



Instituto de Física  
Universidade de São Paulo

**Disciplina 4300255**

**Dia 30 de Março de 2020**

**Mecânica dos Corpos Rígidos e dos Fluidos**

**Energia Cinética de Rotação**

**Corpos que rolam - Rolamento sem escorregamento**

## Corpos que rolam - Rolamento sem escorregamento

Até o momento analisávamos o caso de corpos que giravam em torno de um eixo fixo.

Hoje começaremos a análise do movimento de um corpo que gira em torno de um eixo que não está fixo no espaço. Assim, estudaremos o movimento de **rolamento**.

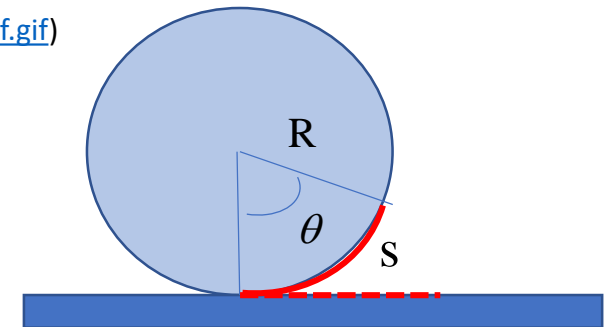
O estudo do movimento de um corpo rígido ao redor de um eixo é muito complexo, mas podemos simplificar o mesmo restringindo nossa discussão a um objeto homogêneo e simétrico como um cilindro ou uma esfera e é mais, este objeto se movimenta sobre uma superfície horizontal.

Vamos ver que se o objeto rola sem escorregar (rolamento puro) sobre uma superfície existe uma relação entre a rotação e a translação.

Se seguimos dois pontos desse objeto, veremos que descrevem a seguinte forma:

O CM se movimenta como uma linha reta, a uma altura  $R$  da superfície horizontal, mas um ponto da superfície descreve uma trajetória como a da [animação](https://en.wikipedia.org/wiki/File:Cycloid_f.gif) ([https://en.wikipedia.org/wiki/File:Cycloid\\_f.gif](https://en.wikipedia.org/wiki/File:Cycloid_f.gif))

Quando uma esfera de raio  $R$  rola sem escorregar sobre uma superfície plana num ângulo  $\theta$ , o ponto de contato com o plano percorre uma distância  $s$ , relacionada com o ângulo de giro por:  $s=R\theta$



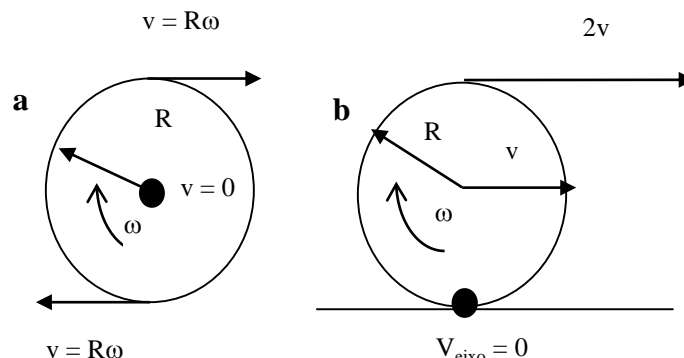
Como o centro de massa da esfera está na vertical do ponto de contato, e também percorre a distância  $s$ . Então, a velocidade do CM é:

$$v_{cm} = \frac{ds}{dt} = R \frac{d\theta}{dt} = R\omega$$

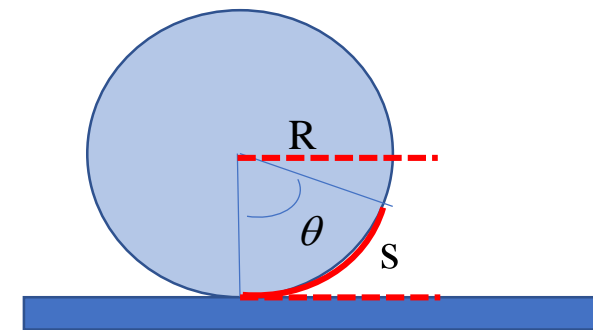
Derivando, obtemos a aceleração do CM:  $a_{cm} = \frac{dv}{dt} = R \frac{d\omega}{dt} = R\alpha$ .

As 3 condições coincidem com as da ausência de escorregamento de uma corda enrolada num cilindro ou passando por uma roldana.

Se nos colocarmos no referencial CM, o ponto mais alto da sua periferia tem a velocidade, cujo módulo é  $v=R\omega$  (1) em relação ao centro da bola, que é a mesma do ponto mais baixo da periferia.



Se nos localizarmos num referencial com velocidade constante  $v$  (eixo instantâneo de rotação), quando a bola roda sem escorregar, (figura b) a velocidade angular da bola continua sendo  $\omega$ , a velocidade do topo é  $u = 2R\omega = 2v$ , a velocidade do centro de massa é  $v = R\omega$  e a da base, em contato com a superfície de rolamento, é momentaneamente nula.



Já verificamos que a energia cinética de um sistema pode ser equacionada como a soma da energia cinética do movimento do CM com a energia cinética relativa ao CM.

Então a energia cinética do corpo que rola é analisada desde o referencial centro de massa:

$$K = \frac{1}{2} M v_{CM}^2 + \frac{1}{2} I_{CM} \omega^2 = \frac{1}{2} M v_{CM}^2 + \frac{1}{2} \frac{2}{5} M R^2 \omega^2 = \frac{1}{2} M v_{CM}^2 + \frac{1}{5} M R^2 \frac{v_{CM}^2}{R^2} = \frac{7}{10} M v_{CM}^2$$

Analisada desde o eixo instantâneo de rotação, como a velocidade de translação é nula, o primeiro termo dessa expressão se anula, mas a inércia rotacional deve ser corrigida para esse ponto, assim:

$$K_o = \frac{1}{2} I_o \omega^2 = \frac{1}{2} \left( \frac{2}{5} M R^2 + M R^2 \right) \omega^2 = \frac{1}{2} \left( \frac{7}{5} M R^2 \right) \omega^2 = \frac{7}{10} M R^2 \omega^2 = \frac{7}{10} M R^2 \frac{v_{CM}^2}{R^2} = \frac{7}{10} M v_{CM}^2$$

Que, como observado é igual à anterior, e era de se esperar já que o cálculo da energia de um sistema não depende do referencial adotado.

Próxima aula: **Problema 7 e 8 da lista 3.**

**Rolamento com escorregamento**