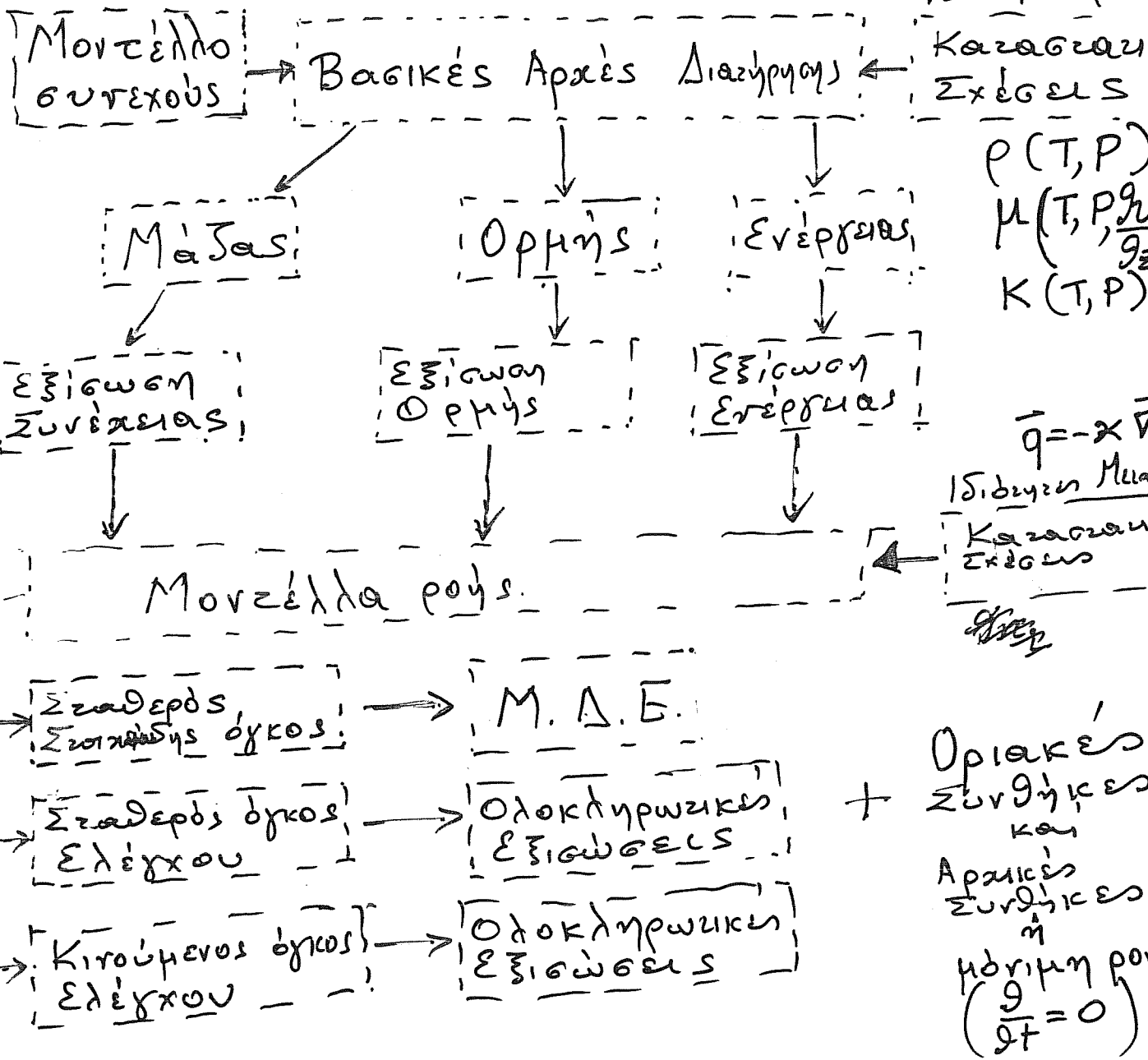
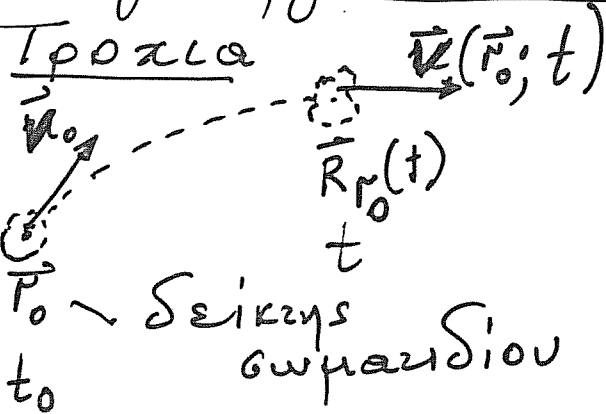


# Εισαγωγή



Περιγραφή ροής

Lagrange (σωματίδιο)



$$\vec{v}(\vec{r}_0; \delta t) = \frac{\vec{R}(\vec{r}_0; \delta t) - \vec{r}_0}{\delta t}$$

$$\vec{a}(\vec{r}_0; \delta t) = \frac{\vec{v}(\vec{r}_0; \delta t) - \vec{v}(\vec{r}_0; 0)}{\delta t}$$

$$\vec{F} = \delta m \vec{a} \quad , \quad \vec{a}_{r_0} = \frac{d\vec{v}_{r_0}(t)}{dt}$$

$$\vec{a} = 0 \quad \text{αν} \quad \vec{v}_{r_0} = \text{const.}$$

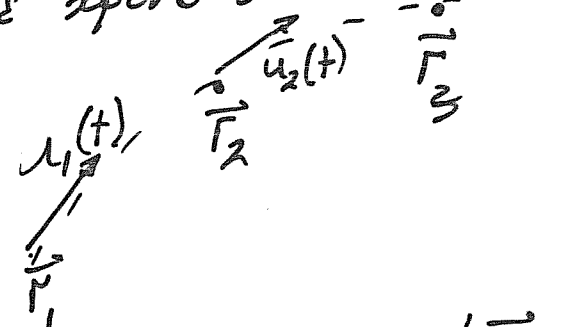
Euler (πεδίο)

$$\vec{u}(\vec{r}, t)$$

σημείο χώρου

τροχιές σωματιδίων?

Γραμμές ροής  
σε χρόνο t



εφαπτόμενες στο  $\vec{a}$

~~$$\frac{\partial \vec{u}}{\partial t} = 0 \Rightarrow \vec{a} = 0$$~~

σωμ

$$\vec{a} = ?$$

- βαθμωτό  $\vec{\nabla} \cdot \vec{u}$  } ~ αύξησης όγκου
- διακυσμα  $\vec{\nabla} \times \vec{u}$  } ~ περιστροφή
- ταχυοτή ? } παραμόρφωσις

Νόμοι Διατήρησης  $\Rightarrow$  Βασικές εξισώσεις  
Υδροδυναμικής

Διατήρηση Μάζας

$$\frac{dM}{dt} = 0 \quad (M = \rho V)$$

Εξίσωση συνέχειας

$$\frac{D\rho}{Dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{u} \cdot \vec{\nabla} \rho = -\rho \vec{\nabla} \cdot \vec{u}$$

Διατήρηση ορμής

$$\vec{a} = \frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{F}$$

Εξίσωση Euler (ιδανικό)

$$\rho \left[ \frac{\partial \vec{u}}{\partial t} + (\vec{u} \cdot \vec{\nabla}) \vec{u} \right] = \vec{f}_K$$

$\frac{\text{Δύναμη}}{\text{όγκο}}$

Διατήρηση στροφορμής

Εξίσωση στροβιλισμού

Διατήρηση ενέργειας

Εξίσωση ετέρχειας

Νόμοι διατήρησης γράφονται για ένα σύστημα με ζών ίδια μάζα!!

Στό ρευστό αν  $M$ -σταθερή τότε

$V$  - παραμορφώνεται


Ανεξάρτητοι της περιγραφής,

|| ζών συστημάτων αναφοράς

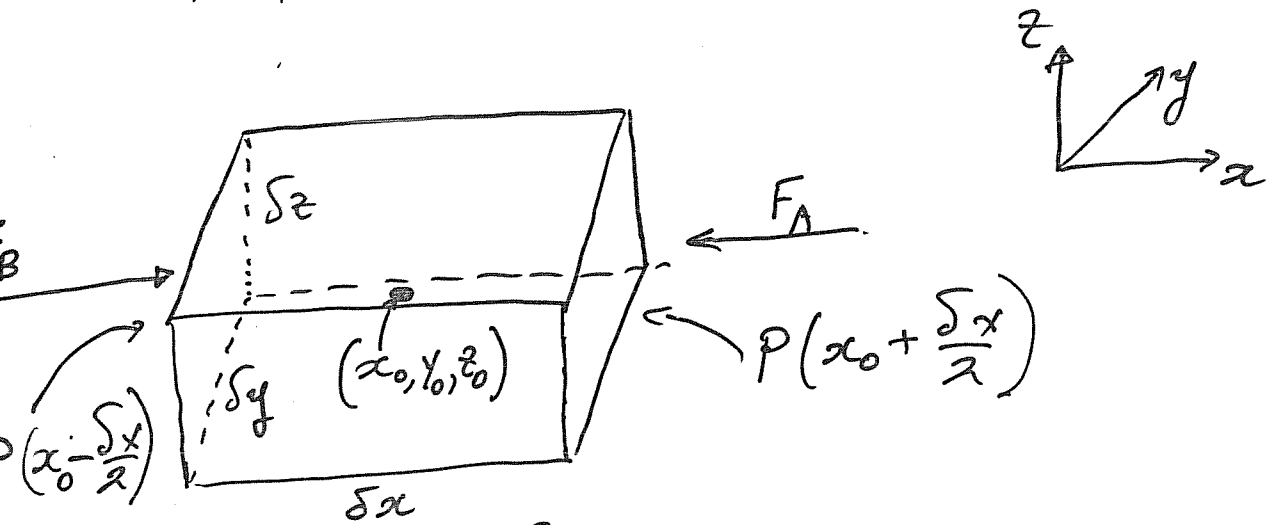
# Δύναμη Πίεσης

Πίεση ασκείται μέσω επιφάνειας.

Ποια είναι η οδική δύναμη σε  
σφαιρίδιο ρευστού, π.χ. γεωμετρική κύβου

$P_B \Delta S \rightarrow$  
 $\leftarrow P_A \Delta S$ 
 $P_B > P_A$  κίνηση  $\rightarrow F = (P_B - P_A) \Delta S = \delta m a$

Δύναμη ανά μονάδα μάζας  $\Rightarrow ?$



$$F_B = P(x_0 - \frac{\delta x}{2}) \overbrace{\delta y \delta z}^{S_B} = \left[ P_0 - \frac{\partial P}{\partial x} \Big|_0 \frac{\delta x}{2} \right] \delta y \delta z$$

$$F_A = -P(x_0 + \frac{\delta x}{2}) \overbrace{\delta y \delta z}^{S_A} = - \left[ P_0 + \frac{\partial P}{\partial x} \Big|_0 \frac{\delta x}{2} \right] \delta y \delta z$$

Οδική δύναμη επί  $\delta V$   $x$ -κατεύθυνση

$$-F_A + F_B = - \frac{\partial P}{\partial x} \Big|_0 \delta x \delta y \delta z$$

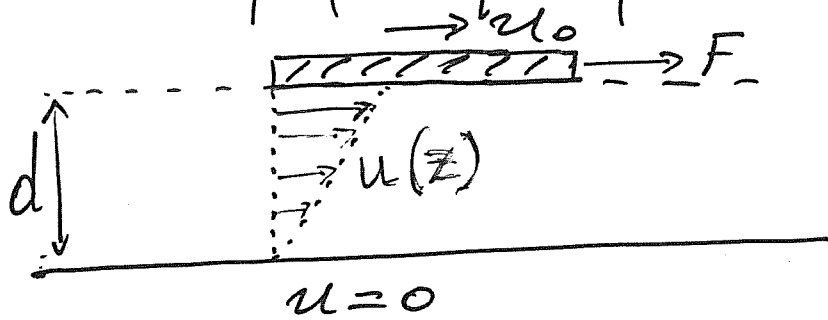
$$\delta m = \rho \delta V$$

$$f_x \equiv \frac{F_x}{\delta m} = - \frac{1}{\rho} \frac{\partial P}{\partial x}$$

Δύναμη ανά  
μονάδα μάζας

$$\vec{f} = - \frac{1}{\rho} \vec{\nabla} P(\vec{r})$$

# Δύναμη ζριβής



ορω

$$u(z) = \frac{u_0}{d} z$$

διαμητρική τάση

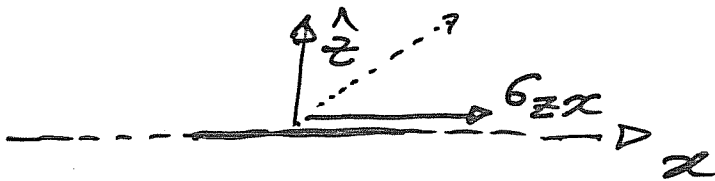
ρυθμός παραμόρφωσης

$$F = \frac{\mu A u_0}{d}$$

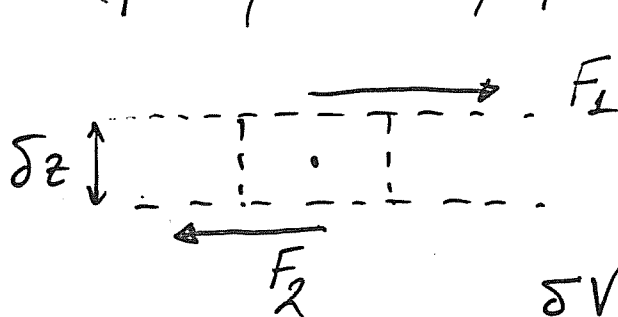
$$\rightarrow \sigma_{zx} \equiv \frac{F}{A} = \mu \frac{\partial u}{\partial z}$$

Νεύωνιο Ρευστό.

$\sigma_{zx}$  - δύναμη / μονάδα επιφάνειας  
 στην επιφάνεια με z-κάθετο  
 x-συρισμός της δύναμης



Επίδραση διαμητρικής τάσης σε σωματίδιο



$$F_1 = \sigma_{zx} \left( z_0 + \frac{dz}{2} \right) \delta x \delta y$$

$$F_2 = - \sigma_{zx} \left( z_0 - \frac{dz}{2} \right) \delta x \delta y$$

$$F_1 + F_2 = \frac{\partial \sigma_{zx}}{\partial z} \delta x \delta y \delta z, \quad \delta m = \rho \delta V$$

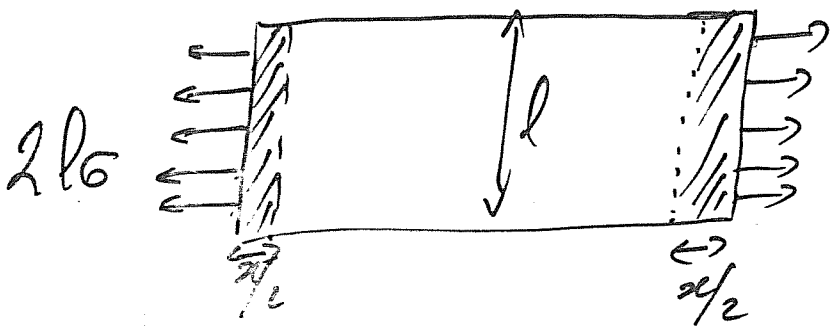
$$\frac{F}{\delta m} = \frac{1}{\rho} \frac{\partial \sigma_{zx}}{\partial z} = \frac{\mu}{\rho} \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}$$

Δύναμη επιφανειακής τάσης

$\sigma$  - δύναμη ανά μονάδα μήκους

ή ενέργεια/μονάδα επιφάνειας

επιπέδου επιφάνειας



$\Delta E = 2\sigma l a$   
 ↑  
 δύο επιφάνειες

$F = 2l\sigma$

$W = F a = 2\sigma l a$

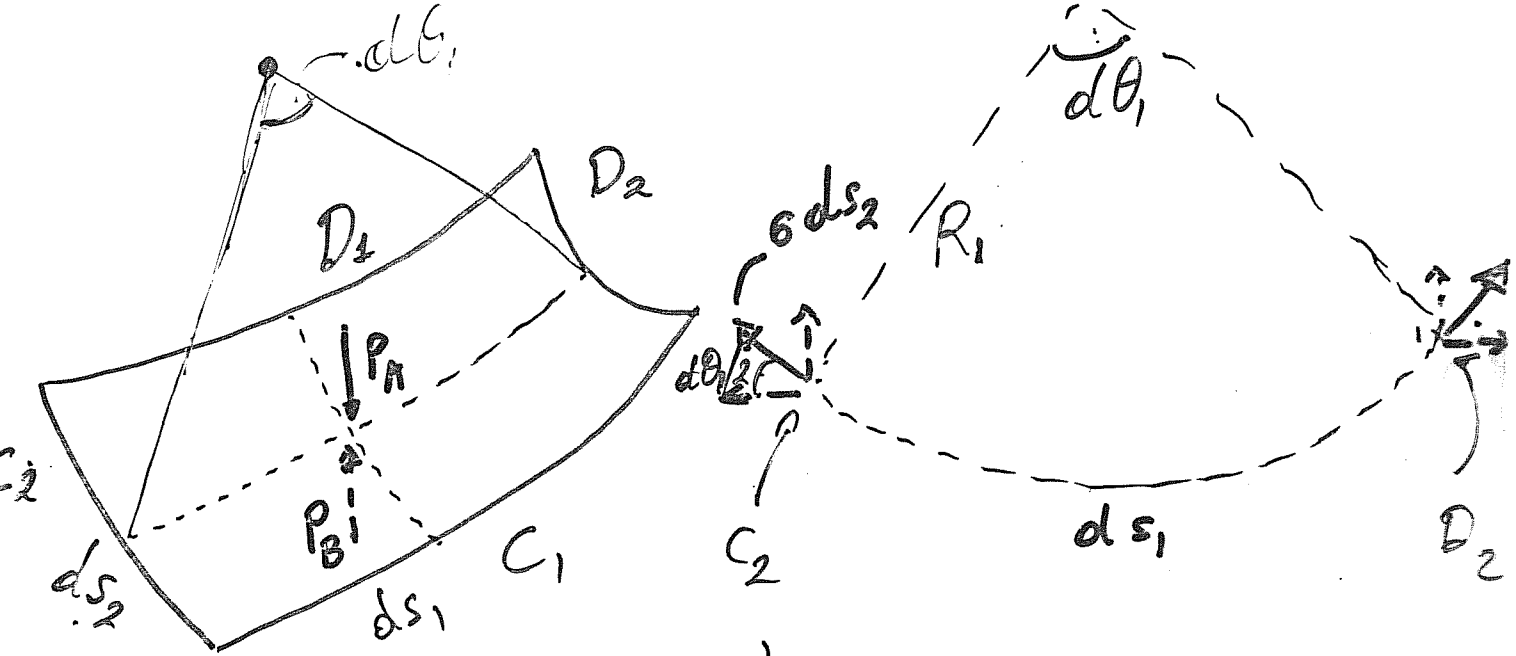
Καμπύδωση υμενίου  
 δημιουργεί διαφορά πίεσης  
 που δρ. εν δυνάμει επαγωγικά ε.  
 π.α. σε κύματα επιφανείας μικρής



$P_A > P_B$        $P_A < P_B$

Επιπέδον

συνισφέρει και η θερμότητα



Δυνάμεις στην περιφέρεια  
 Ορισμένες συνιστώσες αναπαύονται  
 Κάθετες προς την επιφάνεια  
 $\vec{F} = F_L \hat{z} = (p_A - p_B) \cdot ds_1 ds_2$   
 $d\theta_1 \approx \frac{ds_1}{R_1}$

$F_1 = (2 \sigma ds_2) \sin \frac{d\theta_1}{2}$

$C_1 + D_1$   
 $F_2 = (2 \sigma ds_1) \sin \frac{d\theta_2}{2}$

$d\theta_2 \approx \frac{ds_2}{R_2}$

Για ισορροπία διαφορά πιέσεων

$p_A > p_B$

$p_A - p_B = 2\sigma \frac{ds_2 \sin \frac{d\theta_1}{2} + ds_1 \sin \frac{d\theta_2}{2}}{ds_1 ds_2}$

$\approx \sigma \left( \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right)$

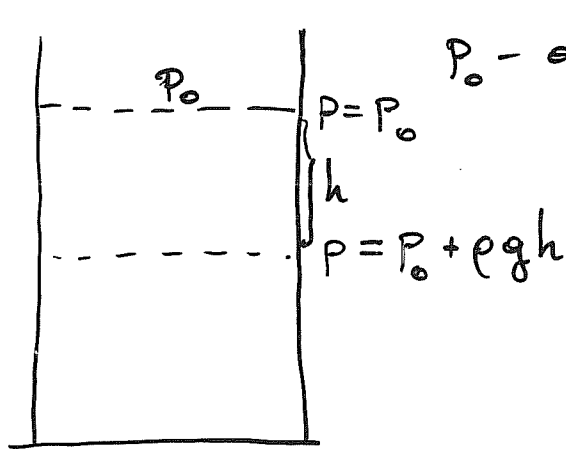
$R_1 = R_2 = R$

$p_A - p_B = \frac{2\sigma}{R}$

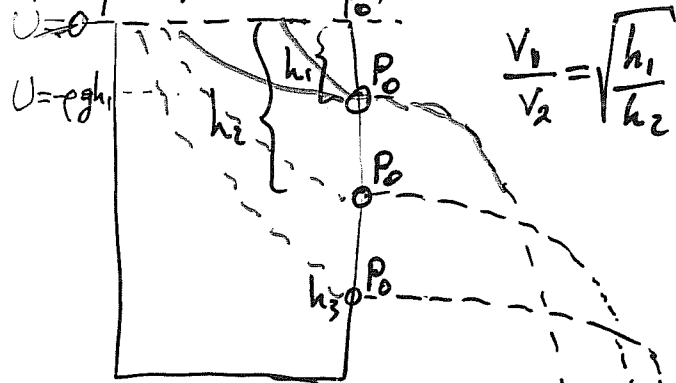
# Υδροστατική

Το ρευστό δέν αντέχει διαμηκική τάση (εκτός αν έχει υψηλό ελαστικό)

Ρευστά, χωρίς ροή δέν έχουν διαμηκικές τάσεις  $\Rightarrow$  Μόνο κάθετες δυνάμεις σε κάθε επιφάνεια (τοιχώμα ή ισοαχία) και ίδια για οποιοδήποτε προσανατολισμό



$P_0$  - ατμοσφαιρική πίεση



Εξίσωση ισοροπίας ( $\vec{a}=0$ )  $P_0 \pm P_0 = \rho g h_1 + \frac{1}{2} \rho u^2$  Bernoulli

$$-\vec{\nabla} P - \underbrace{\rho \vec{\nabla} U}_{\text{βαρύτητα}} = 0 \quad \frac{\text{δύναμη}}{\text{όγκο}}$$

Αν  $\rho = \text{σταθερά}$   $P + \rho U = \text{σταθερά}$

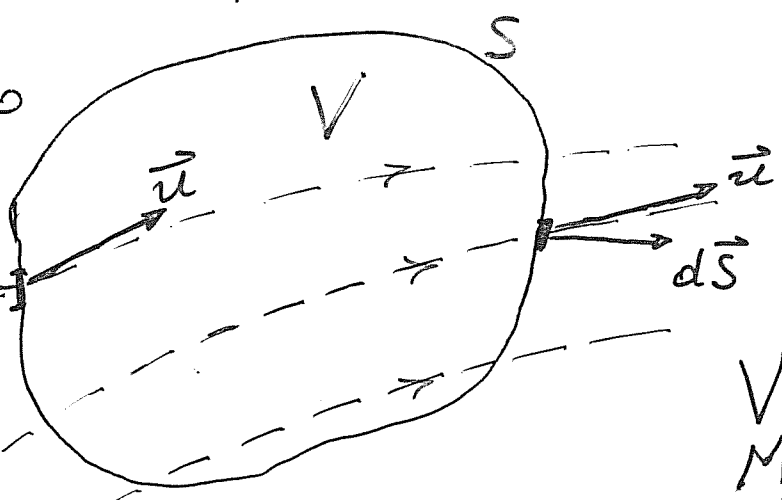
Αν  $\rho(P)$  έχουμε λύση (Βαροστατικό ρευστό)

Αν  $\rho(\vec{F})$  δέν έχουμε στασιμη λύση  $\Rightarrow$  ρεύματα μεταφοράς



Αρα η Διατήρηση Μάζας  $\Rightarrow$  Εξίσωση συνέχειας

εισροή  $\vec{u} \cdot d\vec{S} < 0$



εκροή  $\vec{u} \cdot d\vec{S} > 0$

$$d\vec{S} = dS \hat{n}$$

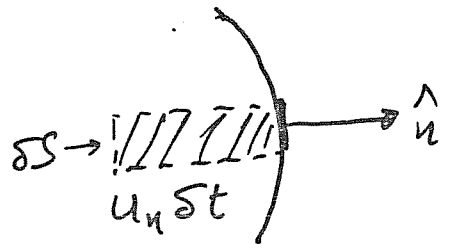
$$V = V_{cv} - \text{σταθερό}$$

$$M_{cv}(t)$$

Διαφύλαξη (ρυθμός) ροής μάζας (μάζα/επιφάνεια/χρόνος)

Μόνο  $u_n = \vec{u} \cdot \hat{n}$  - δίνει εκροή (ή εισροή)

$$\text{σε χρόνο } \delta t \Rightarrow \delta m = \rho \delta V = \rho \cdot \underbrace{dS \cdot u_n \delta t}_{\delta V}$$



$$\frac{\delta m}{\delta S \delta t} = \rho u_n = \rho \vec{u} \cdot \hat{n}$$

Ρυθμός διαφυγής μάζας μέσω επιφάνειας

$$\frac{\delta m}{\delta t} = \rho \vec{u} \cdot \hat{n} dS = \rho \vec{u} \cdot d\vec{S}$$

απόσταση  $r$  ή  $r \cdot d\vec{S}$

Για όλη την επιφάνεια  $\oint_S \rho \vec{u} \cdot d\vec{S}$

Εντός V μάζα  $M(t) = \int_V \rho dV$  - σταθερός όγκος

$$\frac{dM}{dt} = - \oint_S \rho \vec{u} \cdot d\vec{S}$$

Διατήρηση μάζας

$$\frac{dM_{cv}}{dt} = \int_V \frac{\partial \rho}{\partial t} dV = - \int_V \vec{\nabla} \cdot (\rho \vec{u}) dV$$

Ελάττωση όγκο.  $\delta V \rightarrow 0$

$$\boxed{\vec{\nabla} \cdot (\rho \vec{u}) = -\frac{\partial \rho}{\partial t}}$$

Εξίσωση συνέχειας

$$\vec{\nabla} \cdot (\rho \vec{u}) = \rho \vec{\nabla} \cdot \vec{u} + (\vec{u} \cdot \vec{\nabla}) \rho$$

$\frac{D}{Dt} = \frac{\partial}{\partial t} + \vec{u} \cdot \vec{\nabla}$  - ρεώμα πυκνότητας

$$\rho \frac{D}{Dt} \equiv \frac{\partial \rho}{\partial t} + (\vec{u} \cdot \vec{\nabla}) \rho = -\rho \vec{\nabla} \cdot \vec{u}$$

$$\frac{1}{\rho} \frac{D\rho}{Dt} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{u}$$

Ρυθμός μεταβολής πυκνότητας καθώς η ροή κινείται

μεταβολή πυκνότητας λόγω παραμόρφωσης όγκου

$$\frac{1}{V} \frac{dV}{dt}$$

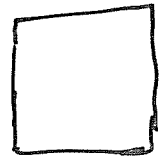
$\rho \vec{u} \cdot d\vec{S}$  - ροή μάζας

$\vec{u} \cdot d\vec{S}$  - ροή όγκου

$$\oint \vec{u} \cdot d\vec{S} \rightarrow \int (\vec{\nabla} \cdot \vec{u}) dV$$

$\rho = \text{σταθερό} \rightarrow$  ασυμπίεση ροή  $\rightarrow \vec{\nabla} \cdot \vec{u} = 0!$

σημαντικός περιορισμός στο πεδίο ταχύτητας δίνουμε έσοφμε μεταβολή όγκου



$t=0$



$t=t_1$

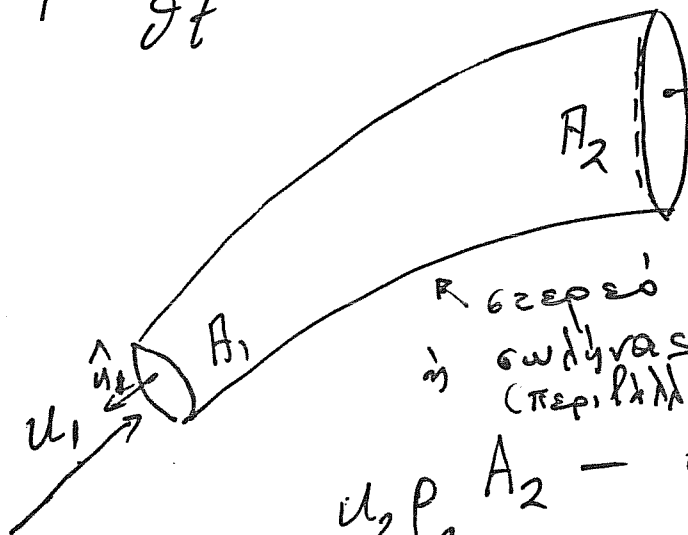
# Διατήρηση μάζας (Μακροσκοπικός όγκος)

$$\int_V \frac{\partial \rho}{\partial t} dV + \oint \rho \vec{u} \cdot d\vec{S} = 0$$

αδυναμία  
ομά

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0 \Rightarrow$$

$$\oint \rho \vec{u} \cdot d\vec{S} = 0$$



κάθετη  
συνοριακή

Κόσμος σωλήνα  
ή σωλήνας ποής  
(περιλαμβάνει από δεξιά ποής)

$$u_2 = \vec{u} \cdot \hat{n}_2$$

$$u_2 \rho_2 A_2 - u_1 \rho_1 A_1 = 0$$

Av

$$\rho_1 = \rho_2$$

$$u_2 A_2 = u_1 A_1$$

κόσμος σωλήνα → μεγάλη διαφορά

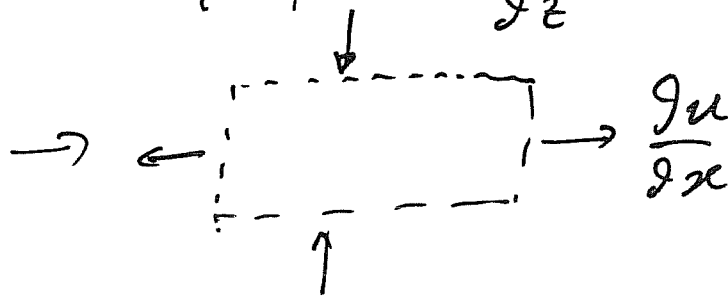
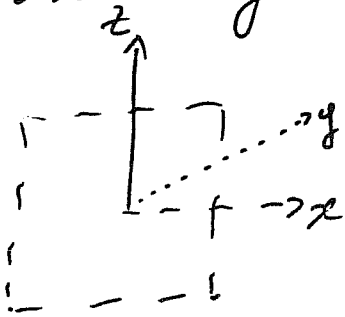
⇒ Διατήρηση μάζας

Ασυμπίεστο ρευστό.  $\vec{\nabla} \cdot \vec{u} = 0$

Δείτ έχουμε πηγές (απόκλιση)  $\vec{\nabla} \cdot \vec{F} = -\frac{\rho}{\epsilon_0}$

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0$$

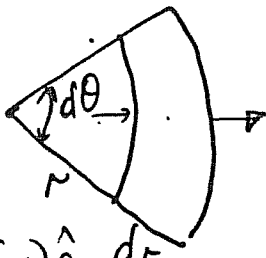
αυμπύεση σφρ z-  
κίνηση ρευστού από κέντρο  
ρυθμός  $-\frac{\partial w}{\partial z}$



Κυλινδρικές

$$\frac{\partial u_r}{\partial r} + \frac{u_r}{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial u_z}{\partial z} = 0 \quad \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r u_r)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{u} = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta V} \oint \vec{u} \cdot d\vec{S}$$



$$\vec{u} = u_r(r) \hat{e}_r dr$$

$$\frac{1}{dr r d\theta dz} \left\{ u_r r d\theta dz \right\}_{r+\delta r} - u_r r d\theta dz$$

$$= \frac{1}{r \delta r} \frac{\partial}{\partial r} (r u_r) \delta r \Rightarrow u_r \sim \frac{1}{r}$$

Σφαιρικές

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 u_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (u_\theta \sin \theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial u_\phi}{\partial \phi} = 0$$

# Συμπιεστικότητα

$$K = \frac{1}{\rho} \left. \frac{\partial \rho}{\partial P} \right|_T$$

$$\eta \quad E_b = \frac{1}{K} = - \frac{\Delta P}{\frac{\Delta V}{V}}$$

↓  
bulk modulus

σχετική μεταβολή όγκου

αύξηση πίεσης ελαττώνει όγκο

Μονάδες  $K \sim \frac{1}{\Phi} \rightarrow \frac{1}{Pa} \quad Pa = \frac{N}{m^2} = \frac{kg}{m \cdot sec^2}$

~~#~~  $E_b \sim P \rightarrow Pa$

$E = 10^9 N/m^2 \quad \frac{\Delta V}{V} \approx 1\% \Rightarrow \Delta P \approx 10^7 Pa$   
Περισσότερα υγρά ασυμπίεστα = 100 Pa cmHg.

## Αέρια

ισοθερμική  
(T-σταθερή)

$$P = c \rho \quad E_b = P$$

ισο-εντροπική  
(μηδεν μετώδου θερμότητας)

$$\frac{P}{\rho c_p / c_v} = \text{σταθερά} \approx E_b = P \frac{c_p}{c_v}$$

Ταχύτητα ήχου

$$c_s^2 = \frac{\partial P}{\partial \rho}$$

αριθμός Mach =  $\frac{u}{c_s}$