

فصل چهارم - بخش دوم

# نیروهای جدایی پذیر

## ۳.۴ نیروهایی از نوع جداپذیر: حرکت پرتابی

تعریف نیروی جداپذیر:

مولفه نیرو در هر راستا تابعی از مختصه در آن راستا است

$$\mathbf{F} = \mathbf{i}F_x(x) + \mathbf{j}F_y(y) + \mathbf{k}F_z(z) \longrightarrow \nabla \times \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \partial/\partial x & \partial/\partial y & \partial/\partial z \\ F_x(x) & F_y(y) & F_z(z) \end{vmatrix} = \mathbf{0}$$

میدان پایستار است زیرا هر مشتق جزئی از نوع آمیخته است و به این جهت عیناً صفر می‌شود، زیرا مختصات  $x$ ،  $y$  و  $z$  متغیرهای مستقل‌اند.

$$m\ddot{x} = F_x(x, \dot{x}, t)$$



$$m\ddot{y} = F_y(y, \dot{y}, t)$$

$$m\ddot{z} = F_z(z, \dot{z}, t)$$

## حرکت پرتابه در میدان گرانشی یکنواخت

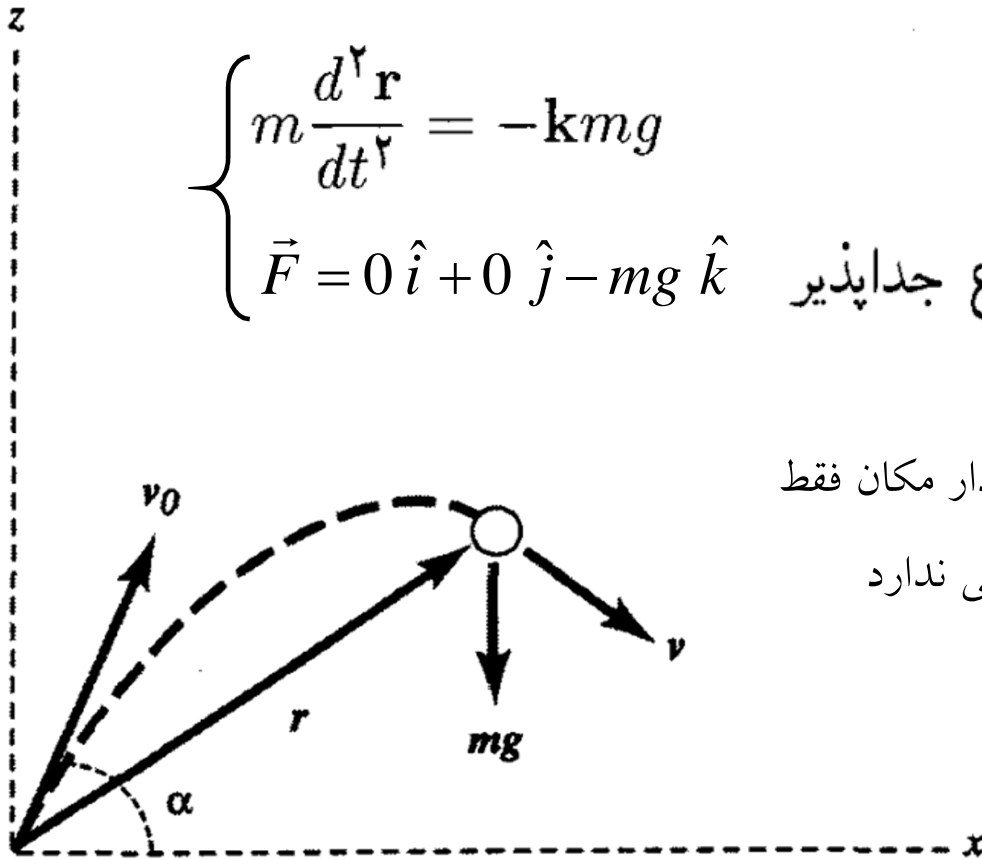
الف) بدون مقاومت هوا:

$$\left\{ m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = -kmg \right.$$

نیرو پایستار و از نوع جداپذیر  
 $\vec{F} = 0 \hat{i} + 0 \hat{j} - mg \hat{k}$

سرعت اولیه در صفحه XZ و نیرو در راستای Z پس بردار مکان فقط محدود به صفحه XZ خواهد شد و در راستای Y حرکتی ندارد

$$\mathbf{r} = \mathbf{i}x + \mathbf{k}z$$



## تغییرات سرعت با مکان و زمان

نیرو پایستار  $\longrightarrow$   $E(x,z) = E(0,0)$

$$\frac{1}{2}m(\underbrace{\dot{x}^2 + \dot{z}^2}_{v^2}) + mgz = \frac{1}{2}mv_0^2$$

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = -kmg$$

انتگرال گیری  $\longrightarrow$

$$\mathbf{v} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = -kgt + \mathbf{v}_0$$

$$v^2 = v_0^2 - 2gz$$

$$v_0 \begin{cases} v_{0x} = \dot{x}_0 = v_0 \cos \alpha \\ v_{0y} = \dot{y}_0 = v_0 \sin \alpha \end{cases} \begin{matrix} \longrightarrow v_x = \dot{x} = v_0 \cos \alpha \\ v_y = \dot{y} = v_0 \sin \alpha - gt \end{matrix}$$

$$\mathbf{v} = \mathbf{i}v_0 \cos \alpha + \mathbf{k}(v_0 \sin \alpha - gt)$$

## معادله مکان و مسیر

$$\mathbf{v} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = -\mathbf{k}gt + \mathbf{v}_0$$

انتگرال گیری

$$\mathbf{r} = -\mathbf{k}\frac{1}{2}gt^2 + \mathbf{v}_0 t + \mathbf{r}_0$$

مکان اولیه پرتابه،  $\mathbf{r}_0$ ، که مساوی صفر.

$$\mathbf{r} = \mathbf{i}(v_0 \cos \alpha)t + \mathbf{k} \left( (v_0 \sin \alpha)t - \frac{1}{2}gt^2 \right)$$

$$x = \dot{x}_0 t = (v_0 \cos \alpha)t \longrightarrow t = \frac{x}{v_0 \cos \alpha}$$

$$y = \dot{y}_0 t \equiv 0$$

$$z = \dot{z}_0 t - \frac{1}{2}gt^2 = (v_0 \sin \alpha)t - \frac{1}{2}gt^2$$

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


(۱) ارتفاع بیشینه،  $z_{\max}$

در ارتفاع بیشینه مؤلفه قائم سرعت پرتابه صفر است

$$\mathbf{v} = \underbrace{\mathbf{i}v_0 \cos \alpha}_{v_x} + \underbrace{\mathbf{k}(v_0 \sin \alpha - gt)}_{v_z=0}$$

$$v^2 = v_0^2 - 2gz$$

$$v^2 = v_x^2 + v_z^2 \xrightarrow{\text{in max height}} v^2 = v_0^2 \cos^2 \alpha$$


$$v_0^2 \cos^2 \alpha = v_0^2 - 2gz_{\max} \longrightarrow z_{\max} = \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha}{2g}$$

(۲) زمانی،  $t_{\max}$ ، که طول می‌کشد تا به ارتفاع بیشینه برسد

در ارتفاع بیشینه، مؤلفه قائم سرعت صفر

$$v_0 \sin \alpha - gt_{\max} = 0 \quad \longrightarrow \quad t_{\max} = \frac{v_0 \sin \alpha}{g}$$

(۳) زمان پرواز،  $T$ ، پرتابه!

$$\begin{cases} z = v_0 \sin \alpha t - \frac{1}{2}gt^2 \\ z = 0 \end{cases} \quad \longrightarrow \quad T = \frac{2v_0 \sin \alpha}{g}$$


این مدت زمان دو برابر زمانی است که طول می‌کشد تا پرتابه به ارتفاع بیشینه برسد و نشان می‌دهد که پرواز پرتابه به بالا تا نقطه اوج مسیرش، با پرواز آن به پایین و در جهت مخالف آن اول، متقارن است.

(۴) برد،  $R$ ، و برد بیشینه،  $R_{\max}$ ، پرتابه

$$\begin{cases} x = \dot{x} \cdot t = (v_0 \cos \alpha)t \\ T = \frac{2v_0 \sin \alpha}{g} \end{cases}$$



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

برای بیشینه  $R$   $\frac{dR}{d\alpha} = 0$  

$$\begin{cases} \alpha = 45^\circ \\ R_{\max} = v_0^2 / g \end{cases}$$

ب) با در نظر گرفتن مقاومت خطی هوا:

در این حالت، انرژی کل در حین حرکت پایسته نمی ماند، و در خلال پرواز پرتابه پیوسته کاهش می یابد.

نیروی مقاوم به طور خطی با سرعت تغییر می کند  $f(v) = -m\gamma v$

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = -m\gamma \mathbf{v} - \mathbf{k}mg$$

$$\frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = -\gamma \mathbf{v} - \mathbf{k}g \quad \longrightarrow$$

$$\begin{cases} \ddot{x} = -\gamma \dot{x} \\ \ddot{y} = -\gamma \dot{y} \\ \ddot{z} = -\gamma \dot{z} - g \end{cases}$$

معادلات از هم جدا شده اند!

حل مسئله در راستای X و y با مقایسه با مثال ۱-۴-۲:

مثال ۱-۴-۲  $\begin{cases} F_0 = 0 \\ -c_1 v = m \frac{dv}{dt} \end{cases} \rightarrow \begin{cases} v = v_0 e^{-c_1 t/m} \\ x = \frac{mv_0}{c_1} (1 - e^{-c_1 t/m}) \end{cases}$

نیروی ترمزی

در این مسئله  $\gamma = c_1/m \rightarrow \begin{cases} \dot{x} = \dot{x}_0 e^{-\gamma t} \\ \dot{y} = \dot{y}_0 e^{-\gamma t} \end{cases}$

$\dot{x} = \dot{x}_0 e^{-\gamma t} \rightarrow x = \frac{\dot{x}_0}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t})$

$\dot{y} = \dot{y}_0 e^{-\gamma t} \rightarrow \dot{y} = \dot{y}_0 = 0$

حل مسئله در راستای z با مقایسه با مثال سقوط قائم به داخل شاره:

مثال سقوط

$$\begin{cases} -mg - c_1 v = m \frac{dv}{dt} \\ v = -v_t (1 - e^{-t/\tau}) + v_0 e^{-t/\tau} \end{cases}$$

در این مسئله

$$\ddot{z} = -\gamma \dot{z} - g$$

$$\begin{cases} \gamma = c_1/m \\ v_t = \frac{mg}{c_1} = \frac{g}{\gamma} \\ \tau = \frac{m}{c_1} = \frac{1}{\gamma} \end{cases}$$

$$\dot{z} = \dot{z}_0 e^{-\gamma t} - \frac{g}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t})$$

$$z = \left( \frac{\dot{z}_0}{\gamma} + \frac{g}{\gamma^2} \right) (1 - e^{-\gamma t}) - \frac{g}{\gamma} t$$

$t = 0$  $t = \infty$ 

---

$$\dot{x} = \dot{x}_0 e^{-\gamma t}$$

$$\dot{x} = \dot{x}_0$$

$$\dot{x} = 0$$

$$x = \frac{\dot{x}_0}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t})$$

$$x = 0$$

$$x = \frac{\dot{x}_0}{\gamma}$$

$$\dot{z} = \dot{z}_0 e^{-\gamma t} - \frac{g}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t})$$

$$\dot{z} = \dot{z}_0$$

$$\dot{z} = -\frac{g}{\gamma}$$

$$z = \left( \frac{\dot{z}_0}{\gamma} + \frac{g}{\gamma^2} \right) (1 - e^{-\gamma t}) - \frac{g}{\gamma} t$$

$$z = 0$$

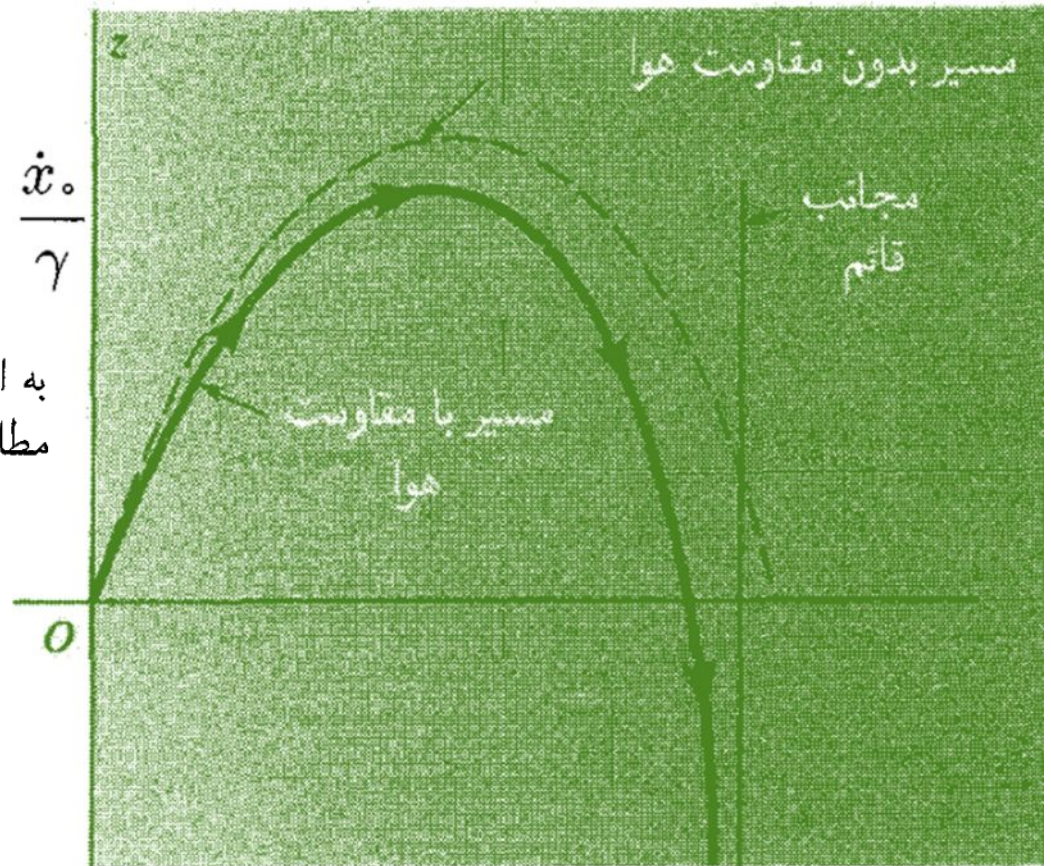
$$z = -\infty$$

مکان اولیه پرتابه را مبدأ دستگاه مختصات، صفر، گرفته‌ایم

$$\mathbf{r} = \left( \frac{\mathbf{v}_0}{\gamma} + \frac{\mathbf{k}g}{\gamma^2} \right) (1 - e^{-\gamma t}) - \mathbf{k} \frac{gt}{\gamma}$$

$$x = \frac{\dot{x}_0}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t}) \xrightarrow{t \rightarrow \infty} x \rightarrow \frac{\dot{x}_0}{\gamma}$$

به این معنی که مسیر کامل پرتابه، اگر به چیزی اصابت نکند، مطابق شکل ۲.۳.۴، باید مجانب قائم باشد.



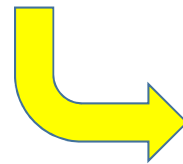
## برد افقی

$$x = \frac{\dot{x}_0}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t}) \longrightarrow 1 - \gamma x / \dot{x}_0 = e^{-\gamma t}$$

$$\longrightarrow t = -\gamma^{-1} \ln(1 - \gamma x / \dot{x}_0)$$

برای بدست آوردن برد افقی؛  $t$  را در رابطه  $z$  گذارده و برابر با صفر قرار می دهیم

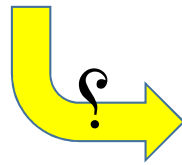
$$z = \left( \frac{\dot{z}_0}{\gamma} + \frac{g}{\gamma^2} \right) \underbrace{(1 - e^{-\gamma t})}_{\frac{\gamma x_{\max}}{\dot{x}_0}} - \frac{g}{\gamma} t = 0$$


$$\left( \frac{\dot{z}_0}{\gamma} + \frac{g}{\gamma^2} \right) \frac{\gamma x_{\max}}{\dot{x}_0} = \frac{g}{\gamma^2} \ln \left( 1 - \frac{\gamma x_{\max}}{\dot{x}_0} \right)$$

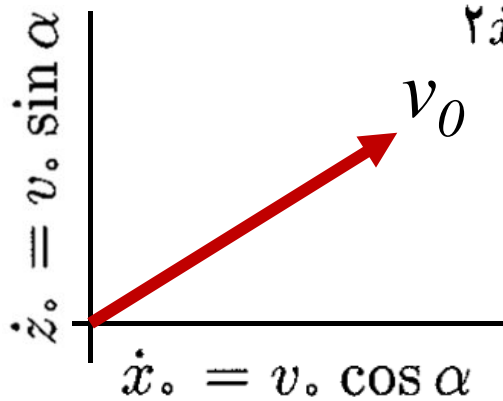
$$\left(\frac{\dot{z}_0}{\gamma} + \frac{g}{\gamma^2}\right) \frac{\gamma x_{\max}}{\dot{x}_0} = \frac{g}{\gamma^2} \ln\left(1 - \frac{\gamma x_{\max}}{\dot{x}_0}\right)$$

$$\ln(1 - u) = -u - \frac{u^2}{2} - \frac{u^3}{3} - \dots$$

به ازای  $u = \gamma x_{\max} / \dot{x}_0$



$$x_{\max} = \frac{\dot{x}_0 \dot{z}_0}{g} - \frac{\dot{x}_0 \dot{z}_0^2}{3g^2} \gamma + \dots$$



$$2\dot{x}_0 \dot{z}_0 = 2v_0^2 \sin \alpha \cos \alpha = v_0^2 \sin 2\alpha$$

$$x_{\max} = \frac{v_0^2 \sin 2\alpha}{g} - \frac{2v_0^3 \sin 2\alpha \sin \alpha}{3g^2} \gamma + \dots$$

کاهش برد ناشی از مقاومت هوا. برد در غیاب مقاومت هوا.

## مثال ۱.۳.۴ برد افقی توپ گلف

مقاومت پس‌کشی هوا بر حسب  $v$ ، به‌جای خطی بودن به درجهٔ دوم نزدیک‌تر است

$$\mathbf{F}(\mathbf{v}) = -\mathbf{v}(c_1 + c_2|\mathbf{v}|)$$

«خطی‌سازی» تابع نیرو

$|\mathbf{v}|$  را با سرعت اولیه،  $v_0$ ، مساوی قرار می‌دهیم ←

$$F(v) = -v(c_1 + c_2v_0) \quad \leftarrow$$

$$\gamma = \frac{c_1 + c_2v_0}{m} \quad \text{تعریف} \quad \leftarrow$$

$$\mathbf{F}(\mathbf{v}) = -\gamma \mathbf{v} \quad \leftarrow$$

توپ گلف به قطر  $D = 0.042 \text{ m}$  و جرم  $m = 0.046 \text{ kg}$

می‌توان از  $c_1$  چشم پوشید

$$\gamma = \frac{c_2 v_0}{m} = \frac{0.22 D^2 v_0}{m} = \frac{0.22 (0.042)^2 v_0}{0.046} = 0.0084 v_0$$

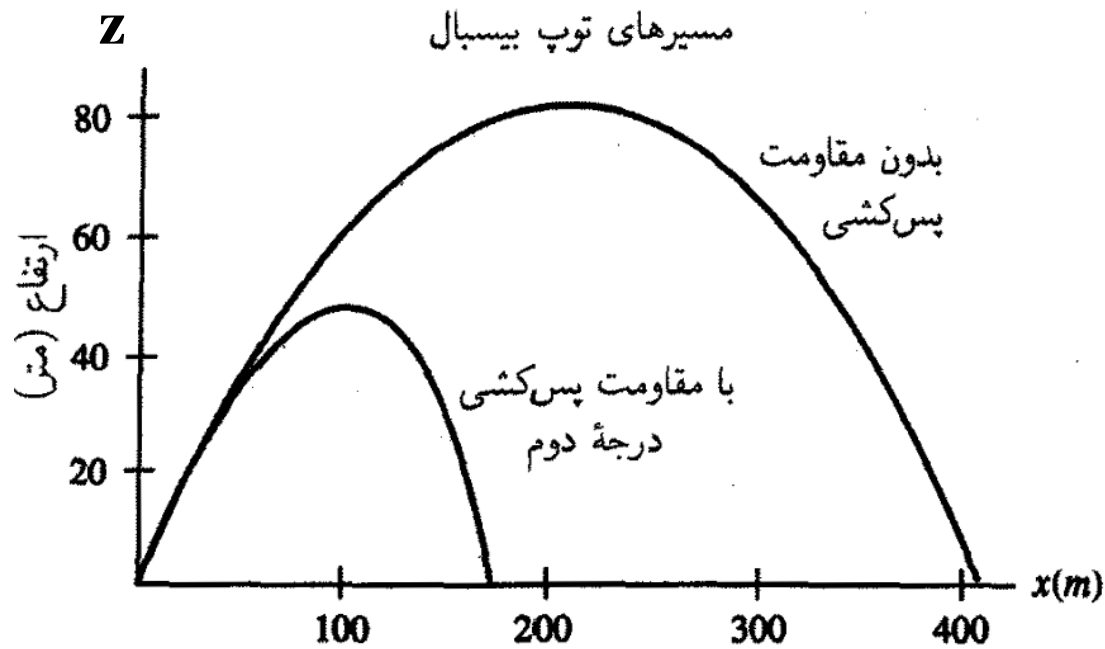
برای مثال  $v_0 = 20 \text{ m/s}$   $\longrightarrow \gamma = 0.0084 \times 20 = 0.17 \text{ s}^{-1}$

$$x_{\max} = \frac{(20)^2 \sin 60^\circ}{9.8} \text{ m} - \frac{4(20)^3 \sin 60^\circ \sin 30^\circ \times 0.17}{3(9.8)^2} \text{ m}$$
$$= 35.3 \text{ m} - 8.2 \text{ m} = 27.1 \text{ m}$$

مثال) ضربه به توپ بیسبال

نیروی مقاومت پس‌کشی هوای وارد بر توپ بیسبال اساساً با مجذور سرعت توپ متناسب است:

$$\mathbf{F}_D(v) = -c_2 |v| \mathbf{v}$$



$$m\ddot{\mathbf{r}} = -c_2 |v| \mathbf{v} - mg\mathbf{k}$$

$$m\ddot{x} = -c_2 |v| \dot{x}$$

$$m\ddot{z} = -c_2 |v| \dot{z} - mg$$

$$\begin{array}{l}
 m\ddot{x} = -c_v |v| \dot{x} \\
 m\ddot{z} = -c_v |v| \dot{z} - mg
 \end{array}
 \quad \xrightarrow{\gamma = c_v/m}
 \quad
 \begin{array}{l}
 \ddot{x} = -\gamma(\dot{x}^2 + \dot{z}^2)^{1/2} \dot{x} \\
 \ddot{z} = -\gamma(\dot{x}^2 + \dot{z}^2)^{1/2} \dot{z} - g
 \end{array}$$

$$D = 0.728 \text{ m} \text{ و } m = 0.145 \text{ kg}$$

$$\gamma = \frac{c_v}{m} = \frac{0.15 D^2}{m} = \frac{0.15 (0.728)^2}{0.145} \text{ m}^{-1} = 0.055 \text{ m}^{-1}$$

حل معادله دیفرنسیل درجه دوم ناخطی به کمک کامپیوتر