

Modelação de Sistemas Físicos

5ª Aula Teórica

Sumário:

Cap. 3 Forças e movimento

Cap. 4 Movimento no plano e no espaço

Bibliografia:

Cap. 3: Serway, cap. 3 e 5; Sørenssen, cap. 5 e 6; Villate, cap. 4

Cap. 4: Serway, cap. 4; Sørenssen, cap. 6; Villate, cap. 6

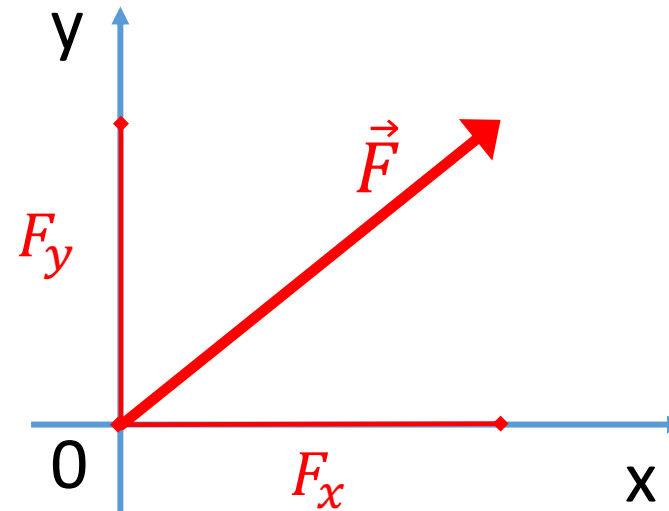


$$\text{Força} = \text{massa} \times \text{aceleração}$$

Componentes de uma força

Em 2D:

$$\vec{F} = F_x \hat{i} + F_y \hat{j}$$



Em 3D:

$$\vec{F} = F_x \hat{i} + F_y \hat{j} + F_z \hat{k}$$

F_x, F_y, F_z escalares

$\hat{i}, \hat{j}, \hat{k}$ vetores unitários,
paralelos aos eixos XX, YY, ZZ

2ª Lei de Newton: $\vec{F} = m \vec{a}$ $\vec{F} = \sum_i \vec{F}_i$ → Dimensão

A variação da velocidade de um corpo (aceleração) é proporcional à resultante das forças (soma das forças) aplicadas ao corpo.

A constante de proporcionalidade é a massa m do corpo.

A massa é a propriedade de cada corpo que especifica a resistência à variação da velocidade.

Se as forças aplicadas ao um objeto forem conhecidas,
pode-se determinar o movimento do objeto – a sua posição e velocidade.

Forças determinam-se por experiências

Ou por modelos teóricos, que aplicados aos dados experimentais, concordam com eles.

Relação entre as quantidade de interesse do **movimento a 1 dimensão**

Posição (instantânea): $\underline{x}(t)$

Velocidade instantânea: $\underline{v}_x(t) = \frac{dx}{dt}$

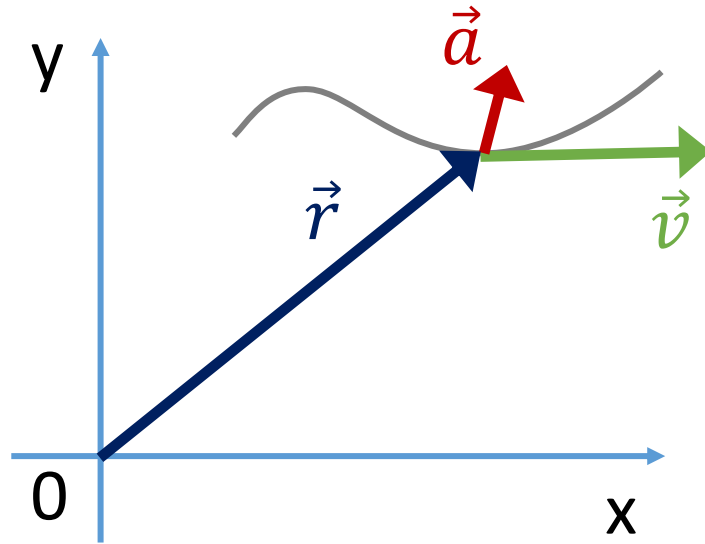
Aceleração instantânea: $\underline{a}_x(t) = \frac{dv_x}{dt}$

Relação entre a força aplicada e a aceleração:

$$F_x(t) = m a_x(t) \Leftrightarrow F_x(t) = m \frac{dv_x(t)}{dt} = m \frac{d^2x(t)}{dt^2}$$

Agora, como fazemos em 3D?

Posição, velocidade e aceleração também são vetores



Posição $\vec{r} = x \hat{i} + y \hat{j} + z \hat{k}$

Velocidade $\vec{v} = v_x \hat{i} + v_y \hat{j} + v_z \hat{k}$

Aceleração $\vec{a} = a_x \hat{i} + a_y \hat{j} + a_z \hat{k}$

Relação entre as quantidade de interesse do movimento

Posição (instantânea):

$$x(t)$$

$$y(t)$$

$$z(t)$$

$$\vec{r}(t) = (x, y, z)$$

Velocidade instantânea:

$$v_x(t) = \frac{dx}{dt}$$

$$v_y(t) = \frac{dy}{dt}$$

$$v_z(t) = \frac{dz}{dt}$$

$$\frac{d\vec{r}(t)}{dt} = \left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt} \right)$$

Aceleração instantânea:

$$a_x(t) = \frac{dv_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2}$$

$$a_y(t) = \frac{dv_y}{dt}$$

$$a_z(t) = \frac{dv_z}{dt}$$

! A aceleração de i só depende da posição em i ,
logo podemos considerar individualmente cada direção

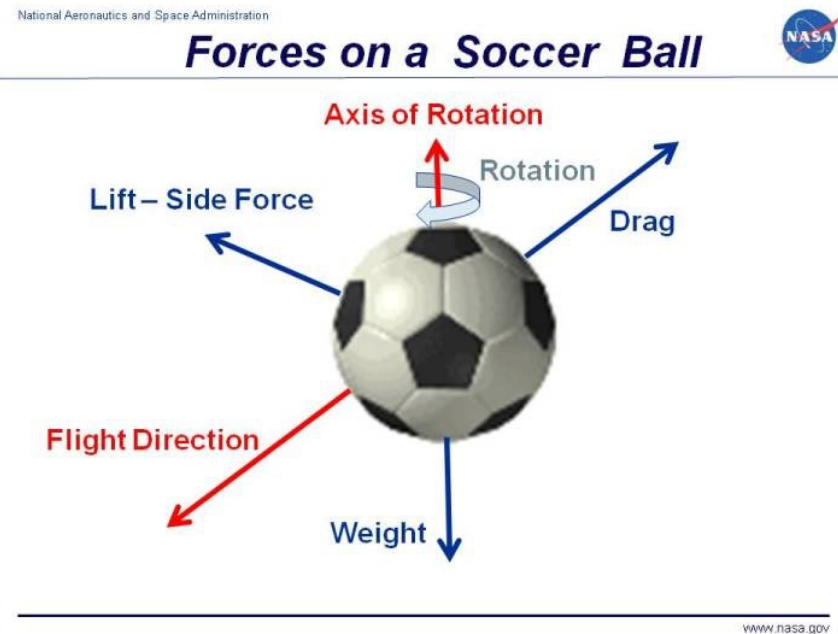
E se souber a aceleração instantânea? Sim, se soubermos as Forças aplicadas

$$\begin{cases} F_x(t) = ma_x(t) \\ F_y(t) = ma_y(t) \\ F_z(t) = ma_z(t) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} F_x(t) = m \frac{dv_x(t)}{dt} \\ F_y(t) = m \frac{dv_y(t)}{dt} \\ F_z(t) = m \frac{dv_z(t)}{dt} \end{cases}$$

$$\vec{F}(t) = m \vec{a}(t) \Rightarrow \vec{F}(t) = m \frac{d\vec{v}(t)}{dt} = m \frac{d^2\vec{r}(t)}{dt^2}$$

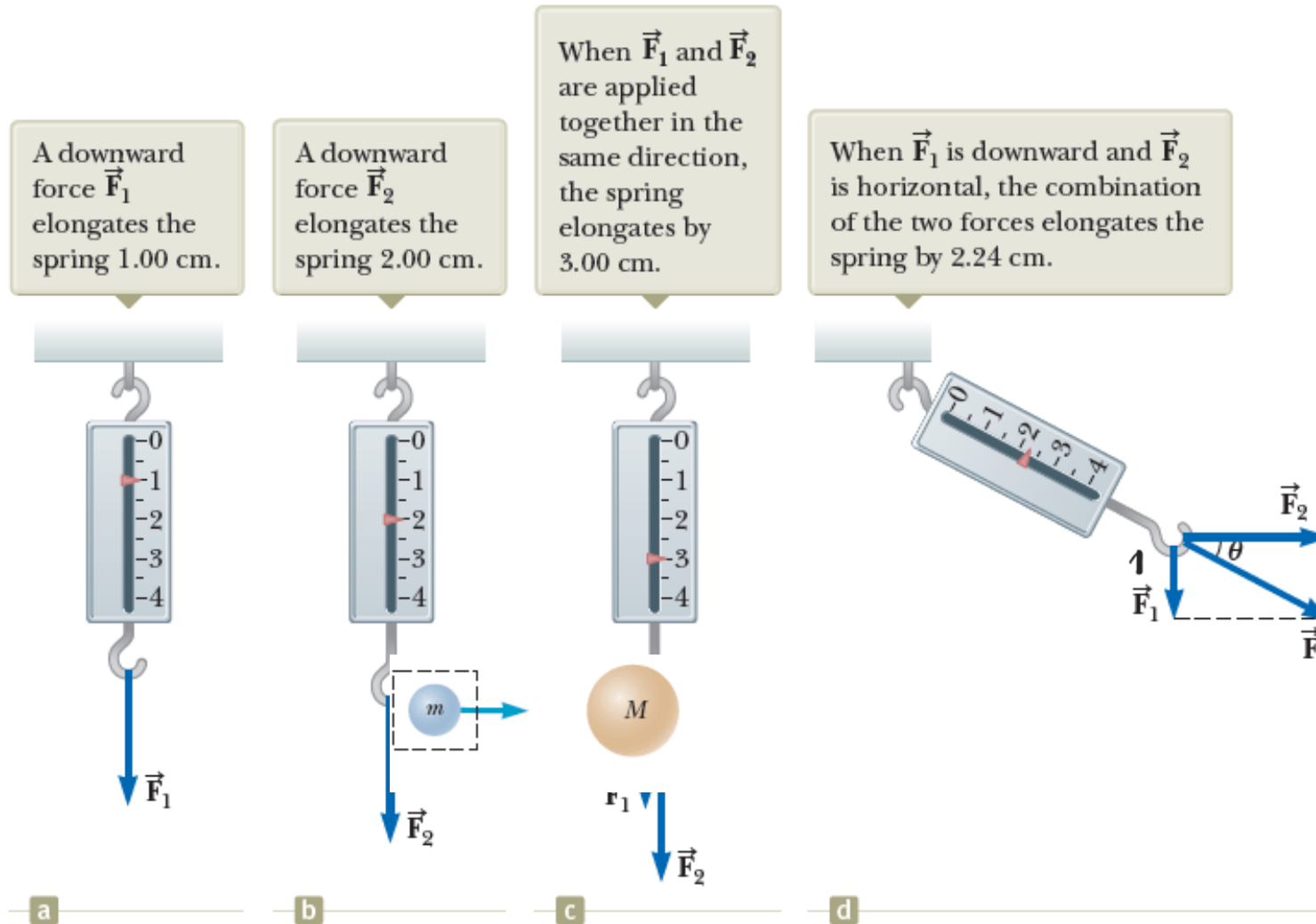
O estudo e a previsão de trajetórias requer o conhecimento das Forças aplicadas ao objeto.

As forças são obtidas por realização de experiências e medições



As forças são obtidas por realização de experiências e medições.

Exemplo: A mola e a força elástica



$$\begin{cases} F_x = -k x \\ F_y = -k y \\ F_z = -k z \end{cases} \Leftrightarrow \vec{F} = -k \vec{r}$$

$$F = \sqrt{2^2 + 1^2} = \sqrt{5} = 2.24$$

Ex: Força de resistência do ar

Experiências no volante de badminton

- Força oposta à velocidade

$$\vec{F} = -C(v) \hat{v} \quad \vec{v} = |\vec{v}| \hat{v} \quad \hat{v} = \vec{v}/|\vec{v}|$$

mesma direção da velocidade

vetor unitário

- Proporcional ao quadrado da velocidade $|\vec{F}| \propto |\vec{v}|^2$

$$\Rightarrow \vec{F} = -m D |\vec{v}|^2 \hat{v} = -m D |\vec{v}|^2 \frac{\vec{v}}{|\vec{v}|} = -m D |\vec{v}| \vec{v}$$

coeficiente que depende dos corpos

A 1D:

$$\vec{v} = v_x \hat{i}$$

$$|\vec{v}| = |v_x| \quad \hat{v} = \frac{v_x}{|v_x|} \hat{i}$$

$$\Rightarrow F_x = -m D |v_x|^2 \frac{v_x}{|v_x|} = -m D |v_x| v_x$$

Expressão válida para qualquer sentido do eixo e sentido da velocidade.

$$\text{Logo, } F_y = -m D |v_y| v_y$$



Gravidade revela-se como:

- Força entre corpos celestes (planetas, estrelas, cometas, asteroides) e satélites e sondas espaciais
- Peso

Força entre corpos celestes:

- Observação experimental de Tycho Brahe: medições precisas das posições e movimentos dos corpos celestes
- 3 Leis de Kepler (em concordância com as observações de Tycho Brahe):
 1. planetas com órbitas elípticas
 2. o segmento que une cada planeta ao sol, varre áreas iguais em tempos iguais.
 3. o quadrado do período de translação de um planeta é proporcional ao cubo do semi-eixo maior da sua órbita

Lei da gravidade de Newton (prevê as leis de Kepler)

- Força atrativa ao longo da reta entre os dois corpos
- Proporcional a ambas as massas

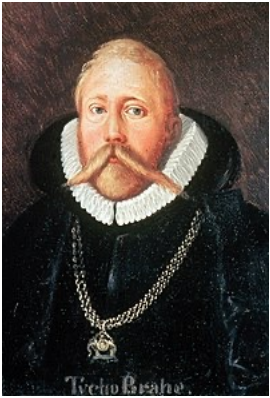
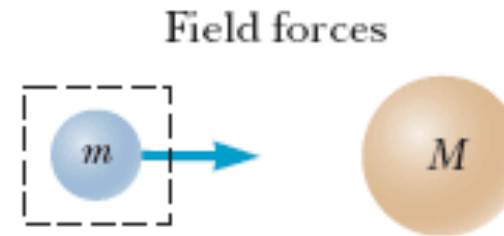
$$|\vec{F}_{grav}| = G \frac{m M}{d^2}$$

$$\vec{F}_{grav} = G \frac{m M}{|\vec{r}|^2} \hat{r}$$

$$|\vec{r}| = d,$$
$$\hat{r} = \frac{\vec{r}}{|\vec{r}|}$$

$$G = 6.67259 \times 10^{-11} \text{ N}\cdot\text{m}^2/\text{kg}^2$$

d distância entre 2 corpos

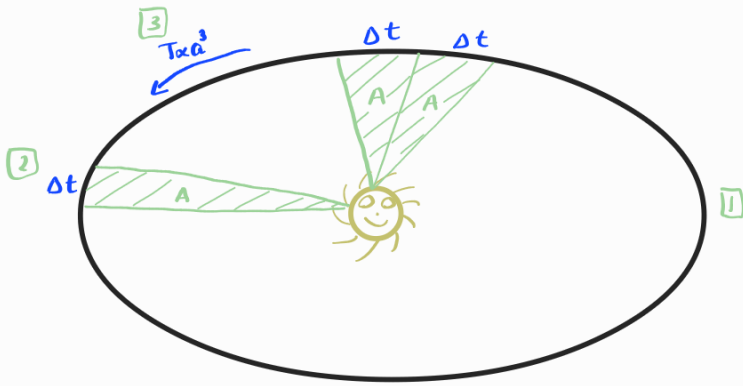


Tycho Brahe
1546-1601



Johannes Kepler
1571-1630

Leis de Kepler:



Gravidade revela-se como:

- Força entre corpos celestes (planetas, estrelas, cometas, asteroides) e satélites e sondas espaciais
- Peso

Peso:

- Força vertical, aponta para baixo

$$|\vec{P}| = m |\vec{g}|, \quad |\vec{g}| = g = 9.80 \text{ m/s}^2 \text{ aceleração da gravidade (na superfície da terra)}$$

- \vec{P} é a força gravítica que a Terra exerce em qualquer corpo de massa m .
- R_T Distância do corpo (na superfície da Terra) até ao centro da Terra

$$|\vec{F}_{grav}| = G \frac{m M_{Terra}}{R_T^2}$$

$$|\vec{P}| = m |\vec{g}|$$

$$\Rightarrow g = |\vec{g}| = G \frac{M_{Terra}}{R_T^2} = 9.82 \text{ m/s}^2$$

$$\begin{aligned} |\vec{F}_g| &= G \frac{m M_T}{R_T^2} \\ m g &= G \frac{m M_T}{R_T^2} \\ g &= G \frac{M_T}{R_T^2} \end{aligned}$$

$$G = 6.67259 \times 10^{-11} \text{ N}\cdot\text{m}^2/\text{kg}^2$$

$$M_{Terra} = 5.97 \times 10^{24} \text{ kg}$$

$$R_T = 6.37 \times 10^6 \text{ m (valor médio)}$$

Força elétrica (eletrostática)

- Lei elétrica entre duas cargas, q e Q (por experiências e medições)
- Força atrativa entre cargas de sinais opostos e repulsiva entre cargas de igual sinal
- Na direção ao longo da reta entre as duas cargas

$$|\vec{F}_{elét}| = K \frac{q Q}{d^2}$$

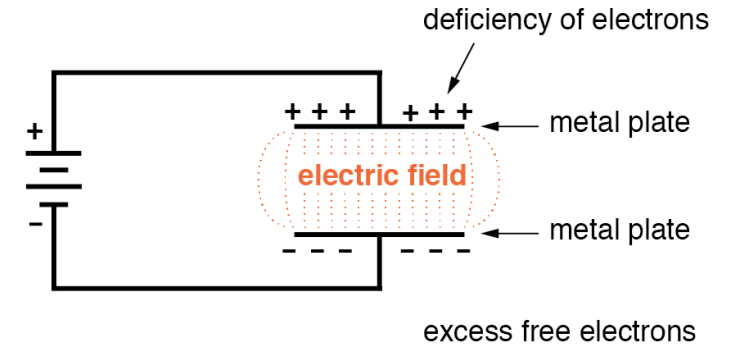
$K = 8.987551 \times 10^9 \text{ N}\cdot\text{m}^2/\text{C}^2$ (constante de Coulomb)
 d distância entre 2 cargas

- Força elétrica aplicada a um corpo de carga elétrica q , num campo elétrico $\vec{E}_{elét}$

$$\vec{F}_{elét} = q \vec{E}_{elét}$$



Charles-Augustin de Coulomb
1736-1806



Força magnética

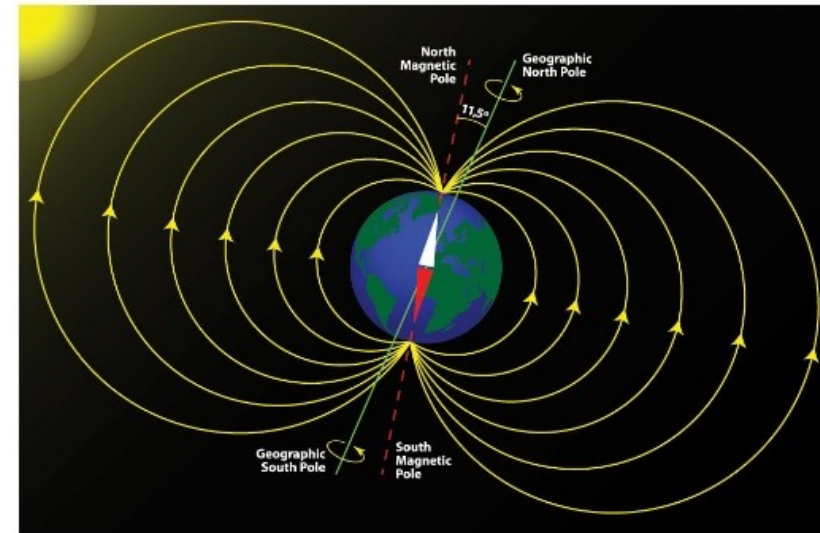
- Força magnética aplicada a um corpo de carga elétrica q em movimento num campo magnético \vec{B}_{mag}

$$\vec{F}_{mag} = q \vec{v} \times \vec{B}_{mag}$$

↑
Produto escalar



Charles-Augustin de Coulomb
1736-1806



Força normal

\vec{N} ou \vec{n} é uma força de contato

Ex: na água é muito baixa !

- força exercida por uma superfície em resposta a uma força aplicada
- perpendicular à superfície, e oposto à força aplicada
- impede objectos cair/passar pela superfície (um sólido!)

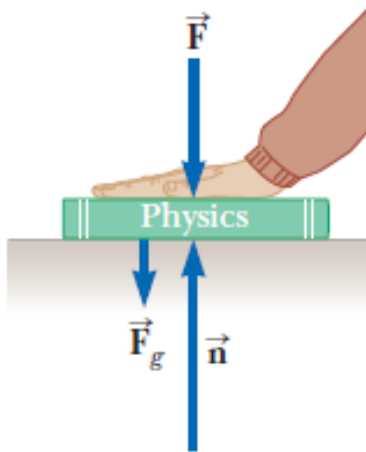


Figure 5.9 When a force \vec{F} pushes vertically downward on another object, the normal force \vec{n} on the object is greater than the gravitational force: $n = F_g + F$.

Ex:

Forças aplicadas ao livro:

Peso

\vec{P} ou \vec{F}_g

Força exercida pela mão

\vec{F}

Normal

\vec{n}

Não existe movimento $\Rightarrow \vec{P} + \vec{n} + \vec{F} = 0$ (1ª lei de Neton)

ou

$$\vec{n} = -(\vec{F} + \vec{P})$$

Força normal

\vec{N} ou \vec{n} é uma força de contato

- força exercida por uma superfície em resposta a uma força aplicada
- perpendicular à superfície, e oposto à força aplicada
- impede objectos cair/passar pela superfície (um sólido!)

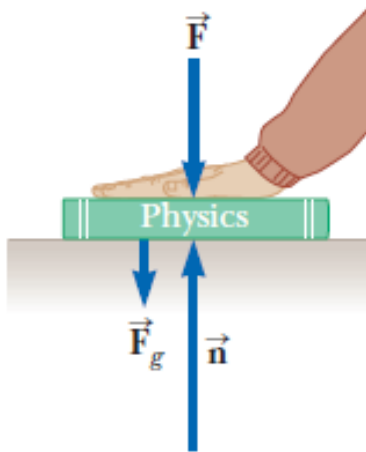


Figure 5.9 When a force \vec{F} pushes vertically downward on another object, the normal force \vec{n} on the object is greater than the gravitational force: $n = F_g + F$.

Ex:

Forças aplicadas ao livro:

Peso

\vec{P} ou \vec{F}_g

Força exercida pela mão

\vec{F}

Normal

\vec{n}

Não existe movimento $\Rightarrow \vec{P} + \vec{n} + \vec{F} = 0$ (1ª lei de Neton)

ou

$$\vec{n} = -(\vec{F} + \vec{P})$$

Projetando no eixo OY

$$n_y = -F_y - P_y$$

Qual a origem dessa força?

Forças eletrostáticas entre as eletrões nos dois objetos (repulsão) que resiste deformação e sobreposição

Força de tensão

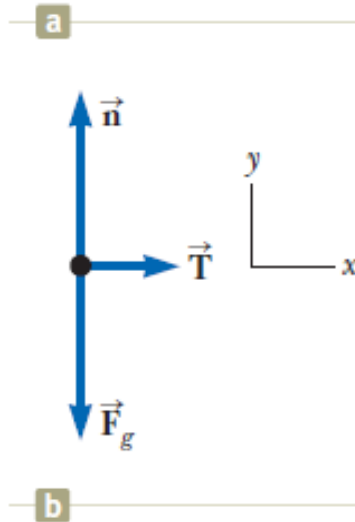
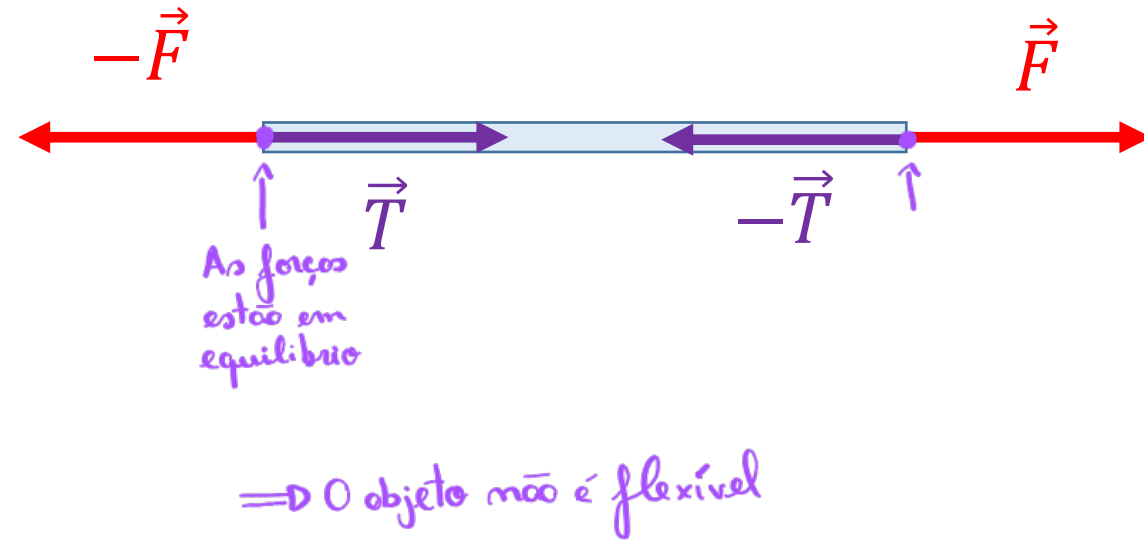
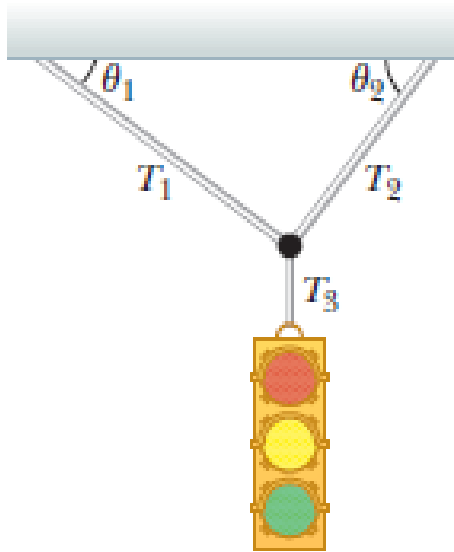


Figure 5.8 (a) A crate being pulled to the right on a frictionless floor. (b) The free-body diagram representing the external forces acting on the crate.

Força transmitida ao longo de um objeto extenso como uma corda ou barra



Cap. 3 Forças e vetores



Ex: Tensão em direções diferentes

- O semáforo não cai porque a força resultante é nula.
- $\vec{F} = \vec{T}_1 + \vec{T}_2 + \vec{T}_3 = 0$
- 1ª lei de Newton

Cap. 4 Movimento no plano e no espaço

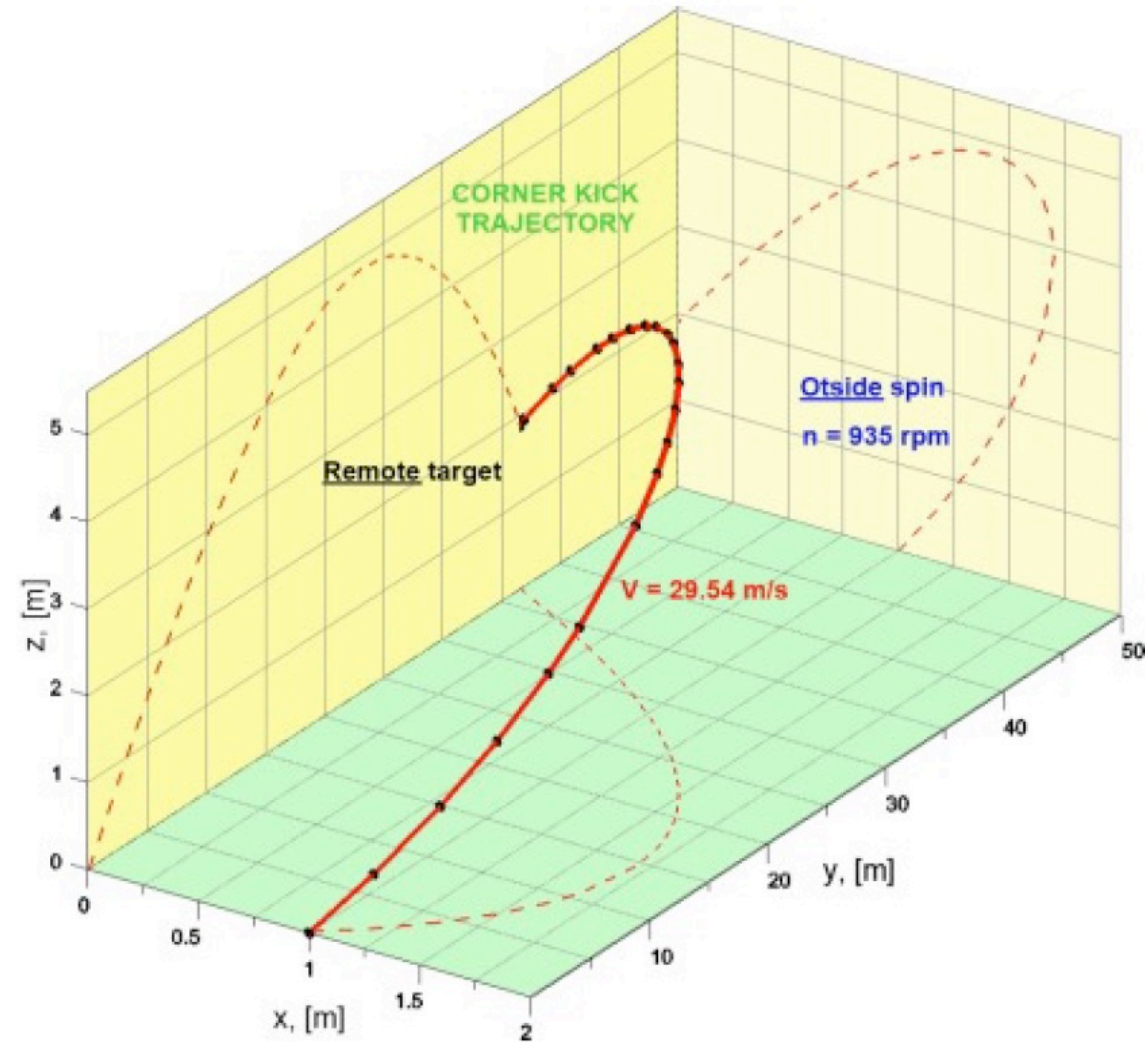


Fig. 10. Successful corner kick to remote target.

Relação entre as quantidade de interesse do **movimento a 1 dimensão**

Posição (instantânea): $x(t)$

Velocidade instantânea: $v_x(t) = \frac{dx}{dt}$

Aceleração instantânea: $a_x(t) = \frac{dv_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2}$

E se souber a aceleração instantânea?

$$F_x(t) = m a_x(t) \Leftrightarrow F_x(t) = m \frac{dv_x(t)}{dt} = m \frac{d^2x(t)}{dt^2}$$

Cálculo integral:

$a_x(t)$

$$v_x(t) - v_x(t_0) = \int_{t_0}^t a_x(t) dt$$

$$x(t) - x(t_0) = \int_{t_0}^t v_x(t) dt$$

$$\begin{aligned} v_x(t) - v_x(t_0) &= \int_{t_0}^t a_x dx \\ \hookrightarrow v_x(t) &= \int_{t_0}^t a_x dx + v_x(t_0) \end{aligned}$$

Relação entre as quantidade de interesse do movimento

Posição (instantânea): $x(t)$ $y(t)$ $z(t)$ $\vec{r}(t) = (x, y, z)$

Velocidade instantânea: $v_x(t) = \frac{dx}{dt}$ $v_y(t) = \frac{dy}{dt}$ $v_z(t) = \frac{dz}{dt}$

Aceleração instantânea: $a_x(t) = \frac{dv_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2}$ $a_y(t) = \frac{dv_y}{dt}$ $a_z(t) = \frac{dv_z}{dt}$

E se souber a aceleração instantânea? Sim, se soubermos as Forças aplicadas

$$\vec{F}(t) = m \vec{a}(t) \quad \Rightarrow \quad \vec{F}(t) = m \frac{d\vec{v}(t)}{dt} = m \frac{d^2\vec{r}(t)}{dt^2}$$

$$\begin{cases} F_x(t) = ma_x(t) \\ F_y(t) = ma_y(t) \\ F_z(t) = ma_z(t) \end{cases} \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} F_x(t) = m \frac{dv_x(t)}{dt} \\ F_y(t) = m \frac{dv_y(t)}{dt} \\ F_z(t) = m \frac{dv_z(t)}{dt} \end{cases}$$

$\vec{v}(t)$ e $\vec{r}(t)$ podem ser calculados **(i) por métodos analíticos ou (ii) por métodos numéricos.**

Um carro desce, sem fricção, uma colina inclinada de ângulo θ , com o motor desligado. Calcule a aceleração que adquire nessa descida.

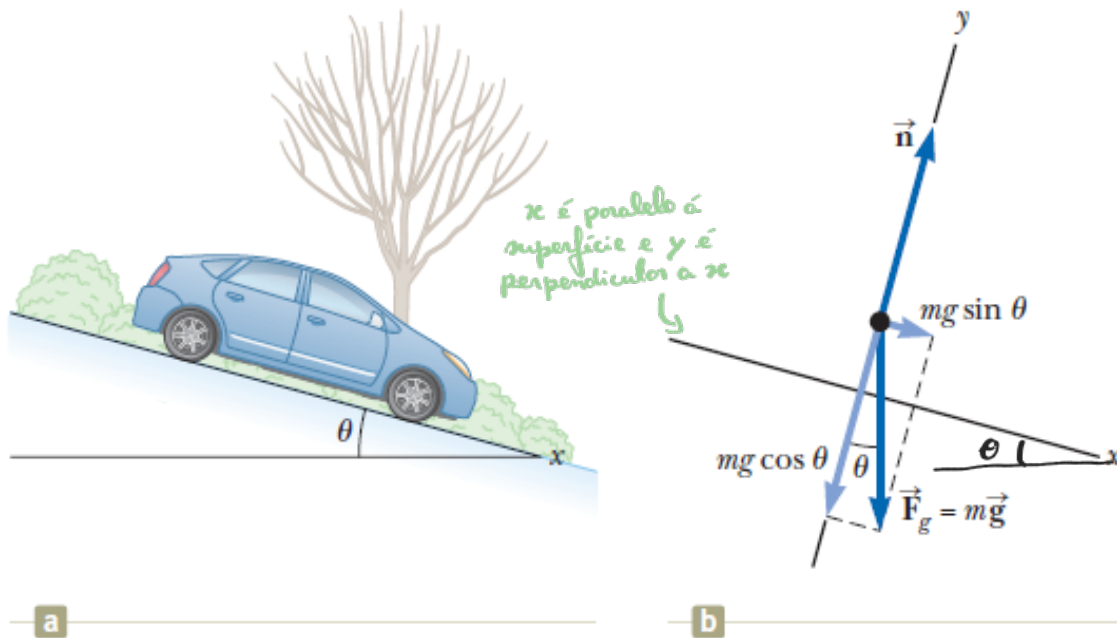


Figure 5.11 (Example 5.6) (a) A car on a frictionless incline. (b) The free-body diagram for the car. The black dot represents the position of the center of mass of the car. We will learn about center of mass in Chapter 9.

$$\vec{F} = \vec{P} + \vec{n} = m\vec{a}$$

$$\vec{F}_g = \vec{P}$$

$$\begin{cases} F_x = P_x + n_x = ma_x \\ F_y = P_y + n_y = ma_y \end{cases}$$

$$\begin{cases} F_x = m g \sin \theta + 0 = ma_x \\ F_y = -m g \cos \theta + |\vec{n}| = 0 \end{cases}$$

*•O carro não afunda!**

a força normal anula as forças na direção OY

$$\Rightarrow \underline{a_x = g \sin \theta}$$

Estudo da trajetória de uma bola de futebol sem resistência do ar.

Modelo: O movimento ou a trajetória da bola é devido à bola estar sempre sujeita à força da gravidade.

Aproximação:

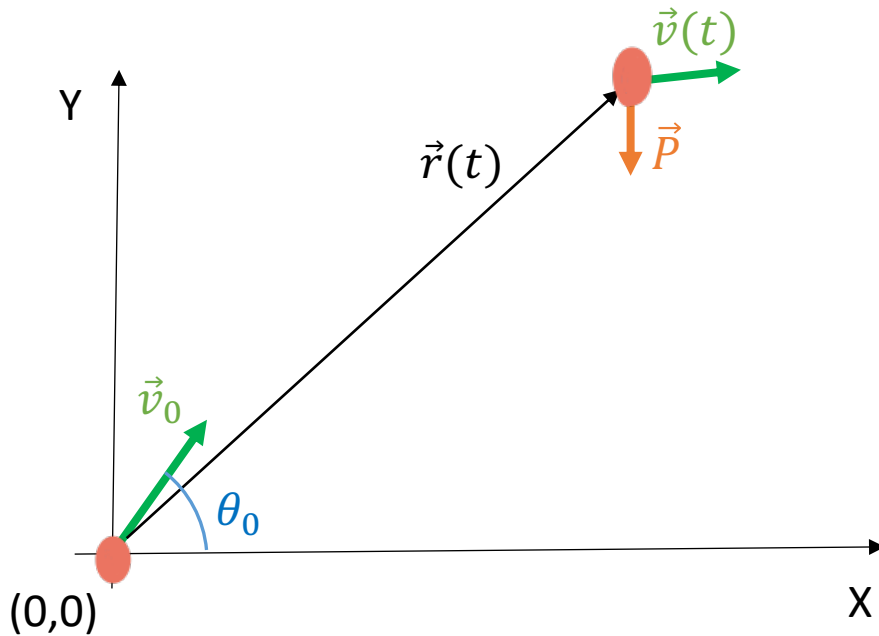
Num 1º estudo, não vamos considerar o efeito da resistência do ar, a rotação da bola, o efeito de altitude, impulsão, a rotação da Terra, ...

$$\vec{F} = m \vec{a} \quad \text{em que} \quad \vec{F} = \vec{P}$$

Consideremos que a bola é pontapeada no solo,
na posição \vec{r}_0
e inicia o seu movimento com
uma velocidade \vec{v}_0 ,
de rapidez (magnitude) $|\vec{v}_0|$
e a fazer um ângulo θ_0 com a horizontal (solo)



Estudo da trajetória de uma bola de futebol sem resistência do ar.



$$\vec{r}_0 = (0,0)$$

$$\vec{v}_0 = (|\vec{v}_0| \cos \theta_0, |\vec{v}_0| \sin \theta_0)$$

Consideremos que a bola é pontapeada no solo,
na posição $\vec{r}_0 = (x_0, y_0)$

e inicia o seu movimento com
uma velocidade $\vec{v}_0 = (v_{0x}, v_{0y})$
de rapidez (magnitude) $|\vec{v}_0|$
e a fazer um ângulo θ_0 com a horizontal (solo)

aceleração:

$$\vec{P} = m \vec{a}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} P_x = m a_x \\ P_y = m a_y \end{cases}$$

Não há Resistência do ar

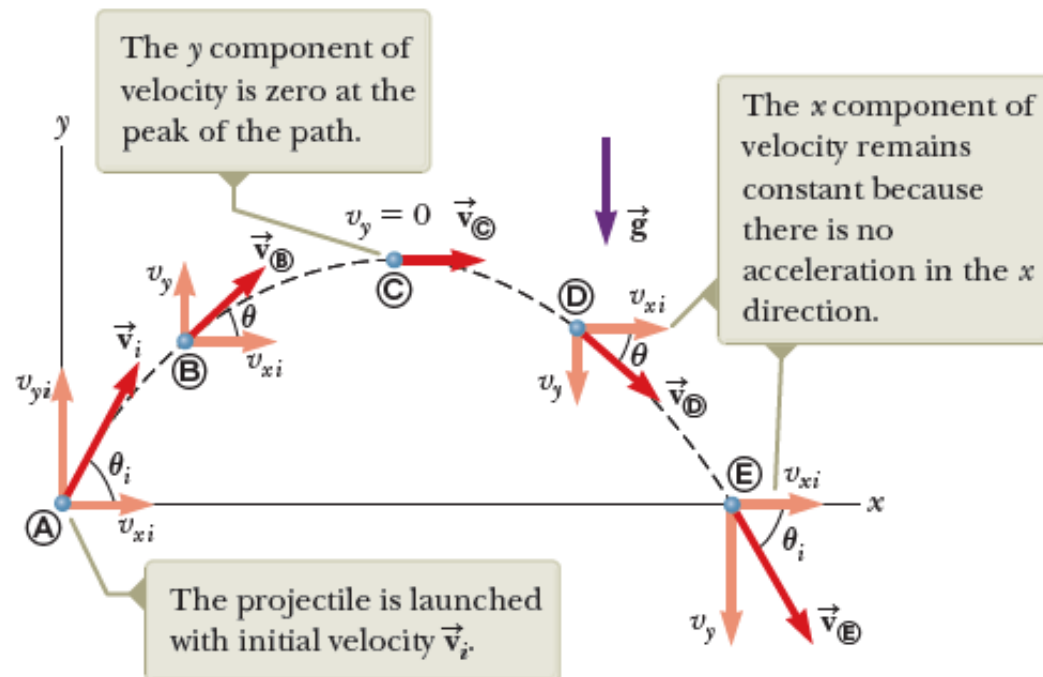
$$\Leftrightarrow \begin{cases} 0 = m a_x \\ -|\vec{P}| = m a_y \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} 0 = m a_x \\ -mg = m a_y \end{cases}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = -g \end{cases}$$

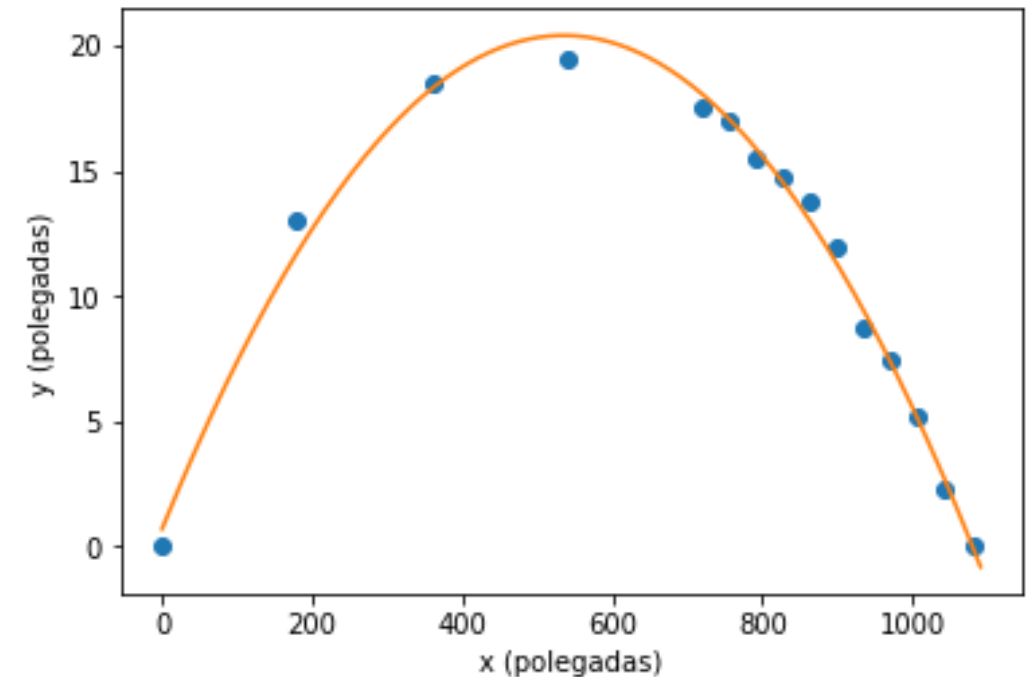
$|\vec{P}| = mg$
Apenas a F_g

Estudo da trajetória de uma bola de futebol sem resistência do ar.

O que esperamos:



Medições realizadas para uma pequena bola:



Um ajuste a um polinómio do 2º grau obtêm

$$y = -0.000069 x^2 + 0.074 x + 0.710$$

Estudo da trajetória de uma bola de futebol sem resistência do ar.

$$\begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = -g \end{cases} \quad \begin{cases} \vec{r}_0 = (x_0, y_0) = (0, 0) \\ \vec{v}_0 = (v_{0x}, v_{0y}) = (|\vec{v}_0| \cos \theta_0, |\vec{v}_0| \sin \theta_0) \\ t_0 = 0 \text{ s} \end{cases}$$

integrar para obter velocidade e posição:

$$\begin{cases} v_x(t) - v_x(t_0) = \int_{t_0}^t a_x(t) dt \\ v_y(t) - v_y(t_0) = \int_{t_0}^t a_y(t) dt \end{cases} \quad \begin{cases} v_x(t) - v_{0x} = \int_0^t 0 dt \\ v_y(t) - v_{0y} = \int_0^t -g dt \end{cases} \quad \begin{cases} v_x(t) = v_{0x} \\ v_y(t) = v_{0y} - gt \end{cases}$$

sem RAO

$$\begin{cases} x(t) - x(t_0) = \int_{t_0}^t v_x(t) dt \\ y(t) - y(t_0) = \int_{t_0}^t v_y(t) dt \end{cases} \quad \begin{cases} x(t) - x_0 = \int_{t_0}^t v_{0x} dt \\ y(t) - y_0 = \int_{t_0}^t [v_{0y} - gt] dt \end{cases}$$

$$\begin{cases} \underline{x(t)} = x_0 + v_{0x} t \\ \underline{y(t)} = y_0 + v_{0y} t - \frac{1}{2} \underline{g} t^2 \end{cases}$$

No x não existem forças

$a = g$

relação entre y e x:

$$\begin{cases} t = \frac{x - x_0}{v_{0x}} \\ y(t) = y_0 + v_{0y} \frac{x - x_0}{v_{0x}} - \frac{1}{2} g \left(\frac{x - x_0}{v_{0x}} \right)^2 \end{cases}$$

$$y(t) = y_0 + \frac{v_{0y}}{v_{0x}} (x(t) - x_0) - \frac{1}{2} \frac{g}{v_{0x}^2} (x(t) - x_0)^2$$

equação da parábola

Fórmula em função de x

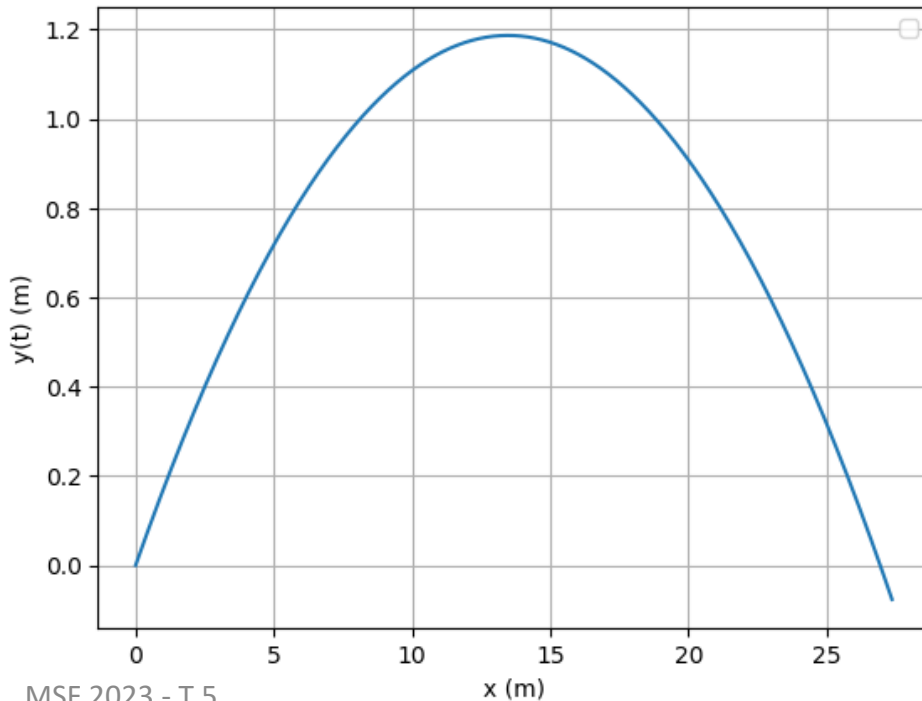
Estudo da trajetória de uma bola de futebol sem resistência do ar.

$$\begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = -g \end{cases} \quad \begin{aligned} \vec{r}_0 &= (x_0, y_0) = (0, 0) \\ \vec{v}_0 &= (v_{0x}, v_{0y}) = (|\vec{v}_0| \cos \theta_0, |\vec{v}_0| \sin \theta_0) \\ t_0 &= 0 \text{ s} \end{aligned}$$

$$\begin{cases} v_x(t) = v_{0x} \\ v_y(t) = v_{0y} - gt \\ \begin{cases} x(t) = x_0 + v_{0x} t \\ y(t) = y_0 + v_{0y} t - \frac{1}{2} g t^2 \end{cases} \end{cases}$$

$$y(t) = y_0 + \frac{v_{0y}}{v_{0x}} (x(t) - x_0) - \frac{1}{2} \frac{g}{v_{0x}^2} (x(t) - x_0)^2 \quad \text{Parabola}$$

Trajetória de uma bola sem resistência do ar $v_0=100 \text{ km/h}$, $\theta=10^\circ$



Perguntas:

1. Qual a altura máxima e quando a atinge?
2. Qual o alcance e quando o alcança?

Estudo da trajetória de uma bola de futebol sem resistência do ar.

$$\begin{cases} v_x(t) = v_{0x} \\ v_y(t) = v_{0y} - gt \end{cases} \quad y(t) = y_0 + \frac{v_{0y}}{v_{0x}} (x(t) - x_0) - \frac{1}{2} \frac{g}{v_{0x}^2} (x(t) - x_0)^2 \quad \text{Parabola}$$

$$\begin{cases} x(t) = x_0 + v_{0x} t \\ y(t) = y_0 + v_{0y} t - \frac{1}{2} g t^2 \end{cases}$$

Perguntas:

1. Qual a altura máxima (y_m) e quando a atinge (t_m)?

$$\text{quando } \frac{dy(t)}{dt} = v_y = 0 \quad \Rightarrow \quad t_m = \frac{v_{0y}}{g} \quad \text{e} \quad y_m = y_0 + \frac{1}{2} \frac{v_{0y}^2}{g}$$

$$\text{ou, } \frac{dy(x)}{dx} = 0$$

2. Qual o alcance (x_{solo}) e quando o alcança t_{solo} ?

$$\text{quando } y=0 \quad \text{quando } y_0 = 0 \quad \text{e} \quad x_0 = 0$$

$$\text{temos } t_{solo} = \frac{2 v_{0y}}{g} \quad \text{e} \quad x_{solo} = \frac{2 v_{0x} v_{0y}}{g}$$

Estudo da trajetória de uma bola de futebol sem resistência do ar.

Perguntas:

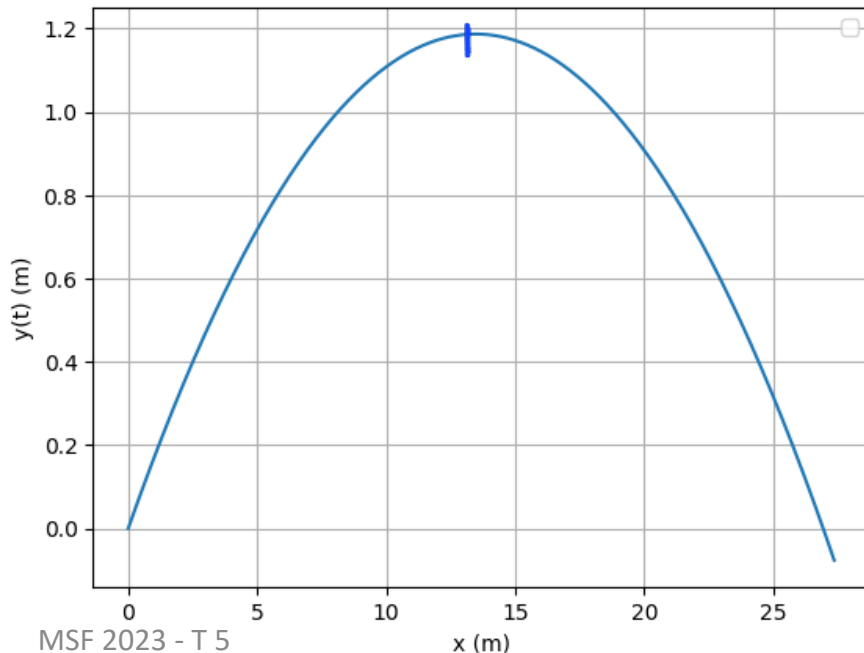
1. Qual a altura máxima (y_m) e quando a atinge (t_m)?

$$\text{quando } \frac{dy(t)}{dt} = v_y = 0 \quad \Rightarrow \quad \underbrace{t_m = \frac{v_{0y}}{g}} \text{ e } y_m = y_0 + \frac{1}{2} \frac{v_{0y}^2}{g}$$

2. Qual o alcance (x_{solo}) e quando o alcança t_{solo} ?

$$\begin{aligned} \text{quando } y=0 \quad \text{quando } y_0 = 0 \text{ e } x_0 = 0, \\ \text{temos } t_{solo} = \frac{2 v_{0y}}{g} \text{ e } x_{solo} = \frac{2 v_{0x} v_{0y}}{g} \end{aligned}$$

Trajetória de uma bola sem resistência do ar $v_0=100$ km/h, $\theta_0=10^\circ$



Ex: $|\vec{v}_0| = 100 \text{ km/h} = 27.78 \text{ m/s}$

$$\theta_0 = 10^\circ$$

$$\vec{r}_0 = (x_0, y_0) = (0,0)$$

$$\vec{v}_0 = (|\vec{v}_0| \cos \theta_0, |\vec{v}_0| \sin \theta_0) = (27.36, 4.82) \text{ m/s}$$

$$t_m = 0.49 \text{ s}$$

$$y_m = 1.19 \text{ m}$$

$$t_{solo} = 0.98 \text{ s}$$

$$x_{solo} = 26.9 \text{ m}$$

Estudo da trajetória de uma bola de futebol COM resistência do ar.

Modelo: O movimento ou a trajetória da bola é devido à bola estar sempre sujeita à força da gravidade, e resistência do ar proporcional à velocidade quadrado.

$$\vec{F} = m \vec{a} \quad \text{em que} \quad \vec{F} = \vec{P} - mD|\vec{v}|^2 \hat{v}$$

$$\vec{F} = -mg - m \frac{g}{v_T^2} |\vec{v}|^2 \hat{v}$$

Consideremos que a bola é pontapeada no solo,
na posição \vec{r}_0
e inicia o seu movimento com
uma velocidade \vec{v}_0 ,
de rapidez (magnitude) $|\vec{v}_0|$
e a fazer um ângulo θ_0 com a horizontal (solo)



Estudo da trajetória de uma bola de futebol COM resistência do ar.

$$\vec{F} = \vec{P} - m D |\vec{v}|^2 \hat{v} \quad \hat{v} = \frac{\vec{v}}{|\vec{v}|} \quad \boxed{D = g/v_T^2} \quad \nabla$$

Esta força não altera o plano do movimento. Temos um problema a 2D.

Componentes horizontal e vertical:

$$\begin{cases} F_x^{(res)} = -m D |\vec{v}| v_x \\ F_y^{(res)} = -m D |\vec{v}| v_y \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} F_x = P_x - m D |\vec{v}| v_x = m a_x \\ F_y = P_y - m D |\vec{v}| v_y = m a_y \end{cases}$$

$$F_y = -mg - m D |\vec{v}| v_y \Rightarrow a = -g - D |\vec{v}| v_y$$

$$P_x = 0, \quad P_y = -mg$$

Como sabemos a força, e a aceleração, a velocidade e a posição são obtidos por integração.

Como o movimento é no plano, temos quatro equações diferenciais para integrar:

$$\begin{aligned}v_x(t) &= \frac{dx}{dt}, & v_y(t) &= \frac{dy}{dt}, \\a_x(t) &= \frac{dv_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2}, & a_y(t) &= \frac{dv_y}{dt}\end{aligned}$$

Neste caso não é possível integrar analiticamente.

Mas podemos integrar numericamente usando o método de Euler!

Podemos implementar o seu cálculo num programa python, acrescentando duas linhas (e as que lhe fornecem informação) no ciclo dum programa que implemente o método de Euler.

```
for i in range(n):                # Método de Euler (n+1 elementos)
    t[i+1]=t[i]+dt
    ax= ...
    vx[i]= vx[i]+ax*dt
    x[i+1]=x[i]+vx[i]*dt
    -- ay= ...                    # adicionar linhas para a 2ª dimensão
    vy[i]= vy[i]+ay*dt
    y[i+1]=y[i]+vy[i]*dt
```

Estudo da trajetória de uma bola de futebol COM resistência do ar no plano de lançamento.

$$\begin{cases} F_x = P_x - m D |\vec{v}| v_x = m a_x \\ F_y = P_y - m D |\vec{v}| v_y = m a_y \end{cases} \quad \begin{cases} F_x = -m D |\vec{v}| v_x = m a_x \\ F_y = -mg - m D |\vec{v}| v_y = m a_y \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} a_x = -D |\vec{v}| v_x \\ a_y = -g - D |\vec{v}| v_y \end{cases}$$

1º Cálculo da velocidade por integração com o método de Euler das duas relações diferenciais:

$$a_x(t) = \frac{dv_x}{dt} \quad a_y(t) = \frac{dv_y}{dt}$$

a 2D:

$$v_x(t + \delta t) \approx v_x(t) + a_x(t) \times \delta t$$

$$v_y(t + \delta t) \approx v_y(t) + a_y(t) \times \delta t$$

Implementação:

```
D = g/vt**2
for i in range(n):
    t[i+1]=t[i]+dt
    vv=np.sqrt(vx[i]**2 +vy[i]**2) #norma de v
    ax[i]=-D*vv*vx[i]
    ay[i]=-g-D*vv*vy[i]
    vx[i+1]=vx[i]+ax[i]*dt
    vy[i+1]=vy[i]+ay[i]*dt
```

Estudo da trajetória de uma bola de futebol COM resistência do ar no plano de lançamento.

$$\begin{cases} F_x = P_x - m D |\vec{v}| v_x = m a_x \\ F_y = P_y - m D |\vec{v}| v_y = m a_y \end{cases} \quad \begin{cases} F_x = -m D |\vec{v}| v_x = m a_x \\ F_y = -m g - m D |\vec{v}| v_y = m a_y \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} a_x = -D |\vec{v}| v_x \\ a_y = -g - D |\vec{v}| v_y \end{cases}$$

2º Cálculo da posição por integração com o método de Euler das duas relações diferenciais:

$$v_x(t) = \frac{dx}{dt} \quad v_y(t) = \frac{dy}{dt}$$

a 2D:

$$\begin{aligned} x(t + \delta t) &\approx x(t) + v_x(t) \times \delta t \\ y(t + \delta t) &\approx y(t) + v_y(t) \times \delta t \end{aligned}$$

Implementação:

```
D = g/vt**2
for i in range(n):
    t[i+1]=t[i]+dt
    vv=np.sqrt(vx[i]**2 +vy[i]**2) #norma de v
    ax[i]=-D*vv*vx[i]
    ay[i]=-g-D*vv*vy[i]
    vx[i+1]=vx[i]+ax[i]*dt
    vy[i+1]=vy[i]+ay[i]*dt
    x[i+1]=x[i]+vx[i]*dt
    y[i+1]=y[i]+vy[i]*dt
```

Estudo da trajetória de uma bola de futebol COM resistência do ar no plano de lançamento.

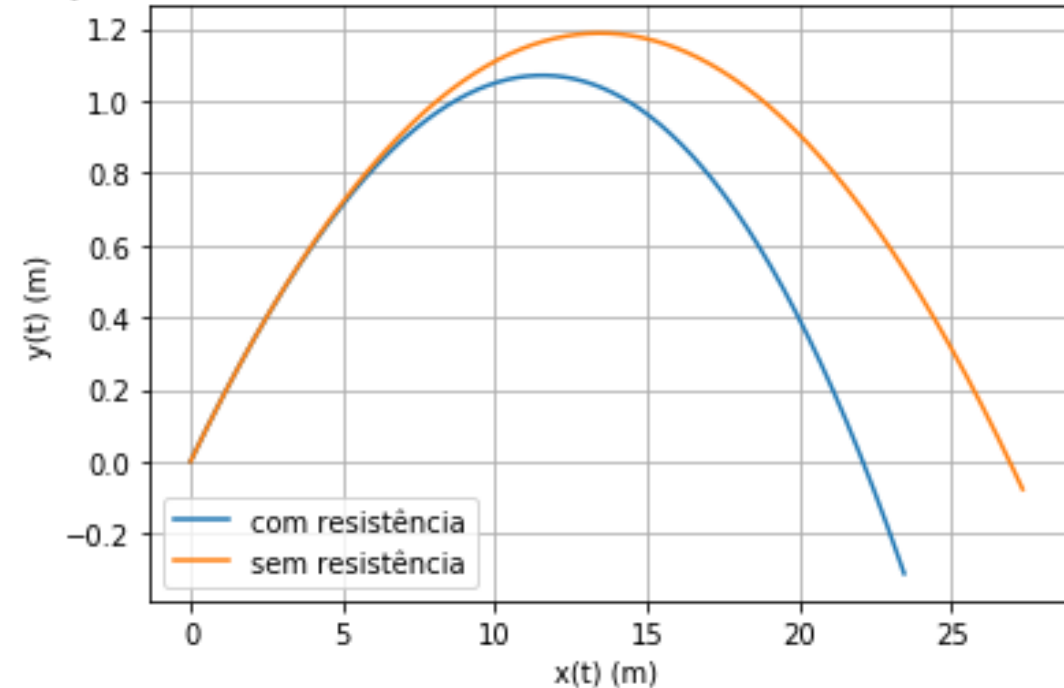
$$\begin{cases} a_x = -D|\vec{v}|v_x \\ a_y = -g - D|\vec{v}|v_y \end{cases}$$

1º Cálculo da velocidade por integração com o método de Euler

2º Cálculo da posição velocidade por integração com o método de Euler

```
D = g/vt**2
for i in range(n):
    t[i+1]=t[i]+dt
    vv=np.sqrt(vx[i]**2 +vy[i]**2)
    ax[i]=-D*vv*vx[i]
    ay[i]=-g-D*vv*vy[i]
    vx[i+1]=vx[i]+ax[i]*dt
    vy[i+1]=vy[i]+ay[i]*dt
    x[i+1]=x[i]+vx[i]*dt
    y[i+1]=y[i]+vy[i]*dt
```

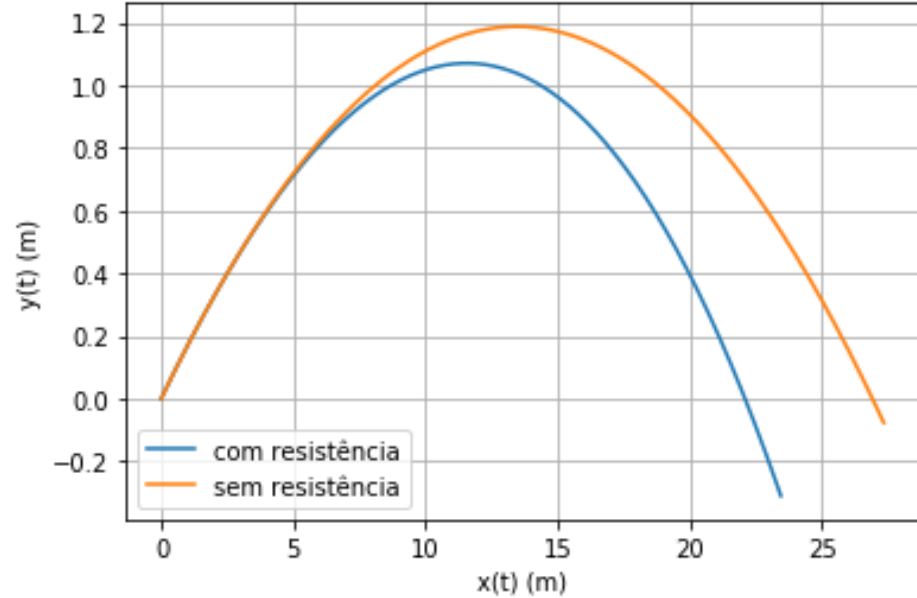
Trajetória de uma bola sem e com resistência do ar $v_0=100$ km/h, 10°



$v_T = 100$ km/h.

Estudo da trajetória de uma bola de futebol COM resistência do ar no plano de lançamento.

Trajetoária de uma bola sem e com resistência do ar $v_0=100 \text{ km/h}$, 10°



Perguntas:

1. Qual a altura máxima (y_m) e quando a atinge (t_m)?

quando $\frac{dy(t)}{dt} = v_y = 0$

ou, $\frac{dy(x)}{dx} = 0$

2. Qual o alcance máximo (x_{solo}) e quando o alcança t_{solo} ?

quando $y=0$