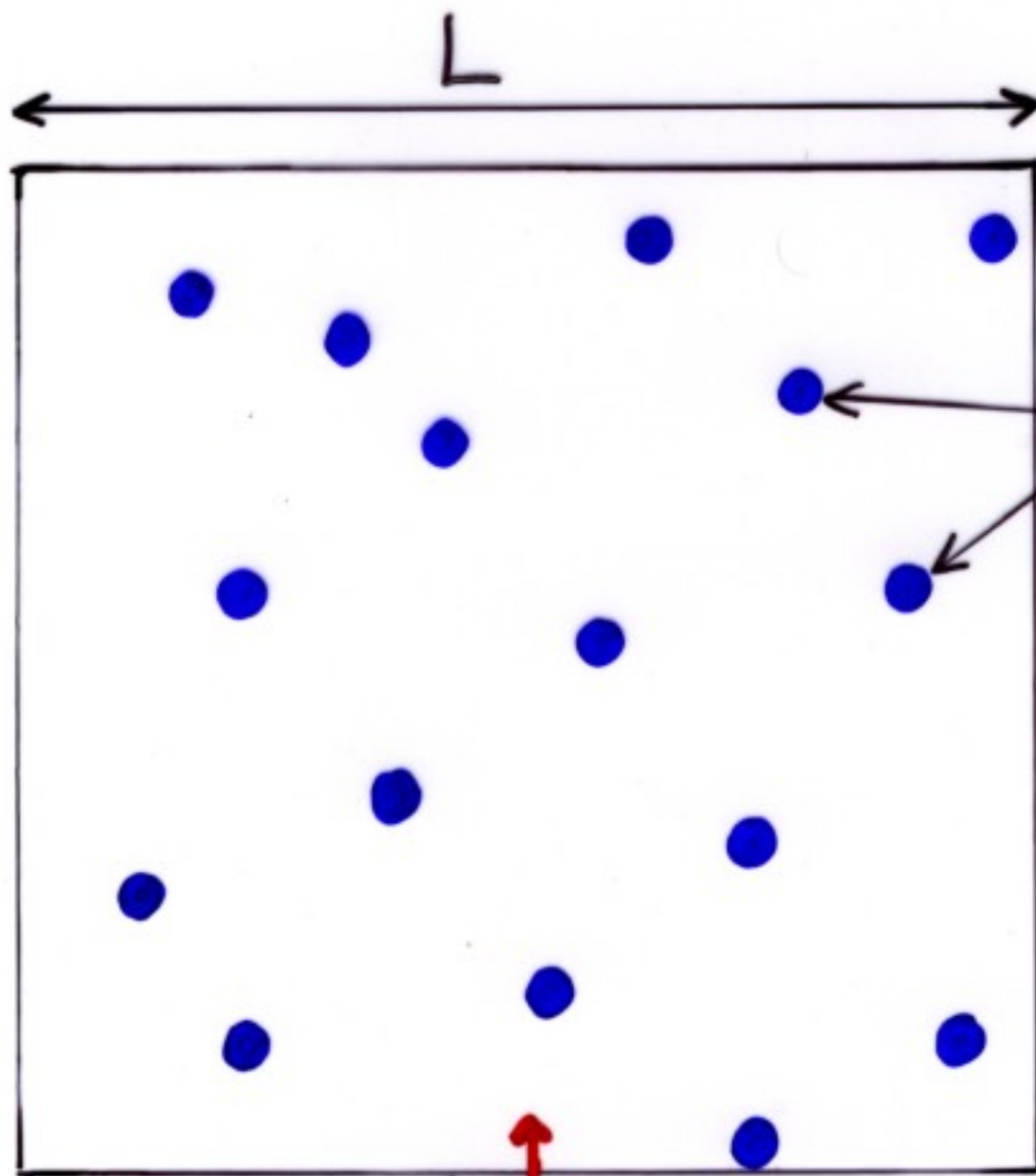


RÉGIME  
QUASI-ÉLASTIQUE  
POUR UN  
GRANULAIRE VIBRÉ

S. AUMAITRE et S. FAUVE  
(LPS ENS)

A. ALASTUEY (LP ENSL)

# LE MODÈLE



disques durs

$(d, m)$

$$n_0 = \frac{N}{L^2}$$

paroi mobile

Dynamique : collisions

\* disque-disque : inélastique

$$v_{rel, \perp}^{(ap)} = r v_{rel, \perp}^{(av)}$$

→ dissipation

\*\* paroi-disque : élastique

mobile →

forçage

# BILAN ENERGETIQUE

Conditions : (i) faible densité

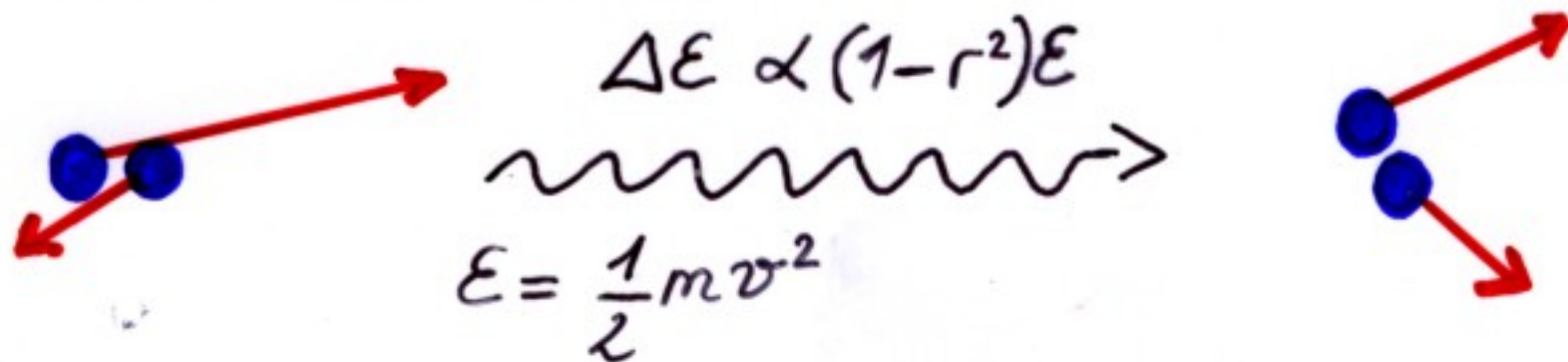
$$n_0 d^2 \ll 1$$

(ii) quasi-élastique

$$1 - r^2 \ll 1$$

systeme quasi-homogene stationnaire

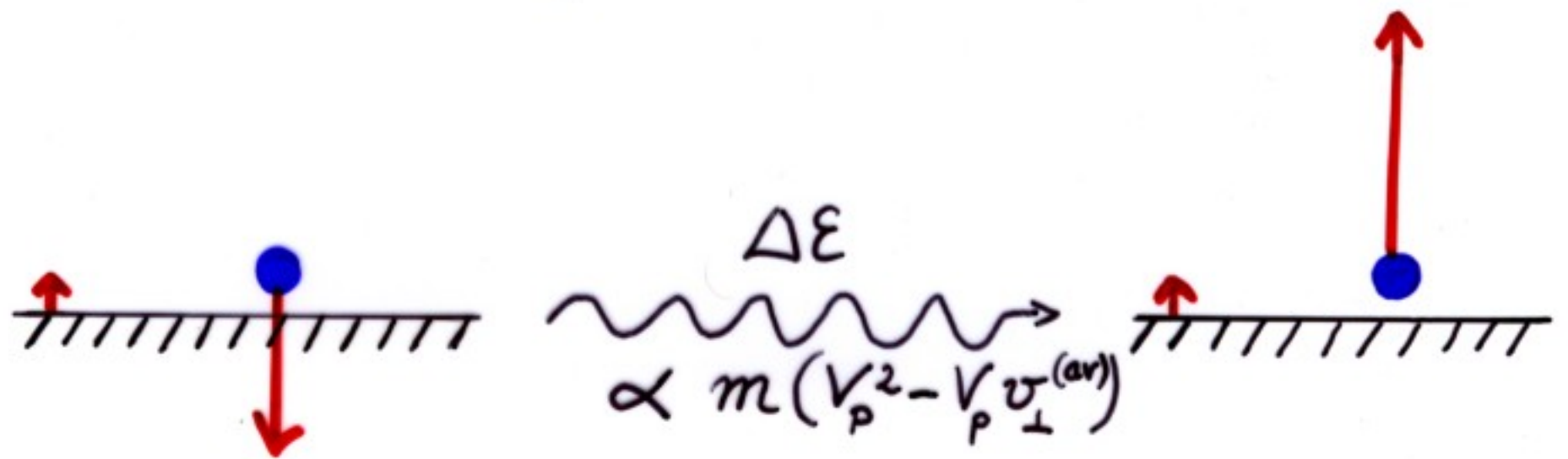
\* Puissance dissipée



$$\langle D \rangle \propto N \langle \Delta E \rangle \dot{\nu}_c \quad \text{avec } \dot{\nu}_c = \frac{\langle v \rangle}{l_c} = n_0 d \langle v \rangle$$

$$\langle D \rangle \propto (1 - r^2) \frac{n_0 d}{m^{1/2}} \frac{\langle E \rangle^{3/2}}{N^{1/2}}$$

## \*\* Puissance injectée $\langle I \rangle$



$$\langle I \rangle \propto n_0 L \langle v \rangle \langle \Delta E \rangle$$

(S. WARR et al., Phys. Rev. E, 1995)

$$\langle V_p^2 \rangle = \frac{1}{T} \int_0^T dt V_p^2(t) = V_0^2$$

$$\langle V_p v_{\perp}^{(av)} \rangle \longrightarrow \underbrace{\langle V_p \rangle}_{=0} \langle v_{\perp}^{(av)} \rangle$$

$$\langle I \rangle \propto m^{1/2} V_0^2 n_0 L \frac{\langle E \rangle^{1/2}}{N^{1/2}}$$

## \*\*\* Détermination de $\langle E \rangle$

Stationnarité :  $\langle D \rangle = \langle I \rangle$

$$\frac{\langle E \rangle}{N} \propto \frac{mV_0^2}{(1-r^2)n_0Ld}$$

Remarque :  $T_g = \frac{\langle E \rangle}{N} < T_p^{\text{eff}} = \infty$

(cf. P.A. MARTIN and J. PIASECKI, Europhys. Lett., 1999)

## LOIS D'ÉCHELLE

Double limite :  $r \xrightarrow{\leq} 1$  et  $L \nearrow$   
à  $n_0$  fixé et  $(1-r^2)n_0Ld$  fixé

Alors  $N \nearrow$  et  $\frac{\langle E \rangle}{N}$  reste constant ( $\rightarrow$  extensivité)

$\frac{\langle D \rangle}{N}$  et  $\frac{\langle I \rangle}{N}$  tendent vers zéro en  $1/\sqrt{N}$ .

( $\rightarrow$  "disparition" de dissipation et injection)

# Etat de quasi-équilibre

## Similarities

- (i) extensivité
- (ii) PDF ( $\rightarrow$  simulations)

⋮

## Differences

?

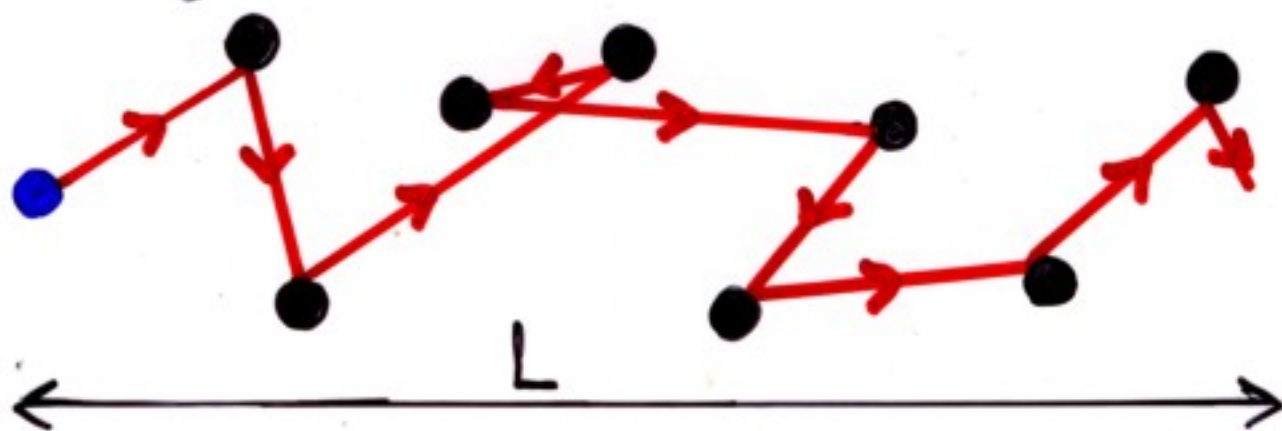


Limite singulière

## Hypotheses et limitations

\* chaos moléculaire, absence de corrélations,

\*\* homogénéité :



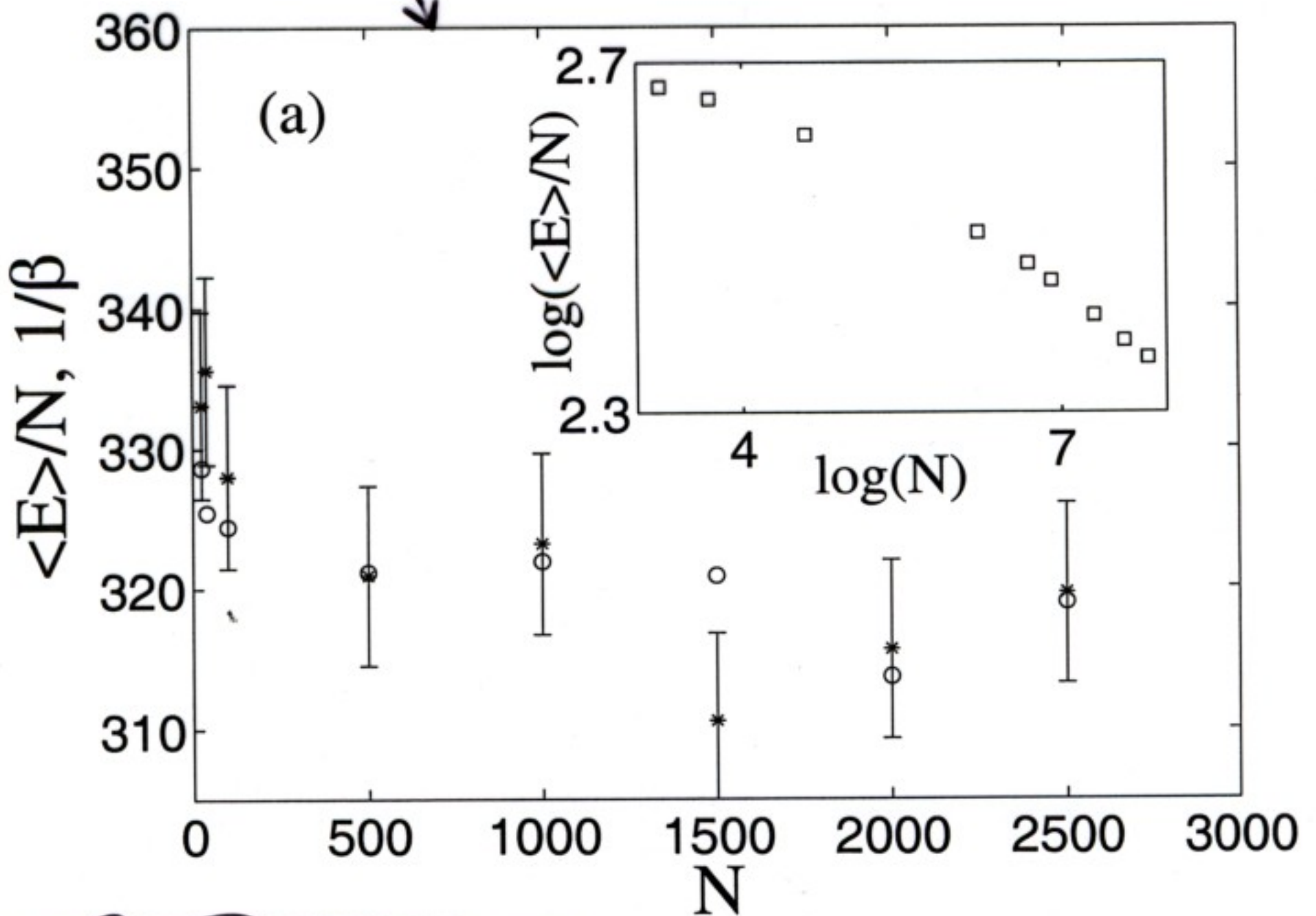
$$(L/l_c)^2 \text{ chocs} \longrightarrow \langle \Delta E \rangle \propto (L/l_c)^2 (1-r^2) \langle E \rangle$$

Homogène si  $(1-r^2)(n_0 L d)^2 < 1$

# TEMPÉRATURE GRANULAIRE

$$C = (1-r^2)n_0 L d \quad \text{et} \quad N_{\max} = \frac{1}{C^2 n_0 d^2}$$

$$C = .025 \quad \text{et} \quad n_0 = .01$$

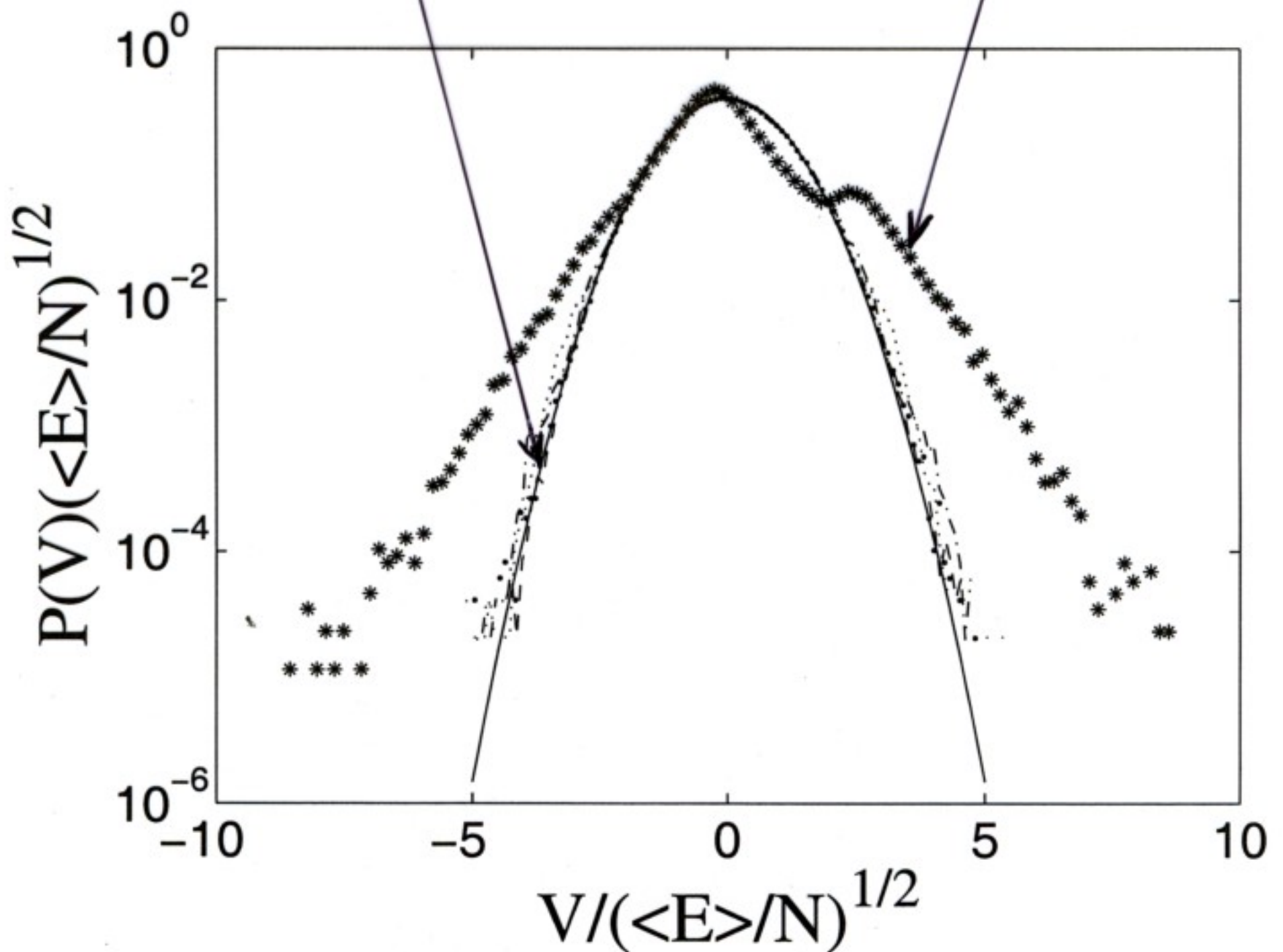


$$\text{Encart : } C = .45 \quad \text{et} \quad n_0 = .04$$

# PDF DE LA VITESSE

$C = .025$  et  $n_0 = .01$   
presque Gaussienne

$C = .45$  et  $n_0 = .04$   
 $N > N_{max}$



Remarque : déviations à la Gaussienne  
en général

(J. J. BREY et M. J. RUIZ-MONTERO, Phys. Rev. E, 2003 ;  
A. BARRAT et al., J. Phys. C, 2005)



# PDF DE MOYENNES TEMPORELLES

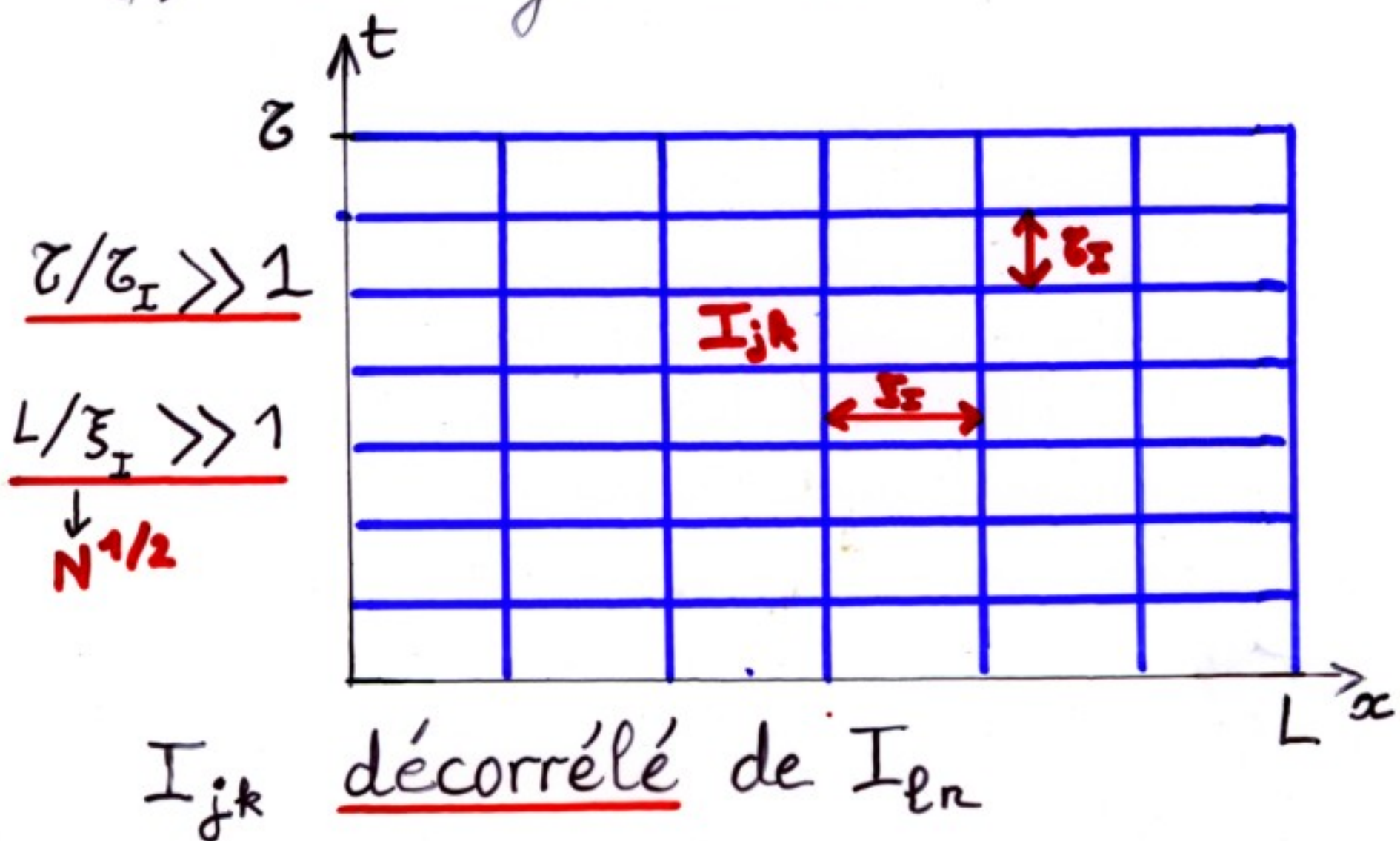
Déf.: Observable  $\mathcal{A}(t) \longrightarrow A_{\tau} = \frac{1}{\tau} \int_0^{\tau} dt \mathcal{A}(t)$

$$P(A_{\tau} = A) = \langle \delta(A_{\tau} - A) \rangle = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dA e^{-i k A} \langle e^{i k A_{\tau}} \rangle$$

Comportement de  $P(A_{\tau} = A)$  à la limite des grands  $\tau$  et des grands  $N$ ?

Cas de la puissance injectée  $I_{\tau}$

(i) Loi des grands nombres



(ii) Lois d'échelle sur les cumulants

Développement en cumulants

de  $\langle e^{ikA_\tau} \rangle$  avec  $A_\tau = I_\tau / \sqrt{N}$

⊕

Décroissance suffisante corrélations spatiales et temporelles  $\rightarrow \mathcal{E}_n(A_\tau) \sim \frac{C_n}{[\zeta \sqrt{N}]^{n-1}}$

⊕

Calcul de  $P(A_\tau = A)$  par méthode du col ( $\sqrt{N} \zeta$  grand)



$$P(I_\tau = \varepsilon) \sim \text{cste} \frac{\zeta^{1/2}}{N^{1/4}} \exp\left[-\text{cste} \frac{\zeta (\varepsilon - \langle I \rangle)^2}{N^{1/2}}\right]$$

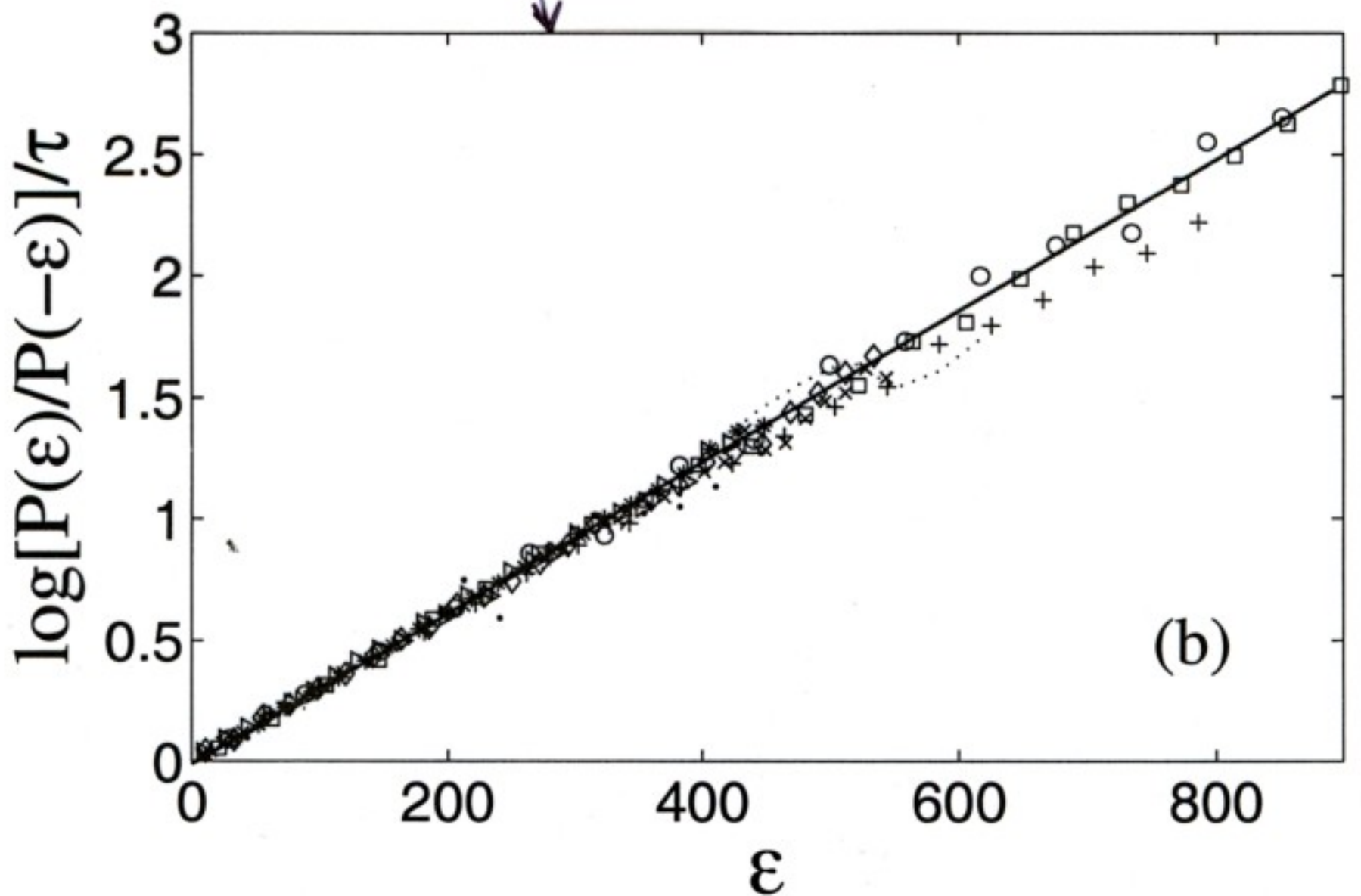
Gaussienne valable loin de  $\langle I \rangle$  (cf simulations)

$$\frac{1}{\zeta} \ln\left[\frac{P(\varepsilon)}{P(-\varepsilon)}\right] \sim \frac{\varepsilon}{T_F} \quad \text{et} \quad \underline{T_F \approx T_g}$$

Similitude avec théorème de fluctuation

# GRANDES DÉVIATIONS DE $P(I_\tau = \varepsilon)$

$C = .025$  et  $n_0 = .01$ .  
différents  $N$  et  $\tau$



# QUESTIONS

\* Thermalisation, équipartition, ... ?

(cf K. FEITOSA and N. MENON, Phys. Rev. Lett., 2002  
D. PAOLOTTI et al., Gran. Matt., 2003)

\*\* Comportements corrélations vitesse et position ?

(cf P. VISCO et al., 2005)

\*\*\* Compréhension de  $T_F = T_g$  et théorème de fluctuations ?

(cf S. AUMAITRE et al., Eur. Phys. J. B, 2001 ;  
A. PUGLISI et al., Phys. Rev. Lett., 2005)

Etc...