

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-A).

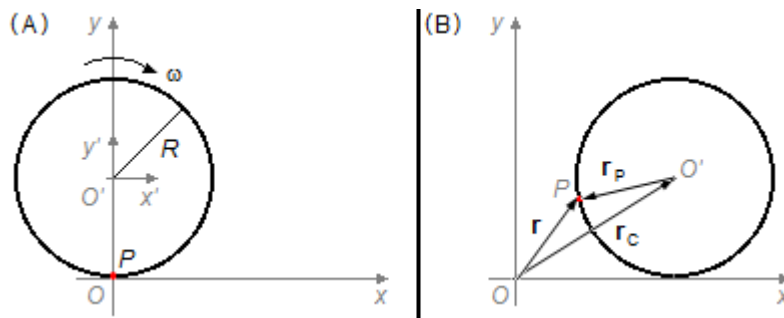


figura 1

O vetor \mathbf{r} descreve a posição do ponto P em relação ao referencial O fixo, o vetor \mathbf{r}_C descreve a posição do centro do disco em relação ao referencial O e o vetor \mathbf{r}_P descreve a posição do ponto P em relação ao referencial O' que se desloca com o disco, assim

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}_C + \mathbf{r}_P \quad (I)$$

Solução

a) O vetor \mathbf{r} é escrito como $\mathbf{r} = x \mathbf{i} + y \mathbf{j}$, onde x e y devem ser escritas em função do tempo, $x(t)$ e $y(t)$, que fornecem as equações paramétricas pedidas, \mathbf{i} e \mathbf{j} são os vetores unitários nas direções x e y .

O vetor \mathbf{r}_C é escrito como $\mathbf{r}_C = x_C \mathbf{i} + y_C \mathbf{j}$ (figura 2), como 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

$$x_C = v_C t$$

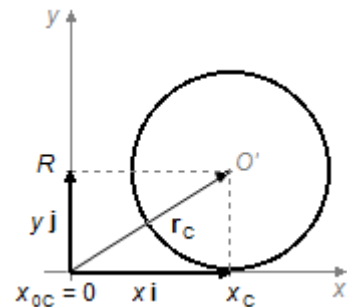


figura 2

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

$$y_c = R$$

podemos escrever

$$\mathbf{r}_c = v_c t \mathbf{i} + R \mathbf{j} \quad (II)$$

O vetor \mathbf{r}_p pode ser decomposto nas direções x' e y' tomando-se como referência o sistema O' no centro do disco (figura 3-A), escrito como $\mathbf{r}_p = x_p \mathbf{i}' + y_p \mathbf{j}'$ temos

$$x_p = R \cos \theta \quad \text{e} \quad y_p = R \sin \theta$$

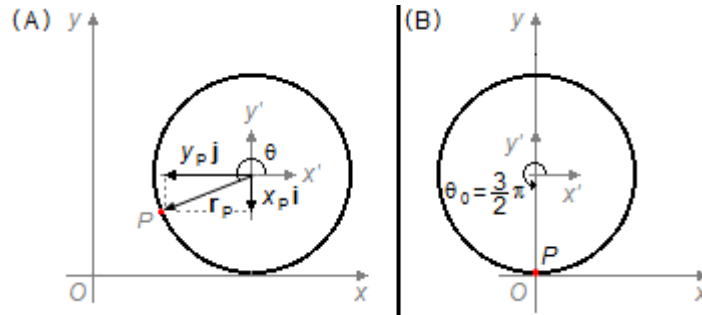


figura 3

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 ângulo θ é medido a partir do eixo x positivo no sentido anti-horário, a posição angular inicial do ponto P é $\theta_0 = \frac{3\pi}{2}$ em relação ao sistema de referência O' e a velocidade angular é negativa, pois o disco gira no sentido horário (figura 3-B), assim

$$\mathbf{r}_p = R \cos \left(\frac{3\pi}{2} - \omega t \right) \mathbf{i}' + R \sin \left(\frac{3\pi}{2} - \omega t \right) \mathbf{j}'$$

Observação: lembrando das propriedades da *Trigonometria*

$$\cos (a - b) = \cos a \cos b + \sin a \sin b$$

$$\sin (a - b) = \sin a \cos b - \sin b \cos a$$

$$\mathbf{r}_p = R \left(\underbrace{\cos \frac{3\pi}{2}}_0 \cos \omega t + \underbrace{\sin \frac{3\pi}{2}}_{-1} \sin \omega t \right) \mathbf{i}' + R \left(\underbrace{\sin \frac{3\pi}{2}}_{-1} \cos \omega t - \underbrace{\sin \omega t \cos \frac{3\pi}{2}}_0 \right) \mathbf{j}'$$

$$\mathbf{r}_p = -R \sin \omega t \mathbf{i}' - R \cos \omega t \mathbf{j}' \quad (III)$$

Substituindo a definição de \mathbf{r} e as expressões (II) e (III) em (I), obtemos

$$x \mathbf{i} + y \mathbf{j} = v_c t \mathbf{i} + R \mathbf{j} - R \sin \omega t \mathbf{i}' - R \cos \omega t \mathbf{j}'$$

separando as componentes, temos

$$x = v_c t - R \sin \omega t \quad (\text{IV})$$

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

O vetor velocidade do centro do disco só possui componente na direção \mathbf{i} escrito como $\mathbf{v}_C = v_C \mathbf{i}$, o vetor velocidade tangencial de um ponto do disco só possui componente na direção \mathbf{e}_θ , este é o vetor unitário na direção de variação do ângulo (figura 4), e é escrito como $\mathbf{v}_T = -v_T \mathbf{e}_\theta$. Como o disco gira sem escorregamento os módulos das velocidades do centro do disco e tangencial devem ser iguais.

$$\begin{aligned} |\mathbf{v}_C| &= |\mathbf{v}_T| \\ v_C &= v_T \end{aligned}$$

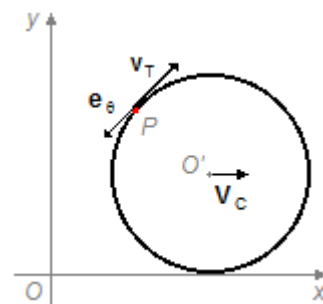


figura 4

Observação: o movimento do disco é a composição de dois movimentos, um movimento de translação em que a velocidade do centro do disco \mathbf{v}_C e também de todos os pontos do disco (figura 5-A) e um movimento de rotação de todos os pontos do disco em torno do centro em que a velocidade é tangencial ao disco \mathbf{v}_T (figura 5-B).

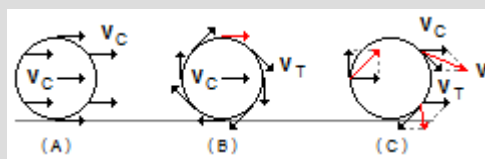


figura 5

A velocidade \mathbf{v} dos pontos do disco é dada pela composição dessas duas velocidades (figura 5-C)

Dois vetores são iguais somente se seus módulos, direções e sentidos são iguais, os vetores \mathbf{v}_C e \mathbf{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 5-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

$$v_C = \omega R \quad (\text{V})$$

substituindo a expressão (V) em (IV), temos finalmente

$$x = \omega R t - R \sin \omega t$$

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

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

Observação: a curva descrita pelas equações encontradas é mostrada na figura 6 abaixo, esta curva é chamada *cicloide*.

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.

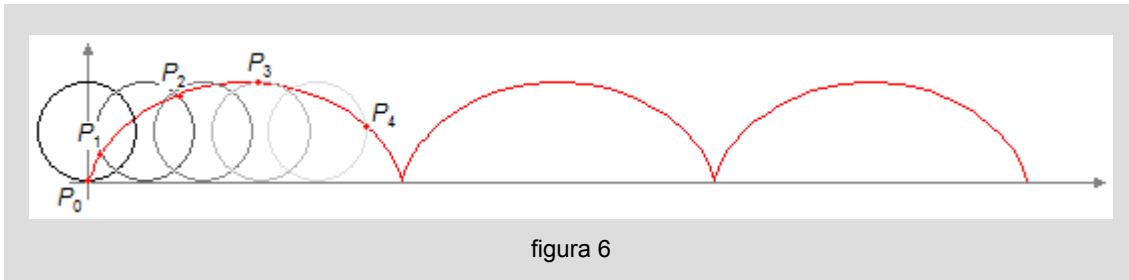


figura 6

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 $x(t) = R(\omega t - \text{sen}\omega t)$

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

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

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

derivada de $h(t) = \text{sen}\omega t$, 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

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

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

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

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

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

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

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

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 (VIII) e valor da derivada de $h(t)$ dada pela expressão (IX), temos

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

derivada de $v_y(t) = R\omega \text{ sen } \omega t$

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

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

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