

## Διάλεξη 11

$$A(t) = \sum_i \vec{x}_i \cdot \vec{p}_i \rightarrow \text{Virial}$$

$$B(t) = \sum \frac{1}{2} m |\vec{x}_i|^2 \quad \text{και} \quad \dot{B} = A$$

$$\dot{A} = \underbrace{\sum_i m_i |\dot{\vec{x}}_i|^2}_{= 2K} + \sum_i \vec{x}_i \cdot \left( \sum_{j \neq i} \vec{F}_{ji} + \vec{F}_i^{\text{ext}} \right)$$

A: φραγμένη ποσότητα

$$\bar{\varphi} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_0^T \varphi(t) dt$$

και επειδή A: φραγμένο τότε  $\bar{A} = 0 = 2\bar{K} + \overline{\sum_i \vec{x}_i \cdot \left( \sum_{j \neq i} \vec{F}_{ji} + \vec{F}_i^{\text{ext}} \right)}$

$$\underline{\bar{A} \cdot \vec{F}_i^{\text{ext}} = 0}$$

$$\sum_{j \neq i} \vec{F}_{ji} = -\nabla_i V$$

$\downarrow$   
δυναμικό

$$-\vec{x}_i \cdot \nabla_i V = -nV$$

Τότε έχουμε  $\bar{K} = \frac{n}{2} \bar{V}$

Πχ |  $n = -1$  Βαρυστική  
 $\bar{K} = -\frac{1}{2} \bar{V}$  (1)

$$E = \bar{K} + \bar{V} \stackrel{(1)}{=} \bar{K} - 2\bar{K} = -\bar{K}$$
$$\bar{V} = -2\bar{K} = 2(-\bar{K}) = 2E$$

$$\eta = 2 \text{ A.T}$$

$$\bar{K} = \bar{V}$$

$$\bar{E} = \bar{K} + \bar{V}$$

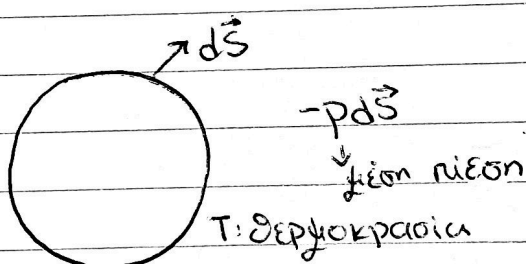
$$\bar{K} = \bar{V} = \frac{\bar{E}}{2} \text{ (ισοκατανομή ενέργειας)}$$

Για  $\eta = 0$  έχουμε πρόβλημα. Διότι  $\bar{K} = 0$  που δεν ισχύει για το ελεύθερο σωματίδια. Ο τρόπος που το αφήνεις είναι:

$$\bar{K} + \bar{V} = \bar{E}$$

$$\text{Από Virial: } 2\bar{K} - n\bar{V} = 0 \text{ και } \bar{V} \rightarrow 0 \} \Rightarrow \bar{K} = \bar{E}$$

- Σωματίδια σε δοχείο, τα οποία αλληλεπιδρούν μεταξύ τους και με τα τοιχώματα.



$$2\bar{K} = \sum_i \vec{x}_i \cdot \left( \sum_{j \neq i} \vec{F}_{ji} \right) + \sum_i \vec{x}_i \cdot \vec{F}^{ext}$$

$$= - \int d\vec{S} \cdot \vec{x} P = \dots = -3PV \text{ (όμοιο)}$$

ομοιομορφία  
διότι θεωρούμε  
ναυτίες σωματίδια

Μπορώ να το χωρίσω σε άσημα κ' μησημα σωματίδια

$$- \int d\vec{S} \cdot \vec{x} P_M = -3P_M V$$

$$- \int d\vec{S} \cdot \vec{x} P_A = -3P_A V$$

$$\text{Άρα: } 2\bar{K} = 3P_A V + 3P_M V - \sum_i \vec{x}_i \cdot \sum_{j \neq i} \vec{F}_{ji}$$

$$2N \frac{3kT}{2}, N = N_A + N_B$$

$$\Rightarrow NkT = \underbrace{(p_A + p_M)V}_{=p} - \frac{1}{3} \underbrace{\sum_i \vec{x}_i \cdot \sum_{i \neq j} \vec{F}_{ji}}_{\text{οι δυνάμεις είναι προσδεδειγμένες}} \quad \text{Καταστατική εξίσωση}$$

$$NkT = (p_A + p_M)V - \frac{1}{6} \left( \underbrace{\sum_i \vec{x}_i \cdot \sum_{i \neq j} \vec{F}_{ji}}_{\text{αλληλεπιδράσεις στα } i} + \sum_j \vec{x}_j \cdot \sum_{i \neq j} \vec{F}_{ij} \right) \Rightarrow$$

αλληλεπιδράσεις στα  $j$   
 $\parallel$   
 $-\vec{F}_{ji}$  από 3<sup>ο</sup> Ν.Ν

$$\Rightarrow NkT = (p_A + p_M)V - \frac{1}{6} \left( \sum_{\substack{i,j \\ i \neq j}} (\vec{x}_i - \vec{x}_j) \cdot \vec{F}_{ji} \right)$$

! Σχόλιο: Τα άτομα αισθάνονται την δύναμη όταν τα σώματα συγκρίνονται ελαστικά, δηλαδή όταν  $\vec{x}_i = \vec{x}_j$  τότε έχω το αποτέλεσμα που ξέρω χωρίς τον όρο με το 1/6 ο οποίος ψήνδενίζεται.

Αν θεωρήσουμε:

$$V_{ij} = k \left( \frac{r}{D} \right)^n, \quad n < 0, |n| \rightarrow \infty \text{ και } k > 0$$

D: ελάχιστη απόσταση μεταξύ μορίων

$$\text{Τότε: } 2\bar{K} = 3pV + \frac{n}{2} \bar{V}$$

$\downarrow$  όγκος                       $\downarrow$  δυναμική ενέργεια

Επειδή  $\bar{K} + \bar{V} = E$  θα πρέπει  $V \rightarrow 0$

Πίσω στο:

$$NkT = pV - \frac{1}{6} \sum_{\substack{i,j \\ i \neq j}} (\vec{x}_i - \vec{x}_j) \cdot \vec{F}_{ji}$$

$$\sum_j (\vec{x}_i - \vec{x}_j) \vec{F}_{ji} + \sum_j (\vec{x}_i - \vec{x}_j) \vec{F}_{j2} + \dots$$

Περιφύξω τα σωματίδια να έχουν ίδια συμπεριφορά άρα οι όροι να είναι ΙΣΟΙ.

$$\Rightarrow NkT = pV - \frac{N}{6} \overline{\sum_i (\vec{x}_i - \vec{x}_j) \cdot \vec{F}_{ji}}$$

- Θα δούμε τι θα γίνει για σωματίδια που αλληλεπιδρούν βαρυτικά ( $n = -1$ ) και κινούνται διάσπαρτα (π.χ νέφος)

$$E = K + V$$



$$\left. \begin{aligned} E &> 0 \\ E &= \bar{K} + \bar{V} \\ \bar{V} &= -2\bar{K} \quad (\bar{K} = \frac{n}{2}\bar{V}) \end{aligned} \right\} \Rightarrow E = -\bar{K} \text{ \u00e1ρα } E < 0$$

αφ\u00f3  $K > 0$

$$B = \sum m_i \frac{|\vec{x}_i|^2}{2}, \quad \dot{B} = \underbrace{\sum m_i \vec{x}_i \cdot \vec{v}_i}_{\text{Virial}}$$

$\downarrow$   
μ\u00e9τρο της  
διασποράς

$$\ddot{B} = \sum m_i |\dot{v}_i|^2 - \sum \underbrace{x_i \nabla_i V}_{= -V} \quad (xv' = nV)$$

$$\ddot{B} = 2K + V = E + K$$

$$\ddot{B} > E \quad (\text{αφ\u00f3 } K > 0)$$

$$B(t) > \frac{E t^2}{2} + \dot{B}(0)t + B(0)$$

Όταν  $E < 0$ :

$$E = K + V$$

$$E = \bar{K} + \bar{V}$$

Αν \u00f3λα τα σωματίδια πάνε στο \u00e1πειρο τότε  $V \rightarrow 0$  \u00e1ρα  $E > 0$  ( $K > 0$ ) το οποίο \u00e9ιναι απ\u00e9δικο με την αρχική τι\u00f3ταση. Ακόμα και αν φύγουν μερικά η διασπορά δεν μπορεί να πάει στο  $\infty$ .

# Νόμοι Νεύτωνα για πολλά σωματίδια

## Σωματιδιακή θεωρία

N σωματίδια



$\vec{x}_i$

$$\rho = \sum_{i=1}^N m_i \delta(\vec{x} - \vec{x}_i), \quad \vec{x}_i = \vec{x}_i(t)$$

$$\vec{R}_{cm} = \frac{\sum m_i \vec{x}_i}{\sum m_i}$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = \sum m_i \nabla_x \delta(-\vec{u}_i(t)) =$$

$$= -\nabla_x \left( \underbrace{\sum m_i \delta(\vec{x} - \vec{x}_i)}_{=\rho} \vec{u}_i \right)$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla_x (\rho \vec{u}) = 0$$

Επίσωση συνέχειας  
για πυκνότητα  
δηλαδή διατήρηση μάζας

## Euler (συνέχεια)

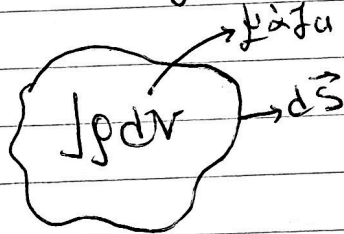
$$\rho = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta m}{\Delta V} \quad (\text{πυκνότητα})$$

$$\text{Για συνέχεις: } \vec{R}_{cm} = \frac{\int \rho \vec{x} dV}{\int \rho dV}$$

$\rho = \rho(\vec{x}, t)$ : θεωρώ πεδίο

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{u}) = 0, \quad \text{όπου } u(\vec{x}, t) = \text{πεδίο ταχυτήτων}$$

(η ταχύτητα του σωματιδίου που βρίσκεται στην θέση)



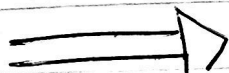
$$\frac{\partial}{\partial t} \int \rho dV = \int \frac{\partial \rho}{\partial t} dV = - \int \rho \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

$$\text{Gauss} - \int \nabla \cdot (\rho \vec{v}) dV$$

Άρα για κάθε όγκο V πρέπει να ισχύει:

$$\int \left[ \frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{v}) \right] dV = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{v}) = 0 \quad \text{Νόμος διατήρησης μάζας}$$



Στην περίπτωση όπου  $M$ : πηγερασμένη και ταχύτητες πεπερα-  
σμένες αλλά το  $\vec{R}_{KM}$  δεν μπορεί να οριστεί για πολλα  
σωματίδια μπορούμε να ορίσουμε την  $\vec{V}_{KM}$ .

Απόδειξη

$$R_{KM}(t + \delta t)$$

$$R_{KM}(t)$$

$$\vec{V}_{KM} = \frac{\vec{R}_{KM}(t + \delta t) - \vec{R}_{KM}(t)}{\delta t} = \lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{1}{M} \frac{\sum m_i (\vec{r}_i(t) + \delta t \vec{v}_i + O(\delta t^2)) - m_i \vec{r}_i(t)}{\delta t}$$

$$= \frac{1}{M} \sum_i m_i \vec{v}_i$$

Α. 1. 1. 1. 1.