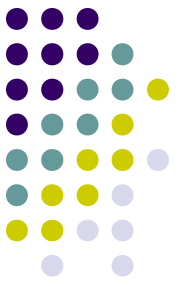


F-315 (Mecânica Geral I)

Aula 2



Prof. Mário Noboru Tamashiro

Departamento de Física Aplicada, prédio A-5, sala 7

ramal 3521-5339

e-mail: mtamash@ifi.unicamp.br

http://www.ifi.unicamp.br/~mtamash/f315_mecgeral_i

Slides do prof. Antonio Vidiella Barranco:

<http://www.ifi.unicamp.br/~vidiella/aulas.html>

Mecânica Newtoniana



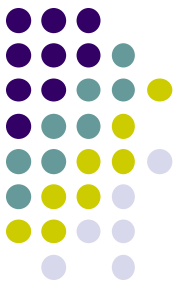
2ª Lei de Newton

Partícula de massa m submetida a uma força F_R

$$\vec{F}_R = m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = m \frac{d\vec{v}}{dt}$$



Força resultante $\vec{F}_R = \sum_i \vec{F}_i$



Força constante – Peso

TM exemplo 2.6, pg. 63; S seção 3.11, pg. 136

Lançamento de projéteis:

partícula submetida somente à força peso -

$$m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -mg \hat{y} \quad \text{cuja solução é:}$$

$$\vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t - \frac{1}{2} g t^2 \hat{y}$$

Simplificação: $\vec{r}(0) = (0,0,0)$

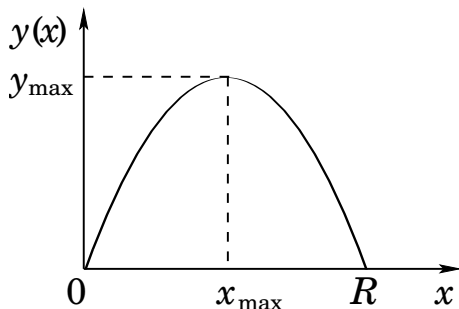
$v_{0z} = 0$  movimento restrito ao plano x - y

$$\bar{\mathbf{r}}(t) \equiv \mathbf{r}(t) - \mathbf{r}_0 = \mathbf{v}_0 t - \frac{1}{2} g t^2 \hat{\mathbf{y}} \quad \begin{cases} \bar{x}(t) = v_{0x} t \\ \bar{y}(t) = v_{0y} t - \frac{1}{2} g t^2 \\ \bar{z}(t) = 0 \end{cases}$$

Substituindo $t = \bar{x}/v_{0x}$ em $\bar{y}(t)$, obtém-se a parábola

S eq. (3.165) com $\mathbf{r}_0 = 0$

$$y(x) = \frac{v_{0y}}{v_{0x}} x - \frac{g}{2v_{0x}^2} x^2$$



Força constante – Peso



$$y(x) = \frac{v_{0y}}{v_{0x}} x - \frac{g}{2v_{0x}^2} x^2 \quad \rightarrow \quad \text{parábola}$$

Altura máxima:

$$y_{\max} = \frac{v_{0y}^2}{2g}$$

Alcance:

$$x_{\text{alcance}} = \frac{2v_{0y}v_{0x}}{g}$$

TM exemplo 2.6, pg. 63; S seção 3.11, pg. 136

$$\text{posição do máximo: } \left. \frac{dy(x)}{dx} \right|_{x=x_{\max}} = \frac{v_{0y}}{v_{0x}} - \frac{g}{v_{0x}^2} x_{\max} = 0$$

$$\text{altura máxima: } y_{\max} = y(x_{\max}) = \frac{v_{0y}}{v_{0x}} x_{\max} - \frac{g}{2v_{0x}^2} x_{\max}^2$$

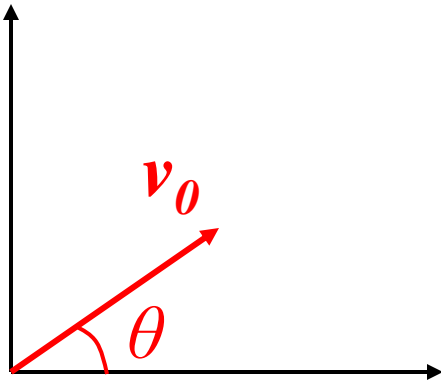
$$\text{tempo de voo } T: \bar{y}(T) = v_{0y}T - \frac{1}{2}gT^2 = 0$$

$$\text{alcance horizontal } R: y(x=R) = \frac{v_{0y}}{v_{0x}} R - \frac{g}{2v_{0x}^2} R^2 = 0$$

TM eqs. (2.37), (2.38); S eqs. (3.168), (3.167)

$$x_{\max} = \frac{v_{0x}v_{0y}}{g}, \quad y_{\max} = \frac{v_{0y}^2}{2g}, \quad T = \frac{2v_{0y}}{g}, \quad R = \frac{2v_{0x}v_{0y}}{g} = \bar{x}(T)$$

Força constante – Peso



$$v_{0x} = v_0 \cos \theta$$

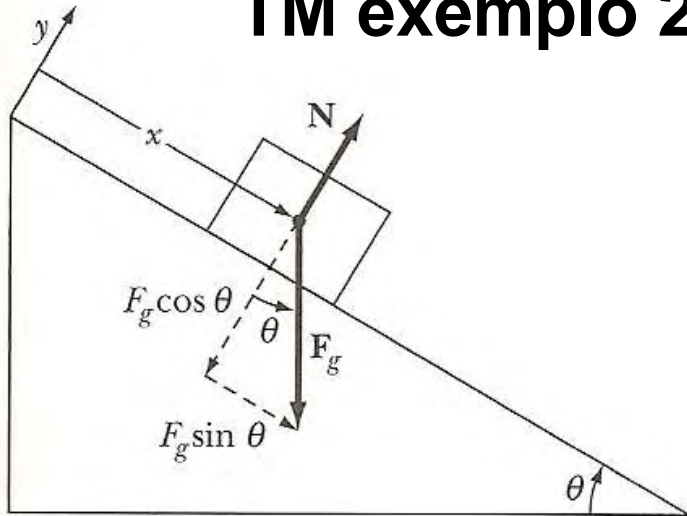
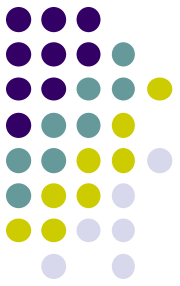
$$v_{0y} = v_0 \sin \theta$$

$$x_{alcance} = \frac{2v_{0y}v_{0x}}{g} = \frac{2v_0^2}{g} \sin \theta \cos \theta = \frac{v_0^2}{g} \sin 2\theta$$

Para uma dada velocidade inicial de módulo v_0 , o alcance do projétil será máximo para $\theta = \pi/4 \text{ rad}$

Força constante – Peso + atrito

TM exemplo 2.2, pg. 57



Força de atrito (módulo):

$$F_{at} = \mu N$$

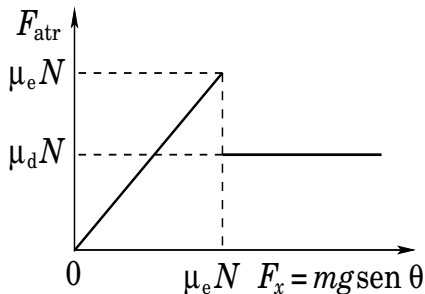
Ângulo crítico:

$$\tan \theta_c = \mu_e$$

Aceleração:

$$a_x = g(\sin \theta - \mu_d \cos \theta)$$

TM exemplo 2.2, pg. 57; S pg. 35



$$F_R^{(y)} = N - mg \cos \theta = 0$$

Caso estático: $F_x \leq \mu_e N$

$$F_R^{(x)} = F_x - F_{\text{atr}} = 0$$

Caso dinâmico: $F_x > \mu_e N$

$$F_R^{(x)} = F_x - F_{\text{atr}} = ma_x$$

Caso estático: $mg \sin \theta \leq \mu_e mg \cos \theta \rightarrow \text{tg } \theta \leq \mu_e$

TM eq. (2.15); S eq. (1.44)

Caso dinâmico: $a_x = g(\sin \theta - \mu_d \cos \theta) > 0$

para $\text{tg } \theta > \mu_e > \mu_d$

Esteira deslizante com caixa em rolamento puro



Caso já tenha carregado o vídeo [aqui](#), salve-o com o nome *amazing_amazon_box.mp4* no mesmo diretório deste arquivo pdf. Da próxima vez, basta clicar na foto acima.



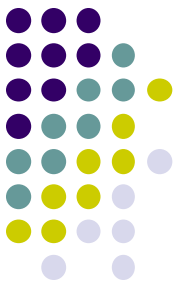
Força dependente do tempo: $F(t)$

Podemos calcular primeiro $v(t)$

$$v(t) = v_0 + \frac{1}{m} \int_0^t F(t') dt'$$

Para depois calcularmos $x(t)$

$$x(t) = x_0 + \int_0^t dt' v(t')$$



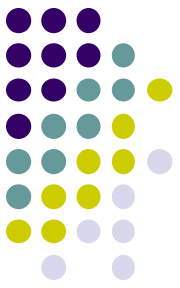
Força dependente do tempo: $F(t)$

Exemplo:

Uma partícula de massa m está submetida a uma força da forma

$$\vec{F}(t) = F_0 (1 + \sin \omega t) \hat{x}$$

Onde F_0 e ω são constantes. Calcular a posição da partícula, $x(t)$, em função do tempo para as condições iniciais $x(0) = x_0$ e $v(0) = v_0$.



Exercício para aprendizagem

Considere uma partícula de massa m sob a ação de uma força da forma

$$\vec{F}(t) = F_0 \hat{x} + A(\tau - t) \hat{y}$$

Calcular o vetor posição da partícula como função do tempo, para as condições iniciais $x(0) = x_0$; $v_x(0) = v_{x0}$; $y(0) = y_0$ e $v_y(0) = v_{y0}$.

Forças dependentes do tempo

Movimento em uma dimensão: $\mathbf{F}(t) = F_0(1 + \text{sen } \omega t)\hat{\mathbf{x}}$

$$m\ddot{x} = F(t) = F_0(1 + \text{sen } \omega t)$$

$$m\dot{x} = mv_0 + \int_0^t dt' F(t') = mv_0 + F_0 t - \frac{F_0}{\omega} (\cos \omega t - 1)$$

$$x(t) = x_0 + \int_0^t dt' \dot{x}(t') = x_0 + v_0 t + \frac{F_0}{2m} t^2 + \frac{F_0}{m\omega} t - \frac{F_0}{m\omega^2} \text{sen } \omega t$$

Movimento em duas dimensões: $\mathbf{F}(t) = F_0\hat{\mathbf{x}} + A(\tau - t)\hat{\mathbf{y}}$

$$m\ddot{x} = F_0 \rightarrow x(t) = x_0 + v_{0x}t + \frac{F_0}{2m} t^2$$

$$m\ddot{y} = A(\tau - t) \rightarrow \dot{y}(t) - v_{0y} = \frac{A}{m} \int_0^t dt' (\tau - t') = \frac{A}{m} \tau t - \frac{A}{2m} t^2$$

$$y(t) = y_0 + \int_0^t dt' \dot{y}(t') = y_0 + v_{0y}t + \frac{A}{2m} \tau t^2 - \frac{A}{6m} t^3$$

Mecânica Newtoniana

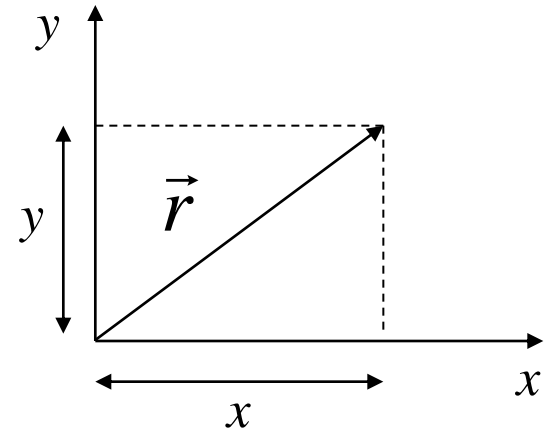
Cinemática no plano (2D)



Coordenadas cartesianas: x, y

Vetor posição

$$\vec{r} = x \hat{x} + y \hat{y} = (x, y)$$



Velocidade

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{dx}{dt} \hat{x} + \frac{dy}{dt} \hat{y}$$

Aceleração

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = \frac{d^2x}{dt^2} \hat{x} + \frac{d^2y}{dt^2} \hat{y}$$

Mecânica Newtoniana

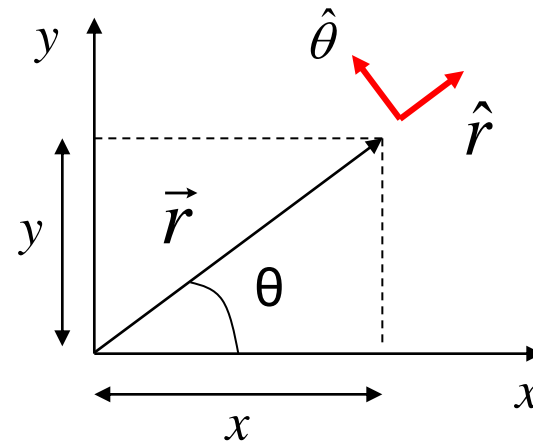


Cinemática no plano (2D)

Coordenadas polares: r, θ

Vetor posição

$$\vec{r} = r \cos \theta \hat{x} + r \sin \theta \hat{y}$$



$$x = r \cos \theta$$

$$y = r \sin \theta$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$\theta = \arctg \frac{y}{x}$$

Coordenadas polares: versores

$$\hat{r} = \frac{\vec{r}}{r} = \cos \theta \hat{x} + \sin \theta \hat{y} \quad \frac{d\hat{r}}{d\theta} = \hat{\theta} \quad \frac{d\hat{\theta}}{d\theta} = -\hat{r}$$

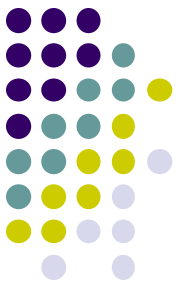
$$\hat{\theta} = -\sin \theta \hat{x} + \cos \theta \hat{y}$$

Obs: $\hat{r} \cdot \hat{r} = \hat{\theta} \cdot \hat{\theta} = 1, \quad \hat{r} \cdot \hat{\theta} = 0$

Vetor posição: $\vec{r} = r \hat{r}$

Mecânica Newtoniana

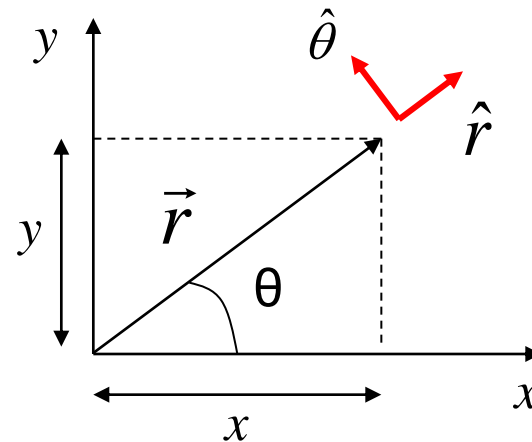
Cinemática no plano (2D)



Coordenadas polares: r, θ

Vetor velocidade

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{dr}{dt} \hat{r} + r \frac{d\hat{r}}{dt}$$



$$x = r \cos \theta$$

$$y = r \sin \theta$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$\theta = \arctg \frac{y}{x}$$

Notação:

$$\vec{v} = \dot{r} \hat{r} + r \dot{\theta} \hat{\theta}$$

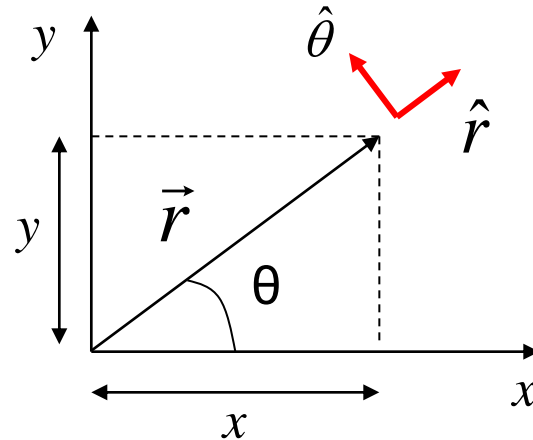
$$\frac{df}{dt} \equiv \dot{f}; \quad \frac{d^2 f}{dt^2} \equiv \ddot{f}$$

Mecânica Newtoniana

Cinemática no plano (2D)

Coordenadas polares: r, θ

Vetor aceleração



$$x = r \cos \theta$$

$$y = r \sin \theta$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$\theta = \arctg \frac{y}{x}$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{dr}{dt} \hat{r} + r \frac{d\hat{r}}{dt} + \dot{r} \dot{\theta} \hat{\theta} + r \ddot{\theta} \hat{\theta} + r \dot{\theta} \frac{d\hat{\theta}}{dt}$$

$$\vec{a} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{r} + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}) \hat{\theta}$$

