

Stałe całkowania  $C_3$  i  $C_4$  wyznaczamy z warunków początkowych na przesunięcie pocisku: dla  $t = 0$ ,  $x = 0$ ,  $y = 0$ . Na podstawie tych warunków początkowych znajdujemy równania ruchu pocisku

$$x = v_0 t \cos \alpha_0, \quad y = -\frac{gt^2}{2} + v_0 t \sin \alpha_0$$

Po wyrugowaniu z równań ruchu pocisku czasu  $t$  otrzymamy równanie toru

$$y = x \operatorname{tg} \alpha_0 - \frac{g}{2v_0^2 \cos^2 \alpha_0} x^2$$

Torem pocisku wyrzuconego w próżni z prędkością początkową  $v_0$  pod kątem  $\alpha_0$  do poziomu jest parabola drugiego stopnia o osi pionowej, zwrócona wypukłością ku górze.

Zasięg rzutu pocisku  $X$  (całkowitą donośność poziomą) obliczamy z warunku

$$(x)_{y=0} = X$$

stąd

$$X = \frac{v_0^2}{g} \sin 2\alpha_0$$

W celu wyznaczenia wysokości rzutu  $Y$  (wierzchołkowej toru) należy określić maksimum funkcji  $y = y(x)$ . Po obliczeniu pierwszej pochodnej tej funkcji względem współrzędnej  $x$ , przyrównaniu jej do zera oraz dokonaniu niezbędnych przekształceń otrzymamy

$$Y = \frac{v_0^2}{2g} \sin^2 \alpha_0$$

Zasięg rzutu ma wartość maksymalną dla kąta rzutu  $\alpha_0 = \pi/4$

$$X_{max} = \frac{v_0^2}{g}$$

### 17.3.2. Ruch punktu pod działaniem siły zależnej od czasu

Drugim przypadkiem szczególnym jest ruch pod działaniem siły zależnej tylko od czasu  $t$

$$\ddot{\mathbf{r}} = \frac{1}{m} \mathbf{P}(t) \tag{17.16}$$

Podobnie jak poprzednio, rozwiązanie otrzymamy przez podwójne całkowanie, które prowadzi do wektora prędkości  $\mathbf{v}(t) = \dot{\mathbf{r}}(t)$

$$\frac{d\mathbf{v}}{dt} = \frac{1}{m} \mathbf{P}(t)$$