

Um disco de raio R rola, sem deslizar, com velocidade angular ω constante ao longo de um plano horizontal, sendo que o centro da roda descreve uma trajetória retilínea. Suponha que, a partir de um instante $t = 0$, um ponto na periferia da roda esteja na origem de um sistema de coordenadas ortogonais Oxy .

- Determinar as equações paramétricas da trajetória, *i.e.*, determine x e y em função do tempo;
- Determine os componentes da velocidade;
- Determine os componentes da aceleração.

Observação: *i.e.* é abreviação da expressão em latim *istum est*, que significa isto é.

Dados do problema

- raio do disco: R ;
- velocidade angular: ω .

Esquema do problema

Vamos adotar um sistema de referência O fixo no solo com o ponto P do disco na origem do sistema e um outro sistema de referência O' com origem no centro do disco (figura 1).

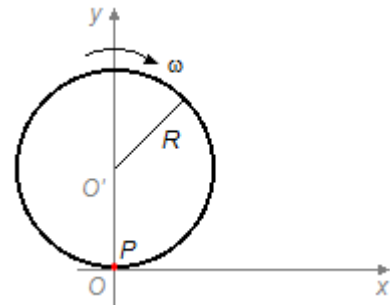


figura 1

Solução

a) As coordenadas x e y descrevem a posição do ponto P em relação ao referencial O , as coordenadas x_C e y_C descrevem a posição do centro do disco em relação ao referencial O (figura 2-A) e as coordenadas x_P e y_P descrevem a posição do ponto P em relação ao referencial O' que se desloca com o disco (figura 2-B)

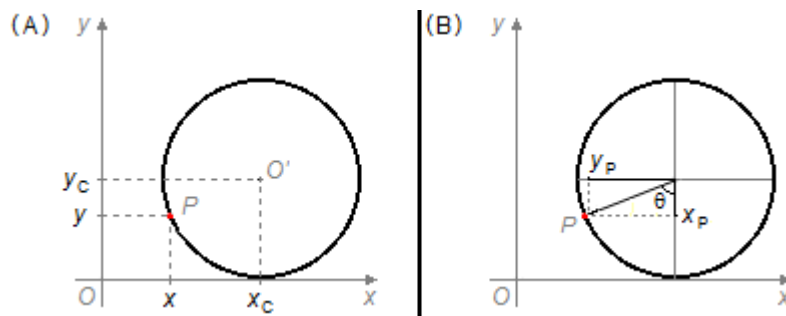


figura 2

Assim os pontos x e y são dados por

$$x = x_C - x_P \quad \text{e} \quad y = y_C - y_P \quad (I)$$

Observação: no referencial O' o ângulo θ é medido a partir do eixo y negativo no sentido horário, ao contrário do que se faz usualmente quando o ângulo θ é medido a partir do eixo x positivo no sentido anti-horário, assim no 3.º quadrante os valores do seno e cosseno são positivos e por isso devemos introduzir o sinal negativo nas expressões (I).

A velocidade do disco é constante a ordenada do centro do disco descreve um *Movimento Retilíneo Uniforme (M.R.U.)* cuja equação é dada por

$$x_C = x_{0C} + v_C t$$

no início o centro do disco está na origem do eixo x temos $x_{0C} = 0$ e v_C é o módulo a velocidade do centro do disco, então

$$x_C = v_C t \quad (II)$$

A abscissa do centro do disco é um valor constante dado pelo raio do disco, assim

$$y_C = R \quad (III)$$

A posição do ponto P em relação ao referencial O' pode ser descrita pelas suas componentes

$$x_P = R \cos \theta \quad \text{e} \quad y_P = R \sin \theta \quad (IV)$$

como a velocidade angular do disco é constante o ponto P descreve um *Movimento Circular Uniforme (M.C.U.)* cuja equação é dada por

$$\theta = \theta_0 + \omega t$$

o valor inicial do ângulo θ é nulo ($\theta_0 = 0$) em relação ao sistema de referência O'

$$\theta = \omega t \quad (V)$$

assim substituindo as expressões (II), (III), (IV) e (V) nas expressões de (I), temos

$$x = v_C t - R \sin \omega t \quad (VI)$$

$$y = R - R \cos \omega t$$

Como o disco gira sem escorregamento os módulos das velocidades do centro do disco e tangencial devem ser iguais.

$$v_C = v_T$$

Observação: o movimento do disco é a composição de dois movimentos, um movimento de translação em que a velocidade do centro do disco v_C e também de todos os pontos do disco (figura 3-A) e um movimento de rotação de todos os pontos do disco em torno do centro em que a velocidade é tangencial ao disco v_T (figura 3-B). A velocidade v dos pontos do disco é dada pela composição dessa duas velocidades (figura 3-C)

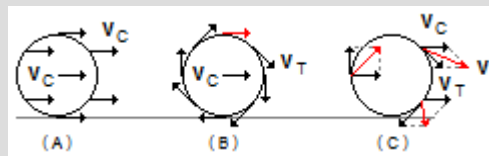


figura 3

Dois vetores são iguais somente se seus módulos, direções e sentidos são iguais, os vetores v_C e v_T possuem direções e sentidos diferentes (o único ponto em que eles são iguais acontece quando o vetor tangencial está na posição superior do disco, em vermelho na figura 3-B). Como o problema diz que o disco se desloca sem deslizar podemos igualar seus módulos.

Se a velocidade do centro do disco fosse maior que a velocidade tangencial o disco iria girar devagar enquanto seria arrastado contra o solo, se a velocidade tangencial fosse maior que a velocidade do centro ele iria girar rápido patinando enquanto transladava pelo solo.

O módulo da velocidade tangencial é dado por $v_T = \omega R$, assim

$$v_c = \omega R \quad (\text{VII})$$

substituindo a expressão (VII) em (VI), temos finalmente

$$x = \omega R t - R \operatorname{sen} \omega t$$

$$y = R - R \cos \omega t$$

$$\boxed{\begin{aligned} x(t) &= R (\omega t - \operatorname{sen} \omega t) \\ y(t) &= R (1 - \cos \omega t) \end{aligned}}$$

Observação: a curva descrita pelas equações encontradas é mostrada na figura 4 abaixo, esta curva é chamada *cicloide*.

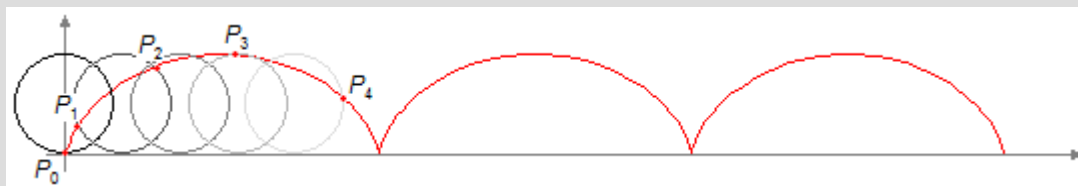


figura 4

Os pontos P_1 , P_2 , P_3 , P_4 e P_5 são alguns pontos do disco enquanto ele se desloca descrevendo a trajetória.

b) As velocidades são dadas por

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

derivando as expressões obtidas no item (a) em relação ao tempo temos as velocidades $v_x(t)$ e $v_y(t)$.

derivada de $x(t) = R (\omega t - \operatorname{sen} \omega t)$

$$\frac{dx(t)}{dt} = \frac{d [R (\omega t - \operatorname{sen} \omega t)]}{dt}$$

o raio R é constante e “sai” da derivada, sendo $g(t) = \omega t$ e $h(t) = \operatorname{sen} \omega t$, $\frac{dx(t)}{dt} = R \frac{d [g(t) - h(t)]}{dt}$, a derivada da diferença é a diferença das derivadas

$$\frac{dx(t)}{dt} = R \left(\frac{dg(t)}{dt} - \frac{dh(t)}{dt} \right)$$

derivada de $g(t) = \omega t$

$$\frac{dg}{dt} = \omega \quad (\text{VIII})$$

derivada de $h(t) = \operatorname{sen} \omega t$, onde a função $h(t)$ é uma função composta cuja derivada, pela regra da cadeia, é do tipo

$$\frac{dh[u(t)]}{dt} = \frac{dh}{du} \frac{du}{dt}$$

com $h(u) = \text{sen } u$ e $u(t) = \omega t$, $u(t) = g(t)$ já foi calculado acima, assim a derivada será

$$\frac{dh}{du} = \cos u \quad (\text{IX})$$

$$\frac{dh[u(t)]}{dt} = \omega \cos \omega t$$

assim

$$\frac{dx(t)}{dt} = R (\omega - \omega \cos \omega t)$$

derivada de $y(t) = R (1 - \cos \omega t)$

aplicando novamente a regra de que a derivada da diferença é a diferença das derivadas.

derivada de $g(t) = 1$, a derivada de uma constante é nula

$$\frac{dg}{dt} = 0 \quad (\text{X})$$

derivada de $h(t) = \cos \omega t$, onde a função $h(t)$ é uma função composta cuja derivada, pela regra da cadeia, é do tipo

$$\frac{dh[u(t)]}{dt} = \frac{dh}{du} \frac{du}{dt}$$

com $h(u) = \cos u$ e $u(t) = \omega t$, $u(t) = g(t)$ já foi calculado acima, assim a derivada será

$$\frac{dh}{du} = -\text{sen } u \quad (\text{XI})$$

$$\frac{dh[u(t)]}{dt} = -\omega \text{sen } \omega t$$

assim

$$\frac{dy(t)}{dt} = R [0 - (-\omega \text{sen } \omega t)] = R \omega \text{sen } \omega t$$

$$\begin{aligned} v_x(t) &= R \omega (1 - \cos \omega t) \\ v_y(t) &= R \omega \text{sen } \omega t \end{aligned}$$

c) As acelerações são dadas por

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

derivando as expressões obtidas no item (b) em relação ao tempo temos as velocidades $a_x(t)$ e $a_y(t)$.

derivada de $v_x(t) = R\omega (1 - \cos \omega t)$

$$\frac{dv_x(t)}{dt} = \frac{d [R\omega (1 - \cos \omega t)]}{dt}$$

o raio R e a velocidade angular ω são constantes e “saem” da derivada, sendo $g(t) = 1$ e $h(t) = \cos \omega t$, $\frac{dv_x(t)}{dt} = R\omega \frac{d [g(t) - h(t)]}{dt}$, usando o valor para a derivada de $g(t)$ dado pela expressão (X) e valor da derivada de $h(t)$ dada pela expressão (XI), temos

$$\frac{dv_x(t)}{dt} = R\omega [0 - (-\omega \sin \omega t)] = R\omega^2 \sin \omega t$$

derivada de $v_y(t) = R\omega \sin \omega t$

usando a derivada da função seno calculada acima dada pela expressão (IX), obtemos

$$\frac{dv_y(t)}{dt} = R\omega (\omega \cos \omega t) = R\omega^2 \cos \omega t$$

$$\begin{aligned} a_x(t) &= R\omega^2 \sin \omega t \\ a_y(t) &= R\omega^2 \cos \omega t \end{aligned}$$