

όπου το ισοδύναμο μήκος του απλού εκκρεμούς θα είναι: $l = 2R$.



Στροφικό Εκκρεμές

Το στροφικό εκκρεμές αποτελείται από ένα σώμα που κρέμεται από ένα σύρμα το οποίο περνάει από το κέντρο μάζας του. Όταν το σώμα περιστραφεί κατά γωνία θ από τη θέση ισορροπίας του, το σύρμα παραμορφώνεται και εξασκεί ροπή στρέψης $\tau = -\kappa\theta$ στο σώμα. Στη σχέση αυτή το κ είναι ο συντελεστής στρέψης του σύρματος. Αν I η ροπή αδράνειας του συστήματος ως προς έναν κύριο άξονά του, η εξίσωση κίνησης του συστήματος και τελικά η περίοδος του θα είναι:

$$I \frac{d^2\theta}{dt^2} + \kappa\theta = 0 \iff \frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{\kappa}{I}\theta = 0 \quad (2.79)$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{\kappa}}$$

Φθίνουσα Ταλάντωση

Αν στο σώμα δρα μια δύναμη απόσβεσης της μορφής $F = -bv$, όπου v η ταχύτητα του σώματος, η διαφορική εξίσωση του φαινομένου μετατρέπεται σε:

$$m \frac{d^2y}{dt^2} + b \frac{dy}{dt} + Dy = 0 \quad (2.80)$$

όπου και αυτή λύνεται με την ίδια μέθοδο όπως και η προηγούμενη. Το χαρακτηριστικό πολυώνυμο και οι λύσεις του θα είναι:

$$\lambda^2 + \frac{b}{m}\lambda + \frac{D}{m} = 0 \iff \lambda_{1,2} = -\frac{b}{2m} \pm \sqrt{\left(\frac{b}{2m}\right)^2 - \frac{D}{m}} \quad (2.81)$$

Θέτοντας $\gamma = \frac{b}{2m}$ και $\omega_0^2 = \frac{D}{m}$ έχουμε ότι η λύση του χαρακτηριστικού πολυωνύμου είναι:

$$\lambda_{1,2} = -\gamma \pm \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2} \quad (2.82)$$

Η εξίσωση τότε της ταλάντωσης θα είναι

$$ml \frac{d^2\theta}{dt^2} + bl \frac{d\theta}{dt} + mg\theta = 0 \iff \frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{b}{m} \frac{d\theta}{dt} + \frac{g}{l}\theta = 0 \iff$$

$$\theta(t) = Ae^{-\gamma t} \cos(\omega_1 t + \phi)$$

όπου $\gamma = \frac{b}{2m}$, $\omega_0^2 = \frac{g}{l}$ και $\omega_1 = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2}$. Η περίοδος θα δίνεται από τη σχέση $T_1 = \frac{2\pi}{\omega_1}$, ενώ το πλάτος θα είναι $A_1 = Ae^{-\gamma t}$.



Εξαναγκασμένη Ταλάντωση - Συντονισμός

Ο εξαναγκασμένος αρμονικός ταλαντωτής είναι ένα σύστημα που αναγκάζεται να εκτελέσει αρμονική ταλάντωση εξ' αιτίας μιας εξωτερικής αρμονικής δύναμης. Η ταλάντωση αυτή έχει τα εξής χαρακτηριστικά:

- (1) Στη μόνιμη κατάσταση η περίοδος των ταλαντώσεων είναι ίση με την περίοδο της εξωτερικής αρμονικής δύναμης (δηλ. του διεγέρτη).
- (2) Η διαφορική εξίσωση της κίνησης είναι:

$$m \frac{d^2y}{dt^2} + b \frac{dy}{dt} + Dy = F_0 \cos \omega t \quad (2.86)$$

- (3) Το μέγιστο πλάτος εμφανίζεται σε συχνότητα $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \frac{1}{2\tau^2}}$, όπου ω_0 είναι η ιδιοσυχνότητα του συστήματος και $\tau = \frac{m}{b}$.
- (4) Η λύση είναι της μορφής:

$$y = \frac{F_0}{m \sqrt{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + \frac{\omega^2}{\tau^2}}} \sin(\omega t - a) \quad (2.87)$$

$$\text{όπου } \tan a = \frac{m(\omega^2 - \omega_0^2)}{\omega b}.$$