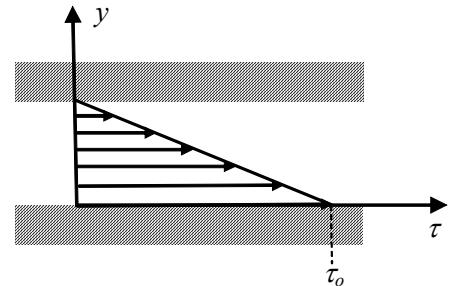


Θέμα 1. (μονάδες 2)

- α) Διατυπώστε τη συνθήκη της μη-ολίσθησης και αναφέρατε μια κατηγορία ρευστών για τα οποία η συνθήκη αυτή δεν ισχύει. [μονάδες: 0.4]
- β) Τι είναι η στρωτή ροή και τι η τυρβώδης ροή; Σχεδιάστε ποιοτικά γραμμές ροής για καθεμιά περίπτωση. Ποια αδιάστατη ποσότητα χρησιμοποιείται ως μέτρο προσδιορισμού στο κατά πόσο μια ροή είναι στρωτή ή τυρβώδης. Με βάση αυτήν την ποσότητα, ποιες παράμετροι φαίνεται να επηρεάζουν την εκδήλωση της μιας ή της άλλης συμπεριφοράς και πώς; [μονάδες: 1.2]
- γ) Θεωρείστε τη ροή ενός ιξώδους ρευστού γύρω από ένα στερεό σώμα. Τι είναι το οριακό στρώμα; [μονάδες: 0.4]

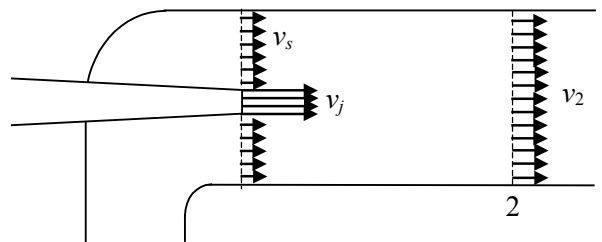
Θέμα 2. (μονάδες 3)

Ένα νευτώνειο ρευστό κινείται σε μόνιμη ροή απλής διάτμησης μεταξύ δύο πλακών, οι οποίες απέχουν μεταξύ τους 80 mm. Η κάτω πλάκα είναι ακίνητη, ενώ η πάνω κινείται με σταθερή ταχύτητα 1.2 m/s. Υπολογίστε και σχεδιάστε την κατανομή της ταχύτητας μεταξύ των δύο πλακών και βρείτε το ιξώδες του ρευστού αν η κατανομή της διατμητικής τάσης είναι αυτή που φαίνεται στο διπλανό σχήμα, με $\tau_o = 1.5 \text{ Pa}$.



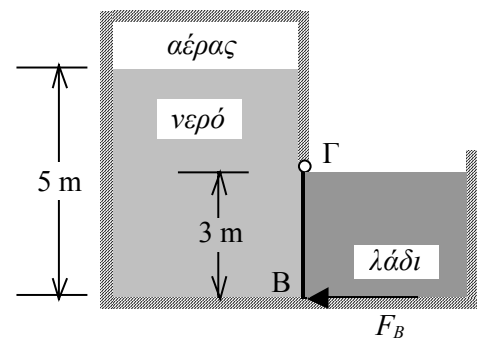
Θέμα 3. (μονάδες 3)

Στην έξοδο του ακροφυσίου του διπλανού σχήματος δημιουργείται μια φλέβα νερού με επιφάνεια εκτόξευσης $A_j = 50 \text{ cm}^2$ και ταχύτητα εκτόξευσης $v_j = 27 \text{ m/s}$, η οποία παρασύρει ένα δευτερεύον ρεύμα νερού που έχει ταχύτητα $v_s = 3 \text{ m/s}$ σε ένα σωλήνα σταθερής διατομής με εμβαδόν $A = 600 \text{ cm}^2$. Στην περιοχή 2 το νερό έχει αναμειχθεί με τέτοιο τρόπο ώστε η ταχύτητα είναι ομοιόμορφη. Η πίεση στην έξοδο του ακροφυσίου είναι 70 kPa. Προσδιορίστε την πίεση στην περιοχή 2 θεωρώντας μόνιμη κατάσταση. Οι δυνάμεις βαρύτητας και οι τάσεις στα τοιχώματα να θεωρηθούν αμελητέες.



Θέμα 4. (μονάδες 3)

Υπολογίστε τη ολική δύναμη F_B στο άκρο B που απαιτείται για να εμποδίσει το άνοιγμα της πύλης ΓΒ του φράγματος. Η πύλη αρθρώνεται στο Γ και έχει ορθογώνιο σχήμα με πλάτος 2 m (κάθετα στο επίπεδο του χαρτιού). Η σχετική πίεση του αέρα στο αριστερό δοχείο είναι ίση με -0.15 bar , ενώ το άλλο δοχείο είναι ανοιχτό στην ατμόσφαιρα. Η πυκνότητα του λαδιού είναι ίση με 750 kg/m^3 . Επίσης, υπολογίστε την οριζόντια δύναμη F_T στην άρθρωση Γ.



Λεδομένα

- πυκνότητα του νερού: $\rho = 1000 \text{ kg/m}^3$ (στους $4 \text{ }^\circ\text{C}$ & πίεση 1 atm)
- επιτάχυνση της βαρύτητας: $g = 9.81 \text{ m/s}^2$
- 1 atm = 101325 Pa
- 1 bar = 10^5 Pa

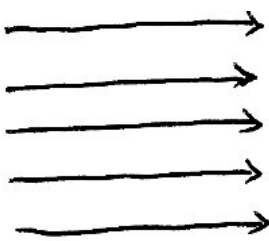
ΘΕΩΡΙΑ ΡΕΥΣΤΩΝ (ΕΜ255)

ΛΥΣΕΙΣ ΤΩΝ ΘΕΜΑΤΩΝ ΤΗΣ ΕΞΕΤΑΣΗΣ ΠΡΟΣΔΟΥ (ΜΑΙΟΣ '06)

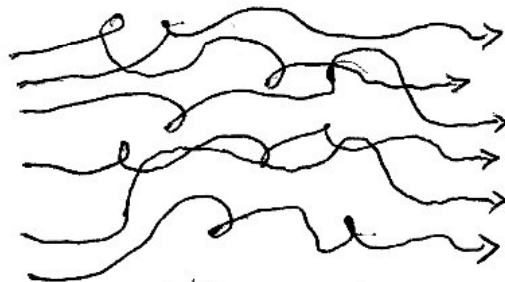
ΘΕΜΑ 1

- α) Συνθήκη μη-ολιζάντας: Τα ιξώδη ρευστά στα επίπεδα ελαφώς τους με ένα βτερεό σώμα έχουν την ταχύτητα του βτερεού.
Επειδή η μη-ολιζάντα μεταξύ ρευστού και βτερεού σφείλεται στην ιξώδη φύση του ρευστού, μια εμφαντική κατηγορία ρευστών για τα οποία δεν ισχύει η παραπάνω συνθήκη είναι τα ιδανικά (μη-ιξώδη) ρευστά.
- β) Στρωτή ροή: ροή του ρευστού σε επίπεδα στρώματα (ή "φύλλα").
Τυρβώδης ροή: ροή με βυλιτώδες ταχύτητας που εμφανίζουν τυχαίες (χαοτικές) διακυμάνσεις από τις μέγες (χρονικά) τιμές τους.

Γραφίες ροής:



Στρωτή ροή



Τυρβώδης ροή

Η αδιάστατη ποσότητα που χρησιμοποιείται ως μέτρο προσδιορισμού στο κατά πόσο μια ροή είναι στρωτή ή τυρβώδης είναι ο αριθμός Reynolds: $Re = \frac{L V \rho}{\mu}$ (1)

όπου L ένα χαρακτηριστικό μήκος (π.χ. η διάμετρος του αγωγού σε μια εσωτερική ροή), V η (μέση) ταχύτητα, ρ η πυκνότητα του ρευστού και μ το ιξώδες του.

Μικρές τιμές του Re (συνήθως για $Re < 2000$ ή 4000) υποδηλώνουν ότι η ροή είναι στρωτή, ενώ για μεγαλύτερες τιμές η ροή γίνεται τυρβώδης (διαμέσου μιας μεταβατικής περιοχής) όπως φαίνεται στην εξίσωση (1), η ταχύτητα (v), η γεωμετρία (μέσω του L) και οι ιδιότητες μ, ρ του ρευστού καθορίζουν πότε η ροή θα είναι στρωτή και πότε τυρβώδης. Συγκεκριμένα, υψηλές τιμές των L, v και ρ εννοούν την εκδήλωση τυρβώδους ροής, ενώ χαμηλές τιμές τους εννοούν την εμφάνιση στρωτής ροής. Αντίθετα, υψηλές τιμές μ εννοούν την εκδήλωση στρωτής ροής, ενώ για μικρά μ εννοείται η τυρβώδης ροή.

γ) Το οριακό στρώμα είναι μια περιοχή ^{διαμήκης} γύρω και μπροστά από το στερεό, στην οποία η επίδραση του ιξώδους και/ή της τύρβης είναι σημαντική, με αποτέλεσμα την ύπαρξη τριβής, εν αντιθέσει με την περιοχή μακριά από το σώμα όπου οι τριβές είναι αμελητέες και η ροή ουβλαστικά ιδανική.

ΘΕΜΑ 2

Από το σχήμα φαίνεται ότι η κατανομή της διατμητικής τάσης τ είναι γραμμική, δηλ. $\tau(y) = \alpha y + b$ με $\tau(0) = \tau_0$ και $\tau(h) = 0$

$$\text{οπότε: } \begin{cases} b = \tau_0 \\ \alpha h + \tau_0 = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} b = \tau_0 \\ \alpha = -\tau_0/h \end{cases}$$

Άρα $\tau(y) = \tau_0 \left(1 - \frac{y}{h}\right)$, όπου h η απόσταση μεταξύ των πλακών

όπως για νευτώνειο ρευστό: $\tau = \mu \frac{\partial v}{\partial y}$, όπου v η ταχύτητα κατά την οριζόντια διεύθυνση.

$$\text{Άρα: } \tau_0 \left(1 - \frac{y}{h}\right) = \mu \frac{\partial v}{\partial y} \Rightarrow \int \frac{\tau_0}{\mu} \left(1 - \frac{y}{h}\right) dy = \int dv \Rightarrow$$

$$\Rightarrow v(y) = \frac{\tau_0}{\mu} \left(y - \frac{y^2}{2h}\right) + C \quad (1)$$

όπου C σταθερά ολοκλήρωσης.

$$\text{Συνθήκες μη-ολίσθησης: } \begin{cases} v(0) = 0 \\ v(h) = v_0 \quad (\text{ταχύτητα κίνησης της πάνω ηλίκας}) \end{cases}$$

$$\text{οπότε } \begin{cases} C = 0 \\ v_0 = \frac{\tau_0}{\mu} \frac{h}{2} \Rightarrow \mu = \frac{\tau_0 h}{2v_0} \end{cases} \quad (2)$$

$$\text{Η (2) για } [\tau_0 = 1.5 \text{ Pa}, h = 80 \text{ mm} = 0.08 \text{ m}, v_0 = 1.2 \text{ m/s}]$$

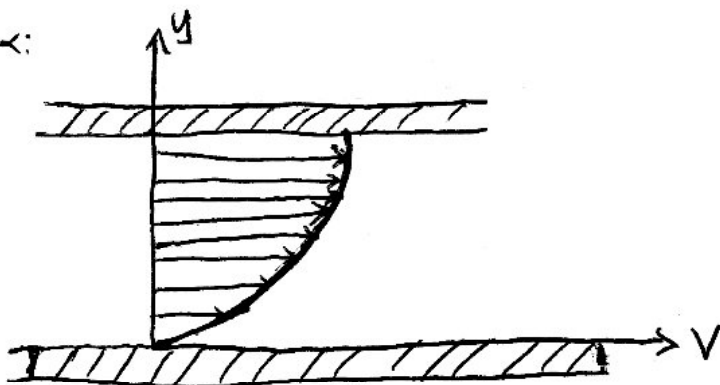
$$\text{δίνει } \mu = \frac{1.5 \cdot 0.08}{2 \cdot 1.2} \text{ Pa}\cdot\text{s} \Rightarrow \mu = 0.05 \text{ Pa}\cdot\text{s}$$

$$(1) \Rightarrow v(y) = \frac{\tau_0}{(\tau_0 h)/(2v_0)} y \left(1 - \frac{y}{2h}\right) \Rightarrow \boxed{v(y) = v_0 \cdot \left(\frac{y}{h}\right) \cdot \left(2 - \frac{y}{h}\right)}$$

η οποία είναι παραβολική. $\frac{dv}{dy} = \frac{\tau}{\mu}$, άρα $\frac{dv}{dy} = 0 \Leftrightarrow \tau = 0 \Leftrightarrow$

$\Leftrightarrow y = h$, το οποίο επειδή $\frac{d^2v}{dy^2} = \frac{1}{\mu} \frac{d\tau}{dy} < 0$ είναι μέγιστο

Άρα:



ΘΕΜΑ 3

Για αμελητέες συνάφεις βαρύτητας και μόνιμη κατάσταση ο νόμος 1608 του ορμής (N.I.O.) δίνει:

$$\vec{F}_s = \int_{CS} \rho \vec{v} (\vec{v} \cdot d\vec{A}) \quad (1)$$

Θεωρώντας ως όγκο ελέγχου το τμήμα του αγωγού μεταξύ των εγκάρσιων διατομών στις θέσεις 1 και 2.

$$\begin{aligned} \text{Όμως: } \vec{F}_s &= \int_{A_1} -P_1 d\vec{A}_1 + \int_{A_2} -P_2 d\vec{A}_2 = P_1 A_1 - P_2 A_2 \Rightarrow \\ &\Rightarrow \vec{F}_s = (P_1 - P_2) A \quad (2) \end{aligned}$$

↑
πίεσεις ομοιομορφείς στις A_1 και A_2

Επίσης, θεωρώντας το νερό αβυθνιζέτο:

$$\int_{CS} \rho \vec{v} (\vec{v} \cdot d\vec{A}) = -\rho v_s^2 (A - A_j) - \rho v_j^2 A_j + \rho v_2^2 A \quad (3)$$

Η αρχή διατήρησης μάζας για αβυθνιζέτο ρευστό και μόνιμες συνθήκες

$$\text{δίνει: } \int_{CS} \vec{v} \cdot d\vec{A} = 0 \Rightarrow v_s (A - A_j) + v_j A_j = v_2 A \Rightarrow$$

$$\Rightarrow v_2 = v_s \left(1 - \frac{A_j}{A}\right) + v_j \frac{A_j}{A} \quad (4)$$

Αντικαθιστώντας την (4) στην (3), προκύπτει

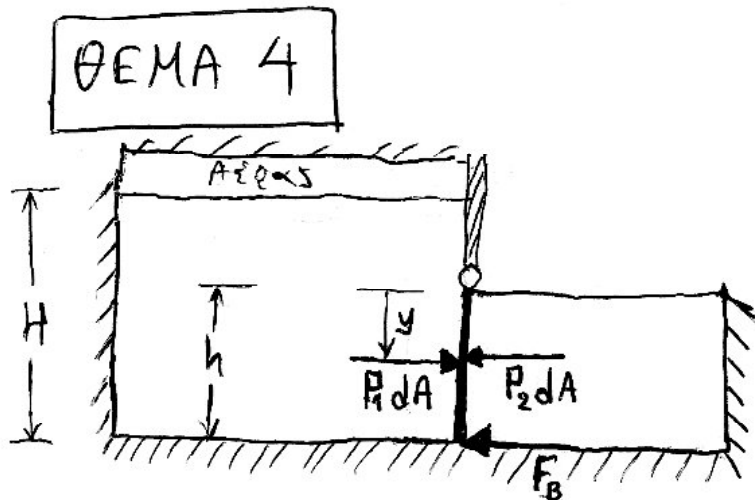
$$\int_{CS} \rho \vec{v} (\vec{v} \cdot d\vec{A}) = -\rho A_j \left(1 - \frac{A_j}{A}\right) (v_j - v_s)^2 \quad (5)$$

Αντικαθιστώντας τις (5) και (2) στην (1) και λύνοντας ως προς P_2 :

$$P_2 = P_1 + \rho \frac{A_j}{A} \left(1 - \frac{A_j}{A}\right) (v_j - v_s)^2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow P_2 = \left[70000 + 1000 \cdot \frac{50}{600} \left(1 - \frac{50}{600} \right) (27-3)^2 \right] P_\alpha \Rightarrow$$

$$\Rightarrow P_2 = 114000 P_\alpha \Rightarrow P_2 = 114 \text{ kPa}$$



Στατική ισορροπία \Rightarrow {Απόρριψή των ροών} = 0 \Rightarrow

$$\int_A y P_1 dA - \int_A y P_2 dA - h F_B = 0 \Rightarrow h F_B = \int_A y (P_1 - P_2) dA \quad (1)$$

όπου $dA = w dy$ με $w = 2 \text{ m}$ το πλάτος της πύλης

$$\left. \begin{aligned} P_1 &= P_{\alpha\epsilon\rho\alpha} + \rho_{\nu\epsilon\rho} g [(H-h) + y] \\ P_2 &= P_{\alpha t m} + \rho_{\lambda\iota\kappa\sigma} g y \end{aligned} \right\} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow P_1 - P_2 = (P_{\alpha\epsilon\rho\alpha} - P_{\alpha t m}) + \rho_{\nu\epsilon\rho} g (H-h) + (\rho_{\nu\epsilon\rho} - \rho_{\lambda\iota\kappa\sigma}) g y \quad (2)$$

Αντικαθιστώντας στην εξίσωση (1) δίνει

$$h F_B = w \int_0^h \left\{ [P_{\alpha\epsilon\rho\alpha} - P_{\alpha t m} + \rho_{\nu\epsilon\rho} g (H-h)] y + (\rho_{\nu\epsilon\rho} - \rho_{\lambda\iota\kappa\sigma}) g y^2 \right\} dy \Rightarrow$$

$$\Rightarrow F_B = w \left\{ [P_{\alpha\epsilon\rho\alpha} - P_{\alpha t m} + \rho_{\nu\epsilon\rho} g (H-h)] \frac{h}{2} + (\rho_{\nu\epsilon\rho} - \rho_{\lambda\iota\kappa\sigma}) g \frac{h^2}{3} \right\} \quad (3)$$

δόνου: $w = 2\text{ m}$, $h = 3\text{ m}$, $H = 5\text{ m}$, $g = 9.81\text{ m/s}^2$

$\rho_{\text{νερ.}} = 1000\text{ kg/m}^3$, $\rho_{\text{λ.σ.}} = 750\text{ kg/m}^3$

$P_{\text{αέρα}} - P_{\text{ατμ}} = -0.15\text{ bar} = -0.15 \cdot 10^5\text{ Pa}$

Αντικαθιστώντας στην (3) προκύπτει:

$$F_B = 28575\text{ N}$$

Στατική ισορροπία \Rightarrow {αθροίσμα ορισμένων δυνάμεων} = 0

$$\Rightarrow \int_A P_1 dA - \int_A P_2 dA - F_B + F_r = 0 \Rightarrow F_r = F_B + \int_A (P_2 - P_1) dA \Rightarrow$$

$$\Rightarrow F_r = F_B - w \int_0^h [P_{\text{αέρα}} - P_{\text{ατμ}} + \rho_{\text{νερ.}} g (H-h) + (\rho_{\text{νερ.}} - \rho_{\text{λ.σ.}}) g y] dy \Rightarrow$$

$$\Rightarrow F_r = F_B - w \left\{ [P_{\text{αέρα}} - P_{\text{ατμ}} + \rho_{\text{νερ.}} g (H-h)] h + (\rho_{\text{νερ.}} - \rho_{\text{λ.σ.}}) g \frac{h^2}{2} \right\} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow F_r = -21217.5\text{ N} \quad (\text{δυν. έχει φορά προς τα αριστερά})$$