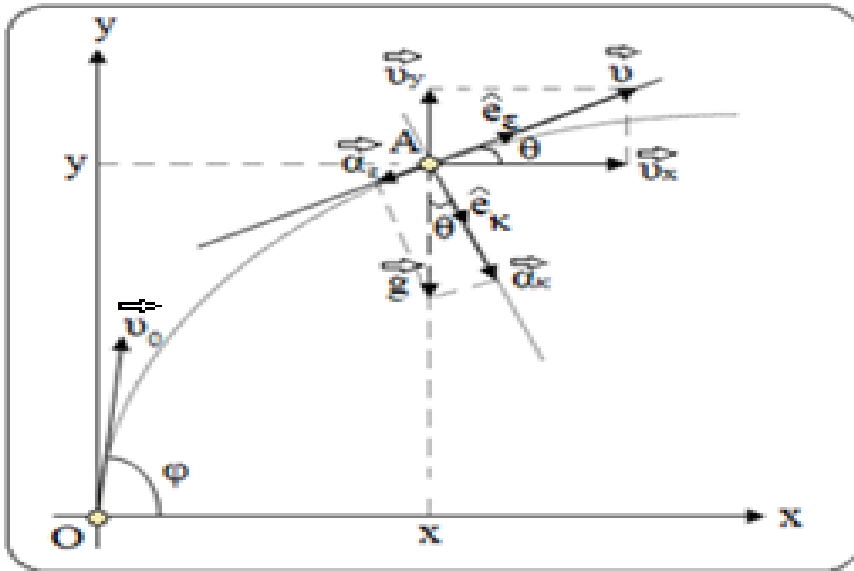


Περί ακτίνας και κέντρου καμπυλότητας μιας βολής

Σώμα μάζας m , βάλλεται από το έδαφος με δεδομένη ταχύτητα \vec{v}_0 και υπό γωνία φ ως προς αυτό, μέσα στο ομογενές πεδίο βαρύτητας \vec{g} . Η αντίσταση του αέρα αγνοείται. Τη χρονική στιγμή t , το σώμα διέρχεται απ' το τυχαίο σημείο A της τροχιάς του, ανερχόμενο.

- 1) Να εκφραστεί η ακτίνα καμπυλότητας της τροχιάς σαν συνάρτηση του χρόνου.
- 2) Δείξτε ότι η ακτίνα καμπυλότητας λαμβάνει τη μικρότερη τιμή τη στιγμή που το σώμα διέρχεται από το ανώτερο σημείο της τροχιάς του.
- 3) Να υπολογιστεί η γωνία βολής φ , ώστε το κέντρο καμπυλότητας που αντιστοιχεί στο ανώτερο σημείο της τροχιάς να βρίσκεται στο έδαφος.
- 4) Δείξτε ότι αν το σώμα βληθεί υπό γωνία $\varphi = 45^\circ$, τότε η απόσταση των κέντρων καμπυλότητας που αντιστοιχούν στο αρχικό και στο τελικό σημείο της τροχιάς του σώματος είναι ίση με το βεληνεκές της βολής.
- 5) i) Να υπολογιστεί η ταχύτητα με την οποία κινείται το στιγμιαίο κέντρο καμπυλότητας του σώματος.
ii) Δείξτε ότι η ταχύτητα αυτή μηδενίζεται όταν το σώμα διέρχεται από το ανώτερο σημείο της τροχιάς του.
- 6) Αν η βολή γίνει από ύψος h , τότε να βρεθεί το μέγιστο βεληνεκές και η γωνία βολής φ για την οποία επιτυγχάνεται αυτό.

Απάντηση



1) Οι εξισώσεις κίνησης που διέπουν την κίνηση του σώματος είναι:

$$v_x = v_0 \sigma \nu \nu \varphi = \sigma \tau \alpha \theta. \quad (1), \quad x = v_0 \sigma \nu \nu \varphi t \quad (2), \quad v_y = v_0 \eta \mu \varphi - g t \quad (3) \quad \text{και} \quad y = v_0 \eta \mu \varphi t - \frac{1}{2} g t^2 \quad (4).$$

Τη χρονική στιγμή t το σώμα διέρχεται απ' το σημείο A της τροχιάς του με ταχύτητα \vec{v} που εφάπτεται στην τροχιά, όπως φαίνεται στο παραπάνω σχήμα.

Η επιτάχυνση του σώματος σε κάθε θέση είναι $\vec{a} = \vec{g}$. Αναλύουμε την επιτάχυνση σε κεντρομόλο \vec{a}_κ και επιτρόχια \vec{a}_ϵ , τότε απ' το σχήμα προκύπτει

$$a_\kappa = g \sigma \nu \nu \theta \Rightarrow \frac{v^2}{R} = g \frac{v_x}{v} \Rightarrow R = \frac{v^3}{v_x g} \quad (5). \quad \text{Θέτοντας στη σχέση αυτή}$$

$$v = (v_x^2 + v_y^2)^{1/2} \xrightarrow{(1),(3)} v = (v_0^2 - 2v_0 \eta \mu \varphi g t + g^2 t^2)^{1/2} \quad \text{προκύπτει τελικά}$$

$$R(t) = (v_0^2 - 2v_0 \eta \mu \varphi g t + g^2 t^2)^{3/2} / v_0 g \sigma \nu \nu \varphi \quad (6).$$

2) **1^{ος} τρόπος:** η ακτίνα καμπυλότητας είναι $a_\kappa = \frac{v^2}{R} \Rightarrow R = \frac{v^2}{a_\kappa}$. Τη στιγμή που το σώμα διέρχεται από το

ανώτερο σημείο της τροχιάς του, είναι $v_y=0$, η επιτρόχιος επιτάχυνση μηδενίζεται, η κεντρομόλος επιτάχυνση γίνεται μέγιστη και ίση με g , ενώ ταυτόχρονα το μέτρο της ταχύτητας είναι ελάχιστο

$$v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2} = \sqrt{v_x^2 + 0} = v_x = v_0 \sigma \nu \nu \varphi, \quad \text{οπότε} \quad R_{\min} = \frac{v_{\min}^2}{a_{\kappa(\max)}} = \frac{v_0^2 \sigma \nu \nu^2 \varphi}{g}$$

2^{ος} τρόπος:

Στο ανώτερο σημείο της τροχιάς είναι $v_y=0$ και απ' τη σχέση (3) προκύπτει $t = v_0 \eta \mu \varphi / g$ οπότε αντικαθιστώντας

$$\text{στη σχέση (6) παίρνουμε } R = \frac{v_0^2 \sigma \nu \nu^2 \varphi}{g}.$$

Θα δείξουμε ότι η παραπάνω τιμή αντιπροσωπεύει την ελάχιστη τιμή της ακτίνας καμπυλότητας. Αρκεί να ισχύουν $\frac{dR}{dt} = 0$ και $\frac{d^2R}{dt^2} > 0$ για την παραπάνω χρονική στιγμή. Λαμβάνοντας υπόψη ότι $v_x = \text{σταθερή}$ και

$$v_y' = \frac{dv_y}{dt} = \frac{d}{dt}(v_0 \eta \mu \varphi - gt) = -g, \quad \text{έχουμε απ' τη σχέση (5):}$$

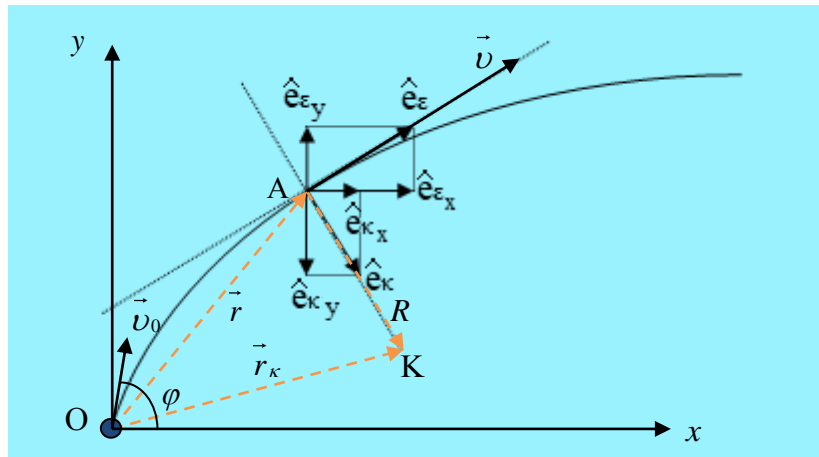
$$\frac{dR}{dt} = \frac{d}{dt} \frac{(v_x^2 + v_y^2)^{3/2}}{v_x g} = \frac{3}{2v_x g} (v_x^2 + v_y^2)^{1/2} 2v_y v_y' = \frac{3v_y'}{v_x g} (v_y \sqrt{v_x^2 + v_y^2}) = \frac{3(-g)}{v_x g} (v_y \sqrt{v_x^2 + v_y^2}) \quad \text{και επειδή}$$

$$v_y = 0 \quad \text{προκύπτει} \quad \frac{dR}{dt} = 0.$$

Για τη 2^η παράγωγο έχουμε:

$$\frac{d^2R}{dt^2} = \frac{3(-g)}{v_x g} \left(v_y' \sqrt{v_x^2 + v_y^2} + v_y \frac{2v_y v_y'}{2\sqrt{v_x^2 + v_y^2}} \right) \xrightarrow{v_y=0, v_y'=-g} \frac{d^2R}{dt^2} = \frac{3(-g)}{v_x g} (-g) v_x = 3g > 0$$

3)



Αν R είναι η ακτίνα καμπυλότητας που αντιστοιχεί στο σημείο A της τροχιάς και K το κέντρο καμπυλότητας, τότε ισχύει: $\vec{r}_\kappa = \vec{r} + R \hat{e}_\kappa$ (7), όπου \hat{e}_κ είναι το μοναδιαίο διάνυσμα που είναι κάθετο στην εφαπτόμενη ευθεία που διέρχεται απ' το σημείο A , \vec{r} είναι το διάνυσμα θέσης του σώματος και \vec{r}_κ είναι το διάνυσμα θέσης του κέντρου καμπυλότητας K .

Η ταχύτητα του σώματος γράφεται

$$\vec{v} = v \hat{e}_\epsilon \Rightarrow \hat{e}_\epsilon = \frac{\vec{v}}{v} = \frac{v_x \hat{i} + v_y \hat{j}}{v} = \frac{v_x}{v} \hat{i} + \frac{v_y}{v} \hat{j} \Rightarrow \hat{e}_\epsilon = \left(\frac{v_x}{v}, \frac{v_y}{v} \right) \quad \text{είναι οι συνιστώσες του εφαπτόμενου}$$

μοναδιαίου διανύσματος \hat{e}_ϵ στους άξονες x και y αντίστοιχα.

Για τα μοναδιαία διανύσματα \hat{e}_ϵ και \hat{e}_κ που είναι κάθετα μεταξύ τους παίρνουμε

$$\hat{e}_\epsilon \cdot \hat{e}_\kappa = 0 \Rightarrow \left(\frac{v_x}{v}, \frac{v_y}{v} \right) \cdot \left(\hat{e}_{\kappa_x}, \hat{e}_{\kappa_y} \right) = 0 \Rightarrow \frac{v_x}{v} \hat{e}_{\kappa_x} + \frac{v_y}{v} \hat{e}_{\kappa_y} = 0.$$

Από την τελευταία εξίσωση, δεδομένου ότι το διάνυσμα \hat{e}_κ έχει μέτρο 1 πρέπει

$$\hat{e}_{\kappa_x} = \frac{v_y}{v} \quad \text{και} \quad \hat{e}_{\kappa_y} = \frac{-v_x}{v} \quad \text{ή} \quad \hat{e}_{\kappa_x} = \frac{-v_y}{v} \quad \text{και} \quad \hat{e}_{\kappa_y} = \frac{v_x}{v}.$$

Λαμβάνοντας υπόψη όμως ότι το \hat{e}_κ κατευθύνεται προς τα κοίλα της τροχιάς και ότι κατά την άνοδο του σώματος για τις συνιστώσες των μοναδιαίων ισχύουν $\hat{e}_{\varepsilon_x} > 0, \hat{e}_{\varepsilon_y} > 0, \hat{e}_{\kappa_x} > 0$ και $\hat{e}_{\kappa_y} < 0$, προκύπτει τελικά

$$\hat{e}_\kappa = \left(\frac{v_y}{v}, \frac{-v_x}{v} \right) \Rightarrow \hat{e}_{\kappa,x} = \frac{v_y}{v} \text{ και } \hat{e}_{\kappa,y} = -\frac{v_x}{v}.$$

Η θέση του κέντρου καμπυλότητας σε καρτεσιανές συντεταγμένες, θα προκύψει από τη σχέση (7):

$$x_\kappa = x + R \frac{v_y}{v} \quad \text{και} \quad y_\kappa = y - R \frac{v_x}{v}$$

και αντικαθιστώντας την ακτίνα R από τη σχέση (5) προκύπτουν τελικά

$$x_\kappa = x + \frac{v^3}{v_x g} \frac{v_y}{v} = x + \frac{v^2}{g} \frac{v_y}{v_x} \quad (8) \quad \text{και} \quad y_\kappa = y - \frac{v^3}{g v_x} \frac{v_x}{v} = y - \frac{v^2}{g} \quad (9)$$

Το κέντρο καμπυλότητας θα βρίσκεται στο έδαφος όταν

$$y_\kappa = 0 \Rightarrow gy = v^2 \Rightarrow g \left(v_0 \eta \mu \varphi t - \frac{1}{2} g t^2 \right) = v_x^2 + v_y^2 \quad \text{και θέτοντας} \quad t = \frac{v_0 \eta \mu \varphi}{g}$$

(χρονική στιγμή που φτάνει το σώμα στο ανώτερο σημείο της τροχιάς) και $v_x = v_0 \sigma \nu \varphi$, η τελευταία σχέση γίνεται

$$v_0^2 \eta^2 \mu^2 \varphi - \frac{1}{2} v_0^2 \eta^2 \mu^2 \varphi = v_0^2 \sigma \nu^2 \varphi \Rightarrow \frac{1}{2} v_0^2 \eta^2 \mu^2 \varphi = v_0^2 \sigma \nu^2 \varphi \Rightarrow \varepsilon \varphi \varphi = \sqrt{2} \Rightarrow \varphi \cong 55^\circ$$

4) Στο αρχικό σημείο της τροχιάς (σημείο βολής) όπως και στο τελικό σημείο (σημείο πρόσκρουσης στο έδαφος) η y συνιστώσα της θέσης του σώματος μηδενίζεται ενώ το μέτρο της ταχύτητας είναι το ίδιο, επομένως η σχέση (9)

δίνει για την y συνιστώσα της θέσης του κέντρου καμπυλότητας $y_{\kappa,0} = y_{\kappa,t_{\text{ολ}}} = -\frac{v_0^2}{g}$. Αντίστοιχα για την x συνιστώσα της θέσης του κέντρου καμπυλότητας τη στιγμή $t=0$ παίρνουμε από τη σχέση (8)

$$x_{\kappa,0} = 0 + \frac{v_0^2}{g} \frac{v_0 \eta \mu \varphi}{v_0 \sigma \nu \varphi} = \frac{v_0^2}{g} \varepsilon \varphi \varphi, \text{ ενώ τη χρονική στιγμή } t = t_{\text{ολ}} = \frac{2v_0 \eta \mu \varphi}{g} \text{ είναι } v_y = v_0 \eta \mu \varphi - g t_{\text{ολ}} = -v_0 \eta \mu \varphi,$$

$$x_\kappa = S + \frac{v_0^2}{g} \frac{(-v_0 \eta \mu \varphi)}{v_0 \sigma \nu \varphi} = S - \frac{v_0^2}{g} \varepsilon \varphi \varphi = S - x_{\kappa,0} \Rightarrow x_{\kappa,0} + x_\kappa = S \text{ για κάθε γωνία βολής.}$$

Η απόσταση των κέντρων καμπυλότητας δίνεται από τη σχέση $d = x_{\kappa,0} - x_\kappa = x_{\kappa,0} - (S - x_{\kappa,0}) = 2x_{\kappa,0} - S$.

Για γωνία βολής $\varphi = 45^\circ$ το βεληγεκές είναι $S = \frac{v_0^2 \eta \mu 2\varphi}{g} = \frac{v_0^2}{g} = x_{\kappa,0}$, επομένως $d = 2S - S = S$.

5) i) Θέτοντας $v^2 = v_x^2 + v_y^2$ στις σχέσεις (8) και (9) και παραγωγίζοντας ως προς το χρόνο παίρνουμε:

$$v_{\kappa,x} = \frac{dx_\kappa}{dt} = \frac{dx}{dt} + \frac{1}{g v_x} \frac{d}{dt} (v_x^2 v_y + v_y^3) = v_x + \frac{1}{g v_x} \left(v_x^2 \frac{dv_y}{dt} + \frac{d}{dt} v_y^3 \right) = v_x + \frac{1}{g v_x} [v_x^2 (-g) + 3v_y^2 (-g)] \text{ και}$$

$$\text{κάνοντας πράξεις καταλήγουμε } v_{\kappa,x} = -\frac{3v_y^2}{v_x}.$$

Αντίστοιχα για την y συνιστώσα της ταχύτητας

$v_{κ,y} = \frac{dy_{κ,y}}{dt} = \frac{dy}{dt} - \frac{d}{dt} \left(\frac{v_x^2}{g} \right) - \frac{d}{dt} \left(\frac{v_y^2}{g} \right) = v_y - 0 - \frac{1}{g} 2v_y \frac{dv_y}{dt} = v_y - \frac{2v_y}{g} (-g) = 3v_y$. Παρατηρούμε ότι ενώ το σώμα κινείται προς τα δεξιά, το κέντρο καμπυλότητας κινείται προς τα αριστερά.

Το μέτρο της ταχύτητας του κέντρου καμπυλότητας είναι

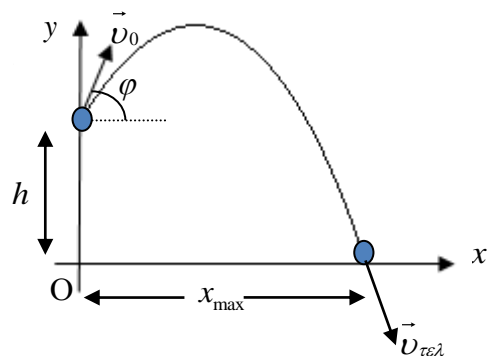
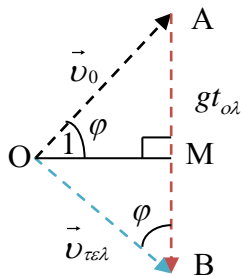
$$v_{κ} = \sqrt{v_{κ,x}^2 + v_{κ,y}^2} = \sqrt{\frac{9v_y^4}{v_x^2} + 9v_y^2} = \sqrt{9v_y^2 \left(1 + \frac{v_y^2}{v_x^2} \right)} = \sqrt{\frac{9v_y^2 v^2}{v_x^2}} = \frac{3v v_y}{v_x}$$

ii) Στο ανώτερο σημείο της τροχιάς του σώματος είναι $v_y = 0$ οπότε προκύπτει $v_{κ} = 0$.

6) Στην τυχαία θέση η ταχύτητα του σώματος γράφεται:

$$\vec{v} = \vec{v}_x + \vec{v}_y = \vec{v}_{0,x} + (\vec{v}_{0,y} + \vec{g}t) = (\vec{v}_{0,x} + \vec{v}_{0,y}) + \vec{g}t \Rightarrow \vec{v} = \vec{v}_0 + \vec{g}t$$

Όταν το σώμα προσγειώνεται στο έδαφος είναι $t=t_{ολ}$ και $v=v_{τελ}$.



Το εμβαδόν του τριγώνου OAB είναι $E = \frac{1}{2} (AB)(OM) = \frac{1}{2} (gt_{ολ})(v_0 \sigma \nu \nu \varphi) \Rightarrow E = \frac{1}{2} gx \Rightarrow x = \frac{2E}{g}$, όπου

$x = v_0 \sigma \nu \nu \varphi t_{ολ}$ είναι το βεληνεκές. Το βεληνεκές γίνεται μέγιστο (x_{max}) όταν μεγιστοποιείται το εμβαδόν του τριγώνου (E_{max}).

Αν $\theta = \hat{A \hat{O} B}$, το εμβαδόν του τριγώνου OAB γράφεται $E = \frac{1}{2} (OA)(OB) \eta \mu \theta$ και μεγιστοποιείται όταν

$\eta \mu \theta = 1$, δηλαδή η γωνία θ είναι ορθή. Τότε $\vec{v}_0 \perp \vec{v}_{τελ}$ και το μέγιστο εμβαδόν είναι ίσο με $E_{max} = \frac{v_0 v_{τελ}}{2}$.

Η τελική ταχύτητα υπολογίζεται από τη διατήρηση της ενέργειας μεταξύ του σημείου βολής και του σημείου προσγείωσης του σώματος στο έδαφος

$$\frac{1}{2} m v_0^2 + mgh = \frac{1}{2} m v_{τελ}^2 \Rightarrow v_{τελ} = \sqrt{v_0^2 + 2gh}$$

Το μέγιστο βεληνεκές τελικά είναι $x_{max} = \frac{2}{g} E_{max} = \frac{2}{g} \frac{v_0 v_{τελ}}{2} = \frac{v_0}{g} \sqrt{v_0^2 + 2gh}$ Επειδή η γωνία $\hat{A \hat{O} B}$ είναι ορθή,

τότε $\hat{O_1} = \hat{O \hat{B} A} = \varphi$ ως οξείες γωνίες με πλευρές κάθετες και προκύπτει ότι η γωνία μεγιστοποίησης του

βεληνεκούς ικανοποιεί τη σχέση $\varepsilon \varphi \varphi_{max, βεληνεκούς} = \frac{(OA)}{(OB)} = \frac{v_0}{v_{τελ}} = \frac{v_0}{\sqrt{v_0^2 + 2gh}}$ Αν $h=0$ τότε προκύπτουν τα

γνωστά $x_{max} = \frac{v_0^2}{g}$ και $\varepsilon \varphi \varphi_{max, βεληνεκούς} = 1 \Rightarrow \varphi_{max, βεληνεκούς} = 45^\circ$