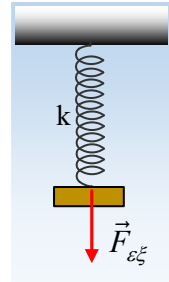


## Η εξωτερική δύναμη σε μια εξαναγκασμένη ταλάντωση.

Μια πλάκα μάζας  $m$ , εκτελεί εξαναγκασμένη κατακόρυφη ταλάντωση στο κάτω άκρο ενός ιδανικού ελατηρίου σταθεράς  $k=100 \cdot m$  (S.I.), με την επίδραση μιας περιοδικής εξωτερικής δύναμης  $F_{εξ}$ , ενώ πάνω της ασκείται δύναμη απόσβεσης της μορφής  $F_{απ}=-bv$ , Μετά το πέρας των μεταβατικών φαινομένων, λαμβάνοντας κάποια στιγμή ως αρχή μέτρησης των χρόνων  $t=0$ , η εξίσωση της απομάκρυνσης ικανοποιεί την εξίσωση  $x=A \cdot \eta\mu(\delta t)$  (S.I.), με θετική κατεύθυνση προς τα πάνω.



i) Κάποια στιγμή  $t_1$  η πλάκα περνά από την θέση  $x=0$ , κινούμενη προς τα κάτω.

A) Τη στιγμή αυτή η ισχύς της εξωτερικής δύναμης  $P_1$  είναι:

α) Αρνητική, β) Μηδέν, γ) Θετική.

B) Η παραπάνω ισχύς της εξωτερικής δύναμης είναι ανάλογη:

- α) του τετραγώνου της ιδιοσυχνότητας ταλάντωσης,
- β) του πλάτους ταλάντωσης,
- γ) της σταθεράς απόσβεσης  $b$ .

Ποιες από τις παραπάνω προτάσεις είναι σωστές;

ii) Μια άλλη στιγμή  $t_2$  η πλάκα βρίσκεται στην άνω ακραία θέση της ταλάντωσης της. Τη στιγμή αυτή η εξωτερική δύναμη:

- α) Είναι μηδενική.
- β) Έχει κατεύθυνση προς τα κάτω.
- γ) Έχει κατεύθυνση προς τα πάνω.

### Απάντηση:

i) Τη στιγμή  $t_1$  που η πλάκα περνά από την θέση  $x=0$  (θέση ισορροπίας της ταλάντωσης), δέχεται τις δυνάμεις του διπλανού σχήματος, όπου  $\vec{w} + \vec{F}_{ελ} = 0$  (θέση ισορροπίας), ενώ η δύναμη απόσβεσης  $F_{απ}=-b \cdot v_1$  έχει φορά αντίθετης της ταχύτητας, συνεπώς η εξωτερική δύναμη έχει κατεύθυνση προς τα κάτω, αφού η συνισταμένη θα είναι μηδενική. Γιατί;

Αφού  $x=A \cdot \eta\mu(\delta t)$ , η ταχύτητα είναι της μορφής  $v=A\omega \cdot \sigma\upsilon\nu(\delta t)$  και η επιτάχυνση:

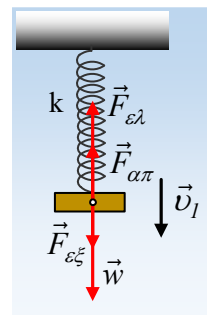
$$a=-\omega^2 A \cdot \eta\mu(\delta t) = -\omega^2 x$$

και για  $x=0$ ,  $a=0$  και  $\Sigma F=0$ .

(αξίζει να σημειωθεί ότι στην φθίνουσα ταλάντωση κάτι τέτοιο δεν ισχύει...)

A) Η ισχύ της δύναμης τη στιγμή αυτή θα έχει τιμή:

$$P=|F| \cdot |v| \cdot \sigma\upsilon\nu\alpha=|F| \cdot |v_1| > 0$$



Σωστό το γ)

B) Αντικαθιστώντας το μέτρο της δύναμης στην παραπάνω εξίσωση της ισχύος, παίρνουμε:

$$P = |F_l| \cdot |v_l| = b v_{l,max}^2 = b(\omega A)^2 = 64bA^2 \quad (S.I.)$$

Αφού η γωνιακή συχνότητα είναι ίση με  $\omega=8 \text{ rad/s}$  και όχι η γωνιακή ιδιοσυχνότητα:

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{100m}{m}} = 10 \text{ rad / s}$$

Με βάση αυτά, οι απαντήσεις είναι:

α) του τετραγώνου της ιδιοσυχνότητας ταλάντωσης (Λ)

β) του πλάτους ταλάντωσης, (Λ)

γ) της σταθεράς απόσβεσης b. (Σ)

ii) Ας υποθέσουμε (χωρίς απώλεια της γενικότητας) ότι στην πάνω ακραία θέση της ταλάντωσης, το ελατήριο έχει κάποια συσπείρωση. Τότε η δύναμη του ελατηρίου θα έχει φορά προς τα κάτω, όπως στο σχήμα. Από την θέση ισορροπίας παίρνουμε:

$$\Sigma F = 0 \rightarrow F_{ελ} = w \rightarrow k\Delta\ell = mg \quad (1)$$

Στην πάνω ακραία θέση:

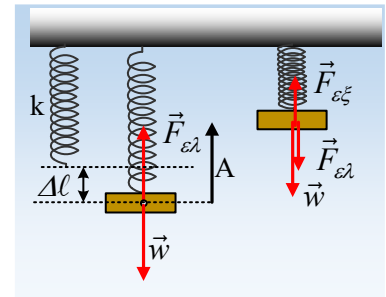
$$\Sigma F = ma \rightarrow F_{εξ} - F_{ελ} - mg = m(-\omega^2 A) \rightarrow F_{εξ} - k(A - \Delta\ell) - mg = m(-\omega^2 A) \rightarrow$$

$$F_{εξ} - kA + k\Delta\ell - mg = -m\omega^2 A \xrightarrow{(1)}$$

$$F_{εξ} = kA - m\omega^2 A = 100mA - 64mA = 36mA \quad (S.I.)$$

Η τελευταία εξίσωση μας λέει ότι στην ακραία θέση που η δύναμη απόσβεσης είναι μηδενική, ασκείται δύναμη από το διεγέρτη με φορά προς τα πάνω (αντίθετη της δύναμης επαναφοράς).

Σωστό το γ).



[dmargaris@gmail.com](mailto:dmargaris@gmail.com)