Parte 1 – Movimento em 2 ou 3 dimensões

Nesta aula, continuaremos a estudar a parte da física que analisa o movimento, mas agora podem ser em duas ou três dimensões.

1 - Posição e Deslocamento

A localização de uma partícula pode ser especificada através do vetor posição $\vec{r}$, um vetor que liga um ponto de referência (em geral a origem de um sistema de referência) à partícula. Sendo:

$$\vec{r} = x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k}$$

onde $x\hat{i}$, $y\hat{j}$, $z\hat{k}$ são as componentes vetoriais de $\vec{r}$ e x , y , z são as componentes escalares, as quais fornecem a localização da partícula ao longo dos eixos de coordenadas em relação à origem. A figura ao lado, mostra uma partícula cujo vetor posição é:

FIG. 4-1 O vetor posição $\vec{r}$ de uma partícula é a soma vetorial de suas componentes vetoriais.

$$\vec{r} = (-3 \text{ m})\hat{i} + (2 \text{ m})\hat{j} + (5 \text{ m})\hat{k} \quad (4.1)$$

e cujas coordenadas retangulares são $(-3\text{m}, 2\text{m}, 5\text{m})$. Ao longo do eixo x a partícula está a 3m da origem, no sentido contrário ao do vetor unitário $\hat{i}$. Ao longo do eixo y , ela está a 2m da origem, no sentido do vetor unitário $\hat{j}$. Ao longo do eixo z ela está a 5m da origem, no sentido do vetor unitário $\hat{k}$.

Quando uma partícula se move, seu vetor posição varia de tal forma que sempre liga o ponto de referência (origem) à partícula. Se o vetor posição varia (de $\vec{r}_1$

para $\vec{r}_2$, digamos durante um certo intervalo de tempo), o deslocamento da partícula, $\Delta\vec{r}$, durante esse intervalo de tempo é dado por:

$$\Delta\vec{r} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1 \quad (4.2)$$

Usando a notação de vetores unitários da equação 4.1, podemos escrever esse deslocamento como:

$$\Delta\vec{r} = (x_2\hat{i} + y_2\hat{j} + z_2\hat{k}) - (x_1\hat{i} + y_1\hat{j} + z_1\hat{k})$$

ou como
$$\Delta\vec{r} = (x_2 - x_1)\hat{i} + (y_2 - y_1)\hat{j} + (z_2 - z_1)\hat{k}, \quad (4.3)$$

onde as coordenadas (x_1, y_1, z_1) correspondem ao vetor $\vec{r}_1$ e as coordenadas (x_2, y_2, z_2) correspondem ao vetor posição $\vec{r}_2$. Podemos também escrever o vetor deslocamento substituindo $(x_2 - x_1)$ por Δx , $(y_2 - y_1)$ por Δy e $(z_2 - z_1)$ por Δz :

$$\Delta\vec{r} = \Delta x\hat{i} + \Delta y\hat{j} + \Delta z\hat{k}. \quad (4.4)$$

Exemplo 4-1

Na Fig. 4-2 o vetor posição de uma partícula é inicialmente

$$\vec{r}_1 = (-3,0 \text{ m})\hat{i} + (2,0 \text{ m})\hat{j} + (5,0 \text{ m})\hat{k}$$

e depois passa a ser

$$\vec{r}_2 = (9,0 \text{ m})\hat{i} + (2,0 \text{ m})\hat{j} + (8,0 \text{ m})\hat{k}.$$

Qual é o deslocamento da partícula $\Delta\vec{r}$ de $\vec{r}_1$ para $\vec{r}_2$?

FIG. 4-2 O deslocamento $\Delta\vec{r} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1$ vai da extremidade do vetor correspondente à posição inicial, $\vec{r}_1$, até a extremidade do vetor correspondente à posição final, $\vec{r}_2$.

O vetor deslocamento é paralelo ao plano xz porque a componente y é nula.

IDÉIA-CHAVE

O deslocamento $\Delta\vec{r}$ é obtido subtraindo o vetor posição inicial $\vec{r}_1$ do vetor posição final $\vec{r}_2$.

Cálculo: A subtração nos dá

$$\begin{aligned} \Delta\vec{r} &= \vec{r}_2 - \vec{r}_1 \\ &= [9,0 - (-3,0)]\hat{i} + [2,0 - 2,0]\hat{j} + [8,0 - 5,0]\hat{k} \\ &= (12 \text{ m})\hat{i} + (3,0 \text{ m})\hat{k}. \end{aligned}$$

(Resposta)

Exemplo 4-2

Um coelho atravessa um estacionamento, no qual, por alguma razão, um conjunto de eixos coordenados foi desenhado. As coordenadas da posição do coelho, em metros, em função do tempo t , em segundos, são dadas por

$$x = -0,31t^2 + 7,2t + 28 \quad (4-5)$$

e
$$y = 0,22t^2 - 9,1t + 30. \quad (4-6)$$

(a) No instante $t = 15$ s, qual é o vetor posição $\vec{r}$ do coelho na notação de vetores unitários e na notação módulo-ângulo?

IDÉIA-CHAVE As coordenadas x e y da posição do coelho, dadas pelas Eqs. 4-5 e 4-6, são as componentes escalares do vetor posição $\vec{r}$ do coelho.

Cálculos: Podemos escrever

$$\vec{r}(t) = x(t)\hat{i} + y(t)\hat{j}. \quad (4-7)$$

(Escrevemos $\vec{r}(t)$ em vez de $\vec{r}$ porque as componentes são funções de t e, portanto, $\vec{r}$ também é função de t .)

Em $t = 15$ s, as componentes escalares são

$$x = (-0,31)(15)^2 + (7,2)(15) + 28 = 66 \text{ m}$$

e
$$y = (0,22)(15)^2 - (9,1)(15) + 30 = -57 \text{ m},$$

e portanto
$$\vec{r} = (66 \text{ m})\hat{i} - (57 \text{ m})\hat{j}, \quad (\text{Resposta})$$

que está desenhado na Fig. 4-3a. Para obter o módulo e o ângulo de $\vec{r}$, usamos a Eq. 3-6:

$$r = \sqrt{x^2 + y^2} = \sqrt{(66 \text{ m})^2 + (-57 \text{ m})^2} = 87 \text{ m}, \quad (\text{Resposta})$$

e
$$\theta = \tan^{-1} \frac{y}{x} = \tan^{-1} \left(\frac{-57 \text{ m}}{66 \text{ m}} \right) = -41^\circ. \quad (\text{Resposta})$$

FIG. 4-3 (a) O vetor posição de um coelho, $\vec{r}$, no instante $t = 15$ s. As componentes escalares de $\vec{r}$ são mostradas ao longo dos eixos. (b) A trajetória do coelho e sua posição para cinco valores de t .

Verificação: Embora $\theta = 139^\circ$ possua a mesma tangente que -41° , os sinais das componentes de $\vec{r}$ indicam que o ângulo desejado é $139^\circ - 180^\circ = -41^\circ$.

(b) Trace o gráfico da trajetória do coelho de $t = 0$ a $t = 25$ s.

Plotagem: Podemos repetir a parte (a) para vários valores de t e plotar os resultados. A Fig. 4-3b mostra os pontos do gráfico para cinco valores de t e a curva que liga esses pontos. Podemos também plotar a curva em uma calculadora gráfica a partir das Eqs. 4-5 e 4-6.

2 - Velocidade Média e Velocidade Instantânea

Se uma partícula se move de um ponto para outro, podemos estar interessados em saber com que rapidez ela se move, definindo assim as velocidades média e instantânea. No caso de um movimento 2D ou 3D devemos considerar essas grandezas como vetores e usar a notação vetorial.

Se uma partícula sofre um deslocamento $\Delta \vec{r}$ em um intervalo de tempo Δt , sua velocidade média $\vec{v}_{\text{méd}}$ é dada por:

$$\text{velocidade média} = \frac{\text{deslocamento}}{\text{intervalo de tempo}},$$

$$\text{ou} \quad \vec{v}_{\text{méd}} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}. \quad (4-8)$$

$$\vec{v}_{\text{méd}} = \frac{\Delta x \hat{i} + \Delta y \hat{j} + \Delta z \hat{k}}{\Delta t} = \frac{\Delta x}{\Delta t} \hat{i} + \frac{\Delta y}{\Delta t} \hat{j} + \frac{\Delta z}{\Delta t} \hat{k}. \quad (4-9)$$

Assim, por exemplo, se a partícula do exemplo 4-1 se move da posição inicial para outra posição em 2,0 s, ou seja,

$$\vec{r}_1 = (-3,0 \text{ m})\hat{i} + (2,0 \text{ m})\hat{j} + (5,0 \text{ m})\hat{k} \quad \text{e} \quad \vec{r}_2 = (9,0 \text{ m})\hat{i} + (2,0 \text{ m})\hat{j} + (8,0 \text{ m})\hat{k}$$

$$\Delta x = 12 \text{ m}, \quad \Delta y = 0 \text{ m} \quad \text{e} \quad \Delta z = 3 \text{ m}$$

a velocidade média durante esse movimento é:

$$\vec{v}_{\text{méd}} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} = \frac{(12 \text{ m})\hat{i} + (3,0 \text{ m})\hat{k}}{2,0 \text{ s}} = (6,0 \text{ m/s})\hat{i} + (1,5 \text{ m/s})\hat{k}.$$

Logo, a velocidade média tem uma componente de 6,0 m/s em relação ao eixo x e uma componente 1,5 m/s em relação ao eixo z.

Novamente aqui, quando falamos da velocidade de uma partícula, nos referimos à velocidade instantânea, que é o limite da velocidade média, quando $\Delta t \rightarrow 0$. Assim, usando a linguagem do cálculo:

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt}. \quad (4-10)$$

A figura 4-4 mostra a trajetória de uma partícula que se move no plano xy . Quando a partícula se desloca para a direita ao longo da curva, o vetor posição gira para a direita. Durante o intervalo de tempo Δt o vetor posição muda de $\vec{r}_1$ para $\vec{r}_2$ e o deslocamento da partícula é $\Delta\vec{r}$. Para determinar a velocidade instantânea da partícula no instante t_1 (instante em que a partícula se encontra na posição 1), reduzimos o intervalo de tempo Δt nas vizinhanças de t_1 , fazendo-o tender a zero. No limite $\Delta t \rightarrow 0$ temos $\vec{v}_{méd} \rightarrow \vec{v}$ e, o que é mais importante, $\vec{v}_{méd}$ assume a direção da reta tangente. Assim, $\vec{v}$ também assume essa direção:

FIG. 4-4 O deslocamento $\Delta\vec{r}$ de uma partícula durante um intervalo de tempo Δt , da posição 1, com vetor posição $\vec{r}_1$ no instante t_1 , até a posição 2, com vetor posição $\vec{r}_2$ no instante t_2 . A figura mostra também a tangente à trajetória da partícula na posição 1.

A direção da velocidade instantânea $\vec{v}$ de uma partícula é sempre tangente à trajetória da partícula na posição da partícula.

Para escrever a equação 4-10 na forma de vetores unitários, usamos a expressão para $\vec{r}$ dada pela 4-1:

$$\vec{v} = \frac{d}{dt} (x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k}) = \frac{dx}{dt}\hat{i} + \frac{dy}{dt}\hat{j} + \frac{dz}{dt}\hat{k},$$

que pode ser simplificada se escrevemos como:

$$\vec{v} = v_x\hat{i} + v_y\hat{j} + v_z\hat{k}, \quad (4-11)$$

onde as componentes escalares de $\vec{v}$ são:

$$v_x = \frac{dx}{dt}, \quad v_y = \frac{dy}{dt}, \quad e \quad v_z = \frac{dz}{dt}. \quad (4-12)$$

A figura 4-5 mostra o vetor velocidade $\vec{v}$ e suas componentes escalares v_x e v_y . Note que $\vec{v}$ é tangente à trajetória da partícula na posição da partícula.

Atenção: quando o vetor posição é desenhado, como nas figuras 4-1 e 4-4, ele é uma seta que se estende de um ponto a outro. Entretanto, quando um vetor velocidade é desenhado, como na figura 4-5, ele não vai de um ponto ao outro. Em vez disso, sua orientação coincide com a do movimento instantâneo de uma partícula localizada na sua origem, e seu comprimento (que representa o módulo da velocidade) pode ser desenhado em qualquer escala.

FIG. 4-5 A velocidade $\vec{v}$ de uma partícula e as componentes escalares de $\vec{v}$.

Exemplo 4-3

Determine a velocidade $\vec{v}$ do coelho do Exemplo 4-2 no instante $t = 15$ s.

$$x = -0,31t^2 + 7,2t + 28$$

Sendo: $y = 0,22t^2 - 9,1t + 30.$

instante $t = 15$ s.

Exemplo 4-2 no

IDÉIA-CHAVE Podemos determinar $\vec{v}$ calculando as derivadas das componentes do vetor posição do coelho.

Cálculos: Aplicando a parte da Eq. 4-12 correspondente a v_x à Eq. 4-5, descobrimos que a componente x de $\vec{v}$ é

$$v_x = \frac{dx}{dt} = \frac{d}{dt}(-0,31t^2 + 7,2t + 28) = -0,62t + 7,2. \quad (4-13)$$

Em $t = 15$ s, isso nos dá $v_x = -2,1$ m/s. Da mesma forma, aplicando a parte da Eq. 4-12 correspondente a v_y à Eq. 4-6, descobrimos que a componente y é

$$v_y = \frac{dy}{dt} = \frac{d}{dt}(0,22t^2 - 9,1t + 30) = 0,44t - 9,1. \quad (4-14)$$

Em $t = 15$ s, isso nos dá $v_y = -2,5$ m/s. Assim, de acordo com a Eq. 4-11,

$$\vec{v} = (-2,1 \text{ m/s})\hat{i} + (-2,5 \text{ m/s})\hat{j}, \quad (\text{Resposta})$$

que está desenhada na Fig. 4-6, tangente à trajetória do coelho e no sentido em que ele está se movendo em $t = 15$ s.

FIG. 4-6 A velocidade $\vec{v}$ do coelho em $t = 15$ s.

Para obter o módulo e o ângulo de $\vec{v}$, podemos usar uma calculadora ou escrever, de acordo com a Eq. 3-6,

$$v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2} = \sqrt{(-2,1 \text{ m/s})^2 + (-2,5 \text{ m/s})^2} = 3,3 \text{ m/s} \quad (\text{Resposta})$$

$$\theta = \tan^{-1} \frac{v_y}{v_x} = \tan^{-1} \left(\frac{-2,5 \text{ m/s}}{-2,1 \text{ m/s}} \right) = \tan^{-1} 1,19 = -130°. \quad (\text{Resposta})$$

Verificação: O ângulo é -130° ou $-130^\circ + 180^\circ = 50^\circ$?

3 – Aceleração Média e Aceleração Instantânea

Quando a velocidade de uma partícula varia de $\vec{v}_1$ para $\vec{v}_2$ em um intervalo de tempo Δt , sua aceleração média $\vec{a}_{\text{méd}}$ durante o intervalo Δt é:

$$\text{aceleração média} = \frac{\text{variação de velocidade}}{\text{intervalo de tempo}},$$

ou

$$\vec{a}_{\text{méd}} = \frac{\vec{v}_2 - \vec{v}_1}{\Delta t} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}. \quad (4-15)$$

Quando $\Delta t \rightarrow 0$ no entorno de um certo instante, $\vec{a}_{\text{méd}}$ tende para a aceleração instantânea (ou simplesmente aceleração) $\vec{a}$ neste instante, ou seja:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}. \quad (4-16)$$

Se o módulo ou a orientação da velocidade varia (ou ambos variam), a partícula possui aceleração.

Em termos dos vetores unitários:

$$\begin{aligned} \vec{a} &= \frac{d}{dt} (v_x \hat{i} + v_y \hat{j} + v_z \hat{k}) \\ &= \frac{dv_x}{dt} \hat{i} + \frac{dv_y}{dt} \hat{j} + \frac{dv_z}{dt} \hat{k}. \end{aligned}$$

ou ainda:

$$\vec{a} = a_x \hat{i} + a_y \hat{j} + a_z \hat{k}, \quad (4-17)$$

onde as componentes escalares de $\vec{a}$ são:

$$a_x = \frac{dv_x}{dt}, \quad a_y = \frac{dv_y}{dt}, \quad \text{e} \quad a_z = \frac{dv_z}{dt}. \quad (4-18)$$

A figura 4-7 mostra o vetor aceleração $\vec{a}$ e suas componentes escalares para uma partícula que se move em duas dimensões.

Atenção: quando o vetor aceleração é desenhado, como nas figuras 4-7, ele não se estende de um ponto a outro. Em vez disso, sua orientação coincide com a da variação instantânea movimento instantâneo de uma partícula localizada na sua origem, e seu comprimento (que representa o módulo da aceleração) pode ser desenhado em qualquer escala.

FIG. 4-7 A aceleração $\vec{a}$ de uma partícula e as componentes escalares de $\vec{a}$.

Exemplo 4-4

Para o coelho dos Exemplos 4-2 e 4-3, determine a aceleração $\vec{a}$ no instante $t = 15$ s.

IDÉIA-CHAVE Podemos determinar a aceleração $\vec{a}$ calculando as derivadas das componentes da velocidade do coelho.

Cálculos: Aplicando a parte da Eq. 4-18 correspondente a a_x à Eq. 4-13, descobrimos que a componente x de $\vec{a}$ é

$$a_x = \frac{dv_x}{dt} = \frac{d}{dt}(-0,62t + 7,2) = -0,62 \text{ m/s}^2.$$

Analogamente, aplicando a parte da Eq. 4-18 correspondente a a_y à Eq. 4-14 descobrimos que a componente y é

$$a_y = \frac{dv_y}{dt} = \frac{d}{dt}(0,44t - 9,1) = 0,44 \text{ m/s}^2.$$

Vemos que essa aceleração não varia com o tempo (é constante), pois a variável tempo t não aparece na expressão das componentes da aceleração. De acordo com a Eq. 4-17,

$$\vec{a} = (-0,62 \text{ m/s}^2)\hat{i} + (0,44 \text{ m/s}^2)\hat{j}, \text{ (Resposta)}$$

que é mostrada superposta à trajetória do coelho na Fig. 4-8.

Para obter o módulo e o ângulo de $\vec{a}$, novamente podemos usar uma calculadora ou a Eq. 3-6. No caso do módulo, temos:

$$a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2} = \sqrt{(-0,62 \text{ m/s}^2)^2 + (0,44 \text{ m/s}^2)^2} = 0,76 \text{ m/s}^2. \text{ (Resposta)}$$

No caso do ângulo, temos:

$$\theta = \tan^{-1} \frac{a_y}{a_x} = \tan^{-1} \left(\frac{0,44 \text{ m/s}^2}{-0,62 \text{ m/s}^2} \right) = -35^\circ.$$

Entretanto, esse ângulo, que é o resultado fornecido por uma calculadora, indica que a orientação de $\vec{a}$ é para a direita e para baixo na Fig. 4-8. Porém, sabemos pelas componentes x e y que a orientação de $\vec{a}$ é para a esquerda e para cima. Para determinar o outro ângulo que possui a mesma tangente que -35° , mas não é mostrado pela calculadora, somamos 180° :

$$-35^\circ + 180^\circ = 145^\circ. \text{ (Resposta)}$$

Este novo resultado é compatível com as componentes de $\vec{a}$. Observe que $\vec{a}$ tem o mesmo módulo e a mesma orientação para qualquer instante de tempo, já que a aceleração do coelho é constante.

FIG. 4-8 A aceleração $\vec{a}$ do coelho em $t = 15$ s. O coelho possui essa mesma aceleração em todos os pontos de sua trajetória.

Uma partícula cuja velocidade é $\vec{v}_0 = -2,0\hat{i} + 4,0\hat{j}$ (em metros por segundo) em $t = 0$ sofre uma aceleração constante $\vec{a}$, de módulo $a = 3,0 \text{ m/s}^2$, que faz um ângulo $\theta = 130^\circ$ com o semi-eixo x positivo. Qual é a velocidade $\vec{v}$ da partícula em $t = 5,0 \text{ s}$?

IDÉIA-CHAVE Como a aceleração é constante, a Eq. 2-11 ($v = v_0 + at$) pode ser usada, mas devemos aplicá-la separadamente ao movimento paralelo ao eixo x e para o movimento paralelo ao eixo y .

Cálculos: Determinamos as componentes da velocidade, v_x e v_y , a partir das equações

$$v_x = v_{0x} + a_x t \quad \text{e} \quad v_y = v_{0y} + a_y t.$$

Nessas equações, v_{0x} ($= -2,0 \text{ m/s}$) e v_{0y} ($= 4,0 \text{ m/s}$) são as componentes x e y de $\vec{v}_0$ e a_x e a_y são as componentes x e y de $\vec{a}$. Para determinar a_x e a_y podemos decompor $\vec{a}$ usando uma calculadora ou com o auxílio da Eq. 3-5:

$$a_x = a \cos \theta = (3,0 \text{ m/s}^2)(\cos 130^\circ) = -1,93 \text{ m/s}^2,$$

$$a_y = a \sin \theta = (3,0 \text{ m/s}^2)(\sin 130^\circ) = +2,30 \text{ m/s}^2.$$

Quando esses valores são inseridos nas equações de v_x e v_y , descobrimos que no instante $t = 5,0 \text{ s}$

$$v_x = -2,0 \text{ m/s} + (-1,93 \text{ m/s}^2)(5,0 \text{ s}) = -11,65 \text{ m/s},$$

$$v_y = 4,0 \text{ m/s} + (2,30 \text{ m/s}^2)(5,0 \text{ s}) = 15,50 \text{ m/s}.$$

Assim, em $t = 5,0 \text{ s}$ temos, depois de arredondar,

$$\vec{v} = (-12 \text{ m/s})\hat{i} + (16 \text{ m/s})\hat{j}. \quad (\text{Resposta})$$

Usando uma calculadora ou a Eq. 3-6 descobrimos que o módulo e o ângulo de $\vec{v}$ são:

$$v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2} = 19,4 \approx 19 \text{ m/s} \quad (\text{Resposta})$$

$$\theta = \tan^{-1} \frac{v_y}{v_x} = 127^\circ \approx 130^\circ. \quad (\text{Resposta})$$

Verificação: Que resultado a sua calculadora fornece, 127° ou -53° ? Desenhe o vetor $\vec{v}$ com suas componentes para verificar qual dos dois ângulos é mais razoável.

4 – Movimento de Projéteis

Vamos considerar a seguir, um caso especial de movimento bidimensional: Uma partícula que se move em um plano vertical com velocidade inicial $\vec{v}_0$ e com uma aceleração constante, igual a aceleração de queda livre $\vec{g}$, dirigida para baixo.

Uma partícula que se move desta forma é chamada projétil (o que significa que é projetada ou lançada), e seu movimento é chamado de movimento balístico. Um projétil pode ser uma bola de tênis ou de pingue-pongue, mas não um avião ou um pato. Muitos esportes envolvem os movimentos balísticos de uma bola; jogadores e técnicos estão sempre procurando controlar esses movimentos para obter o máximo de vantagem. O jogador que descobriu a rebatida em Z na raquetebol na década de 70, por exemplo, vencia os jogos com facilidade porque a trajetória peculiar da bola no fundo da quadra surpreendia os adversários.

Nesta parte da matéria, estudaremos o movimento de projéteis ignorando os efeitos do ar.

O projétil é lançado com uma velocidade inicial $\vec{v}_0$ que pode ser descrita como:

$$\vec{v}_0 = v_{0x}\hat{i} + v_{0y}\hat{j}. \quad (4-19)$$

As componentes v_{0x} e v_{0y} podem ser calculadas se conhecermos o ângulo θ_0 entre $\vec{v}_0$ e o semi-eixo x positivo:

$$v_{0x} = v_0 \cos \theta \quad \text{e} \quad v_{0y} = v_0 \text{sen} \theta \quad (4-20)$$

Durante o movimento bidimensional, o vetor $\vec{r}$ e a velocidade $\vec{v}$ do projétil mudam constantemente, mas o vetor aceleração $\vec{a}$ é constante e está sempre dirigido verticalmente para baixo. **O projétil não possui aceleração horizontal.**

O movimento de projéteis, como na figura 4-9 e 4-10, parece complicado, mas temos seguinte propriedade simplificadora (demonstrada experimentalmente):

FIG. 4-10 Trajetória de um projétil que é lançado em $x_0 = 0$ e $y_0 = 0$ com uma velocidade inicial $\vec{v}_0$. São mostradas a velocidade inicial e as velocidades em vários pontos ao longo da trajetória, juntamente com suas componentes. Observe que a componente horizontal da velocidade permanece constante, mas a componente vertical muda continuamente. O *alcance* R é a distância horizontal percorrida pelo projétil quando retorna à altura do lançamento.

No movimento de projéteis, o movimento horizontal e o movimento vertical são independentes, ou seja, um não afeta o outro.

Esta propriedade permite decompor um problema que envolve um movimento bidimensional em dois problemas unidimensionais independentes e mais fáceis de serem resolvidos, um para o movimento horizontal (com aceleração nula) e outro para o movimento vertical (com aceleração constante para baixo). Apresentamos a seguir dois experimentos que mostram que o movimento vertical e horizontal são realmente independentes.

DUAS BOLAS DE GOLFE

A figura é uma fotografia estroboscópica de duas bolas de golfe, uma que simplesmente se deixou cair e outra que é lançada horizontalmente por uma mola. As bolas de golfe têm o mesmo movimento vertical: ambas percorrem a mesma distância vertical no mesmo intervalo de tempo. O fato de uma bola estar se movendo horizontalmente enquanto está caindo não afeta o seu movimento vertical, ou seja, os movimentos horizontal e vertical são independentes.

FIG. 4-11 Uma bola é deixada cair a partir do repouso no mesmo instante que outra bola é lançada horizontalmente para a direita. Os movimentos verticais das duas bolas são iguais. *Fonte:* Richard Megna/Fundamental Photographs.

5 – Análise do Movimento de um Projétil

Movimento Horizontal

Como não existe aceleração na direção horizontal, a componente horizontal v_x da velocidade de um projétil permanece inalterada e igual ao seu valor inicial v_{0x} durante toda a trajetória. Em qualquer instante t , o deslocamento horizontal do projétil em relação à posição inicial, $x - x_0$, é dado por

$$x - x_0 = v_{0x}t.$$

Como $v_{0x} = v_0 \cos \theta_0$, temos:

$$x - x_0 = (v_0 \cos \theta_0)t. \quad (4-21)$$

Movimento Vertical

O movimento vertical é o movimento de queda livre. Neste, a aceleração é constante. Assim:

$$\begin{aligned}y - y_0 &= v_{0y}t - \frac{1}{2}gt^2 \\ &= (v_0 \text{ sen } \theta_0)t - \frac{1}{2}gt^2,\end{aligned}\quad (4-22)$$

onde a componente vertical da velocidade inicial v_{0y} , é substituída pela expressão equivalente $v_0 \text{ sen } \theta_0$.

$$v_y = v_0 \text{ sen } \theta_0 - gt \quad (4-23)$$

$$v_y^2 = (v_0 \text{ sen } \theta_0)^2 - 2g(y - y_0). \quad (4-24)$$

Como mostram a figura 4-10 e a equação 4-23, a componente vertical da velocidade se comporta exatamente como a de uma bola lançada verticalmente para cima. Inicialmente ela está dirigida para cima e seu módulo diminui continuamente até se anular, o que determina a altura máxima da trajetória. Em seguida a componente vertical da velocidade muda de sentido e seu módulo passa a aumentar com o tempo.

Equação da Trajetória

A equação do caminho percorrido pelo projétil, é a equação de sua trajetória. Ela pode ser obtida eliminando o tempo t , nas equações 4-21 e 4-22. Explicitando t na equação 4-21 e substituindo o resultado na eq. 4-22, obtemos, após algumas manipulações algébricas:

$$y = (\tan \theta_0)x - \frac{gx^2}{2(v_0 \cos \theta_0)^2} \quad (\text{trajetória}). \quad (4-25)$$

Esta é a equação da trajetória mostrada na figura 4-10. Ao deduzi-la, para simplificar, fizemos $x_0 = 0$ e $y_0 = 0$ nas eq 4-21 e 4-22. como g , θ_0 e v_0 são constantes, a eq. 4-25 é da forma $y = ax + bx^2$, onde a e b são constantes. Como esta equação é uma parábola, a trajetória é parabólica.

Alcance Horizontal

O alcance horizontal R de um projétil é a distância horizontal percorrida pelo projétil até voltar a sua altura inicial (altura de lançamento). Figura 4-10. Para determinar o alcance R , fazemos $x = x_0 = R$ na equação 4-21 e $y - y_0 = 0$ na eq. 4-22, obtendo:

$$R = (v_0 \cos \theta_0)t$$
$$0 = (v_0 \sin \theta_0)t - \frac{1}{2}gt^2.$$

Eliminando t nessas duas equações, obtemos:

$$R = \frac{2v_0^2}{g} \sin \theta_0 \cos \theta_0.$$

E usando a identidade: $\sin 2\theta_0 = 2\sin \theta_0 \cos \theta_0$, obtemos:

$$R = \frac{v_0^2}{g} \sin 2\theta_0. \quad (4-26)$$

Obs. Esta equação não fornece a distância horizontal percorrida pelo projétil quando a altura final é diferente da altura de lançamento.

Observe que R na eq. 4-26 atinge valor máximo para $\sin 2\theta_0 = 1$, que corresponde a $2\theta_0 = 90^\circ$ ou $\theta_0 = 45^\circ$.

Entretanto, quando a altura final é diferente da altura do lançamento, como acontece no arremesso de peso, lançamento de disco e basquetebol, a distância horizontal máxima não é atingida para um ângulo de lançamento de 45°

Exemplo 4-7

A Fig. 4-16 mostra um navio pirata a 560 m de um forte que protege a entrada de um porto. Um canhão de defesa, situado ao nível do mar, dispara balas com uma velocidade inicial $v_0 = 82$ m/s.

(a) Com que ângulo θ_0 em relação à horizontal as balas devem ser disparadas para acertar o navio?

IDÉIAS-CHAVE (1) Uma bala disparada pelo canhão é um projétil. Estamos interessados em uma equação que relacione o ângulo de lançamento θ_0 ao deslocamento horizontal da bala entre o canhão e o navio. (2) Como o canhão e o navio estão na mesma altura, o deslocamento horizontal é igual ao alcance.

Cálculos: Podemos relacionar o ângulo de lançamento θ_0 ao alcance R através da Eq. 4-26, $R = (v_0^2/g) \sin 2\theta_0$, que pode ser escrita na forma

$$\begin{aligned} \theta_0 &= \frac{1}{2} \sin^{-1} \frac{gR}{v_0^2} = \frac{1}{2} \sin^{-1} \frac{(9,8 \text{ m/s}^2)(560 \text{ m})}{(82 \text{ m/s})^2} \\ &= \frac{1}{2} \sin^{-1} 0,816. \end{aligned} \quad (4-31)$$

Uma solução de $\sin^{-1} 0,816$ ($54,7^\circ$) é a fornecida pelas calculadoras; subtraindo-a de 180° , obtemos a outra solução ($125,3^\circ$). Assim, a Eq. 4-31 nos dá

$$\theta_0 = 27^\circ \quad \text{e} \quad \theta_0 = 63^\circ. \quad (\text{Resposta})$$

FIG. 4-16 Um navio pirata sendo atacado.

(b) Qual é o alcance máximo das balas de canhão?

Cálculos: Como vimos anteriormente, o alcance máximo corresponde a um ângulo de elevação θ_0 de 45° . Assim,

$$\begin{aligned} R &= \frac{v_0^2}{g} \sin 2\theta_0 = \frac{(82 \text{ m/s})^2}{9,8 \text{ m/s}^2} \sin (2 \times 45^\circ) \\ &= 686 \text{ m} \approx 690 \text{ m}. \end{aligned} \quad (\text{Resposta})$$

Quando o navio pirata se afasta do porto, a diferença entre os dois ângulos de elevação que permitem acertar o navio diminui até que eles se tornam iguais entre si e iguais a $\theta = 45^\circ$ quando o navio está a 690 m de distância. Para distâncias maiores é impossível acertar o navio.

Exemplo 4-9 Aumente sua capacidade

Uma bola de golfe é lançada no instante $t = 0$, como mostra a Fig. 4-18a. A Fig. 4-18b mostra o ângulo θ entre a direção do movimento da bola e o semi-eixo x positivo em função do tempo t . A bola se choca com o solo no instante $t = 6,00$ s. Determine o módulo v_0 da velocidade de lançamento da bola, a altura $(y - y_0)$ do ponto em que a bola atinge o solo em relação ao ponto de lançamento e a direção do movimento da bola no momento em que atinge o solo.

IDÉIAS-CHAVE (1) Como a bola se comporta como um projétil, as componentes horizontal e vertical do movimento podem ser analisadas separadamente. (2) A componente horizontal do movimento da bola, $v_x = v_0 \cos \theta_0$, não varia com o tempo. (3) A componente vertical do movimento da bola, v_y , varia com o tempo e se anula quando a bola atinge a altura máxima. (4) A direção do movimento da bola em qualquer instante é o ângulo do vetor velocidade $\vec{v}$ nesse instante. Esse ângulo é dado por $\tan \theta = v_x/v_y$, com as componentes da velocidade calculadas para esse instante.

Cálculos: Quando a bola atinge a altura máxima, $v_y = 0$. Assim, a direção da velocidade $\vec{v}$ é horizontal, ou seja, $\theta = 0^\circ$. Observando o gráfico, vemos que isso acontece no instante $t = 0,4$ s. Vemos também que o ângulo de lançamento θ_0 (o ângulo no instante $t = 0$) é 80° . Usando a Eq. 4-23, $v_y = v_0 \sin \theta_0 - gt$, com $t = 4,0$ s, $g = 9,8 \text{ m/s}^2$ e $v_y = 0$, obtemos

$$v_0 = 39,80 \approx 40 \text{ m/s}. \quad (\text{Resposta})$$

FIG. 4-18 (a) Trajetória de uma bola de golfe lançada em um terreno mais elevado. (b) Gráfico do ângulo θ entre a direção do movimento da bola e o semi-eixo x positivo em função do tempo t .

A bola se choca com o solo no instante $t = 6,00$ s. Usando a Eq. 4-22, $y - y_0 = (v_0 \sin \theta_0)t - gt^2/2$, com $t = 6,00$ s, obtemos

$$y - y_0 = 58,77 \text{ m} \approx 59 \text{ m}. \quad (\text{Resposta})$$

No momento em que a bola se choca com o solo, sua velocidade horizontal v_x ainda é $v_0 \cos \theta_0$; substituindo v_0 e θ_0 por seus valores, obtemos $v_x = 6,911$ m/s. Para determinar a velocidade vertical nesse instante usamos a Eq. 4-23, $v_y = v_0 \sin \theta_0 - gt$, com $t = 6,00$ s, o que nos dá $v_y = -19,60$ m/s. Assim, o ângulo da direção do movimento da bola com a horizontal no momento em que se choca com o solo é

$$\theta = \tan^{-1} \frac{v_y}{v_x} = \tan^{-1} \frac{-19,60 \text{ m/s}}{6,911 \text{ m/s}} \approx -71^\circ. \quad (\text{Resposta})$$

Exemplo 4-6 Aumente sua capacidade

Na Fig. 4-15 um avião de salvamento voa a 198 km/h (= 55,0 m/s), a uma altura constante de 500 m, rumo a um ponto diretamente acima da vítima de um naufrágio, para deixar cair uma balsa.

(a) Qual deve ser o ângulo ϕ da linha de visada do piloto para a vítima no instante em que o piloto deixa cair a balsa?

IDÉIAS-CHAVE Depois de liberada, a balsa é um projétil; assim, seus movimentos horizontal e vertical podem ser examinados separadamente (não é preciso levar em conta a forma da trajetória).

Cálculos: Na Fig. 4-15 vemos que ϕ é dado por

$$\phi = \tan^{-1} \frac{x}{h}, \quad (4-27)$$

onde x é a coordenada horizontal da vítima (e da balsa ao chegar à água) e $h = 500$ m. Podemos calcular x com o auxílio da Eq. 4-21:

$$x - x_0 = (v_0 \cos \theta_0)t. \quad (4-28)$$

Sabemos que $x_0 = 0$ porque a origem foi colocada no ponto de lançamento. Como a balsa é deixada cair e não lançada do avião, sua velocidade inicial $\vec{v}_0$ é igual à velocidade do avião. Assim, sabemos também que a velocidade inicial tem módulo $v_0 = 55,0$ m/s e ângulo $\theta_0 = 0^\circ$ (medido em relação ao semi-eixo x positivo). Entretanto, não conhecemos o tempo t que a balsa leva para percorrer a distância do avião até a vítima.

Para determinar o valor de t , temos que considerar o movimento vertical e, mais especificamente, a Eq. 4-22:

$$y - y_0 = (v_0 \sin \theta_0)t - \frac{1}{2}gt^2. \quad (4-29)$$

onde o deslocamento vertical $y - y_0$ da balsa é -500 m (o valor negativo indica que a balsa se move para baixo). Assim,

$$-500 \text{ m} = (55,0 \text{ m/s})(\sin 0^\circ)t - \frac{1}{2}(9,8 \text{ m/s}^2)t^2.$$

Resolvendo esta equação, obtemos $t = 10,1$. Substituindo este valor na Eq. 4-28, temos:

$$x - 0 = (55,0 \text{ m/s})(\cos 0^\circ)(10,1 \text{ s}),$$

ou $x = 555,5$ m.

FIG. 4-15 Um avião lança uma balsa enquanto se desloca com velocidade constante em um vôo horizontal. Durante a queda a velocidade horizontal da balsa permanece igual à velocidade do avião.

Nesse caso, a Eq. 4-27 nos dá

$$\phi = \tan^{-1} \frac{555,5 \text{ m}}{500 \text{ m}} = 48,0^\circ. \quad (\text{Resposta})$$

(b) No momento em que a balsa atinge a água, qual é sua velocidade $\vec{v}$ em termos dos vetores unitários e na notação módulo-ângulo?

IDÉIAS-CHAVE (1) As componentes horizontal e vertical da velocidade da balsa são independentes. (2) A componente v_x não muda em relação ao valor inicial $v_{0x} = v_0 \cos \theta_0$, pois não existe uma aceleração horizontal. (3) A componente v_y muda em relação ao valor inicial $v_{0y} = v_0 \sin \theta_0$, pois existe uma aceleração vertical.

Cálculos: Quando a balsa atinge a água,

$$v_x = v_0 \cos \theta_0 = (55,0 \text{ m/s})(\cos 0^\circ) = 55,0 \text{ m/s}.$$

Usando a Eq. 4-23 e o tempo de queda da balsa $t = 10,1$ s, descobrimos que quando a balsa atinge a água

$$\begin{aligned} v_y &= v_0 \sin \theta_0 - gt \\ &= (55,0 \text{ m/s})(\sin 0^\circ) - (9,8 \text{ m/s}^2)(10,1 \text{ s}) \\ &= -99,0 \text{ m/s}. \end{aligned} \quad (4-30)$$

Assim, no momento em que a balsa atinge a água, sua velocidade é

$$\vec{v} = (55,0 \text{ m/s})\hat{i} - (99,0 \text{ m/s})\hat{j}. \quad (\text{Resposta})$$

Usando a Eq. 3-6 como guia, descobrimos que o módulo e o ângulo de $\vec{v}$ são

$$v = 113 \text{ m/s} \quad \text{e} \quad \theta = -60,9^\circ. \quad (\text{Resposta})$$

O efeito do Ar!

Até agora, supusemos que o ar não exerce efeito algum sobre o movimento de um projétil. Entretanto, em muitas situações a diferença entre a trajetória calculada dessa forma e a trajetória real do projétil pode ser muito grande, já que o ar resiste (se opõe) ao movimento. A Fig. 4-14, por exemplo, mostra as trajetórias de duas bolas de beisebol que deixam o bastão fazendo um ângulo de 60° com a horizontal, com uma velocidade inicial de $44,7 \text{ m/s}$. A trajetória I (de uma bola de verdade) foi calculada para as condições normais de jogo, levando em conta a resistência do ar. A trajetória II (de uma bola em condições ideais) é a trajetória que a bola seguiria no vácuo.

TABELA 4-1

Trajétórias de Duas Bolas de Beisebol*

	Trajétória I (Ar)	Trajétória II (Vácuo)
Alcance	98,5 m	177 m
Altura máxima	53,0 m	76,8 m
Tempo de percurso	6,6 s	7,9 s

*Veja a Fig. 4-14. O ângulo de lançamento é de 60° e a velocidade de lançamento é de $44,7 \text{ m/s}$.

FIG. 4-14 (I) Trajetória teórica de uma bola, levando em conta a resistência do ar. (II) Trajetória que a bola seguiria no vácuo, calculada usando as equações deste capítulo. Os dados correspondentes estão na Tabela 4-1. (Adaptada de "The Trajectory of a Fly Ball," Peter J. Brancazio, *The Physics Teacher*, January 1985.)

Exercício proposto

1.

Na Fig. 4-44 uma bola é arremessada para o alto de um edifício, caindo $4,00 \text{ s}$ depois a uma altura $h = 20,0 \text{ m}$ acima da altura de lançamento. A trajetória da bola no final tem uma inclinação $\theta = 60^\circ$ em relação à horizontal. (a) Determine a distância horizontal d coberta pela bola

FIG. 4-44

Quais são (b) o módulo e (c) o ângulo (em relação à horizontal) da velocidade inicial da bola?

6 – Movimento Circular Uniforme

Uma partícula está em movimento circular uniforme se descreve uma circunferência ou um arco de circunferência com velocidade escalar constante (uniforme). Embora a velocidade escalar não varie, o movimento é acelerado porque a velocidade muda de direção.

A figura 4-19 mostra a relação entre os vetores velocidade e aceleração em várias posições durante o movimento circular uniforme.

FIG. 4-19 Os vetores velocidade e aceleração de uma partícula em movimento circular uniforme.

→ O módulo dos dois vetores permanece constante durante o movimento, mas a orientação varia continuamente.

→ A velocidade está sempre na direção tangente à circunferência e tem o mesmo sentido que o movimento.

→ A aceleração está sempre na direção radial e aponta para o centro do círculo. Por essa razão, a aceleração associada ao movimento circular uniforme é chamada de centrípeta (“que busca o centro”).

Como será demonstrado a seguir, o módulo dessa aceleração centrípeta $\vec{a}$ é:

$$a = \frac{v^2}{r} \quad (\text{aceleração centrípeta}), \quad (4-34)$$

onde r é o raio da circunferência e v é a velocidade da partícula.

Durante essa aceleração com velocidade escalar constante a partícula percorre a circunferência completa (uma distância igual a $2\pi r$) em um intervalo de tempo dado por:

$$T = \frac{2\pi r}{v} \quad (\text{período}). \quad (4-35)$$

O parâmetro T é chamado período de revolução ou, simplesmente, período.

Período é o tempo que uma partícula leva para completar uma volta em uma trajetória fechada.

Fig. 4-20 Uma partícula p em movimento circular uniforme no sentido anti-horário.

- a) posição e velocidade $\vec{v}$ da partícula em um certo instante de tempo. b) velocidade $\vec{v}$ e suas componentes projetadas em relação aos eixos. c) aceleração $\vec{a}$ e suas componentes projetadas em relação aos eixos.

Para determinar o módulo e a orientação da aceleração no caso do movimento circular uniforme, considere a figura 4-20. Na figura 4-20a a partícula p se move com velocidade escalar constante v enquanto percorre uma circunferência de raio r . No instante mostrado, p possui coordenadas x_p e y_p .

$\vec{v}$ é sempre tangente a trajetória da partícula na posição considerada. Isso significa que, na figura, $\vec{v}$ é perpendicular a uma reta r que liga o centro da circunferência à posição da partícula. Nesse caso, o ângulo θ que $\vec{v}$ faz com a reta vertical passando pelo ponto p é igual ao ângulo θ que o raio r faz com o eixo x .

As componentes escalares de $\vec{v}$ aparecem na figura 4-20b. Assim, $\vec{v}$ pode ser escrita em termos dessas componentes, como:

$$\vec{v} = v_x \hat{i} + v_y \hat{j} = (-v \sin \theta) \hat{i} + (v \cos \theta) \hat{j}. \quad (4-36)$$

Vemos que $\sin \theta = \frac{y_p}{r}$ e $\cos \theta = \frac{x_p}{r}$.

$$\vec{v} = \left(-\frac{vy_p}{r} \right) \hat{i} + \left(\frac{vx_p}{r} \right) \hat{j}. \quad (4-37)$$

Sendo a aceleração, a taxa de variação temporal da velocidade e lembrando que tanto **o raio r quanto a velocidade escalar v são constantes**, podemos escrever:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \left(-\frac{v}{r} \frac{dy_p}{dt} \right) \hat{i} + \left(\frac{v}{r} \frac{dx_p}{dt} \right) \hat{j}. \quad (4-38)$$

De acordo com a figura, $v_x = -v \operatorname{sen} \theta$ e $v_y = v \operatorname{cos} \theta$, sendo a primeira, a componente x e a segunda, a componente y da velocidade. Desta forma:

$$\vec{a} = \left(-\frac{v^2}{r} \operatorname{cos} \theta \right) \hat{i} + \left(-\frac{v^2}{r} \operatorname{sen} \theta \right) \hat{j}. \quad (4-39)$$

Assim, o módulo da aceleração será dado por:

$$a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2} = \frac{v^2}{r} \sqrt{(\operatorname{cos} \theta)^2 + (\operatorname{sen} \theta)^2} = \frac{v^2}{r} \sqrt{1} = \frac{v^2}{r},$$

Para determinar a orientação de $\vec{a}$, temos que encontrar o ângulo ϕ :

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

Significando que $\vec{a}$ aponta na direção do raio r da figura 4-20a, no sentido do centro da circunferência, como queríamos demonstrar.

Exemplo 4-10

Os pilotos de caça se preocupam quando têm que fazer curvas muito fechadas. Como o corpo do piloto fica submetido à aceleração centrípeta, com a cabeça mais próxima do centro de curvatura, a pressão sanguínea no cérebro diminui, o que pode levar à perda das funções cerebrais.

Os sinais de perigo são vários. Quando a aceleração centrípeta é de $2g$ ou $3g$, o piloto se sente pesado. Por volta de $4g$ a visão do piloto passa para preto e branco e se reduz à “visão de túnel”. Se a aceleração é mantida ou aumentada o piloto deixa de enxergar e, logo depois, perde a consciência, uma situação conhecida como g -LOC, da expressão em inglês “ g -induced loss of consciousness”, ou seja, “perda de consciência induzida por g ”.

Qual é o módulo da aceleração, em unidades de g , para um piloto cuja aeronave inicia uma curva horizontal com uma velocidade $\vec{v}_i = (400\hat{i} + 500\hat{j})$ m/s e, $24,0$ s mais tarde, termina a curva com uma velocidade $\vec{v}_f = (400\hat{i} + 500\hat{j})$ m/s?

IDÉIAS-CHAVE

Supomos que o avião executa a curva com um movimento circular uniforme. Nesse caso, o módulo da aceleração centrípeta é dado pela Eq. 4-34 ($a = v^2/R$), onde R é o raio da curva. O tempo necessário para descrever uma circunferência completa é o período dado pela Eq. 4-35 ($T = 2\pi R/v$).

Cálculos: Como não conhecemos o raio R , vamos explicitar R na Eq. 4-35 e substituí-lo pelo seu valor na Eq. 4-34. O resultado é o seguinte:

$$a = \frac{2\pi v}{T}.$$

Nesta equação, v é o módulo (constante) da velocidade durante a curva. Vamos substituir as componentes da velocidade inicial na Eq. 3-6:

$$v = \sqrt{(400 \text{ m/s})^2 + (500 \text{ m/s})^2} = 640,31 \text{ m/s}.$$

Para determinar o período T do movimento, observamos que a velocidade final é igual ao negativo da velocidade inicial. Isso significa que a aeronave termina a curva no lado oposto da circunferência e completou metade de uma circunferência em $24,0$ s. Assim, levaria $T = 48,0$ s para descrever uma circunferência completa. Substituindo esses valores na equação de a , obtemos

$$a = \frac{2\pi(640,31 \text{ m/s})}{48,0 \text{ s}} = 83,81 \text{ m/s}^2 \approx 8,6g. \text{ (Resposta)}$$

Exercícios propostos.

1.

Um satélite se move em uma órbita circular, 640 km acima da superfície da Terra, com um período de 98,0 min. Quais são (a) a velocidade e (b) o módulo da aceleração centrípeta do satélite?

2.

Qual é o módulo da aceleração de um velocista que corre a 10 m/s ao fazer uma curva com 25 m de raio?

3.

Quando uma grande estrela se torna uma *supernova* seu núcleo pode ser tão comprimido que ela se transforma em uma *estrela de nêutrons*, com um raio de cerca de 20 km. Se uma estrela de nêutrons completa uma revolução a cada segundo, (a) qual é o módulo da velocidade de uma partícula situada no equador da estrela e (b) qual é o módulo da aceleração centrípeta da partícula? (c) Se a estrela de nêutrons gira mais depressa, as respostas dos itens (a) e (b) aumentam, diminuem ou permanecem as mesmas?

4.

Em um parque de diversões uma mulher passeia em uma roda-gigante com 15 m de raio, completando cinco voltas em torno do eixo horizontal a cada minuto. Quais são (a) o período do movimento, (b) o módulo e (c) o sentido de sua aceleração centrípeta no ponto mais alto, e (d) o módulo e (e) o sentido de sua aceleração centrípeta no ponto mais baixo?

Referencias:

- Física do Movimento: observar, medir, compreender. Autora: *Maria Matos*. Editora: *PUC-Rio*.
- Livro: fundamentos da Física – Volume 1: Halliday, Resnick & Walker - Editora LTC.
- Notas de Aula na disciplina Mecânica Newtoniana A – Coordenadora e autora das apostilas: Maria Oswald Machado de Mattos. - http://www.fis.puc-rio.br/mariaoswald_ing.php.