

Física

Licenciatura em Engenharia Informática

Susana Sério

Aula 04

Movimento de um Projétil

Um objecto pode mover-se simultaneamente nas direcções dos eixos dos x e dos y ;

Ao movimento bidimensional em que a componente da aceleração segundo o eixo horizontal (em geral, o eixo dos x) **é nula** e a componente da aceleração segundo o eixo vertical (em geral, o eixo dos y) **é constante**, dá-se o nome de **movimento de um projétil**.

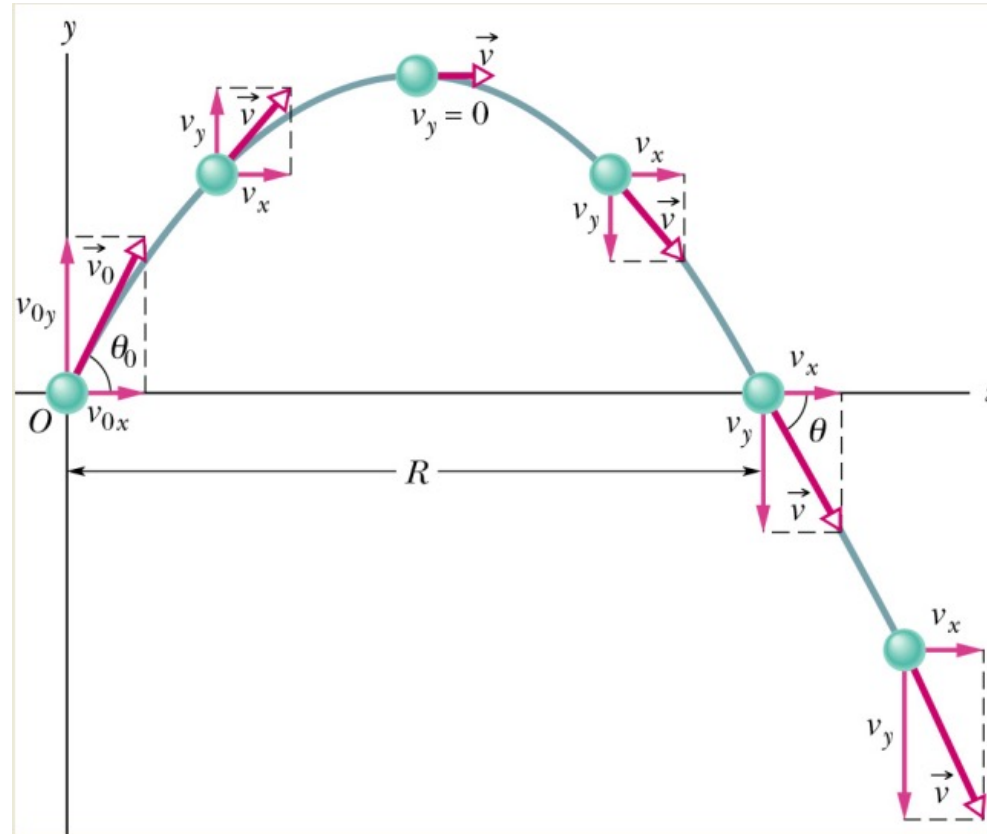
A aceleração de queda livre, \vec{g} , **é constante durante todo o movimento**

Aponta para baixo

Despreza-se a resistência do ar;

Nestas condições, um objecto com movimento de projectil seguirá uma trajectória parabólica.

Diagrama do Movimento de um Projéctil



Obtenção da Equação da Trajectória

Componentes do deslocamento, a partir da origem do referencial, no instante de tempo t

$$x = v_{x0}t = (v_0 \cos \theta) t$$

$$y = v_{y0}t + \frac{1}{2}a_y t^2 = (v_0 \sin \theta)t - \frac{1}{2}gt^2$$

Combinando estas equações :

$$y = (\tan \theta_0) x - \left(\frac{g}{2v_0^2 \cos^2 \theta_0} \right) x^2$$

Esta equação é da forma $y = ax - bx^2$ que é a equação de uma parábola

Análise do Movimento de um Projétil

Pode considerar-se este movimento como a sobreposição dos movimentos nas direcções dos eixos dos x e dos y ;

Na direcção do eixo dos x a velocidade é constante porque $a_x = 0$

Na direcção do eixo dos y o movimento é de queda livre
 $a_y = -g$ (porque o eixo dos y aponta para cima)

A **posição num determinado instante de tempo** é dada por:

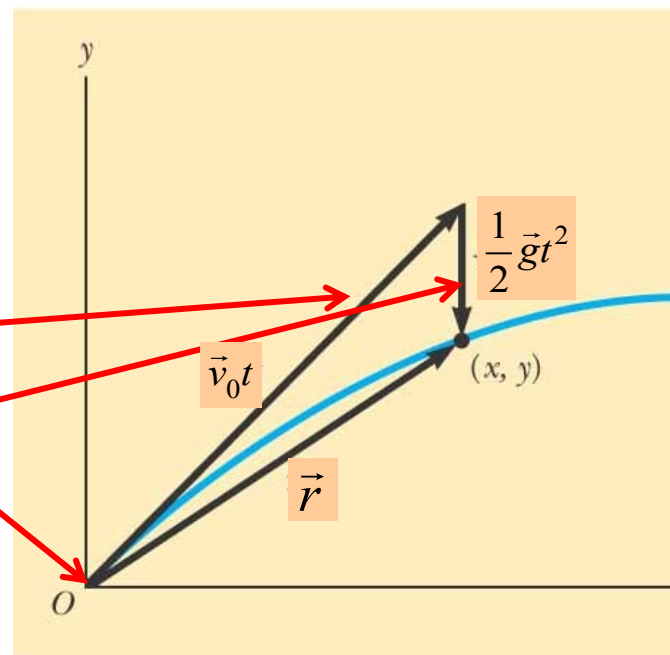
$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{1}{2} \vec{g} t^2$$

Vectorios no Movimento de um Projétil

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{1}{2} \vec{g} t^2$$

A posição final é o vector soma de:

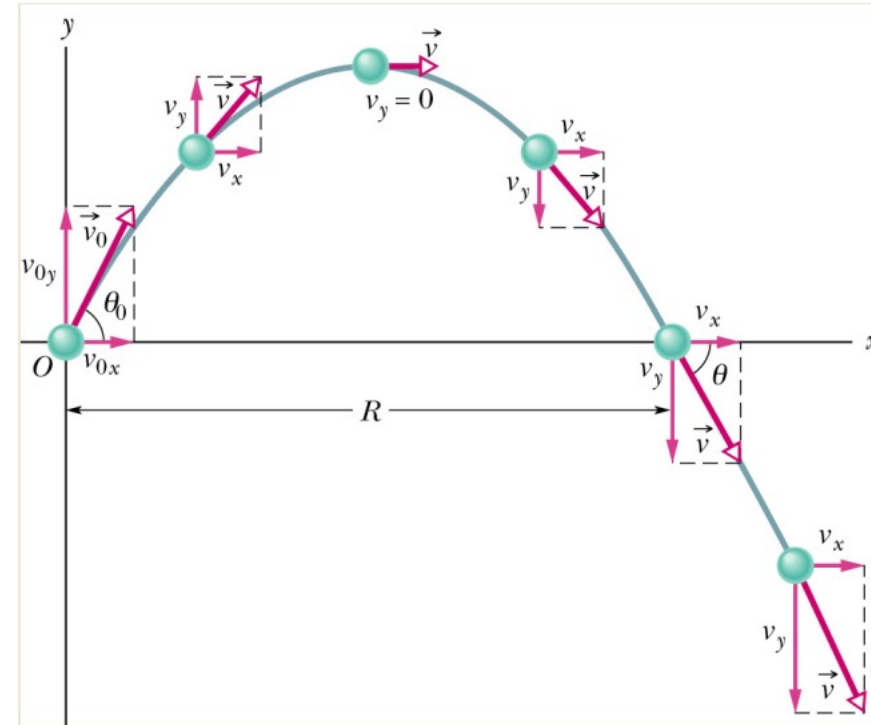
- posição inicial
- deslocamento resultante da velocidade inicial
- deslocamento resultante da aceleração



© 2004 Thomson/Brooks Cole

Características do Movimento de um Projétil

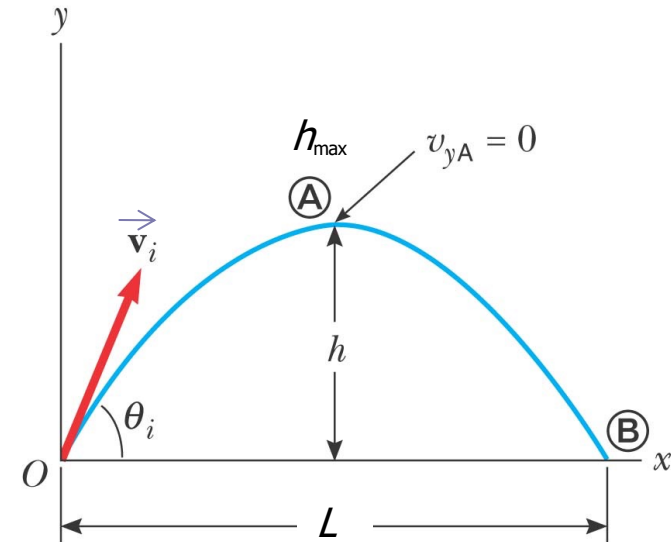
- ✓ A componente da **velocidade segundo o eixo dos x** é constante em todos os pontos da **trajectória**;
- ✓ A componente da **velocidade segundo o eixo dos y** é nula na altura máxima da **trajectória**;
- ✓ A **aceleração** é a mesma em todos os pontos da **trajectória**.



Alcance e Altura Máxima de um Projétil

Na análise do movimento de um projétil há duas grandezas com interesse especial:

- O **alcance**, L , é a distância horizontal alcançada pelo projétil;
- A **altura máxima** atingida pelo projétil é h_{\max} .



© 2004 Thomson/Brooks/Cole

Equação da Altura Máxima de um Projétil

A altura máxima do projétil ocorre no instante em que a componente vertical da velocidade é nula. Fazemos $v_y = 0$ na equação

$$v_y = v_{0_y} - gt$$

para obtermos o **tempo de subida**

$$t_{\text{sub}} = \frac{v_{0_y}}{g}$$

A **altura máxima** de um projétil é obtida substituindo este instante de tempo na expressão da coordenada vertical

$$y = v_{0_y} t - \frac{1}{2} g t^2$$

conduzindo a

$$h_{\text{max}} = \frac{v_{0_y}^2}{2g} = \frac{v_0^2 \sin^2 \theta_0}{2g}$$

Equação do Alcance de um Projétil

O alcance de um projétil obtém-se fazendo $y_f = 0$ na expressão

$$y_f = v_{0_y} t - \frac{1}{2} g t^2$$

para obter o **tempo de voo**,

$$t_{\text{voo}} = \frac{2v_{0_y}}{g}$$

Substituindo $t = t_{\text{voo}}$ na expressão

$$x = v_{0_x} t$$

obtemos o **alcance**

$$L = \frac{2v_{0_x} v_{0_y}}{g} = \frac{v_0^2 \sin 2\theta_0}{g}$$

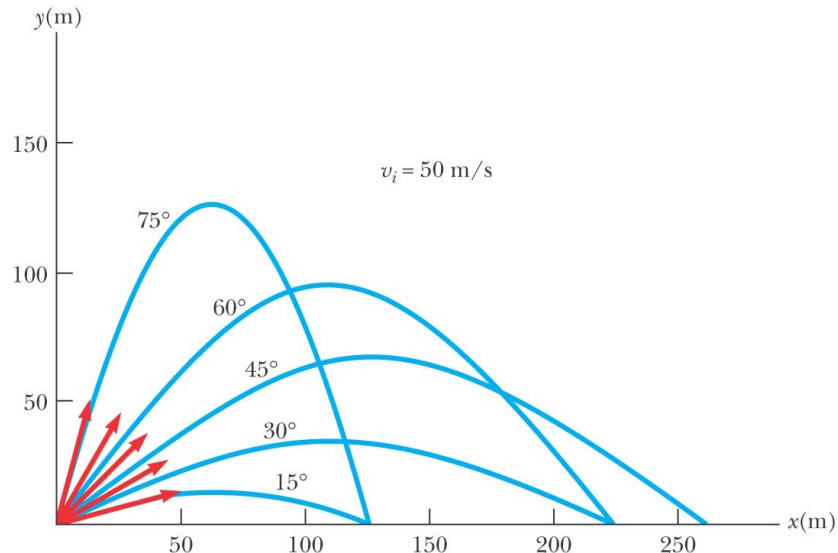
Alcance de um Projétil

- ✓ O valor máximo do alcance ocorre para $\theta_i = 45^\circ$;
- ✓ Ângulos complementares dão origem ao mesmo valor do alcance;
- ✓ A altura máxima é diferente para os dois valores do ângulo da velocidade inicial;
- ✓ Os tempos de voo serão diferentes para os dois ângulos;

$$L = \frac{2v_{0x} v_{0y}}{g} = \frac{v_0^2 \sin 2\theta_0}{g}$$

$$h_{\max} = \frac{v_{0y}^2}{2g} = \frac{v_0^2 \sin^2 \theta_0}{2g}$$

$$t_{\text{voo}} = \frac{2v_{0y}}{g}$$



© 2004 Thomson/Brooks Cole

Problema

As personagens principais do filme “Speed”, que em Portugal teve o nome “Terror na Auto-estrada”, viajam num autocarro em que existe uma bomba, que rebentará se a velocidade do autocarro se tornar inferior a 80 km/h.

O autocarro viaja na direcção de um viaduto, cujo tabuleiro está interrompido numa extensão de 15 m.

Os ocupantes decidem fazer o autocarro saltar de um lado para o outro do viaduto, “voando” através do espaço. A rampa que conduz ao viaduto tem uma inclinação de 5° em relação à horizontal e o autocarro viajava a 110 km/h quando entrou no viaduto.

No filme, o autocarro salta com sucesso.



O problema que nos propomos é o seguinte:

A cena apresentada no filme é realista, isto é, naquelas condições um autocarro real conseguiria saltar ou é tudo ficção de cinema?

Dados:

Módulo da velocidade inicial: $|\vec{v}_0| = 110 \text{ km/h}$

Ângulo que a velocidade inicial faz com a horizontal: $\theta_0 = 5^\circ$

Distância horizontal a transpor: $\ell = 15 \text{ m}$

Pretende-se determinar se, nestas condições a trajectória de voo do autocarro irá passar no outro lado do viaduto ou na zona em que o tabuleiro está interrompido.

Modelo utilizado:

- Vamos considerar o autocarro como pontual;
- Vamos desprezar a resistência do ar.

Vamos escolher o sistema de referência

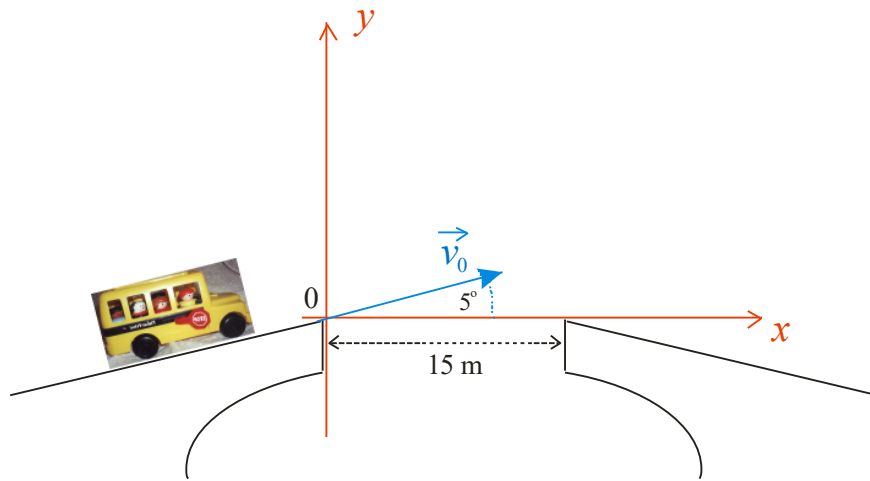
- ✓ O eixo dos x é horizontal
- ✓ O eixo dos y é vertical e aponta para cima
- ✓ Colocamos a origem no ponto em que o autocarro deixa o tabuleiro
- ✓ Fazemos $t = 0$ no instante em que o autocarro deixa o tabuleiro

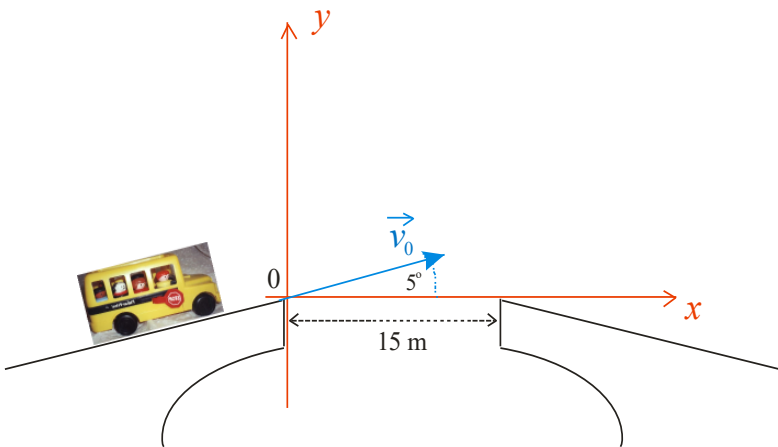
Componentes da aceleração
neste sistema de referência

$$a_y = -g \quad \text{e} \quad a_x = 0$$

Componentes da velocidade
inicial

$$v_{x0} = v_0 \cos \theta_0 \quad \text{e} \quad v_{y0} = v_0 \sin \theta_0$$





$$v_0 = 110 \text{ km/h} = 30,6 \text{ m/s}$$

$$a_y = -g$$

$$x_0 = y_0 = 0$$

$$\vec{a} = a\vec{j}$$

$$\vec{v}_0 = v_{0x}\vec{i} + v_{0y}\vec{j}$$

$$t_0 = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow x = x_0; y = y_0$$

$$\vec{a} \begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = a \end{cases} \Rightarrow \vec{v} \begin{cases} v_x = v_{0x} \\ v_y = v_{0y} + at \end{cases} \Rightarrow \vec{r} \begin{cases} x = x_0 + v_{0x}t \\ y = y_0 + v_{0y}t + \frac{1}{2}at^2 \end{cases}$$

$$\vec{a} \begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = -g \end{cases} \Rightarrow \vec{v} \begin{cases} v_x = v_0 \cos \theta \\ v_y = v_0 \sin \theta - gt \end{cases} \Rightarrow \vec{r} \begin{cases} x = v_0 \cos \theta t \\ y = v_0 \sin \theta t - \frac{1}{2}gt^2 \end{cases}$$

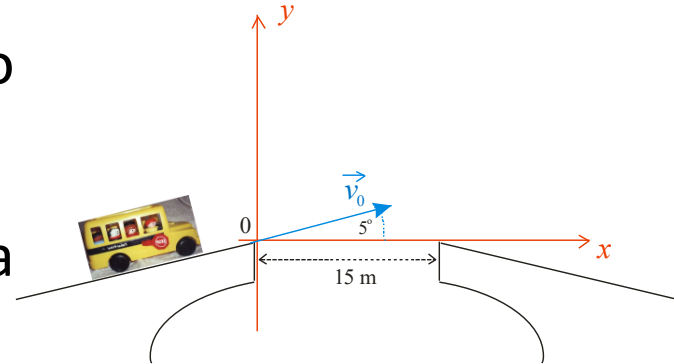
Problema

O que pretendemos saber é se o alcance é superior ou inferior a 15 m.

Substituímos os dados do problema na expressão do alcance

Obtemos:

$$L = \frac{v_0^2 \sin 2\theta_0}{g} = \frac{(30.6 \text{ m/s})^2 \sin 10^\circ}{9.8 \text{ m/s}^2} = 16.5 \text{ m}$$



Efectivamente, o autocarro transpõe o obstáculo!!!

- ✓ Movimento circular uniforme
- ✓ Força Centrípeta
- ✓ O Movimento em Referenciais Acelerados
- ✓ Força Fictícia

Movimento Circular Uniforme

Existe *movimento circular uniforme* quando um objecto se move numa trajectória circular com velocidade de módulo constante;

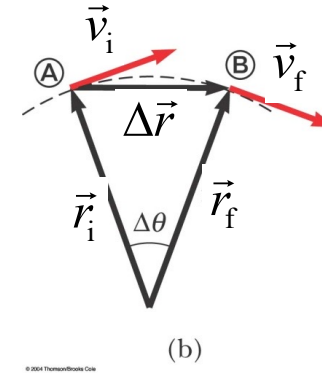
A *aceleração não é nula* porque a *direcção do movimento está constantemente a variar*;

Esta variação da velocidade está relacionada com uma aceleração

O vector velocidade é sempre tangente à trajectória do objecto.

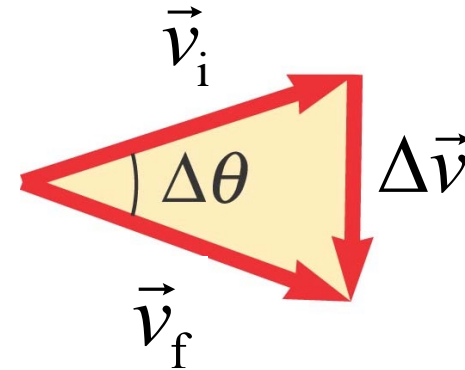
Variação da Velocidade no Movimento Circular Uniforme

O vector velocidade varia apenas em direcção



O diagrama vectorial apresenta

$$\Delta \vec{v} = \vec{v}_f - \vec{v}_i$$



A Aceleração Centrípeta

- ✓ No movimento circular uniforme a **aceleração** é **perpendicular** à trajectória em cada ponto;
- ✓ A **aceleração** aponta sempre para o centro da trajectória circular;
- ✓ Daí a designação de ***aceleração centrípeta***.

A Aceleração Centrípeta

O módulo do vector *aceleração centrípeta* é dado por:

$$a_c = \frac{v^2}{r}$$

A direcção do vector aceleração centrípeta varia continuamente, de forma a estar sempre a apontar para o centro da trajectória.

A Aceleração Centrípetas

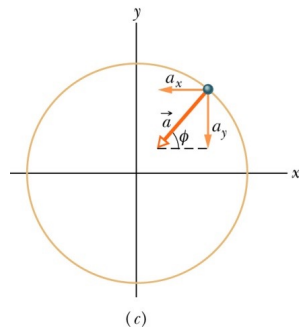
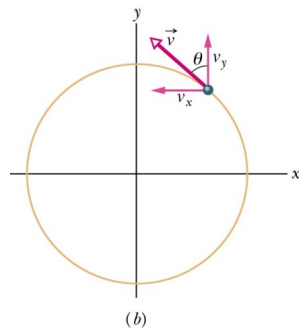
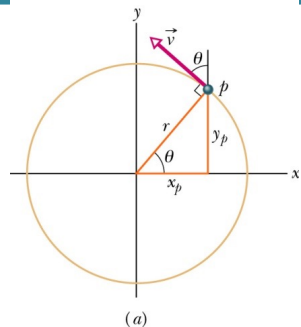
No ponto p a velocidade é:

$$\begin{aligned}\vec{v} &= v_x \vec{i} + v_y \vec{j} = (-v \sin \theta) \vec{i} + (v \cos \theta) \vec{j} \\ &= \left(-\frac{v y_p}{r} \right) \vec{i} + \left(\frac{v x_p}{r} \right) \vec{j}\end{aligned}$$

Diferenciando esta equação, em ordem ao tempo, com r e v constantes, obtemos:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \left(-\frac{v}{r} \frac{dy_p}{dt} \right) \vec{i} + \left(\frac{v}{r} \frac{dx_p}{dt} \right) \vec{j}$$

Mas, $\frac{dy_p}{dt} = v_y = v \cos \theta$ e $\frac{dx_p}{dt} = v_x = -v \sin \theta$



A Aceleração Centrípeta

Então

$$\vec{a} = \left(-\frac{v^2}{r} \cos \theta \right) \vec{i} + \left(-\frac{v^2}{r} \sin \theta \right) \vec{j}$$

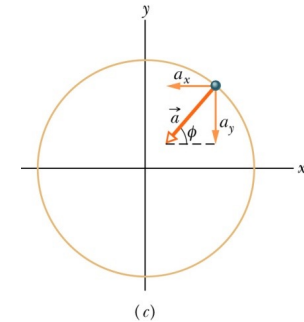
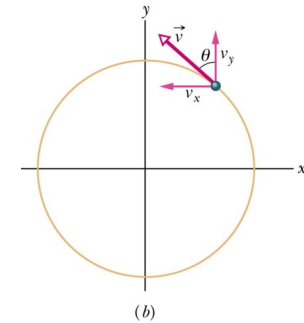
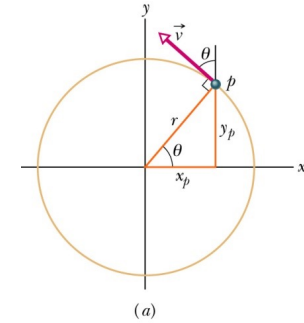
de onde

$$a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2} = \frac{v^2}{r} \sqrt{\cos^2 \theta + \sin^2 \theta} = \frac{v^2}{r}$$

e

$$\tan \phi = \frac{a_y}{a_x} = \frac{-(v^2 / r) \sin \theta}{-(v^2 / r) \cos \theta} = \tan \theta$$

ou $\phi = \theta$ e \vec{a} tem a direcção de \vec{r}



A Aceleração Tangencial

- ✓ No movimento circular, em geral, o módulo da velocidade pode também variar;
- ✓ Neste caso, existe *aceleração tangencial* diferente de zero.

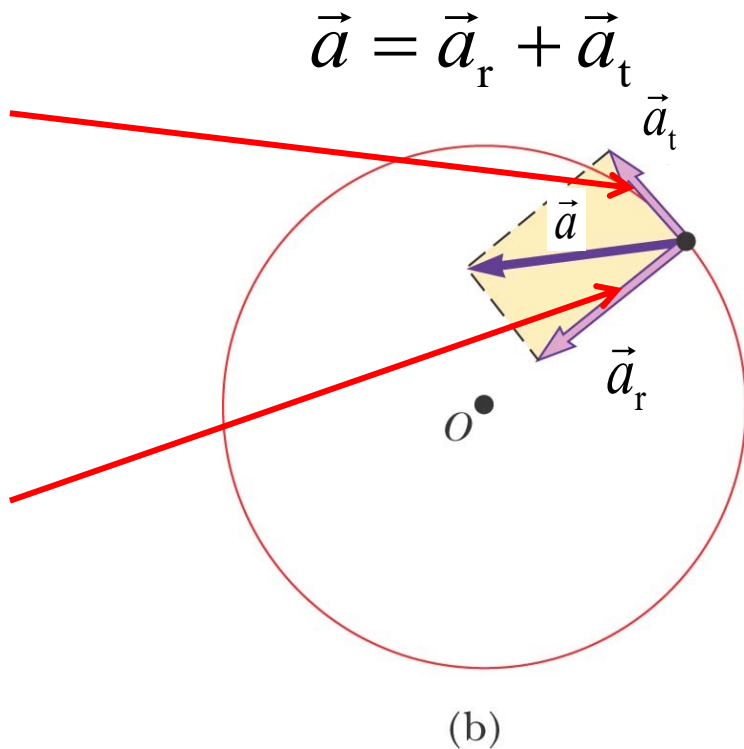
A Aceleração no Movimento Circular (caso geral)

A **componente tangencial do vector aceleração** dá origem à variação do módulo do vector velocidade da partícula

$$a_t = \frac{d|\vec{v}|}{dt}$$

A **componente radial** (ou centrípeta) do vector aceleração dá origem à variação da direcção do vector velocidade

$$a_r = -a_c = -\frac{v^2}{r}$$



© 2004 Thomson/Brooks Cole

A Aceleração no Movimento Circular (caso geral)

Componente tangencial : $a_t = \frac{d|\vec{v}|}{dt}$

Componente radial: $a_r = -a_c = -\frac{v^2}{r}$

Módulo da aceleração : $a = \sqrt{a_r^2 + a_t^2}$

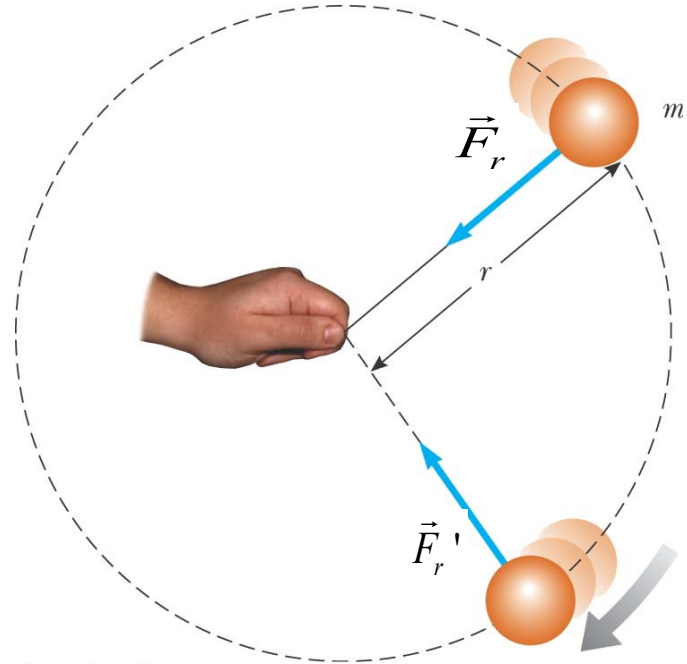
Movimento Circular Uniforme

Uma força, \vec{F}_r , aponta para o centro da trajectória circular;

Esta força está associada à **aceleração centrípeta**, \vec{a}_c

Aplicando a 2.ª Lei de Newton na direcção radial, obtém-se:

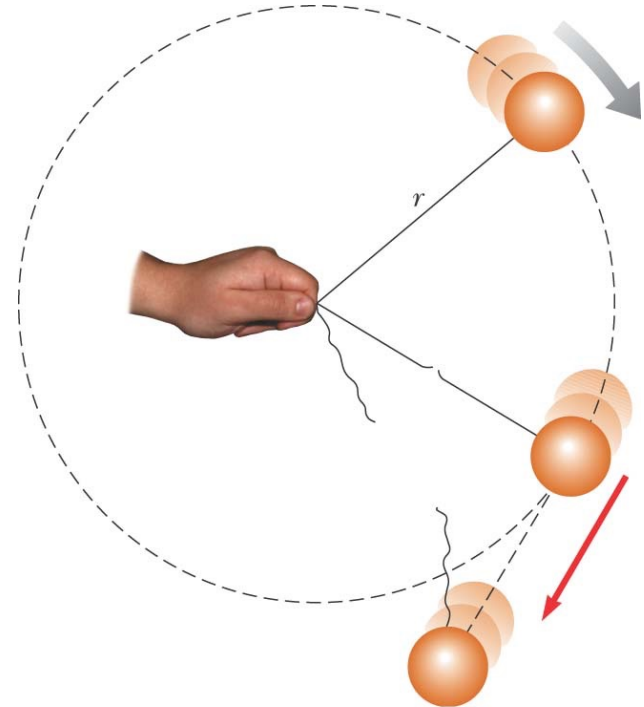
$$\sum F = ma_c = m \frac{v^2}{r}$$



© 2004 Thomson/Brooks Cole

Movimento Circular Uniforme

- ✓ Uma força que dá origem a uma aceleração centrípeta tem a direcção radial e aponta para o centro da circunferência;
- ✓ Provoca uma variação da direcção do vector velocidade;
- ✓ Se essa força desaparecer, o corpo passará a mover-se numa trajectória rectilínea tangente à circunferência.



© 2004 Thomson/Brooks Cole

Movimento Circular com Trajectória Horizontal

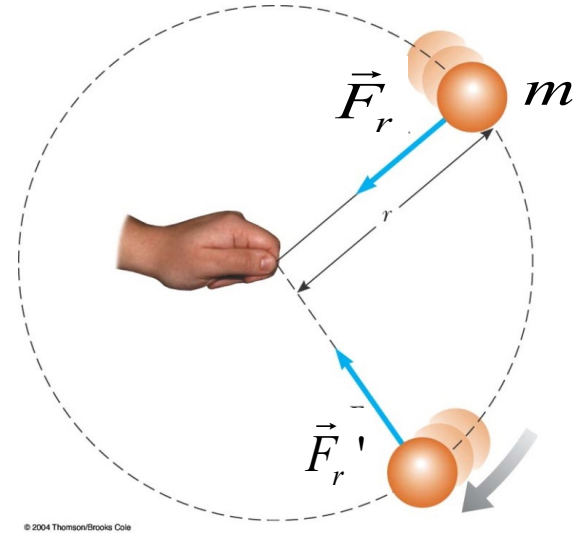
O módulo da velocidade do corpo depende da massa do corpo e da tensão da corda;

A força centrípeta é a tensão da corda:

$$T = m \frac{v^2}{r}$$

e

$$v = \sqrt{\frac{Tr}{m}}$$



© 2004 Thomson/Brooks Cole

O Período do Movimento Circular Uniforme

O *período*, T , é o intervalo de tempo necessário para uma revolução completa;

O módulo da velocidade da partícula é o perímetro da trajectória dividido pelo período;

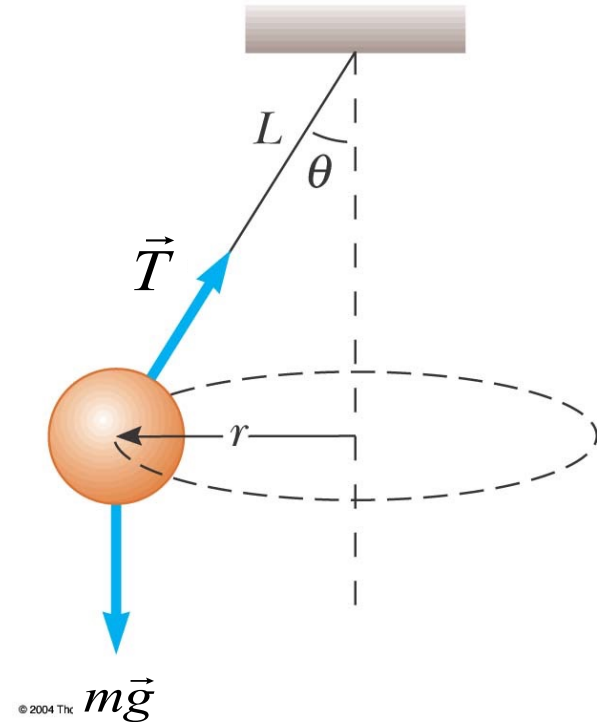
O período é, portanto,
$$T \equiv \frac{2\pi r}{v}$$

O Pêndulo Cónico

O corpo está em equilíbrio na direcção vertical e executa movimento circular uniforme na direcção horizontal;

v é independente de m ;

$$v = \sqrt{Lg \sin \theta \tan \theta}$$



Força Centrípeta

A força que dá origem à aceleração centrípeta é denominada *força centrípeta*;

Não é um novo tipo de força, denomina apenas o *efeito* que uma determinada força tem;

É uma força que actua de forma a fazer variar apenas a direcção da velocidade, dando origem a um movimento circular.

O Movimento em Referenciais Acelerados

Num referencial acelerado (portanto não inercial) surge uma *força fictícia*;

Uma força fictícia parece actuar num corpo como uma força real, mas não é possível identificar um segundo corpo que origine esta força fictícia.

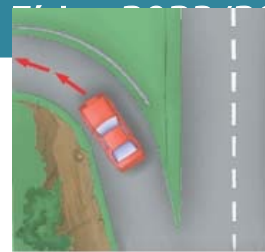
A Força “Centrífuga”

No referencial da passageira (b), uma força parece empurrá-la para a porta;

Do ponto de vista do referencial ligado à Terra, o carro aplica uma força à passageira apontando para a esquerda;

À força dirigida para fora dá-se o nome de força *centrífuga*;

É uma força fictícia que resulta da aceleração associada à variação da direcção da velocidade do carro.



(a)



(b)



(c)

© 2004 Thomson/Brooks Cole

O “Loop”

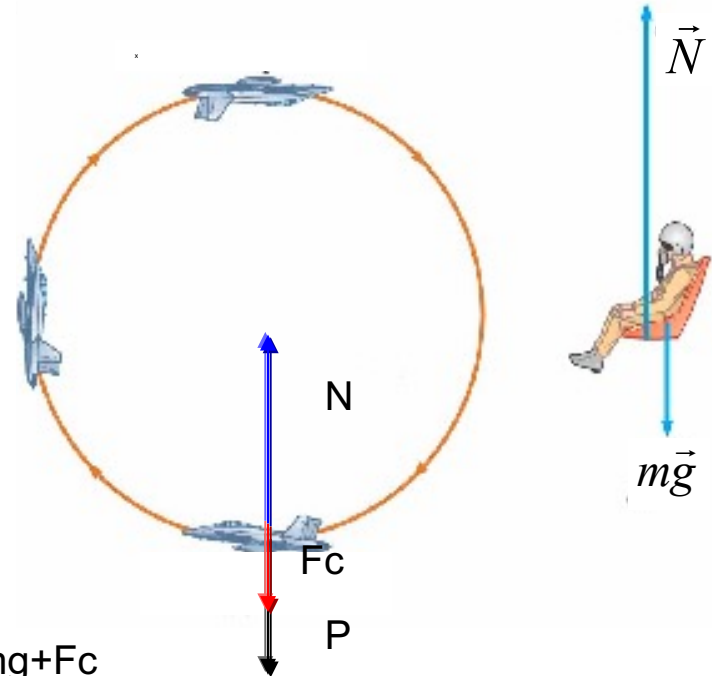
É um exemplo de uma
trajectória circular vertical;
(carrinho que percorre uma calha)

No ponto mais baixo da
trajectória, o módulo da
força dirigida para cima que
exercida no corpo tem de ser
superior ao módulo do peso
deste:

$$N = mg \left(1 + \frac{v^2}{rg} \right)$$

$$N = mg + F_c$$

$$N = mg + mv^2/R$$



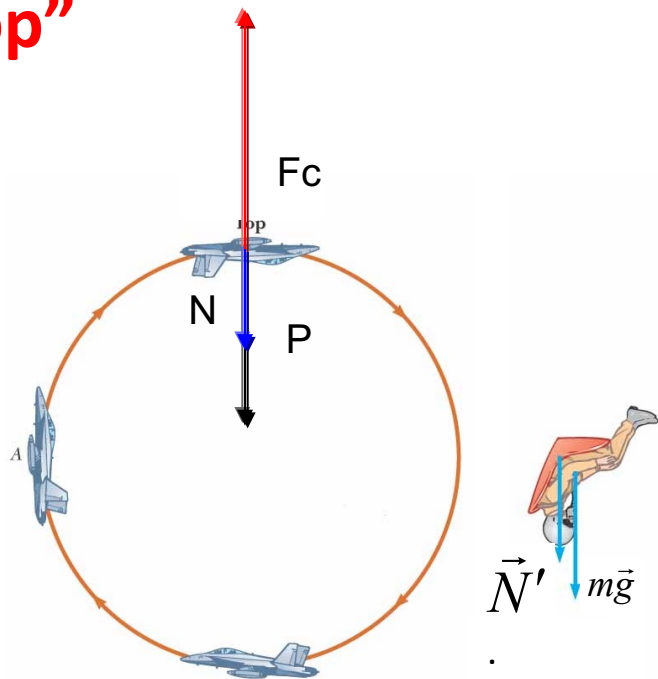
O “Loop”

No ponto mais alto da trajectória circular, o módulo da força exercida no corpo pode ser inferior ao módulo do peso do corpo:

$$F_c = mg + N$$

$$F_c = mv^2/r$$

$$N_{\perp} = mg \left(\frac{v^2}{rg} - 1 \right)$$



© 2004 Thomson/Brooks Cole

Forças Fictícias, exemplos

Ainda que as forças fictícias não sejam forças reais, podem ter efeitos reais;

Exemplos:

Os objectos dentro do carro escorregam;

Sentimo-nos empurrados para fora de uma plataforma em rotação.