

## ΦΥΣΙΚΗ Γ ΛΥΚΕΙΟΥ

### **ΑΣΚΗΣΗ ΣΤΑ ΤΡΕΧΟΝΤΑ ΚΥΜΑΤΑ**

Η άκρη Ο, μιας χορδής, αρχίζει την  $t=0$ , να ταλαντώνεται σύμφωνα με την εξίσωση:  $y_0 = 0,2\eta\mu\omega t$  (SI), και κατά μήκος της χορδής διαδίδεται αρμονικό κύμα, προς την θετική κατεύθυνση του άξονα  $\chi\chi'$ . Το σημείο Κ, απέχει από την πηγή Ο, απόσταση  $\chi=3\text{m}$ , και είναι το 2<sup>ο</sup> κατά σειρά σημείο με το οποίο η πηγή βρίσκεται σε αντίθεση φάσης. Την χρονική στιγμή  $t = \frac{7}{4}\text{s}$ , το σημείο Κ, βρίσκεται για πρώτη φορά στην θέση  $y = +0,2\text{m}$ .

α) Να γραφεί η κυματοσυνάρτηση

β) Να βρεθούν πόσα σημεία βρίσκονται σε συμφωνία φάσης με την πηγή την  $t=3,5\text{s}$ .

γ) Τη χρονική στιγμή  $t=3,5\text{s}$ , βρείτε πόσα σημεία της χορδής βρίσκονται στην θέση ισορροπίας τους (ενώ έχουν μπει σε ταλάντωση).

δ) Κάθε φορά που το Ο, βρίσκεται στην θέση  $y_0 = -A = -0,2\text{m}$ , να βρείτε την απομάκρυνση  $y_S$ , και την φορά κίνησης του σημείου S στην θέση  $\chi_S = 3,5\text{m}$

ε) Να κατασκευάσετε το στιγμιότυπο του κύματος την  $t=1,125\text{s}$ .

### Λύση

α) Σε αντίθεση φάσης βρίσκονται τα σημεία που απέχουν απόσταση:

$$\Delta\chi = (2k+1)\frac{\lambda}{2}, \text{ όπου } k=0,1,2,\dots$$

Το Κ, βρίσκεται σε αντίθεση φάσης με την πηγή Ο ( $\chi=0$ ), και είναι το δεύτερο κατά σειρά σημείο που συμβαίνει αυτό, άρα  $k=1$ .

$$\text{Άρα } \Delta\chi = \chi = 3\frac{\lambda}{2} = 3\text{m}, \text{ άρα } \lambda = 2\text{m}.$$

Την χρονική στιγμή  $t=7/4\text{s}$ , το Κ, βρίσκεται για πρώτη φορά στην θέση  $y = +A$ . Αυτό σημαίνει ότι στον χρόνο αυτό:

• το κύμα έχει ταξιδεύσει μέχρι το Κ ( $t_1 = \chi_K/v$ )

• το Κ έχει ταλαντωθεί για χρόνο  $t_2 = T/4$  (όπου T: η περίοδος)

$$\text{Άρα } t = t_1 + t_2 = \frac{\chi}{v} + \frac{T}{4} = \frac{\chi}{\lambda/T} + \frac{T}{4} = \frac{\chi T}{\lambda} + \frac{T}{4} \quad \text{ή} \quad \frac{7}{4} = \frac{3T}{2} + \frac{T}{4} \quad (\text{SI}), \text{ από}$$

όπου:  $T=1\text{s}$ .

$$\text{Τελικά: } y = A\eta\mu\left(\frac{2\pi}{T}t - \frac{2\pi\chi}{\lambda}\right) = 0,2\eta\mu(2\pi t - \pi\chi) \quad (\text{SI})$$

$$\beta) v = \lambda f = \frac{\lambda}{T} = 2\text{m/s}$$

Την  $t=3,5\text{s}$ , το κύμα έχει διαδοθεί μέχρι την θέση:  $\chi_{\max} = vt = 7\text{m}$

Σε συμφωνία φάσης με Ο ( $\chi=0$ ), βρίσκονται τα σημεία για τα οποία ισχύει:  $\Delta\chi = \chi = k\lambda = 2k$  ( $\chi: m, k=1,2,3,\dots$ )

Όμως:  $0 < \chi \leq 7m$ . Άρα  $0 < 2k \leq 7$  ή  $0 < k \leq 3,5$

Άρα:  $k = 1, 2, 3$  : **Σύνολο 3 σημεία**

γ) Η εξίσωση του κύματος κατά μήκος της χορδής είναι:

$$y = 0,2\eta\mu(2\pi - \pi\chi) \quad (\text{SI})$$

Την  $t=3,5s$ :  $y = 0,2\eta\mu(7\pi - \pi\chi)$  (SI)

Για  $y=0$ :  $0=0,2\eta\mu(7\pi - \pi\chi)$  ή  $\eta\mu(7\pi - \pi\chi) = 0$  ή  $7\pi - \pi\chi = k\pi$  ή  $\chi = 7 - k$  (SI)

Όμως  $0 \leq \chi \leq 7$  ή  $0 \leq 7 - k \leq 7$  ή  $-7 \leq -k \leq 0$  ή  $7 \geq k \geq 0$   
ή  $k=0, 1, 2, 3, 4, 5, 6, 7$ : **Σύνολο 8 σημεία**

δ) Η εξίσωση του κύματος μπορεί να γραφεί και ως εξής:

$$y = A \eta\mu\phi \quad (\phi: \text{η φάση του κύματος})$$

Άρα για το Ο:  $y_0 = A \eta\mu\phi_0$

$$\text{Θέτω } y_0 = -A: -A = A \eta\mu\phi_0 \text{ ή } \eta\mu\phi_0 = -1 \text{ ή } \phi_0 = (2k\pi + \frac{3\pi}{2})$$

Η **Διαφορά φάσης** Ο και S, είναι:

$$\Delta\phi_{o,s} = \phi_o - \phi_s = \frac{2\pi \cdot \Delta\chi}{\lambda} = \frac{2\pi \cdot \chi_s}{\lambda} = \frac{7\pi}{2} \quad (\phi_s < \phi_o)$$

Αυτό σημαίνει ότι όποτε η φάση του Ο είναι  $\phi_o = (2k\pi + 3\pi/2)$ , η φάση του S, θα είναι  $\phi_s = \phi_o - 7\pi/2 = 2k\pi + 3\pi/2 - 7\pi/2 = 2k\pi - 2\pi$

⊙ Για την απομάκρυνση του S:

$$y_s = A \eta\mu\phi_s = A \eta\mu(2k\pi - 2\pi) = A\eta\mu 0 = 0$$

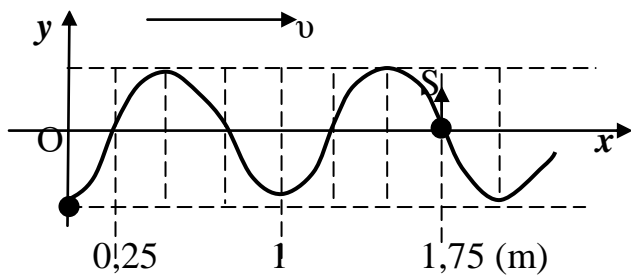
⊙ Για την ταχύτητα του S:

$$V_s = \omega A \text{ συν}\phi_s = \omega A \text{ συν}(2k\pi - 2\pi) = \omega A \text{ συν} 0 = \omega A > 0$$

Άρα κάθε φορά που το Ο βρίσκεται στο -A, το S, βρίσκεται στην Θέση ισορροπίας του και κινείται κατά την θετική φορά.

β' τρόπος:

Κατασκευάζω ένα τμήμα του στιγμιότυπου, μια χρονική στιγμή που το Ο είναι στην θέση  $y=-A$ . Λαμβάνοντας υπόψη ότι  $\lambda/4 = 0,25m$ , και  $\chi_s = 1,75m$ , τοποθετώ στο στιγμιότυπο το S.



Από το στιγμιότυπο είναι προφανές ότι:

Αν  $y_0 = -A$   
τότε:

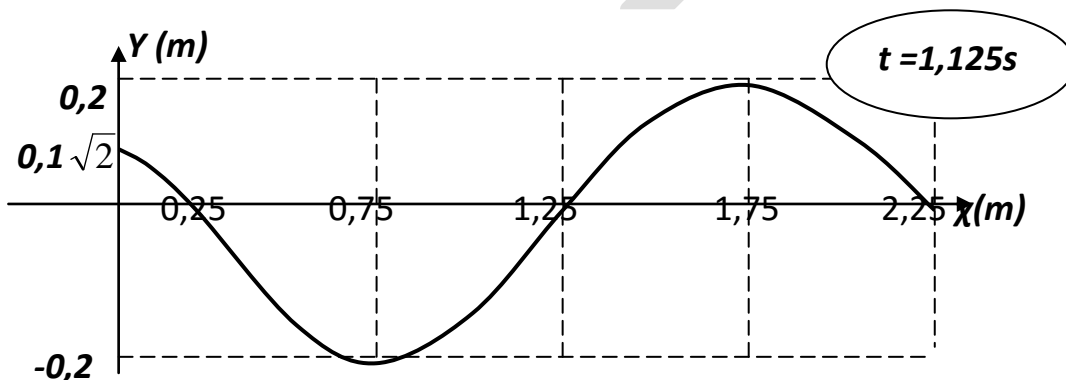
$$y_s = 0 \quad \text{και} \quad v_s > 0$$

ε) Την  $t=1,125s$ :  $y=0,2 \eta\mu(2,25\pi - \pi\chi)$  (SI),

$$\chi_{\max} = v t = 2,25m \quad \text{άρα}$$

$$0 \leq \chi \leq 2,25m$$

$\chi$	0	0,25	0,75	1,25	1,75	2,25
$y$	$0,1\sqrt{2}$	0	-0,2	0	0,2	0

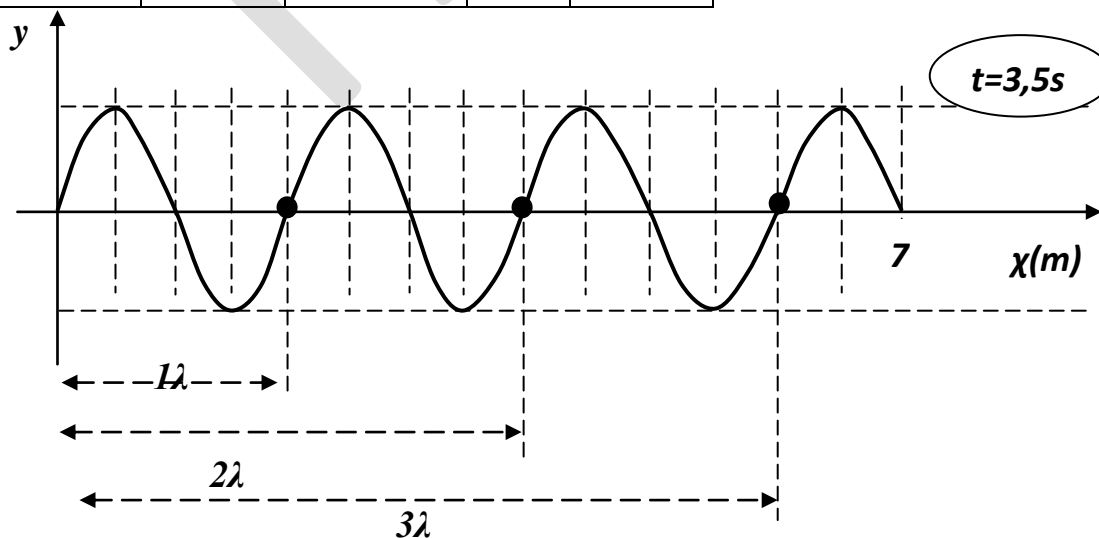


**Παρατήρηση:**

Τα ερωτήματα (β) και (γ), θα μπορούσαμε να τα απαντήσουμε και με την βοήθεια του **στιγμιότυπου** του κύματος την  $t=3,5s$ :

$$y = 0,2 \eta\mu(7\pi - \pi\chi) \quad \text{(SI)} \quad \text{με} \quad 0 \leq \chi \leq 7m$$

$\chi(m)$	0	0,5 ( $\lambda/4$ )	.....	7
$y(m)$	0	0,2	.....	0



Από το στιγμιότυπο φαίνεται ότι:

- ⊕ Υπάρχουν 3 σημεία (μαύρες τελείες), που βρίσκονται σε συμφωνία φάσης με την πηγή
- ⊕ Υπάρχουν συνολικά 8 σημεία που βρίσκονται την στιγμή αυτή στις θέσεις ισοροπίας τους ( $y=0$ )

ΠΡΟΒΛΕΨΗ

### ΑΣΚΗΣΗ ΣΤΑ ΣΤΑΣΙΜΑ ΚΥΜΑΤΑ

Κατά μήκος τεντωμένης χορδής έχει σχηματισθεί στάσιμο κύμα με

εξίσωση:  $Y = 2A \sigma \upsilon \nu \frac{2\pi x}{\lambda} \cdot \eta \mu \frac{2\pi t}{T}$ .

Η χορδή εκτείνεται κατά μήκος του άξονα  $x'Ox$ , ενώ τα άκρα της  $x = \frac{5\lambda}{4}$

και  $x = -\frac{5\lambda}{4}$  είναι ακλόνητα στερεωμένα.

Στο μέσον της  $O(x=0)$ , σχηματίζεται κοιλία.

α) Να κατασκευάσετε το στιγμιότυπο του κύματος τη χρονική στιγμή  $t = \frac{5T}{8}$ .

Στο στιγμιότυπο να φαίνεται η φορά κίνησης των κοιλιών.

β) Να κάνετε τις γραφικές παραστάσεις της φάσης των σημείων  $\Sigma(x = \frac{\lambda}{8})$

και  $M(x = \frac{5\lambda}{8})$  σε συνάρτηση με τον χρόνο σε κοινό διάγραμμα

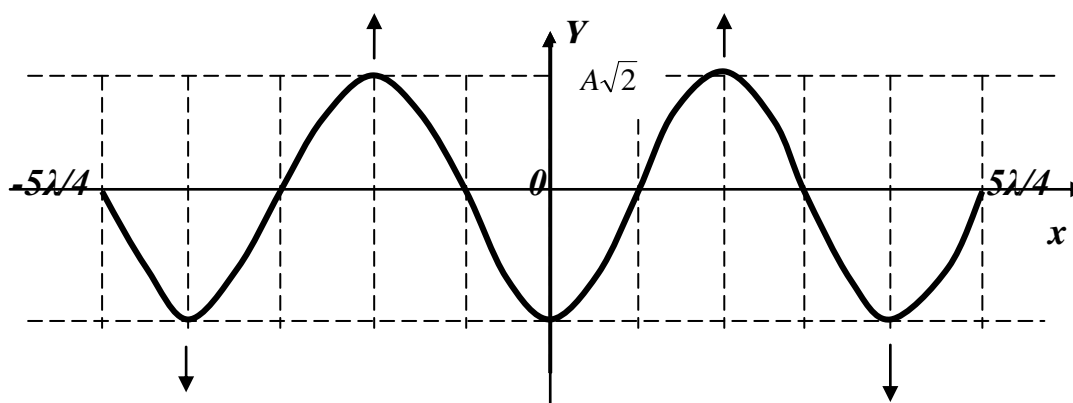
γ) Να κάνετε την γραφική παράσταση της φάσης του στασίμου κύματος

σε συνάρτηση με το  $x$ , την χρονική στιγμή  $t = \frac{5T}{8}$

**Λύση:**

$$\begin{aligned} \text{α) Την } t = \frac{5T}{8}: Y &= 2A \sigma \upsilon \nu \frac{2\pi x}{\lambda} \cdot \eta \mu \left( \frac{2\pi}{T} \cdot \frac{5T}{8} \right) = 2A \sigma \upsilon \nu \frac{2\pi x}{\lambda} \cdot \eta \mu \frac{5\pi}{4} = \\ &= 2A \sigma \upsilon \nu \frac{2\pi x}{\lambda} \cdot \left( -\frac{\sqrt{2}}{2} \right) \quad \text{ή} \quad Y = -A\sqrt{2} \cdot \sigma \upsilon \nu \frac{2\pi x}{\lambda} \end{aligned}$$

$x$	$-5\lambda/4$	$-4\lambda/4$	.....	$0$	.....	$4\lambda/4$	$+5\lambda/4$
$Y$	$0$	$-A\sqrt{2}$		$-A\sqrt{2}$		$-A\sqrt{2}$	$0$



Για την κοιλία στο  $O(x=0)$ :  $Y_o = 2A \eta\mu \frac{2\pi}{T}$  και  $V_o = 2A\omega \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi}{T}$

Την  $t=5T/8$ :  $V_o = 2A\omega \sigma\upsilon\nu(\frac{2\pi}{T} \cdot \frac{5T}{8}) = 2A\omega \cdot \sigma\upsilon\nu \frac{5\pi}{4} < 0$

Το  $O$  κινείται προς τα κάτω απομακρυνόμενο από την θέση ισορροπίας του. Είναι γνωστό ότι στο στάσιμο κύμα όλα τα σημεία απομακρύνονται ταυτόχρονα (ή πλησιάζουν) την θέση ισορροπίας.

Με αυτό το σκεπτικό, σχεδιάζω στο στιγμιότυπο την φορά κίνησης των κοιλιών.

**β)** Από την εξίσωση του στασίμου για  $x = \lambda/8$  και  $x = 5\lambda/8$ :

$$Y_\Sigma = 2A \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi\lambda/8}{\lambda} \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T} = A\sqrt{2}\eta\mu \frac{2\pi}{T}$$

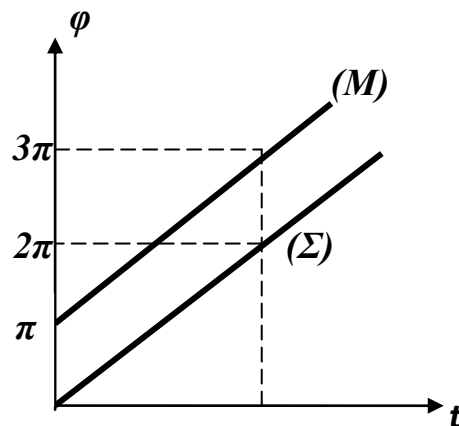
και  $Y_M = 2A \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi 5\lambda/8}{\lambda} \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T} = -A\sqrt{2}\eta\mu \frac{2\pi}{T} = A\sqrt{2}\eta\mu(\frac{2\pi}{T} + \pi)$

Άρα:

$$\phi_\Sigma = \frac{2\pi}{T} \quad \text{και} \quad \phi_M = \frac{2\pi}{T} + \pi$$

Για  $t=0$ :  $\phi_\Sigma = 0$   
και  $\phi_M = \pi$

Για  $t=T$ :  $\phi_\Sigma = 2\pi$   
και  $\phi_M = 3\pi$



**γ)** Την  $t = \frac{5T}{8}$ :  $Y = 2A \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi x}{\lambda} \cdot \eta\mu(\frac{2\pi}{T} \cdot \frac{5T}{8}) = 2A \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi x}{\lambda} \cdot \eta\mu \frac{5\pi}{4}$

☉ Αν  $\sigma\upsilon\nu \frac{2\pi x}{\lambda} > 0$ :

$$Y = +2A \left| \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi x}{\lambda} \right| \cdot \eta\mu \frac{5\pi}{4} \quad \text{και η φάση είναι: } \phi = \frac{5\pi}{4}$$

☉ Αν  $\sigma\upsilon\nu \frac{2\pi x}{\lambda} < 0$ :

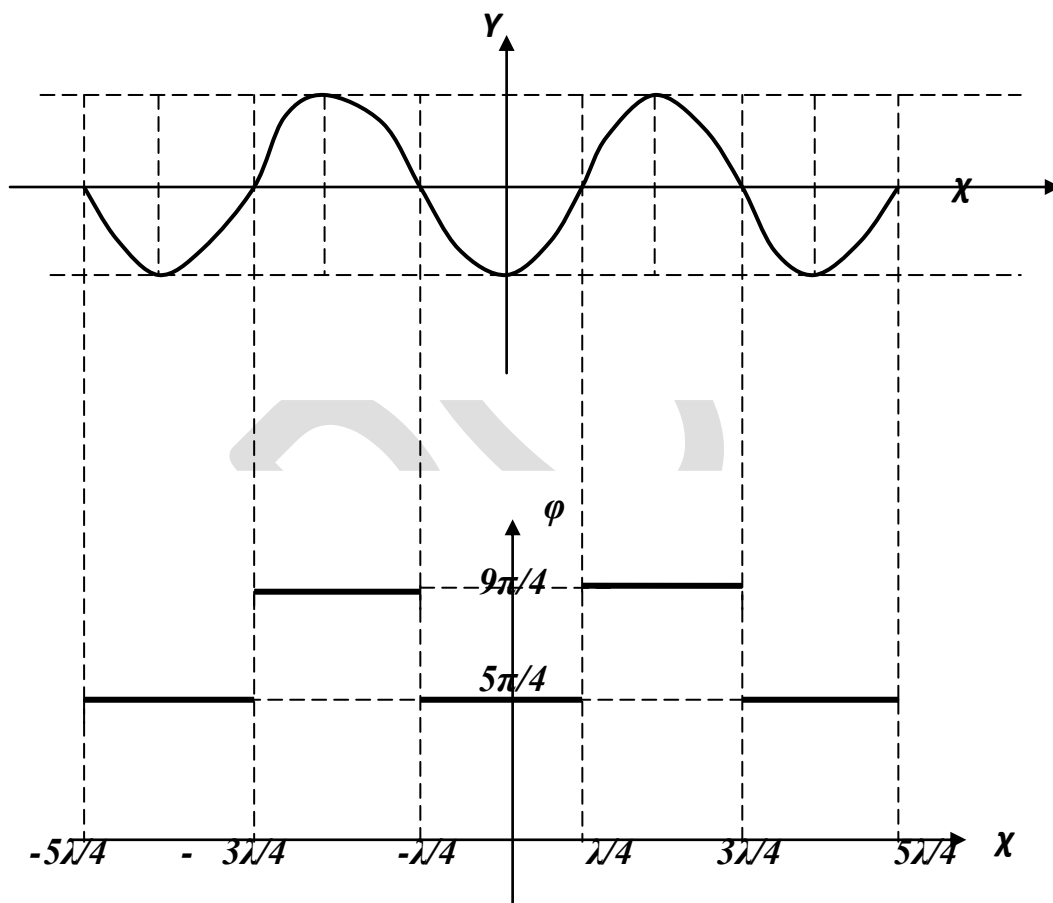
$$Y = -2A \left| \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi x}{\lambda} \right| \cdot \eta\mu \frac{5\pi}{4} = 2A \left| \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi x}{\lambda} \right| \cdot \eta\mu(\frac{5\pi}{4} + \pi) = 2A \left| \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi x}{\lambda} \right| \cdot \eta\mu \frac{9\pi}{4}$$

και η φάση είναι:  $\phi = \frac{9\pi}{4}$

Για το σημείο  $O$  ( $x=0$ ):  $\sin \frac{2\pi x}{\lambda} > 0$  άρα  $\varphi_0 = \frac{5\pi}{4}$

Είναι γνωστό ότι τα σημεία μεταξύ δύο διαδοχικών δεσμών έχουν ίδια φάση, ενώ τα σημεία εκατέρωθεν ενός δεσμού έχουν διαφορά φάσης  $\pi$ .

Με την βοήθεια της παραπάνω πρότασης και του στιγμιότυπου κάνω την γραφική παράσταση της φάσης του στασίμου σε συνάρτηση με το  $x$ , την  $t=5T/8$



## ΑΣΚΗΣΗ ΣΤΗΝ ΜΗΧΑΝΙΚΗ ΤΩΝ ΡΕΥΣΤΩΝ

Ποσότητα νερού είναι αποθηκευμένη σε ανοικτό κυλινδρικό δοχείο.

Το ύψος του νερού στο δοχείο είναι  $H$ . Το δοχείο έχει μικρή τρύπα (K), στο πλευρικό του τοίχωμα και σε απόσταση  $h_1$  από το έδαφος.

Να υπολογίσετε:

α) Την ταχύτητα  $v_K$  με την οποία εκρέει το νερό από την τρύπα.

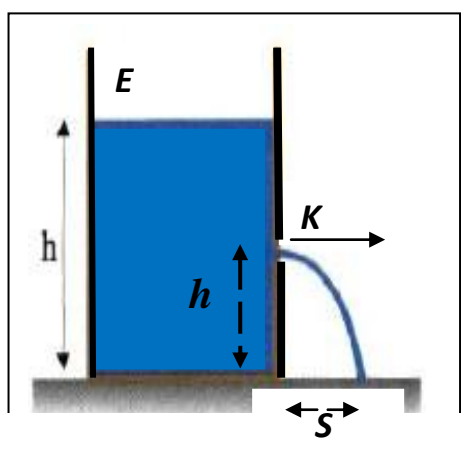
β) Πόσο απέχει ( $S_1$ ), από το δοχείο το σημείο του δαπέδου στο οποίο φτάνει η φλέβα του νερού.

γ) Σε ποιο ύψος  $h_2$  από τη βάση του δοχείου πρέπει να ανοιχτεί δεύτερη τρύπα στο πλευρικό τοίχωμα ώστε η φλέβα του νερού που θα βγαίνει από αυτή να πέφτει στο ίδιο σημείο με την προηγούμενη.

δ) Σε ποιο ύψος  $h$ , από τη βάση του κυλίνδρου πρέπει να ανοίξουμε τρύπα ώστε η φλέβα του νερού να φτάνει στο δάπεδο στη μεγαλύτερη δυνατή απόσταση από το δοχείο.

Θεωρήστε γνωστά τα:  $H$ ,  $h_1$  και  $g$ , αγνοήστε την αντίσταση του αέρα και θεωρήστε ότι η στάθμη κατεβαίνει αρκετά αργά

### Λύση



α) Εφαρμόζω τον νόμο του *Bernoulli* για τα σημεία E και K:

$$p_E + \frac{1}{2} \rho v_E^2 + \rho g H = p_K + \frac{1}{2} \rho v_K^2 + \rho g h_1 \quad (1)$$

όπου:

$$p_E = p_K = p_{\text{ατμ}}$$

$$v_E \approx 0 \quad (\text{η στάθμη κατεβαίνει πολύ αργά})$$

$$\cancel{(1):} \quad \cancel{p_E} + \frac{1}{2} \cancel{\rho v_E^2} + \rho g H = \cancel{p_K} + \frac{1}{2} \rho v_K^2 + \rho g h_1 \quad \text{από όπου: } v_K = \sqrt{2g(H - h_1)} \quad (2)$$

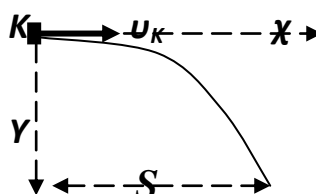
β) Θεωρώ μία στοιχειώδη μάζα νερού  $dm$ , η οποία εξερχόμενη από το σημείο K, με ταχύτητα  $v_K$ , εκτελεί οριζόντια βολή:

Εξισώσεις οριζόντιας βολής:

$$v_x = v_K = \text{σταθ.} \quad (3)$$

$$x = v_K t \quad (4)$$

$$v_y = gt \quad (5)$$



Από (6), για  $y = h_1$ :  $t_{\text{πτ}} = \sqrt{\frac{2h_1}{g}}$

Από (4):  $S_1 = v_K t_{\text{πτ}}$  ή

$$S = \sqrt{2g(H - h_1)} \cdot \sqrt{\frac{2h_1}{g}} \quad \text{ή}$$

$$S_1 = 2\sqrt{Hh_1 - h_1^2}$$



$$y = \frac{1}{2}gt^2 \quad (6)$$

γ) Έστω  $h_2$  το ύψος στο οποίο θα έπρεπε να ανοιχθεί η δεύτερη τρύπα Κ'. Τότε όμοια με το (β) ερώτημα, το βεληνεκές θα είναι:

$$S_2 = 2\sqrt{Hh_2 - h_2^2}$$

Πρέπει να ισχύει:  $S_1 = S_2$  ή  $2\sqrt{Hh_1 - h_1^2} = 2\sqrt{Hh_2 - h_2^2}$  ή

$$Hh_1 - h_1^2 = Hh_2 - h_2^2 \Rightarrow h_2^2 - Hh_2 + (Hh_1 - h_1^2) = 0$$

$$\text{Διακρίνουσα: } \Delta = H^2 - 4 \cdot 1 \cdot (Hh_1 - h_1^2) = H^2 - 4Hh_1 + 4h_1^2 = (H - 2h_1)^2$$

$$\text{άρα: } h_2 = \frac{H + H - 2h_1}{2} = H - h_1 \quad \text{και} \quad h_2 = \frac{H - H + 2h_1}{2} = h_1$$

επομένως  $h_2 = H - h_1$

δ) Έστω  $h$ , το ζητούμενο ύψος.

Η ταχύτητα εξόδου από το σημείο Κ, θα είναι:  $v_K = \sqrt{2g(H - h)}$

Από την (4) και την (6), προκύπτει η εξίσωση τροχιάς:

$$(4): t = \chi/v_K \quad \text{άρα:} \quad (6): y = \frac{1}{2}g \frac{\chi^2}{v_K^2} \Rightarrow y = \frac{g\chi^2}{2v_K^2}$$

Για  $y=h$ ,  $\chi=S$  και  $v_K = \sqrt{2g(H - h)}$  προκύπτει:

$$h = \frac{gS^2}{4g(H - h)} \Rightarrow h = \frac{S^2}{4H - 4h} \Rightarrow S^2 = 4Hh - 4h^2 \Rightarrow$$

$$4h^2 - 4Hh + S^2 = 0 \quad (7)$$

Για να έχει λύσεις η (7), πρέπει:

$$\Delta \geq 0 \Rightarrow 16H^2 - 16S^2 \geq 0 \Rightarrow S \leq H \Rightarrow S_{\text{MAX}} = H \quad (\text{το μέγιστο δυνατό βεληνεκές})$$

$$\underline{\text{Στην (7) για } S = S_{\text{MAX}} = H:} \quad 4h^2 - 4Hh + H^2 = 0$$

$$\Delta = 16H^2 - 16H^2 = 0 \quad \text{και}$$

$$h = \frac{4H + 0}{8} = \frac{H}{2}$$

ПРО.В