

Resolução – Lista 1 (Física I – CM0112)

Isabella B. – 11810773

Questão 1

Considere que os cossenos diretores α , β e γ de um vetor são os tradicionais cossenos relacionados aos ângulos que este vetor possui em relação aos eixos coordenados x , y e z . Prove que $\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1$, usando geometria e álgebra vetorial.

Resolução:

Seja \mathbf{v} o vetor (não-nulo) que possui cossenos diretores α , β e γ .

Adotando as notações $v = \|\mathbf{v}\|$ e \mathbf{v}_i para a projeção ortogonal de um vetor \mathbf{v} sobre o eixo i , e também assumindo a base canônica, temos

$$v_x = v \alpha$$

$$v_y = v \beta$$

$$v_z = v \gamma$$

$$\begin{aligned} v^2 &= v_x^2 + v_y^2 + v_z^2 \\ \Rightarrow \frac{v^2}{v^2} &= \frac{(v\alpha)^2 + (v\beta)^2 + (v\gamma)^2}{v^2} \\ \Rightarrow \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 &= 1 \end{aligned}$$

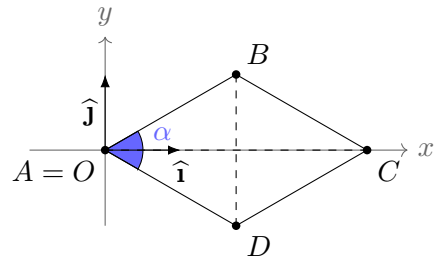
□

Questão 2

Prove que as diagonais de um paralelogramo equilátero são perpendiculares.

Resolução:

Seja $ABCD$ um paralelogramo equilátero num plano cartesiano. Adotemos a base canônica $(\hat{\mathbf{i}}, \hat{\mathbf{j}})$. Posicionando o vértice A na origem O e a diagonal AC sobre o eixo x , temos $\hat{\mathbf{i}}$ apontando na direção da diagonal.



Seja α o ângulo de abertura $\angle BAD$ e l o comprimento de qualquer um de seus lados, temos $B = (l \cos(\alpha/2), l \sin(\alpha/2))$, $D = (l \cos(\alpha/2), -l \sin(\alpha/2))$ e o vetor $\hat{\mathbf{j}}$, portanto, aponta na direção da diagonal BD ($\mathbf{BD} = D - B = (l \cos(\alpha/2) - l \cos(\alpha/2), -l \sin(\alpha/2) - l \sin(\alpha/2)) = (0, -2l \sin(\alpha/2))$, e não possui componente na horizontal).

Como $\hat{\mathbf{i}}$ e $\hat{\mathbf{j}}$ são perpendiculares (por definição), as diagonais de $ABCD$ também o são.

□

Questão 3

Uma nave está subindo verticalmente sobre a superfície do planeta X cuja aceleração gravitacional é de 2 m/s^2 . Quando se encontra a 35 m de altura e tem uma velocidade de 2 m/s repentinamente os motores se desligam. Qual é a rapidez em m/s com que ela se choca com o solo?

Resolução:

Adotemos um referencial com origem no solo e eixo vertical apontando para cima a partir de sua superfície. Seja a gravidade do planeta $g = 2 \text{ m/s}^2$, seja $h = 35 \text{ m}$ a altura percorrida pela nave antes dela cair, seja $a(t) = -g$ sua aceleração e $v(0) = v_0 = 2 \text{ m/s}$ sua velocidade inicial.

Sendo a velocidade da nave no tempo a integral de sua aceleração

$$v(t) = \int a(t) dt = -gt + C_1, \quad C_1 \in \mathbb{R}$$

como $v(t=0) = v_0$, temos $v_0 = C_1$, e

$$v(t) = -gt + v_0. \quad (3.1)$$

Integrando $v(t)$ temos o deslocamento da nave

$$y(t) = \int v(t) dt = -\frac{1}{2}gt^2 + v_0 t + C_2, \quad C_2 \in \mathbb{R}$$

como $y(t=0) = h$, temos $C_2 = h$, e

$$y(t) = -\frac{1}{2}gt^2 + v_0 t + h. \quad (3.2)$$

Fazendo $v(t) = v$ e isolando o tempo em 3.1, temos

$$t = \frac{v_0 - v}{g},$$

fazendo $y(t) = y$ e substituindo em 3.2, temos

$$\begin{aligned} y &= -\frac{1}{2}g \left(\frac{v_0 - v}{g} \right)^2 + v_0 \left(\frac{v_0 - v}{g} \right) + h \\ 2g(y - h) &= (v_0 - v)(v_0 + v) \\ v^2 &= v_0^2 - 2g(y - h), \end{aligned} \quad (3.3)$$

e, resolvendo para $y = 0$, temos que a velocidade final na colisão da nave com o solo é

$$v = \sqrt{2^2 - 2 \cdot 2 \cdot (0 - 35)} = \sqrt{4(1 + 35)} = 12 \text{ m/s}.$$

Questão 4

Um elevador está subindo desde o chão com velocidade constante. No instante T_1 um homem deixa cair uma bola no chão. A bola cai com aceleração uniforme g e bate o solo no instante T_2 . Encontre a altura do elevador no tempo T_1 .

Resolução:

Fixando o sistema de coordenadas no chão, com o eixo vertical apontando para cima, sejam $a(t) = -g$ a aceleração da bola no tempo, $v(0) = v_0$ sua velocidade inicial (idem à velocidade do elevador) e h_0 sua altura inicial (no momento T_1), podemos encontrar a função $y(t)$ que descreve sua altura no tempo

integrando a aceleração duas vezes:

$$\begin{aligned} y(t) &= \int v(t) dt = \int \int a(t) dt dt \\ &= \int -gt + C_1 dt, \quad C_1 \in \mathbb{R} \end{aligned}$$

onde $C_1 = v_0$ pelas condições iniciais da velocidade

$$y(t) = \int -gt + v_0 dt = -\frac{1}{2}gt^2 + v_0 t + C_2, \quad C_2 \in \mathbb{R}.$$

Pelas condições iniciais da posição, temos

$$\begin{aligned} y(T_1) &= h = -\frac{1}{2}gT_1^2 + v_0 T_1 + C_2 \\ C_2 &= \frac{1}{2}gT_1^2 - v_0 T_1 + h, \end{aligned}$$

portanto,

$$y(t) = -\frac{1}{2}g(t^2 - T_1^2) + v_0(t - T_1) + h. \quad (4.1)$$

Como $y(t = T_2) = 0$, temos que a altura inicial do elevador será dada por

$$\begin{aligned} 0 &= -\frac{1}{2}g(T_2^2 - T_1^2) + v_0(T_2 - T_1) + h \\ h &= (T_2 - T_1) \left(\frac{1}{2}g(T_2 + T_1) - v_0 \right). \end{aligned}$$

Questão 5

Um jogador de basquete quer encestar a bola levantando-a desde uma altura de 2 m do chão, com velocidade inicial de 7 m/s. A distância da bola à vertical que passa pelo centro do cesto é de 3 m, e o aro do cesto está a 3,05 m de altura do chão. Em que ângulo a bola deve ser levantada?

Resolução:

Fixando a origem do sistema de coordenadas na posição inicial da bola (mãos do jogador), onde o eixo horizontal x aponta no sentido do cesto e é paralelo ao solo e o eixo vertical y aponta para cima (perpendicular ao solo), sejam a velocidade inicial da bola \mathbf{v}_0 , de módulo $v_0 = 7$ m/s, \mathbf{g} a aceleração da gravidade, $h = 3,05 - 2 = 1,05$ m a distância que deve ser percorrida pela bola na vertical, $s = 3$ m a distância que deve ser percorrida pela bola na horizontal e θ o ângulo formado pela velocidade inicial da bola com o solo.

Podemos decompor a velocidade inicial da bola em suas componentes horizontal e vertical, adotando as notações $v_{0x} = v_0 \cos \theta$ para sua componente horizontal e $v_{0y} = v_0 \sin \theta$ para sua componente vertical.

Para encontrar a função de sua posição na horizontal, basta integrar a respectiva componente da velocidade:

$$x(t) = \int v_{0x} dt = v_0 \cos \theta t + C_1 \quad C_1 \in \mathbb{R} \quad (5.1)$$

pelas condições iniciais de posição, $C_1 = 0$, portanto

$$x(t) = v_0 \cos \theta t \quad (5.2)$$

Podemos encontrar a função de sua velocidade na vertical integrando a aceleração:

$$v_y(t) = \int -g \, dt = \int -g t + C_2, \quad C_2 \in \mathbb{R}$$

pelas condições iniciais da velocidade, $C_2 = v_{0y}$, portanto

$$v_y(t) = \int -g \, dt = \int -g t + v_{0y}. \quad (5.3)$$

e sua posição na vertical será dada por

$$y(t) = \int -g t + v_0 \sin \theta \, dt \quad (5.4)$$

$$= -\frac{1}{2} g t^2 + v_0 \sin \theta t + C_3, \quad C_3 \in \mathbb{R} \quad (5.5)$$

e, pelas condições iniciais temos $C_3 = 0$, portanto

$$y(t) = -\frac{1}{2} g t^2 + v_0 \sin \theta t \quad (5.6)$$

Fazendo $x(t) = s$ e isolando t em 5.2

$$x = v_0 \cos \theta t \implies t = \frac{x}{v_0 \cos \theta},$$

fazendo $y(t) = h$ e substituindo em 5.6, temos

$$\begin{aligned} -\frac{1}{2} g \left(\frac{s}{v_0 \cos \theta} \right)^2 + v_0 \sin \theta \left(\frac{s}{v_0 \cos \theta} \right) &= h \\ -\frac{1}{2} g \left(\frac{s}{v_0} \right)^2 \frac{1}{\cos^2 \theta} + s \frac{\sin \theta}{\cos \theta} &= h \end{aligned}$$

substituindo $\sec^2 \theta = 1 + \tan^2 \theta$,¹ temos

$$\tan^2 \theta - 2 \frac{v_0^2}{g s} \tan \theta + 2 \frac{h}{g} \left(\frac{v_0}{s} \right)^2 + 1 = 0.$$

Fazendo $\tan \theta = z$, recaímos sobre uma equação quadrática:

$$z^2 - 2 \frac{v_0^2}{g s} z + \left(2 \frac{h}{g} \left(\frac{v_0}{s} \right)^2 + 1 \right) = 0.$$

Tomando $m = v_0^2 / (g s)$ e como

$$\left(2 \frac{h}{g} \left(\frac{v_0}{s} \right)^2 + 1 \right) = (m + d)(m - d) \implies d = \sqrt{\left(\frac{v_0^2}{g s} \right)^2 - \left(2 \frac{h}{g} \left(\frac{v_0}{s} \right)^2 + 1 \right)},$$

temos as raízes

$$m \pm d = \frac{v_0^2 \pm \sqrt{(v_0^2)^2 - (2 h g v_0^2 + (s g)^2)}}{s g},$$

substituindo os valores dados e tomando $g = 9,8 \text{ m/s}^2$, temos

$$z = \frac{7^2 \pm \sqrt{7^4 - (2 \cdot 1,05 \cdot 9,8 \cdot 7^2 + (3 \cdot 9,8)^2)}}{3 \cdot 9,8}$$

$$\tan \theta \approx \frac{49 \pm 23}{29,4}$$

aplicando o arctan de ambos os lados, temos, para $0 \leq \theta < \pi/2 \text{ rad}$

$$\theta \approx 67,8^\circ \quad \text{ou} \quad \theta \approx 41,5^\circ.$$

Questão 6

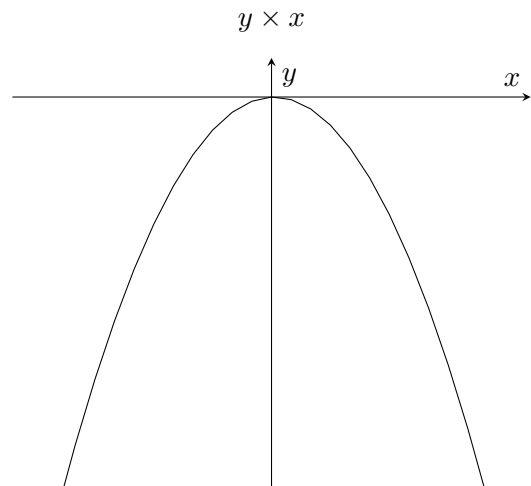
Um ponto move-se no plano xy segundo as expressões $x = at$ e $y = at(1 - \alpha t)$, onde a e α são constantes positivas, e t é o tempo. Encontre:

- (a) A equação da trajetória $y(x)$ do ponto e faça o gráfico.

Resolução:

Fazendo $t = x/a$ e substituindo na expressão de y , conseguimos $y(x)$:

$$y(x) = a \frac{x}{a} \left(1 - \alpha \frac{x}{a} \right) = x \left(1 - \frac{\alpha x}{a} \right)$$



- (b) A velocidade v e a aceleração w do ponto como funções do tempo.

Resolução:

Como temos duas expressões para posição do ponto, devemos derivá-las separadamente para encontrar as funções velocidade e aceleração, portanto, temos, na horizontal

$$v_x(t) = \frac{dx}{dt}(t) = a, \quad (6.1)$$

$$w_x(t) = \frac{d^2x}{dt^2} = \frac{dv_x}{dt} = 0, \quad (6.2)$$

¹Pela relação fundamental da trigonometria segue que $\sin^2 \theta + \cos^2 \theta = 1 \Rightarrow \tan^2 \theta + 1 = 1/\cos^2 \theta = \sec^2 \theta$.

e na vertical

$$v_y(t) = \frac{dy}{dt}(t) = a(1 - 2\alpha t), \quad (6.3)$$

$$w_y(t) = \frac{d^2y}{dt^2} = \frac{dv_y}{dt} = -2a\alpha. \quad (6.4)$$

(c) O instante t_0 no qual o vetor velocidade forma um ângulo de $\pi/4$ com o vetor aceleração.

Resolução:

Seja $(\hat{\mathbf{i}}, \hat{\mathbf{j}})$ a base canônica, os vetores velocidade \mathbf{v} e aceleração \mathbf{w} serão dados por

$$\mathbf{v} = v_x \hat{\mathbf{i}} + v_y \hat{\mathbf{j}} \quad (6.5)$$

$$\mathbf{w} = w_x \hat{\mathbf{i}} + w_y \hat{\mathbf{j}} \quad (6.6)$$

Para que esses vetores formem um ângulo de $\pi/4$ rad entre eles, devemos ter

$$\begin{aligned} \langle \mathbf{v}, \mathbf{w} \rangle &= v_x w_x + v_y w_y = |\mathbf{v}| |\mathbf{w}| \cos \pi/4 \\ a \cdot 0 + a(1 - 2\alpha t_0)(-2a\alpha) &= \frac{\sqrt{2}}{2} \sqrt{a^2 + (a - 2\alpha a t_0)^2} \sqrt{0^2 + (-2a\alpha)^2} \\ -2\sqrt{2}a^2\alpha(1 - 2\alpha t_0) &= |a| \sqrt{1 + (1 - 2\alpha t_0)^2} |2a\alpha| \\ 2(1 - 4\alpha t_0 + (2\alpha t_0)^2) &= 2 - 4\alpha t_0 + (2\alpha t_0)^2 \\ (\alpha t_0 - 1)4\alpha t_0 &= 0 \\ \Rightarrow t_0 = 0 \quad \text{ou} \quad t_0 &= \frac{1}{\alpha} \end{aligned}$$

Questão 7

Uma pedra é lançada a partir de um telhado com uma velocidade V que forma um ângulo α com a horizontal e descreve uma trajetória parabólica como mostrado na figura 1. Qual é a distância h na qual a velocidade da pedra é igual a $3V$?

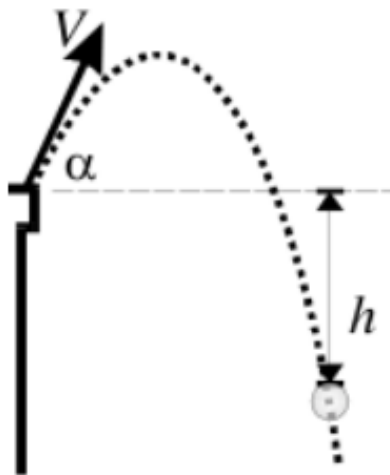


Figura 1: Lançamento oblíquo de uma pedra.

Resolução:

Adotando o referencial com origem no telhado e dois eixos perpendiculares, vertical e horizontal, que apontam, respectivamente, para cima e para a direita, temos a decomposição da velocidade inicial em

$$V_x = V \cos \alpha, \quad (7.1)$$

$$V_y = V \sin \alpha. \quad (7.2)$$

Como o eixo vertical está sujeito à uma aceleração gravitacional $-g$, temos a função de sua velocidade no tempo sendo dada por $v_y(t) = \int -g dt = -gt + V_y$ (pela condição inicial). Dessa forma temos o vetor

$$\mathbf{v}(t) = V_x \hat{\mathbf{i}} + v_y(t) \hat{\mathbf{j}}$$

e queremos encontrar o momento posterior onde possui velocidade $3V$, sendo, portanto, necessário analisar seu módulo:

$$|\mathbf{v}(t)| = \sqrt{V_x^2 + v_y^2} = 3V$$

substituindo 7.1 e 7.2 e fazendo $t = t_h$, temos

$$\begin{aligned} \sqrt{(V \cos \alpha)^2 + (V \sin \alpha - g t_h)^2} &= 3V \\ V^2 (\sin^2 \alpha + \cos^2 \alpha) - 2V g t_h \sin \alpha + (g t_h)^2 &= (3V)^2 \\ -2 \left(2 \frac{V}{g}\right)^2 - 2 \frac{V}{g} \sin \alpha t_h + t_h^2 &= 0 \end{aligned}$$

Resolvendo para t_h , temos, por Bháskara,

$$\begin{aligned} t_h &= \frac{2(V/g) \sin \alpha \pm \sqrt{(2(V/g) \sin \alpha)^2 + 4 \cdot 2 (2V/g)^2}}{2} \\ t_h &= \frac{V}{g} \left(\sin \alpha \pm \sqrt{\sin^2 \alpha + 8} \right) \end{aligned}$$

Sendo a função analisada uma parábola, escolhemos o maior valor de t_h , pois só nos interessa o momento onde $|\mathbf{v}(t)| = 3V$ e $t > 0$.

Para encontrar a altura h podemos integrar a velocidade vertical da pedra com respeito ao tempo e substituir $t = t_h$, dessa forma temos

$$\int v_y(t) dt = -\frac{1}{2} g t^2 + V_y t = t \left(V_y - \frac{g t}{2} \right)$$

substituindo $t = t_h$, temos

$$\begin{aligned} h &= \left(\frac{V}{g} \left(\sin \alpha + \sqrt{\sin^2 \alpha + 8} \right) \right) \left(V \sin \alpha - \frac{g(V/g) \left(\sin \alpha + \sqrt{\sin^2 \alpha + 8} \right)}{2} \right) \\ &= \frac{V^2}{2g} \left(\sin \alpha + \sqrt{\sin^2 \alpha + 8} \right) \left(\sin \alpha - \sqrt{\sin^2 \alpha + 8} \right) = \frac{(2V)^2}{g} \end{aligned}$$

Questão 8

Um canhão lança um projétil por cima de uma montanha de altura h , de forma a passar quase tangenciando o cume C no ponto mais alto de sua trajetória.

A distância horizontal entre o canhão e o cume é R .

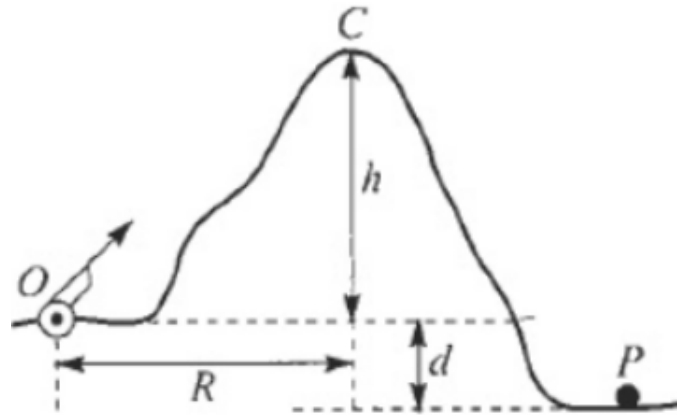


Figura 2: Lançamento de projétil sobre uma montanha.

Atrás da montanha há uma depressão de profundidade d , figura 2. Determine a distância horizontal entre o ponto de lançamento O e o ponto P onde o projétil atinge o solo, em função de R , d e h .

Resolução:

Consideramos a origem o ponto O de lançamento do projétil, onde posicionaremos um eixo de coordenadas com os eixos y orientado para cima e x para a direita.

Sendo o movimento parabólico uma função quadrática da forma

$$y(x) = ax^2 + bx + c$$

onde y é o deslocamento vertical e x é o deslocamento horizontal, derivando ambos os lados, temos

$$\begin{aligned} (y(x))' &= (ax^2 + bx + c)' \\ v_y(x) &= 2ax + b \end{aligned}$$

onde v_y é a projeção da velocidade no eixo y .

Seja v_{0y} a velocidade inicial projetada no eixo y , montando dois sistemas com os valores conhecidos para $v(x)$ e $y(x)$, respectivamente, temos

$$\begin{cases} v_y(0) = b = v_{0y} \\ v_y(R) = 0 \implies 2aR + v_{0y} = 0 \implies a = -\frac{v_{0y}}{2R} \\ y(0) = 0 \implies c = 0 \\ y(R) = h \implies -\frac{v_{0y}}{2R} R^2 + v_{0y} R = h \end{cases}$$

Resolvendo a última equação para v_{0y} , temos

$$\begin{aligned} -\frac{v_{0y}}{2} R + v_{0y} R &= h \\ \frac{v_{0y}}{2} R &= h \\ v_{0y} &= \frac{2h}{R} \end{aligned}$$

Portanto, $y(x) = -\frac{v_{0y}}{2R} x^2 + v_{0y} x \implies y(x) = -\frac{h}{R^2} x^2 + 2\frac{h}{R} x$.

Resolvendo para $y(x) = -d$, temos

$$-\frac{h}{R^2}x^2 + 2\frac{h}{R}x = -d$$

$$-\frac{h}{R^2}x^2 + 2\frac{h}{R}x + d = 0$$

por Bháskara

como $x > 0$

$$\Delta = \left(2\frac{h}{R}\right)^2 - 4\left(-\frac{h}{R^2}\right)d$$

$$= \frac{4}{R^2}h^2 + \frac{4}{R^2}h \cdot d$$

$$= \frac{4}{R^2}(h^2 + h \cdot d)$$

$$x = \frac{-\frac{2h}{R} \pm \sqrt{\frac{4}{R^2}(h^2 + h \cdot d)}}{2\left(-\frac{h}{R^2}\right)}$$

$$x = \frac{\frac{2}{R}h + \frac{2}{R}\sqrt{h^2 + h \cdot d}}{\frac{2}{R} \cdot \frac{h}{R}}$$

$$= \frac{R}{h} \left(h + \sqrt{h^2(1 + d/h)} \right)$$

$$= R \left(1 + \sqrt{1 + \frac{d}{h}} \right)$$

Questão 9

Uma roda pneumática segue em linha reta sem deslizar. Seu centro se move com velocidade constante v . Uma pequena pedra alojada no extremo da roda toca o caminho em $t = 0$. Encontrar a posição, velocidade e aceleração da pedra como função do tempo.

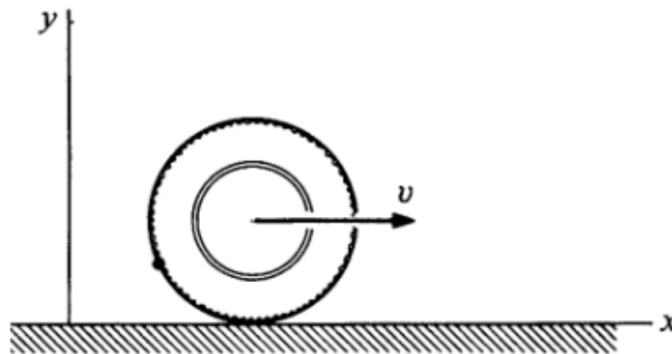


Figura 3: Roda pneumática.

Resolução:

Adotando o referencial do centro da roda, sabemos que a pedra não sofre ação da gravidade, mas possui uma aceleração radial α que a mantém fixada em sua trajetória circular.

Assumindo que a roda pneumática não desliza, seja seu raio r , sua velocidade angular ω e sua massa desprezível, pela condição de rolamento $v = \omega r$, ou seja, sua extremidade deve se mover com velocidade igual àquela do seu centro. Sabemos também que a pedra se move de acordo com

$$\mathbf{r}(t) = A \sin(\omega t + \beta) \hat{\mathbf{i}} + B \cos(\omega t + \beta) \hat{\mathbf{j}} \quad (\text{forma geral de um oscilador harmônico}) \quad (9.1)$$

pelas condições iniciais, temos

$$\mathbf{r}(0) = 0 \hat{\mathbf{i}} - r \hat{\mathbf{j}} = A \sin(\beta) \hat{\mathbf{i}} + B \cos(\beta) \hat{\mathbf{j}}$$

analisando as componentes, temos, para $A \neq 0$,

$$\begin{cases} A \sin \beta = 0 \\ B \cos \beta = -r \end{cases} \Rightarrow \beta = 0 \quad \text{ou} \quad \beta = \pi$$

tomando $\beta = 0$, temos $B = -r$.

Derivando $\mathbf{r}(t)$, encontramos a função de sua velocidade no tempo

$$\mathbf{v}(t) = \frac{d\mathbf{r}(t)}{dt} = \frac{Av}{r} \cos\left(\frac{vt}{r}\right) \hat{\mathbf{i}} + v \sin\left(\frac{vt}{r}\right) \hat{\mathbf{j}}$$

pela condição inicial da velocidade, temos

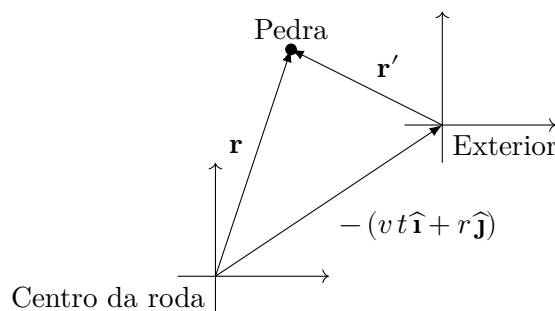
$$\mathbf{v}(0) = -v\hat{\mathbf{i}} + 0\hat{\mathbf{j}} = \frac{Av}{r} \cos 0 \hat{\mathbf{i}} + v \sin 0 \hat{\mathbf{j}} \Rightarrow A = -r$$

Derivando novamente, temos a função da aceleração da pedra no tempo

$$\mathbf{a}(t) = \frac{d\mathbf{v}(t)}{dt} = \frac{d^2\mathbf{r}(t)}{dt^2} = \alpha \sin\left(\frac{vt}{r}\right) \hat{\mathbf{i}} + \alpha \cos\left(\frac{vt}{r}\right) \hat{\mathbf{j}}, \quad \text{onde } \alpha = \frac{v^2}{r}$$

Realizando uma transformação de Galileu, adotamos o referencial externo, com origem na posição da pedra em $t = 0$.

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}' - (vt\hat{\mathbf{i}} + r\hat{\mathbf{j}}) \Rightarrow \mathbf{r}' = \mathbf{r} + (vt\hat{\mathbf{i}} + r\hat{\mathbf{j}})$$



Portanto, temos

$$\begin{aligned} \mathbf{r}'(t) &= \left(vt - r \sin\left(\frac{vt}{r}\right)\right) \hat{\mathbf{i}} + r \left(1 - \cos\left(\frac{vt}{r}\right)\right) \hat{\mathbf{j}}, \\ \mathbf{v}'(t) &= v \left(1 - \cos\left(\frac{vt}{r}\right)\right) \hat{\mathbf{i}} + v \sin\left(\frac{vt}{r}\right) \hat{\mathbf{j}}, \\ \mathbf{a}'(t) &= \alpha \sin\left(\frac{vt}{r}\right) \hat{\mathbf{i}} + \alpha \cos\left(\frac{vt}{r}\right) \hat{\mathbf{j}}. \end{aligned}$$

Questão 10

Um garoto se encontra no pico de uma montanha a qual tem um ângulo ϕ uniforme com a horizontal, como na figura 4. A que ângulo θ da horizontal deveria ele lançar uma pedra tal que a distância percorrida seja a maior possível?

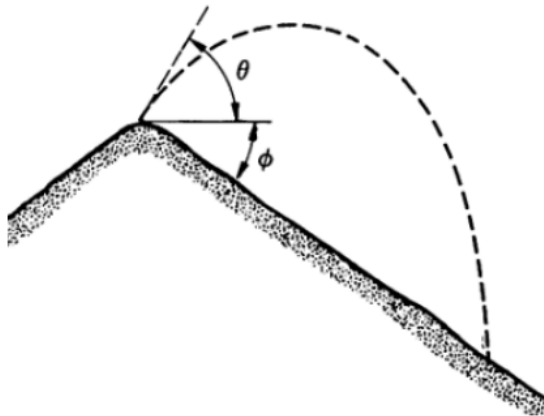


Figura 4: Trajetória do lançamento oblíquo de uma pedra.

Resolução:

Adotando o sistema de coordenadas com origem no ponto de lançamento da pedra e eixos horizontal e vertical orientados para a direita e para cima, respectivamente. Seja $\mathbf{v}(t)$ a função da velocidade na pedra no tempo, $\mathbf{r}(t)$ a função de sua posição, \mathbf{v}_0 sua velocidade inicial e g o módulo da aceleração da gravidade.

Temos que $\mathbf{v}(t)$ será dado por

$$\mathbf{v}(t) = \mathbf{v}_0 + \int -g\hat{\mathbf{j}} dt = \mathbf{v}_0 - gt\hat{\mathbf{j}}. \quad (10.1)$$

De forma análoga, temos

$$\mathbf{r}(t) = \int \mathbf{v}_0 - gt\hat{\mathbf{j}} dt = \mathbf{v}_0 t - \frac{1}{2}gt^2\hat{\mathbf{j}}. \quad (10.2)$$

Pelo enunciado, queremos maximizar a componente horizontal da posição r_x na intercessão de $\mathbf{r}(t)$ e da reta $\mathbf{s}(t)$ (que descreve a descida da montanha). Para tanto, basta utilizarmos que a componente horizontal se conserva, e a vertical terá que descer uma altura adicional $h = r_x \tan \phi$ além de retornar à altura inicial. Dessa forma, encontramos um tempo $t = t_i$ (tempo de intercessão) fazendo

$$\begin{aligned} r_y &= v_{0y} t_i - \frac{1}{2}gt_i^2 = -h \\ t_i^2 - \frac{2}{g}v_{0y} t_i - \frac{2}{g}h &= 0 \end{aligned}$$

de tal forma que (por Bháskara), temos

$$t_i = \frac{(2v_{0y}/g) \pm \sqrt{(2v_{0y}/g)^2 + 4(2/g)h}}{2} = \frac{v_{0y} \pm \sqrt{v_{0y}^2 + 2gh}}{g}$$

e, substituindo o maior valor (tempo posterior) em r_x temos

$$r_x(t_i) = r_i = v_{0x} t_i = v_0 \cos \theta \left(\frac{v_{0y} + \sqrt{v_{0y}^2 + 2g(r_i \tan \phi)}}{g} \right)$$

$$\left(r_i \frac{g}{v_0 \cos \theta} - v_{0y} \right)^2 = v_{0y}^2 + 2g(r_i \tan \phi)$$

$$r_i^2 \left(\frac{g}{v_0 \cos \theta} \right)^2 - 2g r_i \frac{v_0 \sin \theta}{v_0 \cos \theta} = 2g r_i \tan \phi$$

$$r_i^2 - 2 \frac{(v_0 \cos \theta)^2}{g} (\tan \phi + \tan \theta) r_i = 0$$

$$r_i \left(r_i - 2 \frac{(v_0 \cos \theta)^2}{g} (\tan \phi + \tan \theta) \right) = 0$$

para $r_i \neq 0$, temos

$$\begin{aligned} r_i &= 2 \frac{(v_0 \cos \theta)^2}{g} (\tan \phi + \tan \theta) \\ &= 2 \frac{(v_0 \cos \theta)^2}{g} \left(\frac{\sin \phi}{\cos \phi} + \frac{\sin \theta}{\cos \theta} \right) \\ &= 2 \frac{(v_0 \cos \theta)^2}{g} \left(\frac{\sin \phi \cos \theta + \sin \theta \cos \phi}{\cos \phi \cos \theta} \right) \\ &= \frac{v_0^2}{g \cos \phi} 2 \cos \theta \sin (\phi + \theta) \end{aligned}$$

por 10.3

$$r_i = \frac{v_0^2}{g \cos \phi} (\sin (2\theta + \phi) + \sin \phi)$$

que deve ser maximizada (com respeito à θ) quando $dr_i/d\theta = 0$, dessa forma

$$\frac{dr_i}{d\theta} = \frac{v_0^2}{g \cos \phi} (2 \cos (2\theta + \phi)) = 0$$

$$\cos (2\theta + \phi) = 0$$

$$2\theta + \phi = \frac{\pi}{2} \quad \Rightarrow \quad \theta = \frac{\pi/2 - \phi}{2}$$

Nota:

$$\begin{aligned} \sin (a + b) &= \sin a \cos b + \sin b \cos a \\ + \sin (a - b) &= \sin a \cos b - \sin b \cos a \\ \sin (a + b) + \sin (a - b) &= 2 \sin a \cos b \quad (10.3) \end{aligned}$$