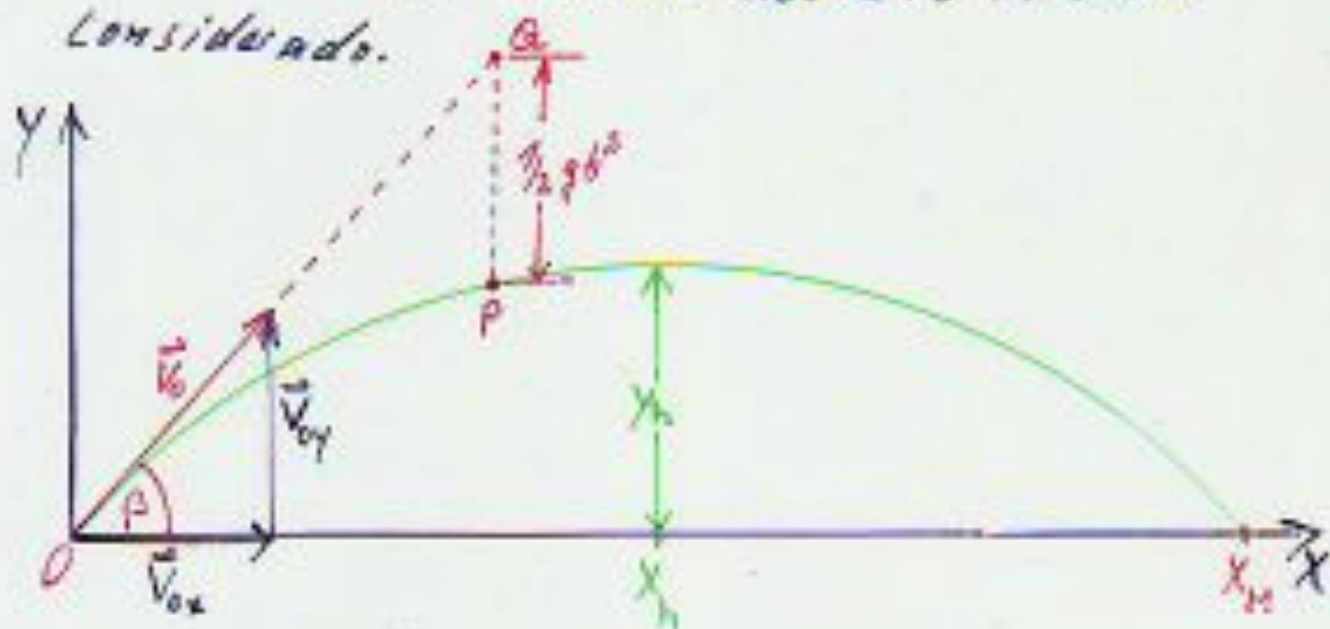


Trayectoria de un proyectil: (Lanzamiento oblicuo/inclinado)

Queremos calcular la trayectoria del vuelo de un cuerpo/proyectil en el campo de gravedad de la tierra. El cuerpo/proyectil se mueve con una cierta velocidad inicial v_0 en una dirección que forma un ángulo β con la horizontal. El roce del aire no está considerado.



Elegimos para la descripción del movimiento un sistema de coordenadas x, y (x -coordenada horizontal, y -eje perpendicular a la superficie de la tierra). La trayectoria del movimiento del cuerpo es en el plano $x-y$. El cuerpo está en el momento / tiempo $t=0$ en el origen del sistema de coordenadas.

Después del disparo / lanzamiento el cuerpo se mueve bajo de la superposición de dos movimientos:

- El movimiento del cuerpo libre y
- de la caída libre, el movimiento uniformemente acelerado hacia abajo (en dirección del eje negativo de y).

Solución:

Separamos / descomponemos el vector de la velocidad \vec{V}_0 en sus componentes \vec{V}_{0x} y \vec{V}_{0y} :

$$\vec{V}_0 = \vec{V}_{0x} + \vec{V}_{0y}$$

Para los módulos / magnitudes de la velocidad inicial paralelo a los ejes ' x ' e ' y ' se obtiene:

$$V_{0x} = V_0 \cdot \cos \beta$$

$$V_{0y} = V_0 \cdot \sin \beta$$

Calculamos los componentes ' x ' e ' y ' en forma separada:

- La componente horizontal V_x se mantiene sin cambio durante todo el vuelo.
- La componente vertical V_y se disminuye con el tiempo:

Tenemos:

$$V_x = V_{0x} = V_0 \cdot \cos \beta$$

$$V_y = V_{0y} - g \cdot t = V_0 \cdot \sin \beta - g \cdot t$$

La integración de estas ecuaciones da la coordenada local de la trayectoria como función del tiempo:

$$(1) \quad x(t) = \int_0^t V_x dt = V_0 \cdot t \cdot \cos \beta$$

$$(2) \quad y(t) = \int_0^t V_y dt = \int_0^t (V_0 \cdot \sin \beta - g t) dt$$

$$= V_0 \cdot t \cdot \sin \beta - \frac{1}{2} g t^2$$

¡Sin la influencia de la gravitación de la tierra el cuerpo estaría en el tiempo t no en el punto P , sino en el punto Q !

La trayectoria $y = y(x)$ se calcula a través de las ecuaciones (1) y (2) por eliminación de tiempo t (Con ecuación (1) se calculan el tiempo t y entran en ec. (2)):

Resultado:

$$(3) \quad y = x \cdot \tan \beta - \frac{g}{2V_0^2 \cos^2 \beta} \cdot x^2$$

Esta ecuación representa una parábola (de lanzamiento).

Interesantes son dos valores/posiciones de esta trayectoria del lanzamiento:

La distancia lograda x_M y la altura y_h :

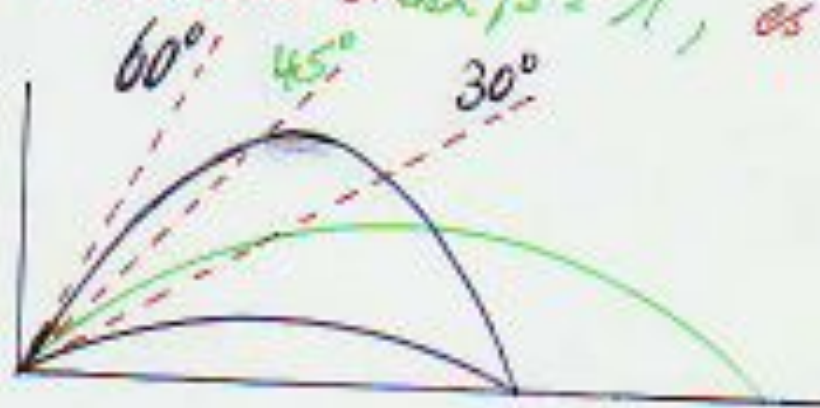
a) distancia lograda x_M :

\Rightarrow con (3):

$$x_M = \frac{2V_0^2 \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta}{g} = \frac{V_0^2}{g} \cdot \sin 2\beta$$



⇒ La distancia lograda maxima entonces se mantiene si $2\beta = 1$, es decir $\beta = 45^\circ$



Experimento: Las trayectorias de lanzamiento oblicuo para distintos angulos β se puede demostrar con un haz de agua (con velocidad de flujo constante):



b) altura de lanzamiento Y_h : (punto maximo de la parabol(a))
 En este punto la componente vertical de la velocidad V_y esta zero:
 $V_y = V_0 \cdot \sin \beta - g \cdot t = 0$ es decir $t = \frac{V_0 \cdot \sin \beta}{g}$
 Sustituir t en ec. (2) da:

$$Y_h = \frac{V_0^2 \cdot \sin^2 \beta}{2g}$$

Ejemplo:

a) $\beta = 45^\circ$, $V_0 = 1.000 \frac{m}{s}$

$$\Rightarrow \underline{X_h} = \frac{(1.000)^2}{9,81} \cdot \sin(2 \cdot 45^\circ) = 101.936,8 \text{ m}$$

$$\approx \underline{102 \text{ Km}}$$

b) calculo de la altura maxima Y_h :

$$\underline{Y_h} = \frac{(1.000)^2}{2 \cdot 9,81} \cdot \sin^2(45^\circ) = 25.484,2 \text{ m}$$

$$\approx \underline{25,5 \text{ Km}}$$

Cuando se dispara a 45° la altura Y_h es $\frac{1}{4}$ del rango de X_h .

