monopól-fv"



Padé - approximáció
(szélesztés törtfr.-ekkel)

- szl modellek alkalmazásai a magas hőmérs. sorkat
- \rightarrow hit exponenciál
- \rightarrow állapot egyenlet
- \rightarrow stb.



- alacsony hőmérs. sajfektés
- \rightarrow alapáll. indoklás
- \rightarrow keresés a "köréltető" legkisebb gerjesztést

- elasztikus sorf.
- \rightarrow folyadékosnál ugyanaz fr.-ben...

Rushbrooke - egyenletlenség

- Entalpia expanszió van függő-el egyenlőség

$$C_p - C_v = \frac{T V \alpha^2}{\kappa_T} = \frac{T \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p^2}{-\left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_T} \quad (\text{termodinamika})$$

$V \rightarrow m$
 $-p \rightarrow H$ \leadsto analógia mágneses sz.-elvé

$$C_H - C_m = \frac{T \left(\frac{\partial m}{\partial T} \right)_H^2}{\left(\frac{\partial m}{\partial H} \right)_T}$$

$$C_H \gg \frac{T \left(\frac{\partial m}{\partial T} \right)_H^2}{\left(\frac{\partial m}{\partial H} \right)_T} \quad \text{mert } C_m > 0$$

??

$$|t|^{-\alpha} \gg |t|^{2\beta - 2 + \gamma}$$

↓

$$2\beta + \gamma + 2 \geq 2$$

- Landau - elmélet

$$2 \cdot \frac{1}{2} + 1 + 0 = 2$$

- 2D Ising

$$2 \cdot \frac{1}{8} + \frac{7}{4} + 0 = 2$$

- ménésel

$$2 \cdot \frac{1}{3} + \frac{4}{3} + 0 = 2$$

(in 2.66 $\neq 2$, hibahatár - belül...)

Önhasonlóság - skálázás - skálahipotézis

- vsz. amit megfigyelt egy (~~mintén~~) léptelen ércékny.
 \rightarrow és jelenséget láthatagolva látjuk.
 \rightarrow nagy - " - nem látjuk.

- vsz. \rightarrow annál saját belső karakterisztikus léptéke.
 \rightarrow jellemző sz. atomok között
 \rightarrow nátsállandó
 \rightarrow domelaciós - hossz.

- ez a sz. hosszúság nagyságrendben különbözik

- nincs sz. hossz. \rightarrow hasonlósági törvénnyel
 (mésze annál) "skálázás"

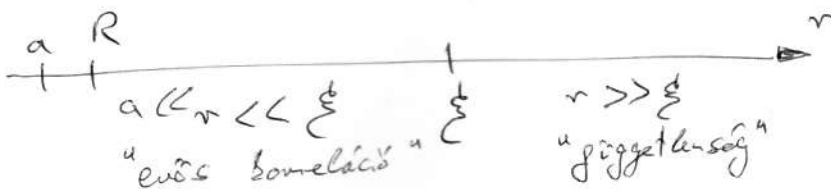
- \rightarrow pl. hidrodinamika - Euler-egyenlet.
 \rightarrow meteorológia
 \rightarrow ömlyel hidal mellett.
 \rightarrow szabad áthossz távolságig
 le lehet menni...

- sz. hossz. átlépése \rightarrow módosul a hatás

- skálázás termodinamikában
 \rightarrow extenzív mennyiségek homogén elsőfokú fu.-es.

$$\lambda S(E, V, N) = S(\lambda E, \lambda V, \lambda N)$$

- \rightarrow felület: hatásos elhanyagolható.



$$\xi \ll \frac{1}{\xi} \quad \frac{1}{\xi} \quad \frac{1}{\xi} \ll \xi \ll \frac{1}{q} \quad \frac{1}{q} \quad \xi \text{ (hulláhhossz)}$$

"független"

"nincs kapcsolat"

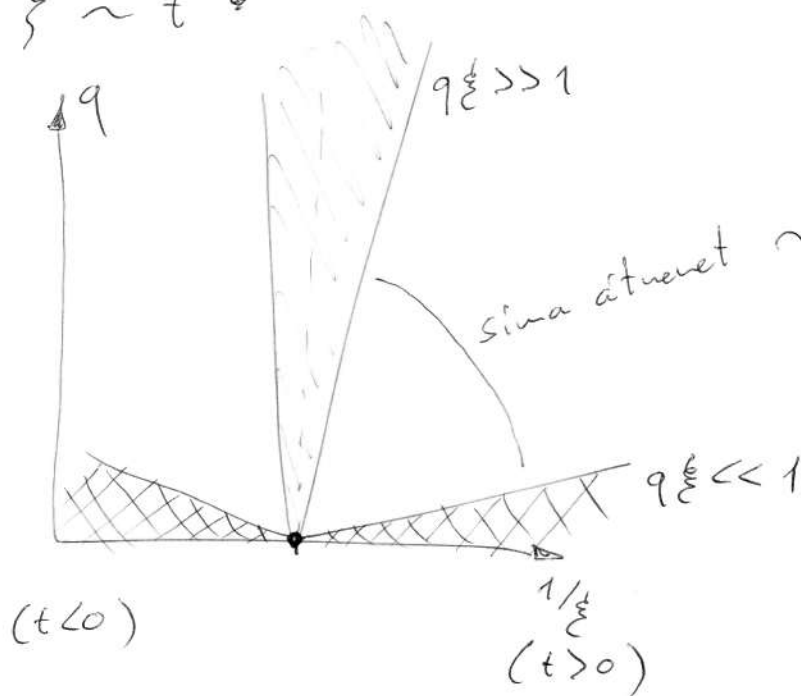
$$C(q) \approx C(q=0) = \xi_b T \chi$$

$$\sim \xi^{\frac{\gamma}{2}}$$

$$C(q) \approx \frac{1}{q^{2-\eta}}$$

$$\chi \sim t^{-\gamma} \sim \xi^{\frac{\gamma}{2}}$$

$$\xi \sim t^{-\frac{\gamma}{2}}$$



aszimptotikus viselkedést összehasonlíthatjuk.

$$q\xi = 1 \text{ - mel.}$$

$$q = \frac{1}{\xi} \rightsquigarrow \frac{1}{q^{2-\eta}} \approx \xi^{2-\eta} \approx \xi^{\frac{\gamma}{2}}$$

$$\boxed{\gamma = \nu(2-\eta)}$$

- Az egyetlen karakterisztikus hosszúság a ξ ami a ξ -t viselkedést meghatározza.

dimenzió analízis

$$C(q, \xi) = C(0, \xi) \cdot \underbrace{\phi(q\xi)}_{\text{dimenziótlan}}$$

$$C(0, \frac{1}{2}) = A \frac{1}{2}^{\frac{\gamma}{2}}$$

$$C(q, \frac{1}{2}) = \frac{1}{2}^{\frac{\gamma}{2}} \cdot f(q \frac{1}{2})$$

Scal. fv.-re vonatkozó
skaláhipotézis.

• ha $q \frac{1}{2} \ll 1$ akkor $\frac{1}{2}^{\frac{\gamma}{2}}$ a jellemző vis. C -re sz.

$$\leadsto f(q \frac{1}{2}) \sim \text{const.} \quad q \frac{1}{2} \ll 1$$

• ha $q \frac{1}{2} \gg 1$ akkor $f(q \frac{1}{2}) \approx (q \frac{1}{2})^{-\frac{\gamma}{2}}$

$$\leadsto C \sim \text{függ } \frac{1}{2} \text{-től} \rightarrow C \sim q^{-\frac{\gamma}{2}} \quad \left. \begin{array}{l} \text{def: } C \sim \frac{1}{q^{2-\gamma}} \end{array} \right\} \gamma = \nu(2-\eta)$$

• átskalázás $\frac{1}{2} \rightarrow \frac{1}{\lambda} \frac{1}{2}, q \rightarrow \frac{q \cdot \lambda}{\lambda}$

~~$$C(\lambda q, \frac{1}{2\lambda}) = (\frac{1}{2\lambda})^{\frac{\gamma}{2}} f(q \frac{1}{2}) =$$~~

$$= \lambda^{-\frac{\gamma}{2}} C(q, \frac{1}{2})$$

"általánosított homogén fv."

$$f(\lambda^a x, \lambda^b y) = \lambda^p f(x, y)$$

$$\lambda^p f(x, 0) = f(\lambda^a x, 0) \quad \left| \begin{array}{l} \text{születésnél } \neq \\ \text{vált. nulla} \end{array} \right.$$

$\lambda^a x = x_0$ rögzített.

$$f(x, 0) \cdot \left(\frac{x_0}{x}\right)^{p/a} = f(x_0, 0)$$

ezt egy hatványfv.

$$f_x(x, y) = \frac{\partial f(x, y)}{\partial x}$$

$$f_x(\lambda^a x, \lambda^b y) \cdot \lambda^a = \lambda^0 f_x(x, y)$$

a partiális deriválttal is ált. homogén fv.-et kerest.

$$\xi = t^{-\nu}$$

$$\frac{\xi}{\lambda} = \frac{t^{-\nu}}{\lambda} = (\lambda^{1/\nu} t)^{-\nu}$$

$$C(\lambda q, \lambda^{1/\nu} t) = \lambda^{-\gamma/\nu} C(q, t)$$