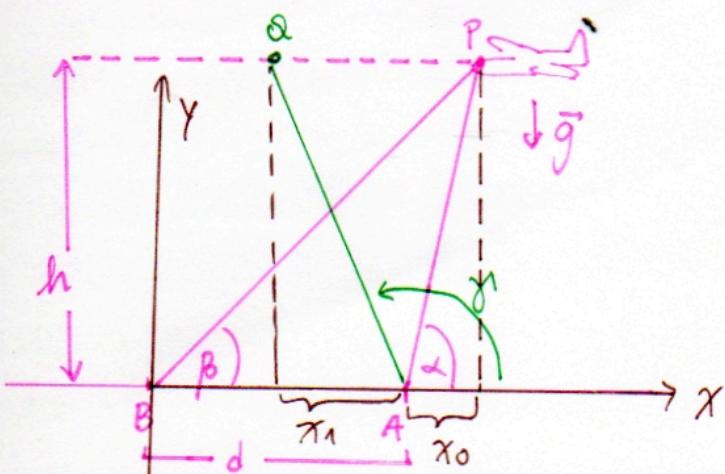


PAUTA P1 Auxiliar # 3

Considerando la figura y lo indicado en el enunciado se determinará la altura de vuelo de la avioneta.



Tomando como sistema de referencia la zona B. se tiene que la evolución itinerario para las cargas puede ser descompuesta en 2 sub-evoluciones una asociada al movimiento horizontal y otra al movimiento vertical.

Para determinar h se considera el movimiento vertical de la 1º entrega

$$Y_{1E}(t) = h - \frac{gt^2}{2}$$

como el
tiempo de caída
es t_1

$$0 = h - gt_1^2 \Rightarrow \boxed{gt_1^2 = h} \Rightarrow \text{Notar que verticalmente el movimiento que lanza la carga no tiene velocidad inicial ya que la avioneta va a una altura constante.}$$

Calculemos ahora x_0 ... (solo para practicar geometría).

$$\frac{\tan(\alpha)}{h} = x_0^{-1}; \tan(\beta) \cdot (x_0 + d) = h \Rightarrow \begin{aligned} (1) \frac{h}{\tan(\alpha)} &= x_0 \\ (2) \frac{h}{\tan(\beta)} - d &= x_0 \end{aligned}$$

Calculemos entonces x_1

Como $\gamma > 90^\circ$; $\gamma > \pi/2 \Rightarrow \tan \gamma < 0$; \therefore para que sea consistente se multiplicará por menor

$$-\tan(\gamma) = \frac{h}{x_1} \Rightarrow x_1 = \frac{-h}{\tan(\gamma)}$$

Entonces una vez que ha transcurrido un tiempo t_1 , la avioneta se ha desplazado una distancia $x_0 + x_1$, y como se sabe que se move a velocidad constante se tiene que esta se encuentra dada por la forma.

$$\begin{aligned} |\vec{v}| &= \frac{x_0 + x_1}{t_1} = \left(-\frac{h}{\tan(\gamma)} + \frac{h}{\tan(\beta)} - d \right) \cdot \frac{1}{t_1} \quad (\text{usando (2)}) \\ &= \left(-\frac{gt_1^2}{2\tan(\gamma)} + \frac{gt_1^2}{2\tan(\beta)} - d \right) \cdot \frac{1}{t_1} \quad \text{usando } h = \frac{gt_1^2}{2}. \\ &= \left(-\frac{gt_1}{2\tan(\gamma)} + \frac{gt_1}{2\tan(\beta)} - d \right) = \left(\frac{gt_1}{2} \right) \left(\frac{1}{\tan(\beta)} - \frac{1}{\tan(\gamma)} - \frac{d}{gt_1^2} \right). \end{aligned}$$

Como la velocidad va en contra del sistema de referencia se tiene que

$$-|\vec{v}| = \vec{v} \Rightarrow \vec{v} = \frac{gt_1}{2} \left(\frac{2d}{gt_1^2} + \frac{1}{\tan(\gamma)} - \frac{1}{\tan(\beta)} \right)$$

Como la distancia entre la zona A y la zona B es d , la diferencia temporal entre una entrega y la otra corresponde a lo que se demora el avioneta en recorrer dicha distancia.

Sea Δt el tiempo de diferencia entre la primera entrega y la 2º. Se tiene que

$$\begin{aligned} \frac{d}{\Delta t} &= |\vec{v}| \Rightarrow \frac{d}{\Delta t} = \frac{gt_1}{2} \left(\frac{1}{\tan(\beta)} - \frac{1}{\tan(\gamma)} - \frac{2d}{gt_1^2} \right) \\ &\Rightarrow \frac{d}{\frac{gt_1}{2} \left(\frac{1}{\tan(\beta)} - \frac{1}{\tan(\gamma)} - \frac{2d}{gt_1^2} \right)} = \Delta t, \end{aligned}$$

Notar que este problema puede ser resuelto usando únicamente consideraciones geométricas entre las partes y la definición de rapidez. Pero se ha optado por un desarrollo cinemático.

Pauta Auxiliar #3

6/Abnl/2016

P.A.

a) P.D.Q. $v_f^2 - v_0^2 = 2a(x_f - x_0)$

$$(1) v_f = v_0 + a \cdot t$$

$$(2) x_f = x_0 + v_0 t + \frac{1}{2} a t^2$$

$$\text{De (1)} \Rightarrow \frac{v_f - v_0}{a} = t$$

$$\text{De (2)} \Rightarrow x_f - x_0 = \frac{1}{2a} (2a \cdot v_0 \cdot t + a^2 \cdot t^2)$$

(1) en (2)

$$2a(x_f - x_0) = 2a \cdot v_0 \left(\frac{v_f - v_0}{a} \right) + a^2 \left(\frac{v_f - v_0}{a} \right)^2$$

$$2a(x_f - x_0) = 2v_0 v_f - 2v_0^2 + v_f^2 - 2v_f v_0 + v_0^2$$

* Es necesario que exista \vec{v}_0 , de lo contrario si $\vec{v}_0 = 0 = \vec{x}_0$ no habría movimiento.

$$2a(x_f - x_0) = -2v_0^2 - v_f^2 + v_0^2$$

$$2a(x_f - x_0) = v_f^2 - v_0^2$$

b) P.D.Q : $y = \tan(\alpha) \cdot x - \frac{1}{2} \frac{gx^2}{v_0^2} (1 + \tan^2(\alpha))$

$$\text{con } \vec{x}_0 = \vec{0}$$

$$(1) \vec{v}_0 = v_0 \cos(\alpha) \hat{x} + v_0 \sin(\alpha) \hat{y}$$

$$(2) x = v_0 \cdot \cos(\alpha) \cdot t \quad [x_0 = 0]$$

$$(3) y = v_0 \cdot \sin(\alpha) \cdot t - \frac{1}{2} g t^2 \quad [y_0 = 0]$$

$$\text{De (2)} \Rightarrow t = \frac{x}{v_0 \cdot \cos(\alpha)} \quad (*)$$

(*) en (3)

$$y = v_0 \cdot \sin(\alpha) \left(\frac{x}{v_0 \cdot \cos(\alpha)} \right) - \frac{1}{2} g \left(\frac{x}{v_0 \cdot \cos(\alpha)} \right)^2$$

$$y = \underbrace{\frac{\sin \alpha}{\cos \alpha}}_{\tan(\alpha)} \cdot x - \frac{1}{2} g \frac{x^2}{v_0^2} \left(\frac{1}{\cos^2(\alpha)} \right)$$

$$y = \tan(\alpha) \cdot x - \frac{1}{2} g \frac{x^2}{v_0^2} \left(\frac{1}{\cos^2(\alpha)} \right)$$

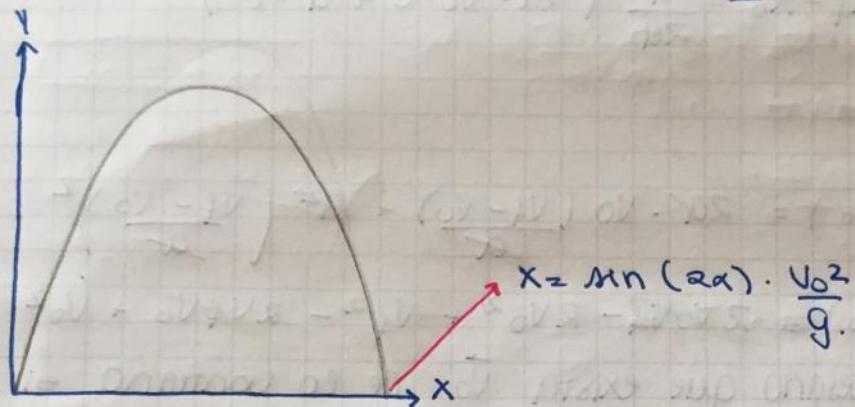
Recordar que: $\sin^2(\alpha) + \cos^2(\alpha) = 1$

$$\sin^2(\alpha) + \cos^2(\alpha) = 1 \quad | \cdot \frac{1}{\cos^2(\alpha)}$$

$$\frac{\sin^2(\alpha)}{\cos^2(\alpha)} + \frac{\cos^2(\alpha)}{\cos^2(\alpha)} = \frac{1}{\cos^2(\alpha)}$$

$$\tan(\alpha) + 1 = \frac{1}{\cos^2(\alpha)}$$

$$\Rightarrow y = x \tan(\alpha) - \frac{1}{2} \frac{gx^2}{V_0^2} (1 + \tan^2(\alpha))$$



c) P.D.Q. ¿x vuelo? (también alcance máximo)

$$0 = y = x \left(\tan(\alpha) - \frac{1}{2} \frac{gx}{V_0^2} (1 + \tan^2(\alpha)) \right)$$

i) $x_1 = 0$ (posición inicial)

$$ii) \tan(\alpha) = \frac{1}{2} \frac{g}{V_0^2} (1 + \tan^2(\alpha)) \cdot x$$

$$\frac{2\tan(\alpha) \cdot V_0^2}{g(1 + \tan^2(\alpha))} = x_{vuelo}$$

$$\frac{2 \cdot \frac{\sin(\alpha)}{\cos(\alpha)} \cdot V_0^2}{g \left(\frac{1}{\cos^2(\alpha)} \right)} = x_{vuelo}$$

$$2 \frac{\sin(\alpha)}{\cos(\alpha)} \cdot \cos^2(\alpha) \cdot \frac{V_0^2}{g} = x_{vuelo}$$

Recordar

$$\sin(\alpha) = 2 \cos(\alpha) \sin(\alpha) \quad 2 \sin(\alpha) \cdot \cos(\alpha) \cdot \frac{V_0^2}{g} = x_{vuelo}$$

$$x_{vuelo} = \sin(2\alpha) \frac{V_0^2}{g}$$

d) $\alpha?$ \Rightarrow x_{vuelo} sea la máxima posible

$$x = \sin(2\alpha) \frac{v_0^2}{g}$$

$$-1 \leq \sin(2\alpha) \leq 1$$

$$\sin(2\alpha) = 1$$

$$\sin(\beta) = 1 \Rightarrow \beta = \frac{\pi}{2}$$

$$2\alpha = \frac{\pi}{2}$$

$$\alpha = \frac{\pi}{4} \quad (45^\circ)$$

e) Altura máxima (para cualquier α)

$$x_{\text{vuelo}} = \sin(2\alpha) \frac{v_0^2}{g}$$

$$x_{\text{max}} = \frac{1}{2} x_{\text{vuelo}} \quad (\text{símetria parábola})$$

$$x_{\text{max}} = \frac{(2\alpha) \cdot v_0^2}{2g} \left[\frac{\sin(\alpha) \cos(\alpha)}{2g} v_0^2 \right]$$

$$y = \tan(\alpha) \cdot x - \frac{1}{2} g \frac{x^2}{v_0^2} (1 + \tan^2(\alpha))$$

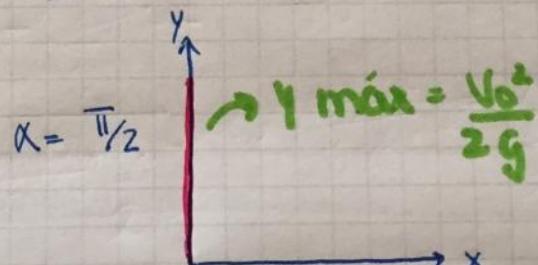
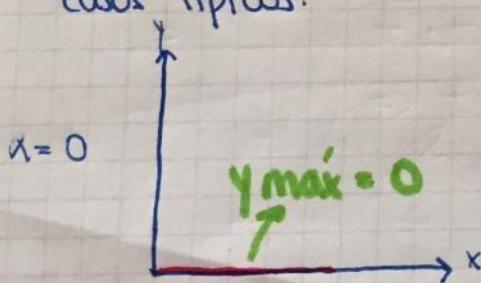
$$y = \frac{\sin(\alpha)}{\cos(\alpha)} x - \frac{1}{2} g \frac{x^2}{v_0^2} \cdot \frac{1}{\cos^2(\alpha)}$$

$$y = \frac{\sin(\alpha)}{\cos(\alpha)} \cdot \frac{\sin(\alpha) \cdot \cos(\alpha) v_0^2}{g} - \frac{1}{2} \frac{g \cdot \sin^2(\alpha) \cos^2(\alpha)}{v_0^2 \cos^2(\alpha)} v_0^4$$

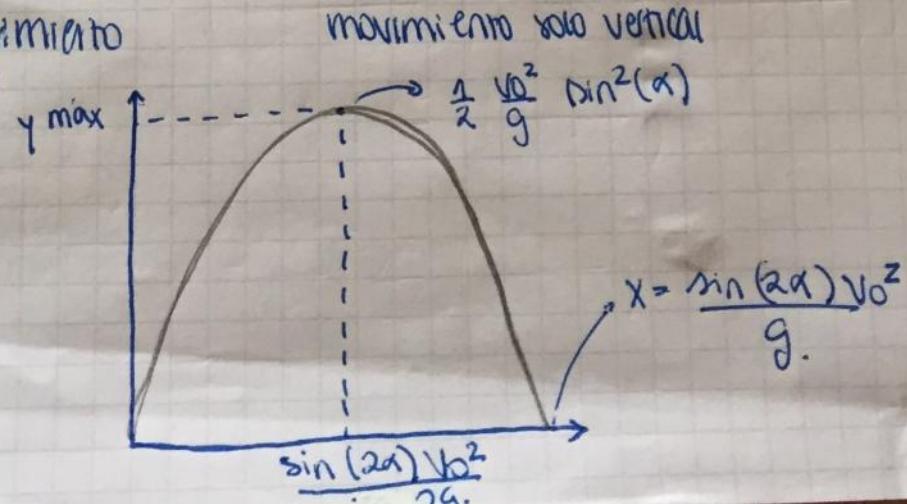
$$y = \frac{v_0^2}{g} \cdot \sin^2(\alpha) - \frac{1}{2} \frac{v_0^2 \sin^2(\alpha)}{g}$$

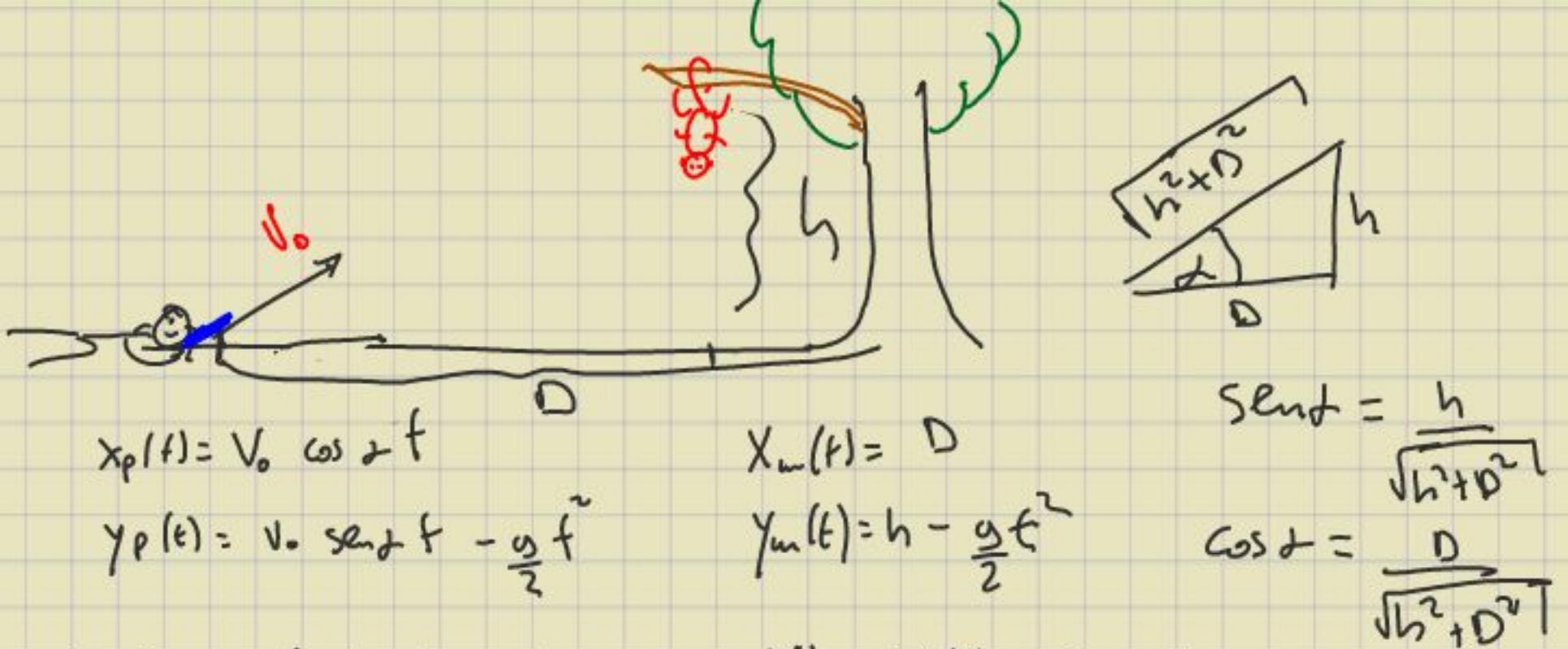
$$y_{\text{max}} = \frac{1}{2} \frac{v_0^2}{g} \sin^2(\alpha)$$

Casos típicos:



Porque sera movimiento horizontal





En el momento de la colisión, $x_p(t^*) = x_m(t^*)$ para algún t^*

$$x_p(t^*) = x_m(t^*)$$

$$\frac{V_0 \cos \theta_0 t^* = h \omega t^*}{t^* = \frac{h}{V_0 \sin \theta_0}}$$

$$\frac{y_m(t^*) = y_p(t^*)}{h - \frac{1}{2} g t^{*2} = V_0 \cos \theta_0 t^* - \frac{1}{2} g t^{*2}}$$

$$t^* = \frac{h}{V_0 \cos \theta_0}$$

Imparemos la colisión cuando el mono llega al suelo.

$$y_m(t^*) = h - \frac{1}{2} \frac{h^2}{V_0^2 \sin^2 \theta_0} = 0$$

Notemos que No aporta info adicional, esto lo veremos después)

$$h = 2 \frac{V_0^2 \sin^2 \theta_0}{g} \Rightarrow V_0 = \sqrt{\frac{gh}{2}} \cdot \frac{1}{\sin \theta_0} = \sqrt{\frac{gh}{2}} \cdot \frac{\sqrt{D^2 + h^2}}{h}$$

b) Si no existiere "suelo" y tanto mono como proyectil pueden seguir bajando indefinidamente Siempre el proyectil alcanza al mono

