

ΤΡΙΧΟΕΙΔΗ ΦΑΙΝΟΜΕΝΑ ΘΕΩΡΙΑ & ΑΣΚΗΣΕΙΣ

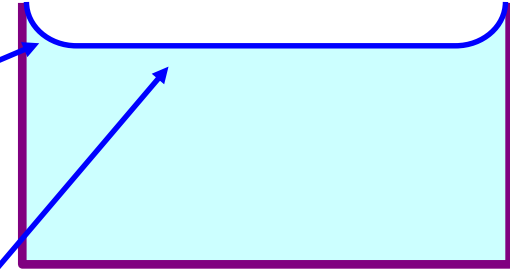
Περιεχόμενα

1. Τριχοειδή φαινόμενα
2. Συμπεριφορά υγρού μέσα σε Τριχοειδή σωλήνα
3. Ασκήσεις

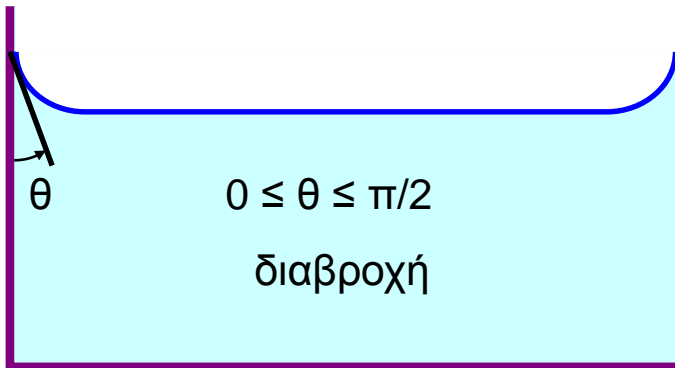
1. Τριχοειδή φαινόμενα

Κοντά στα τοιχώματα του δοχείου η επιφάνεια του υγρού είναι καμπύλη, διότι εκεί σημαντικό ρόλο παίζουν οι δυνάμεις συνάφειας, δηλαδή οι δυνάμεις μεταξύ των μορίων του υγρού και των μορίων του στερεού.

Η υπόλοιπη επιφάνεια είναι επίπεδη γιατί κυριαρχεί η δύναμη της βαρύτητας.

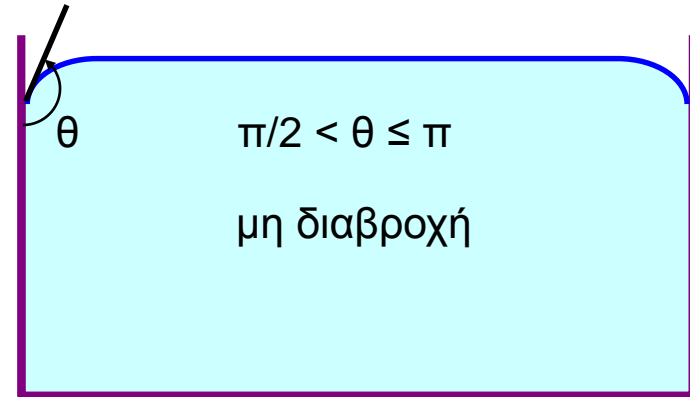


Περίπτωση διαβροχής



$$0 \leq \theta \leq \pi/2$$

διαβροχή



$$\pi/2 < \theta \leq \pi$$

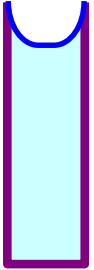
μη διαβροχή

Η γωνία θ ονομάζεται **γωνία συνεπαφής**.

- Όταν η επιφάνεια του υγρού κοντά στα τοιχώματα του δοχείου καμπυλώνεται προς τα πάνω (**κοίλη**), όπως στην περίπτωση νερού – γυαλιού, η γωνία θ είναι μικρότερη των 90° και θα λέμε ότι το υγρό διαβρέχει την επιφάνεια του στερεού, δηλαδή έχουμε **διαβροχή**.

- Όταν η επιφάνεια του υγρού κοντά στα τοιχώματα του δοχείου καμπυλώνεται προς τα κάτω (**κυρτή**), όπως στην υδραργύρου – γυαλιού, η γωνία θ είναι μεγαλύτερη των 90° και θα λέμε ότι το υγρό δεν διαβρέχει την επιφάνεια του στερεού, δηλαδή έχουμε **μη διαβροχή**.

Στην περίπτωση, όμως, ενός λεπτού σωλήνα (ακτίνα σωλήνα r συγκρίσιμη με ακτίνα καμπυλότητας υγρού r_0), τα τοιχώματα θα επιδρούν σε όλη την έκταση του υγρού και συνεπώς όλη η επιφάνεια του θα είναι καμπύλη.



Οι σωλήνες στους οποίους τα τοιχώματα επιδρούν σε όλη την έκταση του υγρού ονομάζονται **τριχοειδείς**.

Η επιφανειακή τάση προκαλεί **ανύψωση** (στην περίπτωση της διαβροχής) ή **ταπείνωση** (στην περίπτωση της μη διαβροχής) του υγρού σε ένα στενό σωλήνα (τριχοειδή) και τα φαινόμενα αυτά ονομάζονται **τριχοειδή**.

Βασική Αρχή της Υδροστατικής

Όλα τα σημεία ενός υγρού που βρίσκονται στο ίδιο οριζόντιο επίπεδο έχουν την ίδια πίεση (υγρό που ισορροπεί).

Εξίσωση Laplace εφαρμογή σε τριχοειδή φαινόμενα

$$\Delta P_L = \sigma \left(\frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2} \right)$$

Όταν το κέντρο της ακτίνας καμπυλότητας βρίσκεται εσωτερικά του υγρού θα θεωρούμε την ακτίνα καμπυλότητας αρνητική, αντίθετα όταν βρίσκεται εξωτερικά θετική, για τα τριχοειδή φαινόμενα.

Περίπτωση 1 διαβροχής

Ας υποθέσουμε ότι έχουμε ένα δοχείο με (διαβρέχον) υγρό και έναν τριχοειδή σωλήνα ακτίνας r .

Βυθίζουμε ένα μικρό μέρος του τριχοειδή σωλήνα στο υγρό.

Επειδή ο σωλήνας είναι τριχοειδής η επίπεδη επιφάνεια του υγρού καμπυλώνει (ακτίνα καμπυλότητας r_0).

Αυτό, όμως θα έχει ως αποτέλεσμα να υπάρχει μία πρόσθετη πίεση Laplace $\Delta P_L = 2\sigma/r_0$.

Και τελικά παρατηρούμε ανύψωση της στάθμης του υγρού.

Με βάση την υδροστατική αρχή θα πρέπει να ισχύει: $P_A = P_B$

όμως:

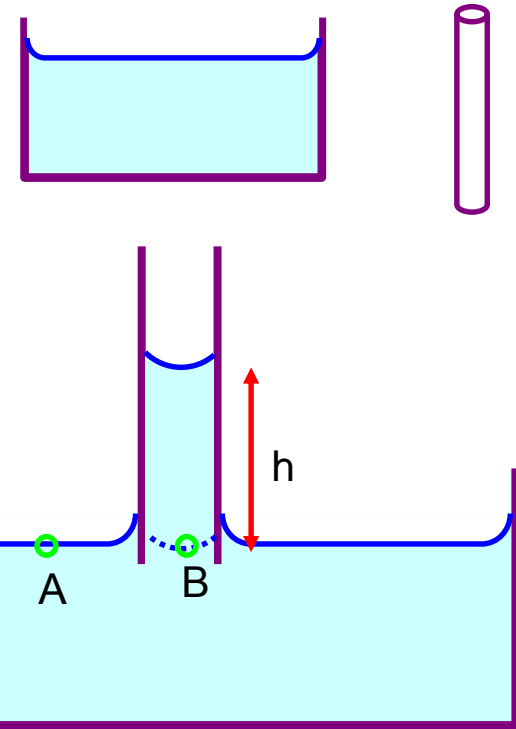
$$\begin{cases} P_A = P_{\text{ατμ}} \\ P_B = P_{\text{ατμ}} + P_{\text{υδροσ.}} - \Delta P_L \end{cases} \Rightarrow \Delta P_L = P_{\text{υδροσ.}}$$

Άρα, το υγρό θα ανέρθει μέχρις ενός ύψους ισορροπίας h έτσι ώστε η υδροστατική πίεση ρgh της στήλης του υγρού να εξισωθεί με την πίεση Laplace.

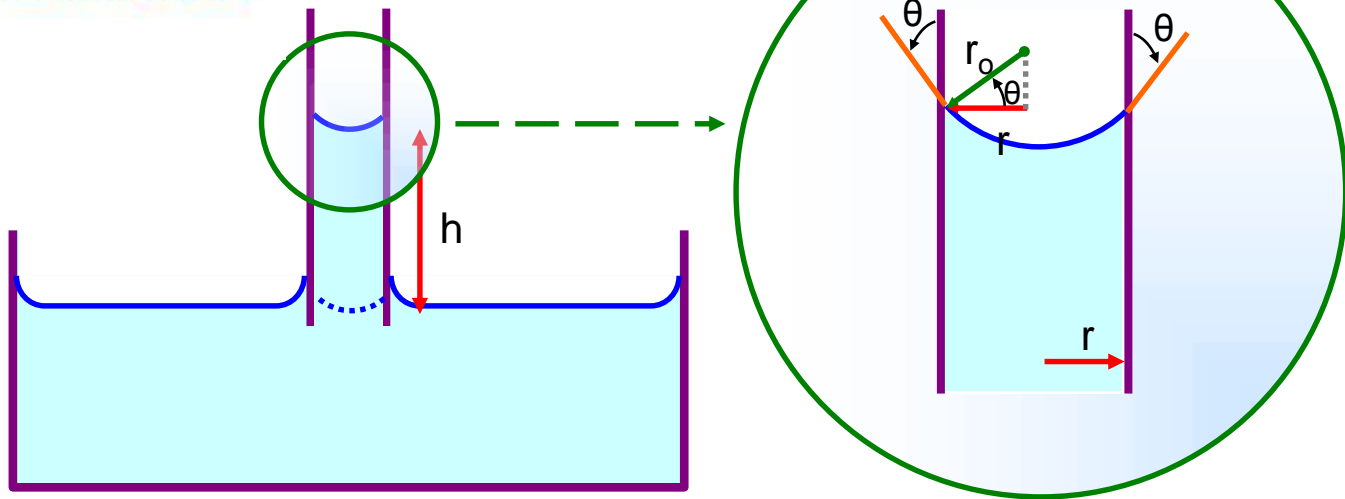
$$\Delta P_L = P_{\text{υδροσ.}} \Rightarrow \frac{2\sigma}{r_0} = \rho gh \Rightarrow h = \frac{2\sigma}{\rho g r_0}$$

Παρατήρηση: η καμπυλωμένη επιφάνεια του υγρού ονομάζεται **μηνίσκος**.

Επιλέξαμε αυτό το πρόσημο διότι το κέντρο της ακτίνας καμπυλότητας του μηνίσκου είναι εξωτερικά του υγρού, όταν έχουμε διαβροχή σε τριχοειδή φαινόμενο θα λαμβάνουμε αυτό το πρόσημο.



$$h = \frac{2\sigma}{\rho g r_0}$$



$$\cos \theta = \frac{r}{r_0}$$

Ακτίνα τριχοειδή σωλήνα
Ακτίνα καμπυλότητας υγρού

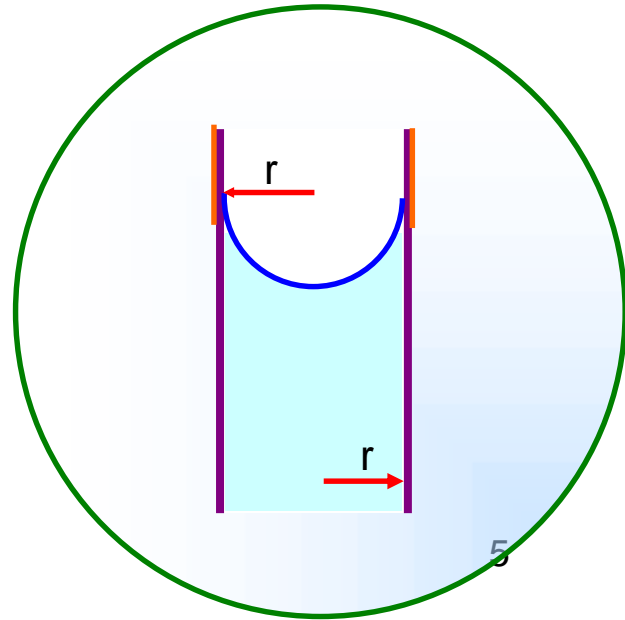
$$\Rightarrow r_0 = \frac{r}{\cos \theta}$$

Το ύψος που θα ανέλθει το υγρό θα είναι:

$$h = \frac{2\sigma}{\rho g r_0} = \frac{2\sigma}{\rho g r} \cos \theta$$

Στην περίπτωση της πλήρους διαβροχής $\theta = 0$ η καμπύλη του υγρού θα είναι ένα ημισφαίριο, ενώ:

$$h = \frac{2\sigma}{\rho g r}$$



Περίπτωση 2 μη διαβροχής

Στην περίπτωση της μη διαβροχής, τα αποτελέσματα μας είναι τα ίδια.

Σε αυτή την περίπτωση όμως έχουμε ταπείνωση της στάθμης του υγρού

Με βάση την υδροστατική αρχή θα πρέπει να ισχύει: $P_A = P_B$
όμως:

$$\begin{cases} P_A = P_{\text{ατμ}} + P_{\text{υδρο}} \\ P_B = P_{\text{ατμ}} + \Delta P_L \end{cases} \Rightarrow \Delta P_L = P_{\text{υδροσ.}}$$

Επιλέξαμε αυτό το πρόσημο διότι το κέντρο της ακτίνας καμπυλότητας του μηνίσκου είναι εσωτερικά του υγρού, όταν έχουμε μη διαβροχή σε τριχοειδή φαινόμενο θα λαμβάνουμε αυτό το πρόσημο.

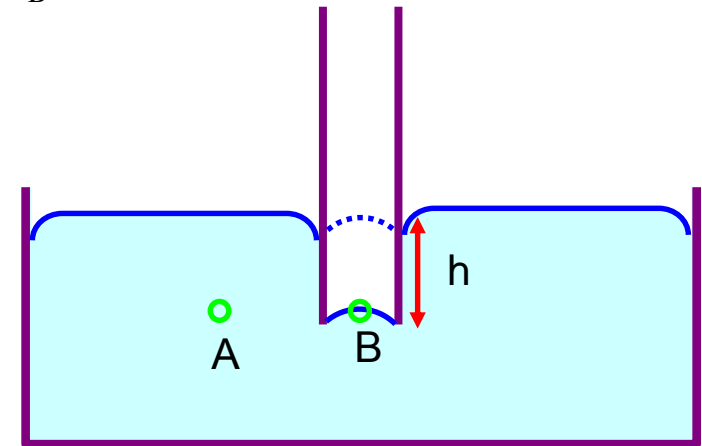
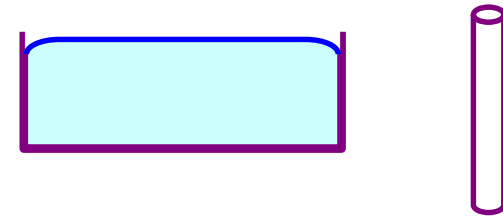
Το βάθος που θα κατέλθει το υγρό θα είναι:

$$h = \frac{2\sigma}{\rho g r_0} = \frac{2\sigma}{\rho g r} \cos \theta$$

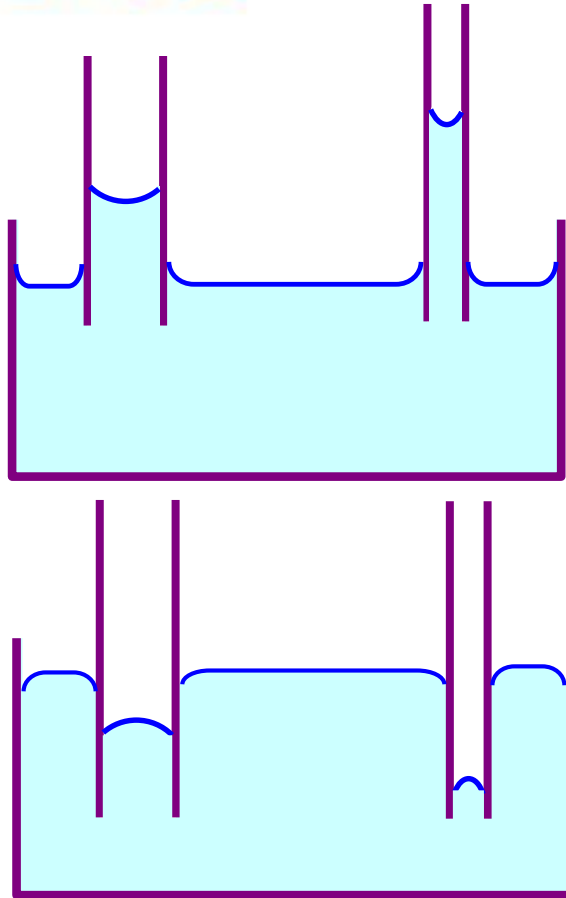
Στην περίπτωση της πλήρους μη διαβροχής $\theta = \pi$ η καμπύλη του υγρού θα είναι ένα ημισφαίριο, ενώ:

$$h = -\frac{2\sigma}{\rho g r}$$

Εδώ πρέπει να λάβουμε υπόψη ότι $\sigma < 0$

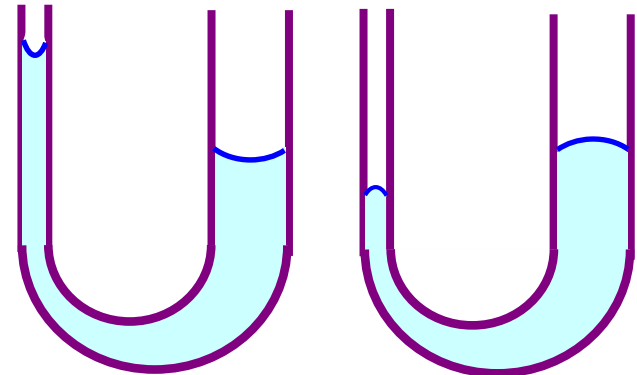


2. Συμπεριφορά υγρού μέσα σε τριχοειδή σωλήνα



Τα τριχοειδή φαινόμενα παρατηρήθηκαν από λεπτούς σωλήνες, η οποίοι προκαλούν μεταβολή του ύψους της ελεύθερης επιφάνειας του υγρού. Σε πρώτη ματιά φάνηκε να αντιτίθεται στους νόμους της Υδροστατικής. Εξηγήθηκε και ήρθε σε συμφωνία, όμως με αυτήν. Η ανύψωση η ταπείνωση του υγρού συμβαίνει, διότι δυνάμεις συνοχής των μορίων του υγρού είναι μικρότερες (ή μεγαλύτερες) από τις δυνάμεις συνάφειας μεταξύ των μορίων του υγρού και τα μόρια του σωλήνα. Όταν το υγρό διαβρέχει το σωλήνα, σχηματίζει κοίλο μηνίσκο και ανέρχεται, ενώ όταν δεν διαβρέχει το σωλήνα σχηματίζει κυρτό μηνίσκο και κατέρχεται.

Επίσης, σε σύστημα συγκοινωνούντων τριχοειδών σωλήνων, αν ρίξουμε υγρό μέσα σε αυτό, η ελεύθερη επιφάνεια του υγρού δεν βρίσκεται στο ίδιο οριζόντιο επίπεδο στους δύο σωλήνες.



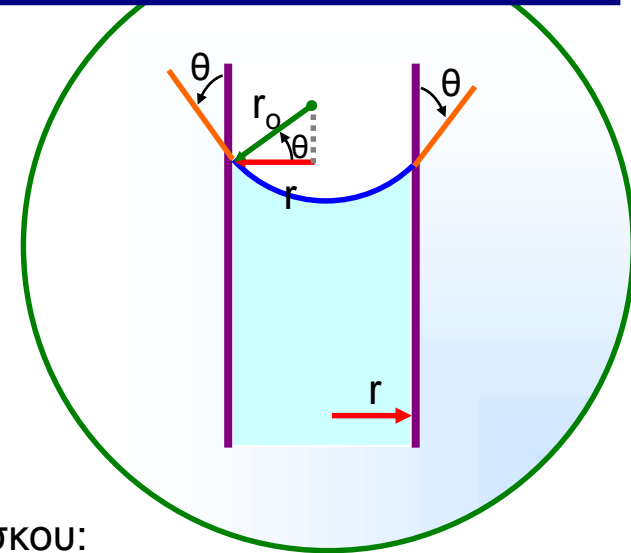
3. Ασκήσεις

ΑΣΚΗΣΗ 1

Σε δοχείο με νερό βυθίζουμε τριχοειδή σωλήνα, η εσωτερική διάμετρος του οποίου είναι $d = 1\text{mm}$. Το υγρό ανέρχεται μέσα στο τριχοειδή σωλήνα σε ύψος $h = 2.8\text{ cm}$. Υπολογίστε την ακτίνα καμπυλότητας του μηνίσκου. Πόσο θα ήταν το ύψος αν είχαμε πλήρη διαβροχή. Δίνονται $\rho = 10^3\text{kg/m}^3$, $\sigma = 0.073\text{ N/m}$.

Το υγρό θα ανέρθει μέχρι ενός ύψους ισορροπίας h έτσι ώστε η υδροστατική πίεση ρgh της στήλης του υγρού να εξισωθεί με την πίεση Laplace.

$$\Delta P_L = P_{\text{υδροσ.}} \Rightarrow \frac{2\sigma}{r_o} = \rho gh \Rightarrow r_o = \frac{2\sigma}{\rho gh}$$

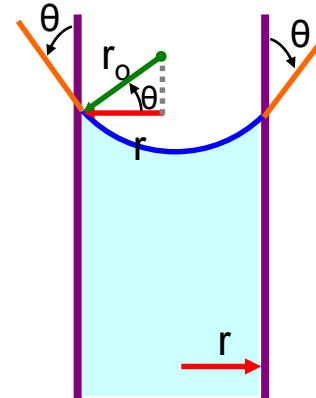


Αντικαθιστώντας βρίσκουμε την ακτίνα καμπυλότητας του μηνίσκου:

$$r_o = \frac{2 \cdot 0.073 \frac{\text{N}}{\text{m}}}{10^3 \text{ kg} \cdot 10 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \cdot 2.8 \cdot 10^{-2} \text{ m}} = 5.1 \cdot 10^{-4} \text{ m} = 0.5 \text{ mm}$$

Η σχέση που συνδέει την ακτίνα καμπυλότητας με την ακτίνα του τριχοειδή σωλήνα είναι:

$$\cos \theta = \frac{r}{r_0} \quad \begin{array}{l} \text{Ακτίνα τριχοειδή σωλήνα} \\ \text{Ακτίνα καμπυλότητας υγρού} \end{array} \Rightarrow r_0 = \frac{r}{\cos \theta} = \frac{d}{2 \cos \theta}$$



Το ύψος που θα ανέλθει το υγρό θα είναι: $h = \frac{2\sigma}{\rho g r_0} = \frac{4\sigma}{\rho g d} \cos \theta$

Στην περίπτωση της πλήρους διαβροχής $\theta = 0$ η καμπύλη του υγρού θα είναι ένα ημισφαίριο, ενώ:

$$h = \frac{4\sigma}{\rho g d}$$

Αντικαθιστώντας βρίσκουμε το ύψος στην πλήρη διαβροχή:

$$h = \frac{4\sigma}{\rho g d} = \frac{4 \cdot 0.073 \frac{\text{N}}{\text{m}}}{10^3 \text{ kg} \cdot 10 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \cdot 10^{-3} \text{ m}} = 2.92 \text{ cm}$$

ΑΣΚΗΣΗ 2

Ένας τύπος δένδρου της οικογενείας Σεκόγια φτάνει σε ύψος 120 m. ΑΝ και ο μηχανισμός της ανόδου των χυμών από τη ρίζα του, που είναι 30 m κάτω από το έδαφος, είναι διαφορετικός (δυναμικός) υποθέστε ότι αυτή οφείλεται αποκλειστικά σε τριχοειδή φαινόμενα. Υπολογίστε την ακτίνα R του τριχοειδούς σωλήνα σε nm ώστε να φτάνουν οι χυμοί από το άκρο της ρίζας στο ανώτατο ύψος. Δίδονται για το χυμό που ανέρχεται η επιφανειακή του τάση $\sigma = 0.09\text{N/m}$, η πυκνότητα $\rho = 1,2 \cdot 10^3\text{Kg/m}^3$, το $g = 10\text{m/s}^2$ και η γωνία συνεπαφής $\theta = 60^\circ$.

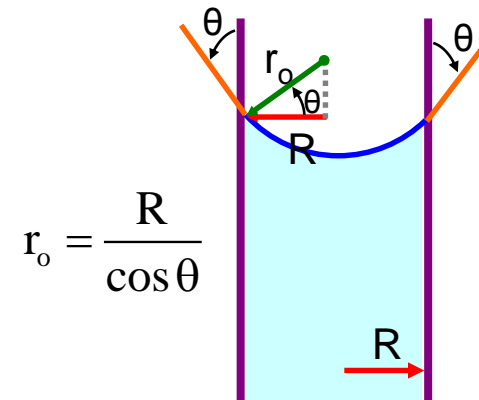
Το υγρό θα ανέρθει μέχρις ενός ύψους ισορροπίας h έτσι ώστε η υδροστατική πίεση ρgh της στήλης του υγρού να εξισωθεί με την πίεση Laplace.

$$\Delta P_L = P_{\text{υδροσ.}} \Rightarrow \frac{2\sigma}{r_o} = \rho gh \Rightarrow r_o = \frac{2\sigma}{\rho gh} \Rightarrow$$

$$R = \frac{2\sigma}{\rho gh} \cos \theta$$

Όπου h είναι το συνολικό μήκος του δέντρου
Αντικαθιστώντας βρίσκουμε:

$$R = \frac{2 \cdot 0.09 \frac{\text{N}}{\text{m}}}{1.2 \cdot 10^3 \frac{\text{Kg}}{\text{m}^3} \cdot 10 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \cdot 150\text{m}} \cos 60 = 5 \cdot 10^{-8} \text{m} = 50\text{nm}$$



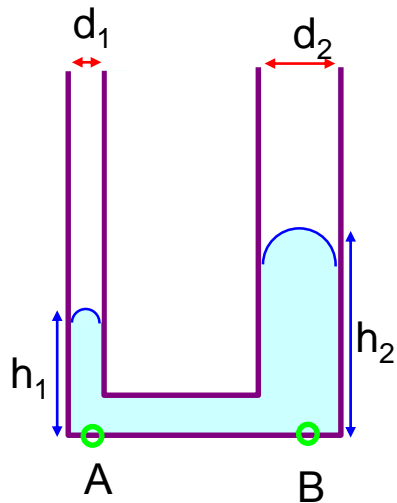
ΑΣΚΗΣΗ 3

Υπολογίστε τη διαφορά υψών σε δύο συγκοινωνούντες τριχοειδής σωλήνες, οι εσωτερικές διαμέτροι των οποίων είναι $d_1 = 1 \text{ mm}$ και $d_2 = 2 \text{ mm}$, για υδράργυρο με $\sigma = 0.5 \text{ N/m}$. Θεωρήστε ότι έχουμε πλήρη μη διαβροχή. $\rho = 13.6 \cdot 10^3 \text{ kg/m}^3$

Αφού έχουμε πλήρης μη διαβροχή η ακτίνα καμπυλότητας του μηνίσκου σε κάθε σωλήνα θα είναι ίσο με την ακτίνα του σωλήνα.

$$r_{o,1} = \frac{d_1}{2} \text{ και } r_{o,2} = \frac{d_2}{2}$$

Λόγω της υδροστατικής αρχής στα σημεία A και B η πίεση πρέπει να είναι η ίδια, δηλαδή, $P_A = P_B$.



$$\begin{cases} P_A = P_{\alpha\tau\mu} + \rho g h_1 + \Delta P_{L1} \\ P_B = P_{\alpha\tau\mu} + \rho g h_2 + \Delta P_{L2} \end{cases} \Rightarrow$$

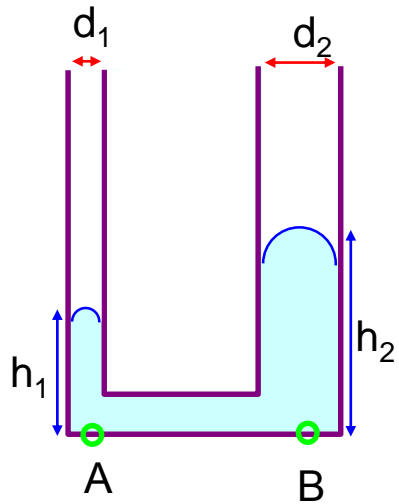
$$\Delta P_{L1} = \frac{2\sigma}{r_{o,1}} = \frac{4\sigma}{d_1}$$

$$\Delta P_{L2} = \frac{2\sigma}{r_{o,2}} = \frac{4\sigma}{d_2}$$

$$\rho g h_1 + \Delta P_{L1} = \rho g h_2 + \Delta P_{L2} \Rightarrow \rho g h_1 + \frac{4\sigma}{d_1} = \rho g h_2 + \frac{4\sigma}{d_2} \Rightarrow$$

$$h_2 - h_1 = \frac{4\sigma}{\rho g} \left(\frac{1}{d_1} - \frac{1}{d_2} \right) > 0$$

Αυτό σημαίνει ότι όντως στο 2^ο τριχοειδή σωλήνα το υγρό θα ανυψωθεί περισσότερο.



$$h_2 - h_1 = \frac{4\sigma}{\rho g} \left(\frac{1}{d_1} - \frac{1}{d_2} \right) > 0$$

$$d_1 = 1 \text{ mm}$$

$$d_2 = 2 \text{ mm}$$

$$\sigma = 0.5 \text{ N/m}$$

$$\rho = 13.6 \cdot 10^3 \text{ kg/m}^3$$

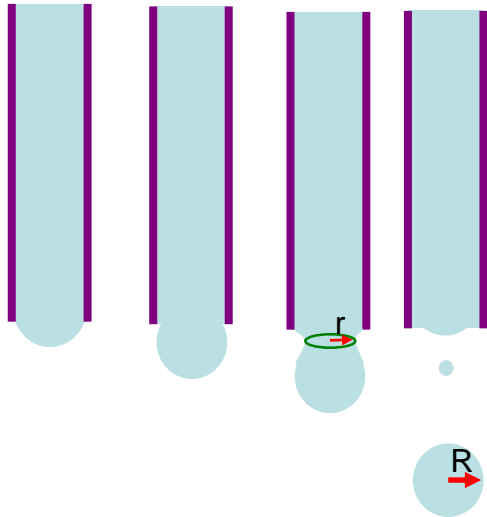
Αντικαθιστώντας βρίσκουμε:

$$h_2 - h_1 = \frac{4 \cdot 0.5 \frac{\text{N}}{\text{m}} \sigma}{13.6 \cdot 10^3 \frac{\text{kg}}{\text{m}^3} \cdot 10 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}} \left(\frac{1}{10^{-3} \text{ m}} - \frac{1}{2 \cdot 10^{-3} \text{ m}} \right) \approx 7.4 \text{ mm}$$

ΑΣΚΗΣΗ 4

Υγρό πυκνότητας ρ και συντελεστή επιφανειακής τάσης σ , πέφτει με τη μορφή σταγόνων από σωλήνα διαμέτρου r . Αν θεωρήσετε τις σταγόνες σφαιρικές, υπολογίστε την ακτίνα τους συναρτήσει της ακτίνας του σωλήνα.

Στο σχήμα φαίνεται η διαδικασία δημιουργίας της σταγόνας.



Σταδιακά η δύναμη της βαρύτητας έλκει το υγρό προς τα κάτω μέχρι το υγρό έξω από τον σωλήνα να αποκτήσει ένα συγκεκριμένο μέγεθος, από την άλλη την διαδικασία αυτή όμως την εμποδίζουν οι δυνάμεις επιφανειακής τάσης.

Όταν οι δυνάμεις επιφανειακής τάσης εξισωθούν με τη δύναμη της βαρύτητας τότε η σταγόνα που δημιουργείται αποσπάται.

Λίγο πριν την αποκοπή δημιουργείται ένας λαιμός, όπου αν κι έχει μικρότερη ακτίνα από την ακτίνα του σωλήνα r θα θεωρήσουμε ότι είναι περίπου το ίδιο.

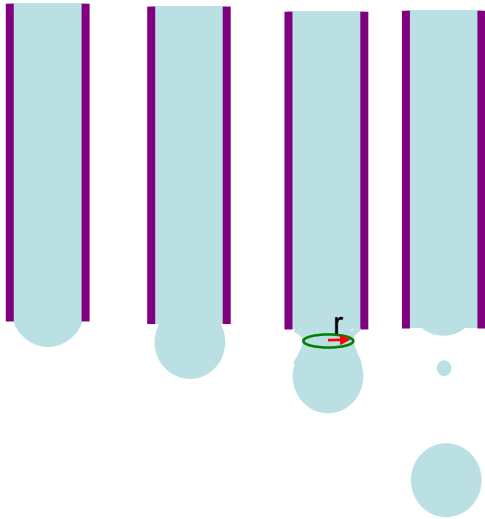
Την στιγμή της αποκοπής, η δύναμη της επιφανειακής τάσης που ασκείται στο λαιμό καμπύλης μήκους $2\pi r$ θα είναι ίση με τη δύναμη του βάρους της σταγόνας, δηλαδή θα ισχύει:

$$F_s = B \Rightarrow 2\pi r \sigma = mg \Rightarrow 2\pi r \sigma = \rho V g \Rightarrow 2\pi r \sigma = \frac{4}{3} \pi R^3 \rho g \Rightarrow R^3 = \frac{3r\sigma}{2\rho g} \Rightarrow R = \left(\frac{3r\sigma}{2\rho g} \right)^{1/3}$$

Παρατήρηση η σχέση είναι προσεγγιστική και η μεγάλη σταγόνα συνοδεύεται πάντα από μία μικρότερη

ΑΣΚΗΣΗ 5

Πετρέλαιο φεύγει από δοχείο μέσω κατακόρυφου σωλήνα με εσωτερική διάμετρο $d = 1 \text{ mm}$. Οι σταγόνες αποσπώνται σε χρόνο $\Delta t = 1 \text{ s}$ μία μετά την άλλη. Σε πόσο χρόνο τα θα διαφύγει μάζα $m = 10 \text{ gr}$ πετρελαίου; Δίνεται $\sigma = 26 \text{ mN/m}$



Την στιγμή της αποκοπής, η δύναμη της επιφανειακής τάσης που ασκείται στο λαιμό καμπύλης μήκους $2\pi r$ θα είναι ίση με τη δύναμη του βάρους της σταγόνας, δηλαδή θα ισχύει:

$$F_s = B \Rightarrow 2\pi r \sigma = mg \Rightarrow m_{\text{σταγόνας}} = \frac{2\pi r \sigma}{g} \Rightarrow m_{\text{σταγόνας}} = \frac{d \pi \sigma}{g}$$

Σε 1 sec φεύγει μία σταγόνας μάζας $m_{\text{σταγόνας}}$

Σε $t \text{ sec}$ φεύγει μάζα m

$$m_{\text{σταγόνας}} t = m \Rightarrow t = \frac{m}{m_{\text{σταγόνας}}}$$

$$t = \frac{mg}{d\pi\sigma}$$

Αντικαθιστώντας βρίσκουμε:

$$t = \frac{10^{-2} \text{ Kgr} \cdot 10 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}}{10^{-3} \text{ m} \pi 26 \cdot 10^{-3} \frac{\text{N}}{\text{m}}} = 1224 \text{ sec} \approx 20 \text{ min}$$

ΑΣΚΗΣΗ 6

Τριχοειδής σωλήνας μήκους L και εσωτερικής ακτίνας r βυθίζεται κατακόρυφα στο νερό. Το επάνω άκρο του σωλήνα είναι κλειστό. Τι μήκος z πρέπει να βυθιστεί στο νερό, ώστε το επίπεδο του υγρού στον τριχοειδή να συμπίπτει με το επίπεδο του έξω από αυτόν;

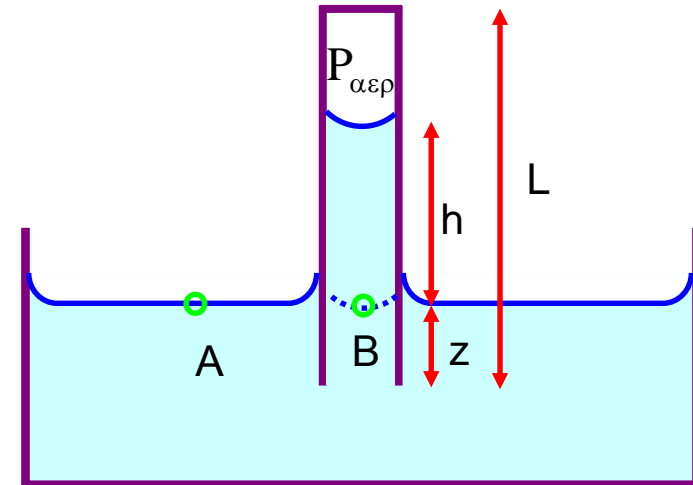
Έστω, ότι το υγρό ανέρχεται σε ύψος h . Εξισώνοντας τις πιέσεις στα σημεία A και B έχουμε:

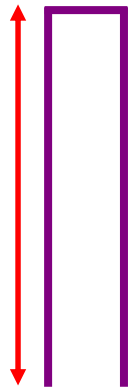
$$\begin{cases} P_A = P_{\alpha\tau\mu} \\ P_B = P_{\alpha\epsilon\rho} + \rho gh - \Delta P_L \end{cases}$$

Θεωρούμε, ότι έχουμε πλήρης διαβροχή, άρα η ακτίνα καμπυλότητας του υγρού θα είναι ίση με την ακτίνα του σωλήνα, δηλαδή $r_o = r$. Η πίεση Laplace θα είναι:

$$\Delta P_L = \frac{2\sigma}{r_o} = \frac{2\sigma}{r}$$

Από τα προηγούμενα θα έχουμε: $P_A = P_B \Rightarrow P_{\alpha\tau\mu} = P_{\alpha\epsilon\rho} + \rho gh - \frac{2\sigma}{r}$ (1)

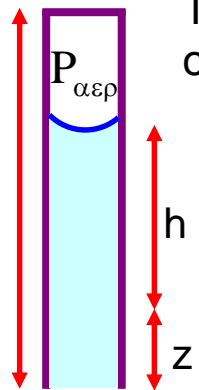




Αρχικά (πριν την βύθιση) στον τριχοειδή σωλήνα υπάρχει ατμοσφαιρικός αέρας έτσι θα ισχύει:

πίεση $P_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} = P_{\alpha\tau\mu}$

όγκος $V_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} = \pi r^2 L$



Τελικά (μετά την βύθιση) στον τριχοειδή σωλήνα ο ατμοσφαιρικός αέρας που υπάρχει συμπιέζεται έτσι θα ισχύει:

πίεση $P_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} = P_{\alpha\epsilon\rho}$

όγκος $V_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} = \pi r^2 (L - h - z)$

Θεωρούμε ότι ο ατμοσφαιρικός αέρας είναι ιδανικό αέριο και ότι η μεταβολή αυτή έγινε υπό σταθερή θερμοκρασία, κατά συνέπεια :

$$P_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} V_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} = P_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} V_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} \Rightarrow P_{\alpha\tau\mu} \pi r^2 L = P_{\alpha\epsilon\rho} \pi r^2 (L - h - z) \Rightarrow P_{\alpha\epsilon\rho} = P_{\alpha\tau\mu} \frac{L}{L - h - z} \quad (2)$$

Συγκεντρώνουμε τις δύο σχέσεις που βρήκαμε:

$$\left. \begin{aligned} P_{\alpha\tau\mu} &= P_{\alpha\epsilon\rho} + \rho gh - \frac{2\sigma}{r} \\ P_{\alpha\epsilon\rho} &= P_{\alpha\tau\mu} \frac{L}{L-h-z} \end{aligned} \right\} P_{\alpha\tau\mu} = P_{\alpha\tau\mu} \frac{L}{L-h-z} + \rho gh - \frac{2\sigma}{r}$$

Εφόσον θέλουμε το επίπεδο της στάθμης στον τριχοειδή σωλήνα να συμπίπτει με την εξωτερική στάθμη (δηλαδή $h = 0$) προκύπτει:

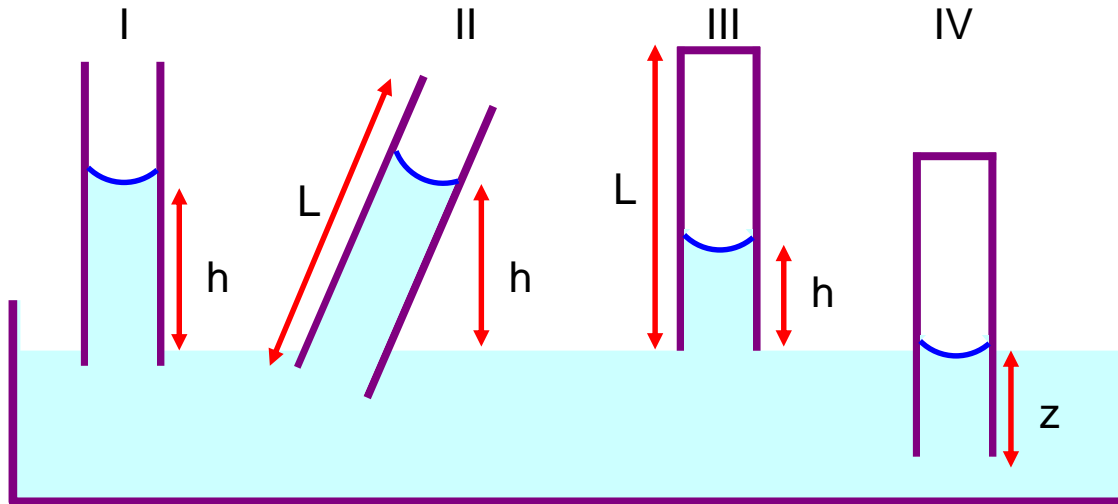
$$P_{\alpha\tau\mu} = P_{\alpha\tau\mu} \frac{L}{L-z} - \frac{2\sigma}{r}$$

Το ζητούμενο είναι το βάθος βύθισης του τριχοειδούς σωλήνα z .

$$\Rightarrow \frac{L}{L-z} = 1 + \frac{4\sigma}{dP_{\alpha\tau\mu}} \Rightarrow L-z = \frac{L}{1 + \frac{2\sigma}{rP_{\alpha\tau\mu}}} \Rightarrow z = L - \frac{L}{1 + \frac{2\sigma}{rP_{\alpha\tau\mu}}} \Rightarrow z = \frac{L \frac{2\sigma}{rP_{\alpha\tau\mu}}}{1 + \frac{2\sigma}{rP_{\alpha\tau\mu}}} \Rightarrow$$

$$z = \frac{L}{1 + \frac{rP_{\alpha\tau\mu}}{2\sigma}}$$

Παρατηρήσεις



Περίπτωση I

$$\rho gh = \frac{2\sigma}{r_0}$$

Περίπτωση II

$$\rho gh = \frac{2\sigma}{r_0}$$

Αν εκτρέψουμε το σωλήνα από την κατακόρυφο, το κατακόρυφο ύψος h δεν θα μεταβληθεί

Περίπτωση III

$$P_{\alpha\tau\mu} = P_{\alpha\epsilon\rho} + \rho gh - \frac{2\sigma}{r_0}$$

$$P_{\alpha\epsilon\rho} V_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} = P_{\alpha\tau\mu} V_{\alpha\epsilon\rho}^{APX}$$

$$V_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} = \pi r^2 L$$

$$V_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} = \pi r^2 (L - h)$$

Περίπτωση IV

$$P_{\alpha\tau\mu} = P_{\alpha\epsilon\rho} - \frac{2\sigma}{r_0}$$

$$P_{\alpha\epsilon\rho} V_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} = P_{\alpha\tau\mu} V_{\alpha\epsilon\rho}^{APX}$$

$$V_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} = \pi r^2 L$$

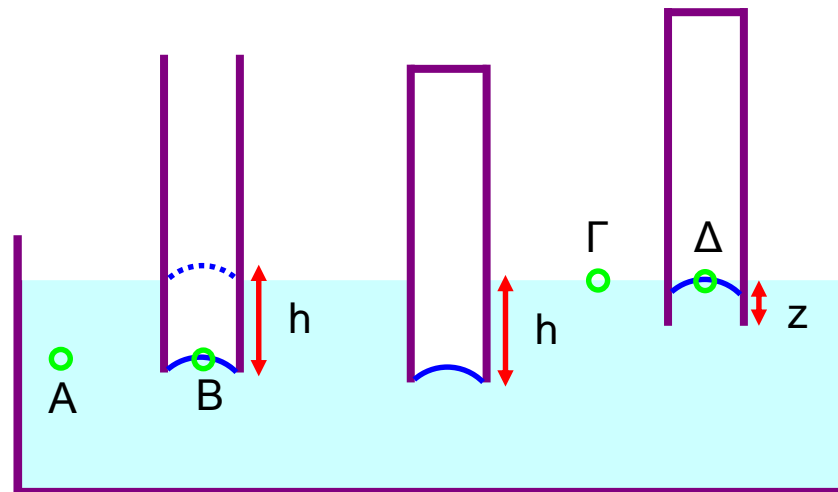
$$V_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} = \pi r^2 (L - z)$$

ΑΣΚΗΣΗ 7

Δίνεται τριχοειδής σωλήνας ακτίνας r ανοικτός και στα δύο άκρα του, ο οποίος φέρεται κατακόρυφα στην επιφάνεια υγρού που **δεν διαβρέχει** το σωλήνα και έχει γωνία συνεπαφής θ με τα τοιχώματά του και βρίσκεται σε δοχείο μεγάλων διαστάσεων.

i) Υπολογίστε τη μεταβολή του ύψους στο εσωτερικό του σωλήνα ως προς το επίπεδο της στάθμης του δοχείου.

ii) Στη συνέχεια φράζουμε το άνω άκρο του σωλήνα και τον ανασύρουμε μέχρις ότου το επίπεδο στο εσωτερικό του σωλήνα εξισωθεί με το επίπεδο της στάθμης στο δοχείο. Εξηγήστε γιατί κάτι τέτοιο μπορεί να συμβεί με ανάσχυση και υπολογίστε **πόσο πρέπει να ανυψωθεί ο σωλήνας** για να εξισωθούν οι δύο στάθμες. Θεωρείστε τον αέρα ιδανικό αέριο και τη μεταβολή ισόθερμη. Δίνεται η επιφανειακή τάση του υγρού σ και η πυκνότητά του ρ

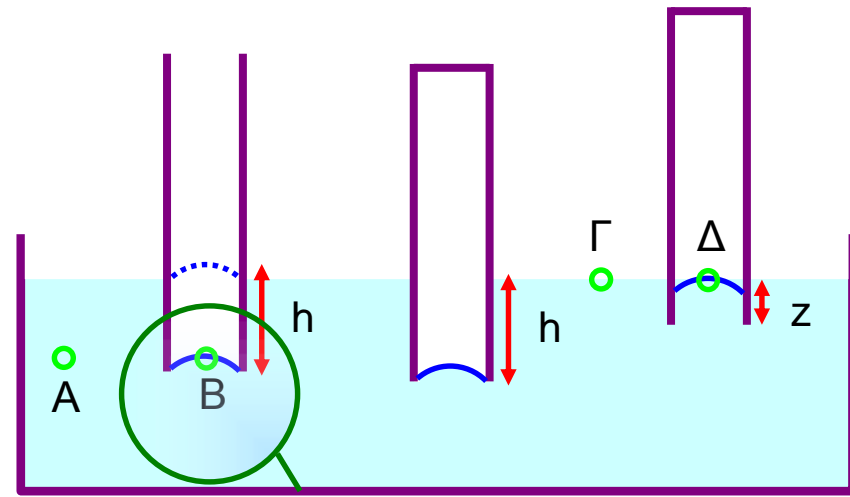


i)

$$\cos(\pi - \theta) = \frac{r}{r_o} \Rightarrow \cos \theta = \frac{r}{r_o} \Rightarrow r_o = \frac{r}{\cos \theta} \quad (1)$$

r_o ακτίνα καμπυλότητας μηνίσκου

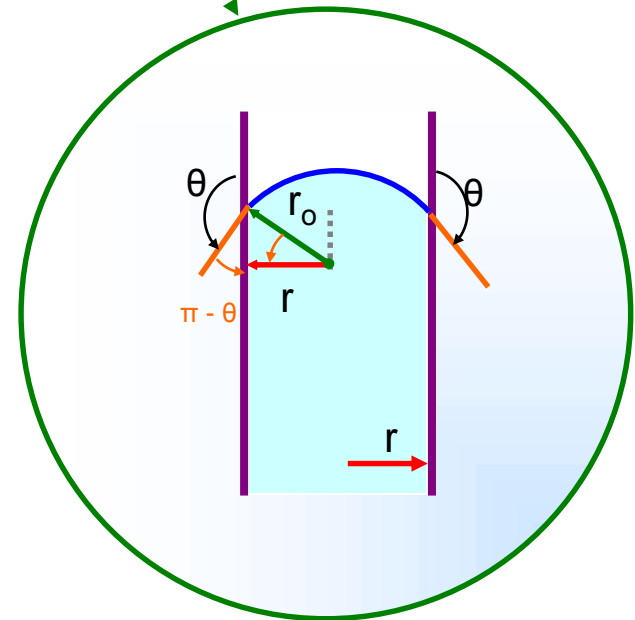
r ακτίνα τριχοειδούς



Το μη διαβρέχον υγρό καμπυλώνεται και κατέρχεται μέσα στον τριχοειδή σωλήνα.

$$\begin{cases} P_A = P_{\alpha\tau\mu} + \rho gh \\ P_B = P_{\alpha\tau\mu} + \Delta P_L \end{cases} \begin{matrix} P_A = P_B \\ \Rightarrow \\ \Delta P_L = \frac{2\sigma}{r_o} \end{matrix} \Rightarrow \rho gh = \frac{2\sigma}{r_o} \Rightarrow h = \frac{2\sigma}{\rho g r} \cos \theta$$

Τόσο θα είναι η στάθμη που θα κατέβει το υγρό μέσα στον τριχοειδή σωλήνα σε σχέση με την επιφάνεια του υγρού.

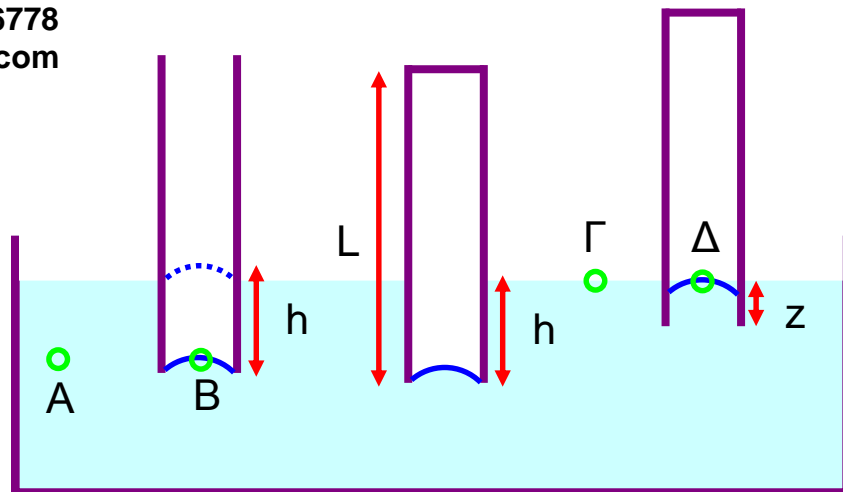


ii)

Όταν φράξουμε τον τριχοειδή από πάνω τότε εγκλωβίζουμε μέσα σε αυτόν ατμοσφαιρικό αέρα και θα ισχύει:

$$\text{πίεση} \quad P_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} = P_{\alpha\tau\mu}$$

$$\text{όγκος} \quad V_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} \approx \pi r^2 L$$



Τραβώντας προς τα πάνω τον τριχοειδή σωλήνα αν το αέριο είναι ιδανικό και η διαδικασία ισόθερμη, αυξάνει ο όγκος του αερίου και ελαττώνεται η πίεση με αποτέλεσμα τελικά να ανέρχεται το υγρό λόγω της πίεση Laplace για να εξισορροπήσει την μεταβολή.

Αν δεν φράζαμε το πάνω μέρος του σωλήνα δεν θα μπορούσε να ανέλθει το υγρό προς τα πάνω γιατί είναι μη διαβρέχον.

Τραβάμε τον σωλήνα μέχρις ότου η στάθμη του υγρού εξισωθεί με το επίπεδο της επιφάνειας του υγρού εξωτερικά. Τελικά θα ισχύει:

$$\text{πίεση} \quad P_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} = P_{\alpha\epsilon\rho}$$

$$\text{όγκος} \quad V_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} \approx \pi r^2 (L - z)$$

Εφόσον, η διαδικασία είναι ισόθερμη ισχύει:

$$P_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} V_{\alpha\epsilon\rho}^{APX} = P_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} V_{\alpha\epsilon\rho}^{TE\Lambda} \Rightarrow P_{\alpha\tau\mu} \pi r^2 L = P_{\alpha\epsilon\rho} \pi r^2 (L - z) \Rightarrow P_{\alpha\epsilon\rho} = P_{\alpha\tau\mu} \frac{L}{L - z}$$

$$h = \frac{2\sigma}{\rho g r_o}$$

$$P_{\alpha\epsilon\rho} = P_{\alpha\tau\mu} \frac{L}{L-z}$$

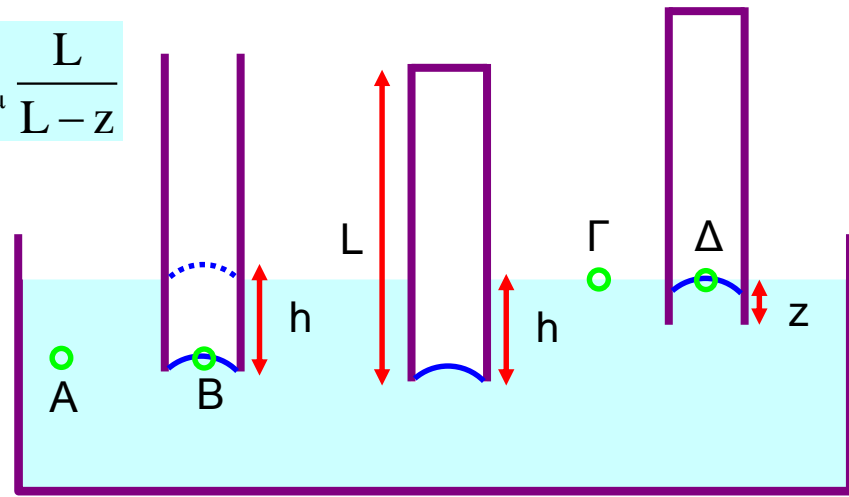
$$\begin{cases} P_{\Gamma} = P_{\alpha\tau\mu} \\ P_{\Delta} = P_{\alpha\epsilon\rho} + \Delta P_L \end{cases} \quad \begin{matrix} P_{\Gamma} = P_{\Delta} \\ \Rightarrow \\ \Delta P_L = \frac{2\sigma}{r_o} \end{matrix}$$

$$P_{\alpha\tau\mu} = P_{\alpha\epsilon\rho} + \frac{2\sigma}{r_o} \Rightarrow P_{\alpha\tau\mu} = P_{\alpha\tau\mu} \frac{L}{L-z} + \frac{2\sigma}{r_o} \Rightarrow$$

$$\frac{L}{L-z} = 1 - \frac{2\sigma}{r_o P_{\alpha\tau\mu}} \Rightarrow \frac{L-z}{L} = \frac{1}{1 - \frac{2\sigma}{r_o P_{\alpha\tau\mu}}} \Rightarrow z = L - \frac{L}{1 - \frac{2\sigma}{r_o P_{\alpha\tau\mu}}} \Rightarrow z = \frac{L \left(1 - \frac{2\sigma}{r_o P_{\alpha\tau\mu}} \right) - L}{1 - \frac{2\sigma}{r_o P_{\alpha\tau\mu}}} \Rightarrow$$

$$z = \frac{-\frac{2\sigma}{r_o P_{\alpha\tau\mu}}}{1 - \frac{2\sigma}{r_o P_{\alpha\tau\mu}}} \Rightarrow$$

$$z = \frac{1}{1 - \frac{r_o P_{\alpha\tau\mu}}{2\sigma}}$$



Πρέπει να τραβήξουμε τον σωλήνα $h - z$, ώστε να εξισωθεί η στάθμη του μηνίσκου με την εξωτερική επιφάνεια, το h και z , τα έχουμε υπολογίσει.