

## CAPÍTULO 6

1. Para evitar que as caixas deslizem, é preciso que a desaceleração  $a$  seja menor ou igual à força máxima de atrito (Eq. 6-1, com  $F_N = mg$  neste caso). De acordo com a Segunda Lei de Newton, temos:

$$a = f_{s,\text{máx}}/m = \mu_s g.$$

A distância pode ser calculada com o auxílio da Eq. 2-16:  $x - x_0 = v^2/2a = 36$  m. Antes de realizar este cálculo, é preciso converter a velocidade de 48 km/h para 13 m/s.

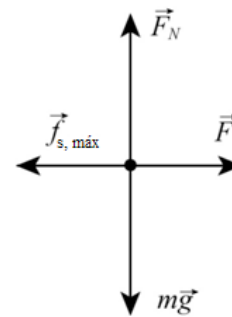
2. Aplicando a Segunda Lei de Newton ao movimento horizontal, temos  $F - \mu_k mg = ma$ , em que usamos a Eq. 6-2, supondo que  $F_N = mg$  (o que equivale a desprezar a força vertical exercida pela vassoura). A Eq. 2-16 relaciona a distância percorrida à velocidade final e à aceleração:  $v^2 = 2a(x - x_0)$ . Substituindo os valores conhecidos de  $v$  e  $(x - x_0)$ , obtemos  $a = 1,4$  m/s<sup>2</sup>. Voltando à equação da força, obtemos (para  $F = 25$  N e  $m = 3,5$  kg) um valor para o coeficiente de atrito cinético  $\mu_k = 0,58$ .

3. **PENSE** Como existe atrito entre a cômoda e o piso, a cômoda só começa a se mover se a força horizontal aplicada for maior que um determinado valor.

**FORMULE** A figura mostra o diagrama de corpo livre da cômoda. Vamos chamar de  $\vec{F}$  a força horizontal aplicada à cômoda, de  $\vec{f}_s$  a força de atrito estático, de  $\vec{F}_N$  a força normal exercida pelo piso, e de  $m\vec{g}$  a força gravitacional. Aplicando a segunda lei de Newton às componentes  $x$  e  $y$  do movimento, obtemos as equações

$$\begin{aligned} F - f_{s,\text{máx}} &= ma \\ F_N - mg &= 0 \end{aligned}$$

respectivamente.



A segunda equação nos dá a força normal  $F_N = mg$ . Como, de acordo com a Eq. 6-1,  $f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N$ , a primeira equação se torna

$$F - \mu_s mg = ma = 0$$

em que fizemos  $a = 0$  para levar em conta o fato de que a força de atrito estático ainda é capaz de equilibrar a força aplicada, embora esteja prestes a ser superada.

**ANALISE** (a) Para  $\mu_s = 0,45$  e  $m = 45$  kg, a equação anterior nos dá

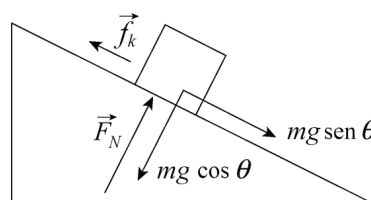
$$F = \mu_s mg = (0,45)(45 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) = 198 \text{ N}$$

Para colocar a cômoda em movimento, é preciso aplicar uma força horizontal maior que esse valor. Arredondando para dois algarismos significativos, podemos dizer que a força mínima necessária para fazer a cômoda entrar em movimento é  $F = 2,0 \times 10^2$  N.

(b) Substituindo  $m = 45$  kg por  $m = 45 - 17 = 28$  kg, obtemos  $F = 1,2 \times 10^2$  N, o mesmo raciocínio do item (a).

**APRENDA** Os valores aqui calculados representam a força mínima necessária para vencer o atrito estático. Uma vez vencido o atrito estático, o corpo entrará em movimento e a força de atrito passará a ser a força de atrito cinético, que é menor que a força de atrito estático. Assim, se o valor da força aplicada permanecer o mesmo, o corpo sofrerá aceleração.

4. O diagrama a seguir mostra as forças que agem sobre o porco. O ângulo de inclinação da rampa é  $\theta$ .



Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$\begin{aligned}mg \sin \theta - f_k &= ma \\ F_N - mg \cos \theta &= 0.\end{aligned}$$

Resolvendo esse sistema de equações e usando a Eq. 6-2 ( $f_k = \mu_k F_N$ ), temos:

$$a = g(\sin \theta - \mu_k \cos \theta).$$

Para calcular o tempo que o porco leva para percorrer uma distância  $\ell$ , usamos a Eq. 2-15:

$$\ell = v_0 t + \frac{1}{2} a t^2 \Rightarrow t = \sqrt{\frac{2\ell}{a}}.$$

Chamando de  $t'$  o tempo que o porco leva para percorrer a mesma distância  $\ell$  em uma rampa sem atrito e de  $a'$  a aceleração correspondente, temos:

$$\frac{t}{t'} = \frac{\sqrt{2\ell/a}}{\sqrt{2\ell/a'}} = \sqrt{\frac{a'}{a}}$$

o que nos leva a concluir que se  $t/t' = 2$ ,  $a' = 4a$ . Como, de acordo com a Segunda Lei de Newton,  $a' = g \sin \theta$ , temos:

$$g \sin \theta = 4g(\sin \theta - \mu_k \cos \theta).$$

Resolvendo a equação acima para  $\theta = 35^\circ$ , obtemos  $\mu_k = 0,53$ .

5. Além das forças mostradas na Fig. 6-17, um diagrama de corpo livre incluiria uma força normal para cima  $\vec{F}_N$  exercida pela superfície sobre o bloco, uma força gravitacional  $m\vec{g}$  para baixo exercida pela Terra sobre o bloco, e uma força de atrito cinético ou estático horizontal  $\vec{f}$ . Escolhemos o sentido do eixo  $x$  como positivo para a direita e o do eixo  $y$  como positivo para cima. Aplicando a Segunda Lei de Newton a esses eixos, obtemos:

$$\begin{aligned}F - f &= ma \\ P + F_N - mg &= 0\end{aligned}$$

em que  $F = 6,0$  N e  $m = 2,5$  kg é a massa do bloco.

(a) Nesse caso,  $P = 8,0$  N e

$$F_N = (2,5 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) - 8,0 \text{ N} = 16,5 \text{ N}.$$

De acordo com a Eq. 6-1, isso significa que  $f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N = 6,6$  N, que é maior que a força de 6,0 N para a direita. Assim, o bloco, que estava inicialmente em repouso, permanece em repouso. Fazendo  $a = 0$  na primeira equação, obtemos uma força de atrito estático  $f = P = 6,0$  N.

(b) Nesse caso,  $P = 10$  N e

$$F_N = (2,5 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) - 10 \text{ N} = 14,5 \text{ N}.$$

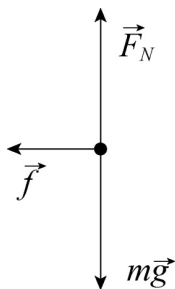
De acordo com a Eq. 6-1, isso significa que  $f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N = 5,8$  N, que é menor que a força de 6,0 N para a direita. Assim, o bloco entra em movimento e passamos a ter um atrito cinético entre o bloco e a superfície, que, de acordo com a Eq. 6-2, é dado por

$$f_k = \mu_k F_N = 3,6 \text{ N}.$$

(c) Nesse caso,  $P = 12$  N,  $F_N = 12,5$  N e  $f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N = 5,0$  N, que, como era de se esperar, é menor que a força de 6,0 N para a direita. Assim, o bloco entra em movimento e a força de atrito cinético é  $f_k = \mu_k F_N = 3,1$  N.

6. A figura mostra o diagrama de corpo livre do jogador.  $\vec{F}_N$  é a força normal que o campo exerce sobre o jogador,  $m\vec{g}$  é a força da gravidade e  $\vec{f}$  é a força de atrito. A força de atrito está relacionada à força normal através da equação  $f = \mu_k F_N$ . Usamos a Segunda Lei de Newton, aplicada ao eixo vertical, para determinar a força normal. Como a componente vertical da aceleração é zero,  $F_N - mg = 0$  e  $F_N = mg$ . Assim,

$$\mu_k = \frac{f}{F_N} = \frac{470 \text{ N}}{(79 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)} = 0,61.$$

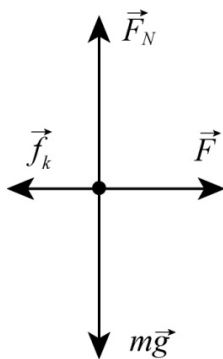


7. **PENSE** Uma força está sendo usada para acelerar um caixote na presença de atrito. Podemos usar a segunda lei de Newton para calcular a aceleração.

**FORMULE** A figura mostra o diagrama de corpo livre do caixote. Vamos chamar de  $\vec{F}$  a força horizontal que a pessoa exerce sobre o caixote, de  $\vec{f}_k$  a força de atrito cinético, de  $F_N$  a força normal exercida pelo piso, e de  $m\vec{g}$  a força gravitacional. O módulo da força de atrito é dado pela Eq. 6-2:  $f_k = \mu_k F_N$ . Aplicando a segunda lei de Newton às componentes  $x$  e  $y$  do movimento, obtemos as equações

$$\begin{aligned} F - f_k &= ma \\ F_N - mg &= 0 \end{aligned}$$

respectivamente.



**ANALISE** (a) Como, de acordo com a segunda equação, a força normal é  $F_N = mg$ , a força de atrito cinético é

$$f_k = \mu_k F_N = \mu_k mg = (0,35)(55 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) = 1,9 \times 10^2 \text{ N}$$

(b) Substituindo  $f_k$  pelo seu valor na primeira equação, obtemos

$$F - \mu_k mg = ma$$

o que nos dá

$$a = \frac{F}{m} - \mu_k g = \frac{220 \text{ N}}{55 \text{ kg}} - (0,35)(9,8 \text{ m/s}^2) = 0,56 \text{ m/s}^2$$

**APRENDA** Para que o caixote seja acelerado, a condição  $F > f_k = \mu_k mg$  deve ser satisfeita. Como mostra a equação anterior, para a mesma força aplicada, quanto maior o valor de  $\mu_k$ , menor a aceleração.

8. Para manter a pedra em movimento, é preciso que exista uma força horizontal (no sentido  $+x$ ) para cancelar o efeito do atrito cinético. Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$\begin{aligned} F - f_k &= ma \\ F_N - mg &= 0 \end{aligned}$$

A segunda equação nos dá  $F_N = mg$ , de modo que, de acordo com a Eq. 6-2,  $f_k = \mu_k mg$ . Assim, a primeira equação se torna

$$F - \mu_k mg = ma = 0$$

em que fizemos  $a = 0$  porque estamos supondo que a velocidade horizontal da pedra é constante. Para  $m = 20 \text{ kg}$  e  $\mu_k = 0,80$ , obtemos  $F = 1,6 \times 10^2 \text{ N}$ .

9. Escolhemos um eixo  $+x$  horizontal para a direita, um eixo  $+y$  vertical para cima e observamos que as componentes da força aplicada são  $F_x = F \cos \theta$  e  $F_y = -F \sin \theta$ .

(a) Aplicando a Segunda Lei de Newton ao eixo  $y$ , temos:

$$F_N - F \sin \theta - mg = 0 \Rightarrow F_N = (15 \text{ N}) \sin 40^\circ + (3,5 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) = 44 \text{ N}.$$

Para  $\mu_k = 0,25$ , a Eq. 6-2 nos dá  $f_k = 11 \text{ N}$ .

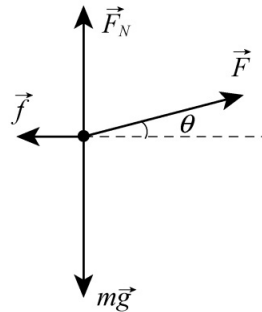
(b) Aplicando a Segunda Lei de Newton ao eixo  $x$ , temos:

$$F \cos \theta - f_k = ma \Rightarrow a = \frac{(15 \text{ N}) \cos 40^\circ - 11 \text{ N}}{3,5 \text{ kg}} = 0,14 \text{ m/s}^2$$

Como o resultado é positivo, o bloco acelera para a direita.

10. (a) O diagrama de corpo livre do bloco é mostrado na figura a seguir, em que  $\vec{F}$  é a força aplicada,  $\vec{F}_N$  é a força normal,  $m\vec{g}$  é a força da gravidade e  $\vec{f}$  é a força de atrito. Escolhemos um eixo  $+x$  horizontal para a direita e um eixo  $+y$  vertical para cima. Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$\begin{aligned} F_x &= F \cos \theta - f = ma \\ F_y &= F \sin \theta + F_N - mg = 0 \end{aligned}$$



Como  $f = \mu_k F_N$ , e a segunda equação nos dá  $F_N = mg - F \sin \theta$ ,  $f = \mu_k (mg - F \sin \theta)$ . Substituindo  $f$  por essa expressão na primeira equação, obtemos

$$F \cos \theta - \mu_k (mg - F \sin \theta) = ma,$$

e, portanto,

$$a = \frac{F}{m} (\cos \theta + \mu_k \sin \theta) - \mu_k g.$$

(a) Para  $\mu_s = 0,600$  e  $\mu_k = 0,500$ , o módulo de  $\vec{f}$  tem um valor máximo

$$f_{s, \text{máx}} = \mu_s F_N = (0,600)(mg - 0,500mg \sin 20^\circ) = 0,497mg.$$

Por outro lado,  $F \cos \theta = 0,500mg \cos 20^\circ = 0,470mg$ . Assim,  $F \cos \theta < f_{s,\max}$  e o bloco permanece parado.

(b) Para  $\mu_s = 0,400$  e  $\mu_k = 0,300$ , o módulo de  $\vec{f}$  tem um valor máximo

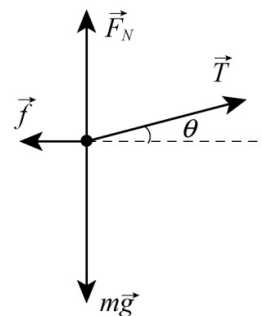
$$f_{s,\max} = \mu_s F_N = (0,400)(mg - 0,500mg \sin 20^\circ) = 0,332mg.$$

Nesse caso,  $F \cos \theta = 0,500mg \cos 20^\circ = 0,470mg > f_{s,\max}$ . Assim, o bloco sofre uma aceleração dada por

$$\begin{aligned} a &= \frac{F}{m}(\cos \theta + \mu_k \sin \theta) - \mu_k g \\ &= (0,500)(9,80 \text{ m/s}^2)[\cos 20^\circ + (0,300) \sin 20^\circ] - (0,300)(9,80 \text{ m/s}^2) \\ &= 2,17 \text{ m/s}^2 \end{aligned}$$

**11. PENSE** Como o caixote está sendo submetido a uma força que não é horizontal nem vertical, precisamos analisar o movimento ao longo dos eixos  $x$  e  $y$ .

**FORMULE** A figura mostra o diagrama de corpo livre do caixote, em que  $\vec{T}$  é a força exercida pela corda,  $\vec{F}_N$  é a força normal,  $m\vec{g}$  é a força gravitacional e  $\vec{f}$  é a força de atrito. Vamos tomar o sentido positivo do eixo  $x$  como para a direita e o sentido positivo do eixo  $y$  como para cima. Vamos supor também que o caixote está inicialmente em repouso.



Aplicando a segunda lei de Newton às componentes  $x$  e  $y$  do movimento, obtemos, respectivamente,

$$T \cos \theta - f = 0, \quad T \sin \theta + F_N - mg = 0$$

em que  $\theta$  é o ângulo entre a corda e a horizontal. A primeira equação nos dá  $f = T \cos \theta$  e a segunda equação nos dá  $F_N = mg - T \sin \theta$ . Para que o caixote permaneça em repouso, devemos ter  $f < \mu_s F_N$ , ou seja,  $T \cos \theta < \mu_s (mg - T \sin \theta)$ . Quando a força aplicada pela corda está prestes a colocar o caixote em movimento,  $T \cos \theta = \mu_s (mg - T \sin \theta)$ .

**ANALISE** (a) Explicitando a tração da corda na equação anterior, obtemos

$$T = \frac{\mu_s mg}{\cos \theta + \mu_s \sin \theta} = \frac{(0,50)(68 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)}{\cos 15^\circ + 0,50 \sin 15^\circ} = 304 \text{ N} \approx 3,0 \times 10^2 \text{ N}$$

(b) As equações da segunda lei de Newton para o caso do caixote em movimento são

$$T \cos \theta - f = ma, \quad T \sin \theta + F_N - mg = 0$$

Uma vez que  $f = \mu_k F_N$ , e a segunda equação nos dá  $F_N = mg - T \sin \theta$ , a força de atrito é fornecida por  $f = \mu_k (mg - T \sin \theta)$ . Substituindo  $f$  pelo seu valor na primeira equação, obtemos

$$T \cos \theta - \mu_k (mg - T \sin \theta) = ma,$$

e, portanto, a aceleração é

$$\begin{aligned} a &= \frac{T(\cos \theta + \mu_k \sin \theta)}{m} - \mu_k g \\ &= \frac{(304 \text{ N})(\cos 15^\circ + 0,35 \sin 15^\circ)}{68 \text{ kg}} - (0,35)(9,8 \text{ m/s}^2) = 1,3 \text{ m/s}^2 \end{aligned}$$

**APRENDA** Fazendo  $\theta = 0$  nessa equação, obtemos as expressões já conhecidas para uma força horizontal,  $T = \mu_s mg$  e  $a = (T - \mu_k mg) / m$ .

**12.** Como não há aceleração, a soma das forças de atrito estático (que são quatro, uma para cada polegar e uma para cada conjunto dos outros quatro dedos) é igual à força da gravidade. Assim, de acordo com a Eq. 6-1, temos:

$$4\mu_s F_N = mg = (79 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)$$

que, para  $\mu_s = 0,70$ , nos dá  $F_N = 2,8 \times 10^2 \text{ N}$ .

**13.** Chamamos de  $F$  o módulo da força exercida pelo operário. O módulo da força de atrito estático pode variar de 0 a  $f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N$ .

(a) Nesse caso, aplicando a Segunda Lei de Newton na direção vertical, temos  $F_N = mg$ . Assim,

$$f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N = \mu_s mg = (0,37)(35 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) = 127 \text{ N}.$$

(b) O engradado não se move, já que  $F = 110 \text{ N} < f_{s,\text{máx}} = 127 \text{ N}$ .

(c) Aplicando a Segunda Lei de Newton na direção horizontal, temos  $f_s = F = 110 \text{ N}$ .

(d) Chamando a força para cima exercida pelo segundo operário de  $F_2$  e aplicando a Segunda Lei de Newton na direção vertical, obtemos  $F_N = mg - F_2$ , o que nos dá

$$f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N = \mu_s (mg - F_2).$$

Para que o engradado se mova,  $F$  deve satisfazer a condição  $F > f_{s,\text{máx}} = \mu_s (mg - F_2)$  o que nos dá

$$110 \text{ N} > (0,37) [(35 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) - F_2].$$

Como o menor valor de  $F_2$  que satisfaz essa desigualdade é um valor ligeiramente maior que 45,7 N, podemos dizer que  $F_{2,\text{min}} = 46 \text{ N}$ .

(e) Nesse caso, a força horizontal total tem que ser maior que o valor de  $f_{s,\text{máx}}$  calculado no item (a), ou seja,

$$F + F_2 > f_{s,\text{máx}} \Rightarrow 110 \text{ N} + F_2 > 127 \text{ N}$$

o que nos dá  $F_{2,\text{min}} = 17 \text{ N}$ .

**14.** (a) Vamos supor que o bloco está em repouso e que o ângulo de mergulho tem o valor  $\theta_{\text{máx}}$  para o qual a força de atrito estático é a maior possível,  $f_{s,\text{máx}}$ . Aplicando a Segunda Lei de Newton na direção paralela e na direção perpendicular à encosta, temos:

$$mg \sin \theta_{\text{máx}} - f_{s,\text{máx}} = 0$$

$$F_N - mg \cos \theta_{\text{máx}} = 0$$

Resolvendo o sistema de equações acima e usando a Eq. 6-1,  $f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N$ , obtemos:

$$\theta_{\text{máx}} = \tan^{-1} \mu_s = \tan^{-1} 0,63 \approx 32^\circ.$$

Como esse ângulo é maior que o ângulo de mergulho dado ( $24^\circ$ ), o bloco não desliza.

(b) Aplicando novamente a Segunda Lei de Newton, obtemos:

$$F + mg \sin \theta - f_{s,\text{máx}} = 0$$

$$F - mg \cos \theta = 0$$

Resolvendo o sistema de equações acima, usando a Eq. 6-1 ( $f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N$ ) e fazendo  $\theta = 24^\circ$  e  $m = 1,8 \times 10^7$  kg, obtemos:

$$F = mg(\mu_s \cos \theta - \sin \theta) = 3,0 \times 10^7 \text{ N}.$$

15. De acordo com o resultado obtido no item (a) do problema anterior,

$$\theta = \tan^{-1} \mu_s = \tan^{-1} 0,04 \approx 2^\circ.$$

16. (a) Nesta situação, supomos que  $\vec{f}_s$  aponta ladeira acima e está com o valor máximo,  $\mu_s F_N$ . Aplicando a Segunda Lei de Newton a um objeto de massa  $m$ , nas direções paralela e perpendicular à encosta, temos:

$$\begin{aligned} F_{\text{min}1} - mg \sin \theta + \mu_s F_N &= 0 \\ F_N - mg \cos \theta &= 0 \end{aligned}$$

Resolvendo o sistema de equações acima, obtemos:

$$F_{\text{min}1} = mg(\sin \theta - \mu_s \cos \theta)$$

que, para  $m = P/g = 8,2$  kg,  $\theta = 20^\circ$  e  $\mu_s = 0,25$ , nos dá  $F_{\text{min}1} = 8,6$  N.

(b) A única diferença em relação ao item anterior é que agora supomos que  $\vec{f}_s$  aponta ladeira abaixo. Nesse caso, o sistema de equações é

$$\begin{aligned} F_{\text{min}2} - mg \sin \theta - \mu_s F_N &= 0 \\ F_N - mg \cos \theta &= 0 \end{aligned}$$

Resolvendo o sistema de equações acima, obtemos

$$F_{\text{min}2} = mg(\sin \theta + \mu_s \cos \theta) = 46 \text{ N}.$$

Na verdade, será necessário um valor ligeiramente maior que o valor calculado para fazer o trenó começar a subir a ladeira.

(c) Como agora estamos lidando com o atrito cinético (que aponta para baixo), o sistema de equações se torna

$$\begin{aligned} F - mg \sin \theta - f_k &= ma \\ F_N - mg \cos \theta &= 0 \end{aligned}$$

Resolvendo o sistema de equações acima, obtemos

$$F = mg(\sin \theta + \mu_k \cos \theta)$$

que, para  $m = P/g = 8,2$  kg,  $\theta = 20^\circ$  e  $\mu_k = 0,15$ , nos dá  $F = 39$  N.

17. Se o bloco começar a se mover, a força de atrito será a força de atrito cinético, dada pela Eq. 6-2; se permanecer em repouso, será a força de atrito estático, de módulo igual à soma do módulo da força  $\vec{P}$  com a componente do peso do bloco paralela à superfície do plano inclinado. Antes de mais nada, portanto, é preciso saber se o bloco vai se mover quando a força  $\vec{P}$  for aplicada, o que depende da força máxima de atrito estático, dada pela Eq. 6-1. Para calcular essa força, aplicamos a Segunda Lei de Newton na direção perpendicular à superfície do plano inclinado, o que nos dá

$$F_N - P \cos \theta = 0$$

em que  $P = 45$  N é o peso do bloco e  $\theta = 15^\circ$  é o ângulo do plano inclinado. Assim,  $F_N = 43,5$  N, o que significa que a força máxima de atrito estático é

$$f_{s,\text{máx}} = (0,50)(43,5 \text{ N}) = 21,7 \text{ N}.$$

(a) Para  $\vec{P} = (-5, 0 \text{ N})\hat{i}$ , a Segunda Lei de Newton, aplicada à direção paralela à superfície do plano inclinado, nos dá

$$f - |P| - mg \sin \theta = ma.$$

Ao escrever essa equação, estamos supondo que a força  $\vec{f}$  aponta para cima; se a força apontar para baixo, o valor obtido para  $f$  será negativo. Se  $f = f_s$ ,  $a = 0$  e a equação se torna

$$f_s = |P| + mg \sin \theta = 5,0 \text{ N} + (43,5 \text{ N}) \sin 15^\circ = 17 \text{ N}.$$

Como  $f_s$  é menor que  $f_{s, \max}$ , o bloco permanece em repouso e a força de atrito é  $\vec{f}_s = (17 \text{ N})\hat{i}$ .

(b) Para  $\vec{P} = (-8, 0 \text{ N})\hat{i}$ , obtemos (usando a mesma equação)  $f_s = 20 \text{ N}$ , que também é menor que  $f_{s, \max}$ , de modo que o bloco permanece em repouso e a força de atrito é  $\vec{f}_s = (20 \text{ N})\hat{i}$ .

(c) Para  $\vec{P} = (-15 \text{ N})\hat{i}$ , obtemos (usando a mesma equação)  $f_s = 27 \text{ N}$ , que é maior que  $f_{s, \max}$ . A conclusão é que, nesse caso, o bloco entra em movimento e temos que usar o coeficiente de atrito cinético em vez do coeficiente de atrito estático. O resultado é o seguinte:

$$\vec{f}_k = \mu_k F_N \hat{i} = (0,34)(43,5 \text{ N})\hat{i} = (15 \text{ N})\hat{i}.$$

18. (a) Aplicando a Segunda Lei de Newton ao carro A na direção “ladeira abaixo”, temos:

$$mg \sin \theta - f = ma$$

em que, de acordo com a Eq. 6-11,

$$f = f_k = \mu_k F_N = \mu_k mg \cos \theta$$

Assim, com  $\mu_k = 0,600$ , temos:

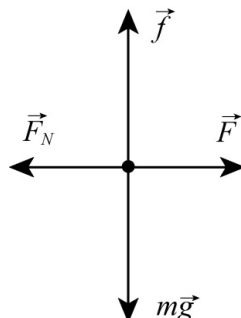
$$a = g \sin \theta - \mu_k \cos \theta = -3,72 \text{ m/s}^2$$

o que significa, como escolhemos como sentido positivo o sentido “ladeira abaixo”, que o vetor aceleração aponta “ladeira acima”, ou seja, que a velocidade do carro A estava diminuindo. Para  $v_0 = 18,0 \text{ m/s}$  e  $(x - x_0) = d = 24,0 \text{ m}$ , a Eq. 2-16 nos dá

$$v = \sqrt{v_0^2 + 2ad} = 12,1 \text{ m/s}.$$

(b) Nesse caso, a aceleração calculada é  $a = +1,1 \text{ m/s}^2$  e a velocidade no momento do choque é  $19,4 \text{ m/s}$ .

19. (a) A figura mostra o diagrama de corpo livre do bloco.  $\vec{F}$  é a força aplicada,  $\vec{F}_N$  é a força normal que a parede exerce sobre o bloco,  $\vec{f}$  é a força de atrito e  $m\vec{g}$  é a força da gravidade. Para verificar se o bloco vai





se mover, calculamos o módulo  $f$  da força de atrito necessária para mantê-lo em repouso e calculamos também o módulo da força normal  $F_N$  que a parede exerce sobre o bloco. Se  $f < \mu_s F_N$ , o bloco permanece em repouso, mas se  $f > \mu_s F_N$ , o bloco desliza para baixo. Como não existe aceleração na direção horizontal,  $F - F_N = 0$ ,  $F_N = F = 12 \text{ N}$  e

$$\mu_s F_N = (0,60)(12 \text{ N}) = 7,2 \text{ N}.$$

Na direção vertical, para que  $f - mg = 0$ ,  $f = mg = 5,0 \text{ N}$ . Como  $f < \mu_s F_N$ , o bloco não se move.

(b) Como o bloco não se move,  $f = 5,0 \text{ N}$  e  $F_N = 12 \text{ N}$ . A força que a parede exerce sobre o bloco é

$$\vec{F}_p = -F_N \hat{i} + f \hat{j} = -(12 \text{ N})\hat{i} + (5,0 \text{ N})\hat{j}$$

em que os eixos são os que aparecem na Fig. 6-26 do livro.

**20.** Tratando as duas caixas como um único sistema de massa total  $m_C + m_W = 1,0 + 3,0 = 4,0 \text{ kg}$ , sujeito a uma força de atrito total (para a esquerda) de módulo  $2,0 \text{ N} + 4,0 \text{ N} = 6,0 \text{ N}$ , aplicamos a Segunda Lei de Newton (com o sentido positivo do eixo  $x$  para a direita):

$$F - f_{\text{total}} = m_{\text{total}} a \Rightarrow 12,0 \text{ N} - 6,0 \text{ N} = (4,0 \text{ kg})a,$$

o que nos dá uma aceleração  $a = 1,5 \text{ m/s}^2$ . Tratamos a força  $F$  como se fosse conhecida com precisão de décimos de newton, de modo que a aceleração foi calculada com dois algarismos significativos. Aplicando a Segunda Lei de Newton apenas à caixa maior (a caixa de Wheaties, de massa  $m_W = 3,0 \text{ kg}$ ) e chamando de  $\vec{F}'$  a força de contato que a caixa de Cheerios exerce sobre a caixa de Wheaties, temos:

$$F' - f_W = m_W a \Rightarrow F' - 4,0 \text{ N} = (3,0 \text{ kg})(1,5 \text{ m/s}^2),$$

o que nos dá  $F' = 8,5 \text{ N}$ .

**21.** Vamos usar o mesmo sistema de coordenadas da Fig. 6-4 do livro.

(a) Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$\begin{aligned} x: \quad T \cos \theta - f &= ma \\ y: \quad T \sin \theta + F_N - mg &= 0 \end{aligned}$$

Fazendo  $a = 0$  e  $f = f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N$ , calculamos a massa total do sistema caixa + areia (em função do ângulo  $\theta$ ):

$$m = \frac{T}{g} \left( \sin \theta + \frac{\cos \theta}{\mu_s} \right)$$

que é a função que deve ser maximizada (para calcular o ângulo  $\mu_m$  que permite puxar a maior quantidade possível de areia). Derivando a equação acima em relação a  $\theta$ , temos:

$$\frac{dm}{d\theta} = \frac{T}{g} \left( \cos \theta - \frac{\sin \theta}{\mu_s} \right) = 0$$

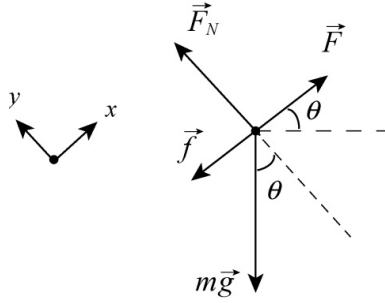
o que nos dá  $\tan \theta_m = \mu_s$ . Para  $\mu_s = 0,35$ ,  $\theta_m = \tan^{-1}(0,35) = 19^\circ$ .

(b) Substituindo o valor de  $\mu_m$  calculado no item (a) na equação de  $m$ , obtemos  $m = 340 \text{ kg}$ , o que corresponde a um peso de  $(340 \text{ kg})(9,80 \text{ m/s}^2) = 3,3 \times 10^3 \text{ N}$ .

**22.** A figura mostra o diagrama de corpo livre do trenó, em que  $\vec{F}$  é a força aplicada,  $\vec{F}_N$  é a força normal,  $m\vec{g}$  é a força da gravidade e  $\vec{f}$  é a força do atrito. Tomamos o eixo  $x$  paralelo à superfície do plano inclinado e o eixo  $y$  perpendicular à superfície. Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$F - f - mg \sin \theta = 0$$

$$F_N - mg \cos \theta = 0$$



Como  $f = \mu F_N$ , e a segunda equação nos dá  $F_N = mg \cos \theta$ ,  $f = \mu mg \cos \theta$ . Substituindo  $f$  por seu valor na primeira equação, obtemos

$$F = mg(\sin \theta + \mu \cos \theta).$$

De acordo com o gráfico da Fig. 6-28,  $F = 2,0$  N para  $\mu = 0$ . Isso significa que  $mg \sin \theta = 2,0$  N. Vemos também que  $F = 5,0$  N para  $\mu = 0,5$ , o que nos dá:

$$5,0 \text{ N} = mg(\sin \theta + 0,50 \cos \theta) = 2,0 \text{ N} + 0,50 mg \cos \theta,$$

ou seja,  $mg \cos \theta = 6,0$  N. Combinando os dois resultados, obtemos

$$\tan \theta = \frac{2}{6} = \frac{1}{3} \Rightarrow \theta = 18^\circ.$$

**23.** Vamos chamar a tensão da corda que liga o bloco 1 ao bloco 2 de  $T_{12}$  e a tensão da corda que liga o bloco 2 ao bloco 3 de  $T_{23}$ . Aplicando a Segunda Lei de Newton (e a Eq. 6-2,  $F_N = m_2 g$  neste caso) ao sistema como um todo, temos:

$$\begin{aligned} m_3 g - T_{23} &= m_3 a \\ T_{23} - \mu_k m_2 g - T_{12} &= m_2 a \\ T_{12} - m_1 g &= m_1 a \end{aligned}$$

Somando as três equações e fazendo  $m_1 = M$  e  $m_2 = m_3 = 2M$ , temos:

$$2Mg - 2\mu_k Mg - Mg = 5Ma.$$

Para  $a = 0,500$  m/s<sup>2</sup> essa equação nos dá  $\mu_k = 0,372$ . Assim, o coeficiente de atrito cinético é, aproximadamente,  $\mu_k = 0,37$ .

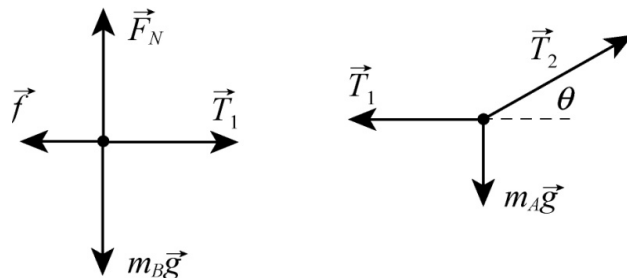
**24.** Podemos calcular a aceleração a partir da inclinação do gráfico da Fig. 6-30:  $a = 4,5$  m/s<sup>2</sup>. De acordo com a Segunda Lei de Newton,

$$F - \mu_k mg = ma,$$

em que  $F = 40,0$  N é a força horizontal constante aplicada. Para  $m = 4,1$  kg, obtemos  $\mu_k = 0,54$ .

**25. PENSE** Para que o sistema permaneça em repouso, é preciso que a força de atrito entre o bloco B e a superfície da mesa seja igual à força exercida pela corda sobre o bloco B.

**FORMULE** A figura adiante mostra os diagramas de corpo livre do bloco B e do nó verticalmente acima do bloco A.  $\vec{T}_1$  é a força de tração que a corda 1 exerce sobre o bloco B e sobre o nó,  $\vec{T}_2$  é a força de tração que a corda 2 exerce sobre o nó,  $\vec{f}$  é a força de atrito estático que a superfície da mesa exerce sobre o bloco B,  $\vec{F}_N$  é a força normal que a superfície da mesa exerce sobre o bloco B,  $m_A \vec{g}$  é a força que a corda 3 exerce sobre o nó, e  $m_B \vec{g}$  é a força gravitacional a que está submetido o bloco B.



Vamos tomar o sentido positivo do eixo  $x$  como para a direita e o sentido positivo do eixo  $y$  como para cima. Aplicando a segunda lei de Newton às componentes  $x$  e  $y$  do movimento do bloco  $B$  e fazendo o mesmo para as componentes do movimento do nó, obtemos o seguinte sistema de equações:

$$\begin{aligned} T_1 - f_{s,\text{máx}} &= 0 \\ F_N - W_B &= 0 \\ T_2 \cos \theta - T_1 &= 0 \\ T_2 \sin \theta - W_A &= 0 \end{aligned}$$

em que  $W_B = gm_B$  é o peso do bloco  $B$ , e  $W_A = gm_A$  é o peso do bloco  $A$ . De acordo com as três primeiras equações anteriores e a Eq. 6-1,  $T_1 = \mu_s F_N$ ,  $F_N = W_B$  e  $T_1 = T_2 \cos \theta$ .

**ANALISE** Substituindo os valores conhecidos na quarta equação e explicitando  $W_A$ , obtemos

$$\begin{aligned} W_A &= T_2 \sin \theta = T_1 \tan \theta = \mu_s F_N \tan \theta = \mu_s W_B \tan \theta \\ &= (0,25)(711 \text{ N}) \tan 30^\circ = 1,0 \times 10^2 \text{ N} \end{aligned}$$

**APRENDA** Como era esperado, o peso máximo do bloco  $A$  é proporcional ao peso do bloco  $B$  e ao coeficiente de atrito estático. Além disso,  $W_A$  é proporcional a  $\tan \theta$  (quanto maior o ângulo, maior a componente vertical de  $T_2$  que sustenta o peso do bloco  $A$ ).

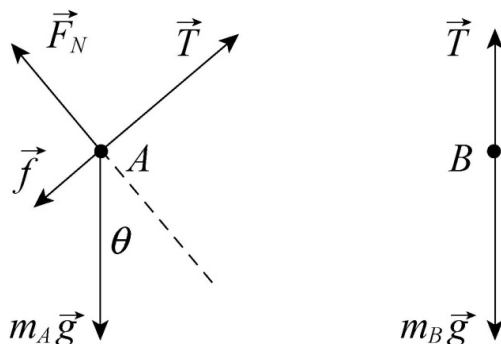
**26.** (a) Aplicando a Segunda Lei de Newton ao sistema como um todo (com  $M = 60 \text{ kg}$ ) e usando a Eq. 6-2 (com  $F_N = Mg$  neste caso), obtemos:

$$F - \mu_k Mg = Ma \Rightarrow a = 0,473 \text{ m/s}^2.$$

Aplicando a Segunda Lei de Newton apenas ao bloco 3, obtemos  $F_{32} = m_3(a + \mu_k g) = 147 \text{ N}$ . Combinando os dois resultados, encontramos uma relação interessante:  $F_{32} = (m_3 / M)F$  (que não depende do atrito!).

(b) Como foi comentado no item anterior, o resultado não depende do atrito. Assim, o valor de  $F_{32}$  seria o mesmo do item (a).

**27.** Primeiro, vamos verificar se os blocos se movem. Supomos que permanecem em repouso e calculamos a força de atrito (estático) que os mantém em repouso, para compará-la com a força máxima de atrito estático  $\mu_s F_N$ . A figura mostra os diagramas de corpo livre dos dois blocos.



$T$  é o módulo da tensão da corda,  $f$  é o módulo da força de atrito que age sobre o bloco  $A$ ,  $F_N$  é o módulo da força normal que age sobre o bloco  $A$ ,  $m_A \vec{g}$  é a força da gravidade que age sobre o bloco  $A$  (de módulo  $P_A = 102 \text{ N}$ ) e  $m_B \vec{g}$  é a força da gravidade que age sobre o bloco  $B$  (de módulo  $P_B = 32 \text{ N}$ ).  $\theta = 40^\circ$  é o ângulo do plano inclinado. Não conhecemos o sentido de  $\vec{f}$ , mas vamos supor que é para baixo. Se obtivermos um sinal negativo, isso significará que o sentido de  $\vec{f}$  é para cima.

(a) No caso do bloco  $A$ , vamos tomar o eixo  $x$  encosta acima e o eixo  $y$  na direção da força normal. Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$T - f - P_A \sin \theta = 0$$

$$F_N - P_A \cos \theta = 0$$

Tomando o sentido positivo como *para baixo* para o bloco  $B$ , a Segunda Lei de Newton nos dá  $P_B - T = 0$ . Resolvendo esse sistema de equações, obtemos

$$f = P_B - P_A \sin \theta = 32 \text{ N} - (102 \text{ N}) \sin 40^\circ = -34 \text{ N}$$

(o que mostra que a força de atrito é *para cima*) e

$$F_N = P_A \cos \theta = (102 \text{ N}) \cos 40^\circ = 78 \text{ N}$$

o que nos dá

$$f_{s,\max} = \mu_s F_N = (0,56) (78 \text{ N}) = 44 \text{ N}.$$

Como o módulo  $f$  da força de atrito que mantém os blocos em repouso é menor que  $f_{s,\max}$ , os corpos permanecem em repouso.

(b) Se o bloco  $A$  está subindo a rampa, a força de atrito é para baixo, com módulo  $f_k = \mu_k F_N$ . Aplicando a Segunda Lei de Newton aos mesmos eixos do item (a), obtemos:

$$T - f_k - P_A \sin \theta = m_A a$$

$$F_N - P_A \cos \theta = 0$$

$$P_B - T = m_B a$$

Resolvendo esse sistema de equações, obtemos:

$$a = \frac{P_B - P_A \sin \theta - \mu_k P_A \cos \theta}{m_B + m_A} = \frac{32 \text{ N} - (102 \text{ N}) \sin 40^\circ - (0,25)(102 \text{ N}) \cos 40^\circ}{(32 \text{ N} + 102 \text{ N}) / (9,8 \text{ m/s}^2)} = 3,9 \text{ m/s}^2$$

A aceleração é para baixo:  $\vec{a} = (-3,9 \text{ m/s}^2) \hat{i}$ . Isso significa (já que a velocidade inicial é para cima) que a velocidade dos blocos está diminuindo. Note que a relação  $m = P/g$  foi usada para calcular as massas usadas na equação acima.

(c) Se o bloco  $A$  está descendo a rampa, a força de atrito é para cima, com módulo  $f_k = \mu_k F_N$ . Aplicando a Segunda Lei de Newton aos mesmos eixos dos itens (a) e (b), obtemos:

$$T + f_k - P_A \sin \theta = m_A a$$

$$F_N - P_A \cos \theta = 0$$

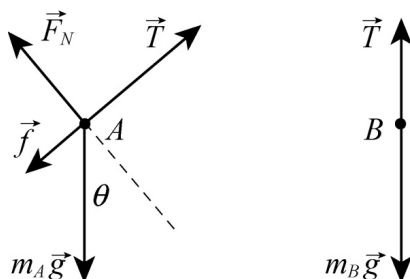
$$P_B - T = m_B a$$

o que nos dá

$$a = \frac{P_B - P_A \sin \theta + \mu_k P_A \cos \theta}{m_B + m_A} = \frac{32 \text{ N} - (102 \text{ N}) \sin 40^\circ + (0,25)(102 \text{ N}) \cos 40^\circ}{(32 \text{ N} + 102 \text{ N}) / (9,8 \text{ m/s}^2)} = -1,0 \text{ m/s}^2$$

A aceleração é para baixo:  $\vec{a} = (-1,0 \text{ m/s}^2) \hat{i}$ . Nesse caso, isso significa (já que a velocidade inicial é para baixo) que a velocidade dos blocos está aumentando.

28. A figura mostra os diagramas de corpo livre dos dois blocos.  $T$  é o módulo da tensão do fio,  $f$  é o módulo da força de atrito que age sobre o bloco A,  $F_N$  é o módulo da força normal que a rampa exerce sobre o bloco A,  $m_A \vec{g}$  é a força da gravidade sobre o bloco A,  $m_B \vec{g}$  é a força da gravidade sobre o bloco B, e  $\theta$  é o ângulo da rampa. No caso do bloco A, escolhemos um eixo  $x$  rampa acima e um eixo  $y$  na direção da força normal; no caso do bloco B, escolhemos um eixo  $y$  para baixo.



Como o bloco A está descendo, a força de atrito é para cima, com módulo  $f_k = \mu_k F_N$ . Aplicando a Segunda Lei de Newton aos blocos A e B, temos:

$$T - f_k + m_A g \sin \theta = 0$$

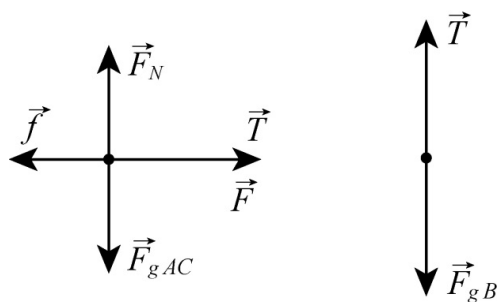
$$F_N - m_A g \cos \theta = 0$$

$$m_B g - T = 0$$

Resolvendo esse sistema de equações, obtemos:

$$m_B = m_A (\sin \theta - \mu_k \cos \theta) = 3,3 \text{ kg}.$$

29. (a) A figura mostra diagramas de corpo livre dos blocos A e C, considerados como um único objeto, e do bloco B.



$T$  é o módulo da tensão da corda,  $F_N$  é o módulo da força normal que a mesa exerce sobre o bloco A,  $f$  é o módulo da força de atrito,  $P_{AC}$  é o peso total dos blocos A e C (o módulo da força  $\vec{F}_{gAC}$  mostrada na figura) e  $P_B$  é o peso do bloco B (o módulo da força  $\vec{F}_{gB}$  mostrada na figura). Supomos que os blocos estão em repouso. Para os blocos que estão sobre a mesa, escolhemos um eixo  $x$  orientado para a direita e um eixo  $y$  orientado para cima. De acordo com a Segunda Lei de Newton, temos:

$$\text{componentes } x: \quad T - f = 0$$

$$\text{componentes } y: \quad F_N - W_{AC} = 0.$$

No caso do bloco B, escolhemos um eixo  $y$  orientado para baixo. Nesse caso, a Segunda Lei de Newton nos dá  $P_B - T = 0$ . De acordo com a terceira equação,  $T = P_B$  e, de acordo com a primeira,  $f = T$ . A segunda equação nos dá  $F_N = P_{AC}$ . Para que o sistema permaneça em repouso,  $f$  deve ser menor que  $\mu_s F_N$ , o que significa que  $P_B < \mu_s P_{AC}$ . O menor valor que  $P_{AC}$  pode ter sem que os blocos se movam é

$$P_{AC} = P_B/\mu_s = (22 \text{ N})/(0,20) = 110 \text{ N}.$$

Como o peso do bloco  $A$  é  $44 \text{ N}$ , o menor peso que o bloco  $C$  pode ter é  $(110 - 44) \text{ N} = 66 \text{ N}$ .

(b) Se o bloco  $C$  é removido, as equações do item (a) se tornam

$$\begin{aligned} T - f &= (P_A/g)a \\ F_N - W_A &= 0 \\ P_B - T &= (P_B/g)a. \end{aligned}$$

Além disso,  $f = \mu_k F_N$ . A segunda equação nos dá  $F_N = P_A$ , e, portanto,  $f = \mu_k P_A$ . A terceira equação nos dá  $T = P_B - (P_B/g)a$ . Substituindo essas duas expressões na primeira equação, temos:

$$P_B - (P_B/g)a - \mu_k P_A = (P_A/g)a.$$

Assim,

$$a = \frac{g(P_B - \mu_k P_A)}{P_A + P_B} = \frac{(9,8 \text{ m/s}^2)(22 \text{ N} - (0,15)(44 \text{ N}))}{44 \text{ N} + 22 \text{ N}} = 2,3 \text{ m/s}^2.$$

**30.** Escolhemos um eixo  $x$  horizontal orientado para a direita e um eixo  $y$  vertical orientado para cima. Supomos que a massa da corda é desprezível, de modo que a força  $\vec{F}$  exercida pela criança é igual à tensão da corda. As componentes  $x$  e  $y$  de  $\vec{F}$  são  $F \cos \theta$  e  $F \sin \theta$ , respectivamente. A força de atrito estático aponta para a esquerda.

(a) Aplicando a Segunda Lei de Newton ao eixo  $y$  e supondo que a aceleração vertical é nula, temos:

$$F_N + F \sin \theta - mg = 0$$

o que mostra que o atrito estático máximo é  $\mu_s(mg - F \sin \theta)$ . Supondo que  $f_s = f_{s, \text{máx}}$ , a aplicação da Segunda Lei de Newton ao eixo  $x$  (para o qual a aceleração também é nula se a caixa de brinquedos está na iminência de se mover), temos:

$$F \cos \theta - f_s = ma \Rightarrow F \cos \theta - \mu_s(mg - F \sin \theta) = 0.$$

Fazendo  $\theta = 42^\circ$  e  $\mu_s = 0,42$ , obtemos  $F = 74 \text{ N}$ .

(b) Explicitando  $F$  e chamando de  $P$  o peso da caixa de brinquedos, temos:

$$F = \frac{\mu_s P}{\cos \theta + \mu_s \sin \theta} = \frac{(0,42)(180 \text{ N})}{\cos \theta + (0,42) \sin \theta} = \frac{76 \text{ N}}{\cos \theta + (0,42) \sin \theta}.$$

(c) Para determinar o valor de  $\theta$  para o qual  $F$  é mínimo, derivamos a expressão obtida no item (b) em relação a  $\theta$  e igualamos o resultado a zero:

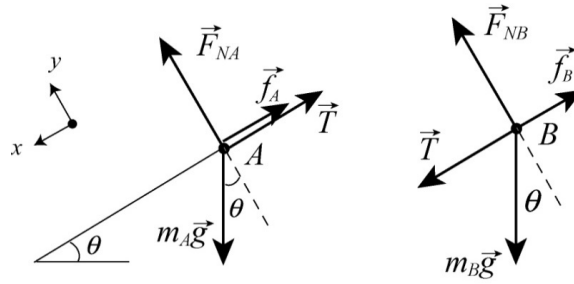
$$\frac{dF}{d\theta} = \frac{\mu_s W (\sin \theta - \mu_s \cos \theta)}{(\cos \theta + \mu_s \sin \theta)^2} = 0,$$

o que nos dá  $\theta = \tan^{-1} \mu_s = 23^\circ$ .

(d) Fazendo  $\theta = 23^\circ$  na expressão de  $F$ , com  $\mu_s = 0,42$  e  $P = 180 \text{ N}$ , obtemos  $F = 70 \text{ N}$ .

**31. PENSE** Este problema envolve dois blocos, ligados por uma corda, com diferentes coeficientes de atrito cinético, que deslizam para baixo em um plano inclinado.

**FORMULE** A figura que se segue mostra os diagramas de corpo livre dos dois blocos.  $T$  é o módulo da força de tração da corda,  $\vec{F}_{NA}$  é a força normal que a superfície do plano inclinado exerce sobre o bloco  $A$  (o bloco da frente),  $\vec{F}_{NB}$  é a força normal que a superfície do plano inclinado exerce sobre o bloco  $B$ ,  $\vec{f}_A$  é a força de atrito cinético que age sobre o bloco  $A$ ,  $\vec{f}_B$  é a força de atrito cinético que age sobre o bloco  $B$ ,  $m_A$  é a massa do bloco  $A$ ,  $m_B$  é a massa do bloco  $B$ , e  $\theta$  é o ângulo do plano inclinado.



Vamos tomar o sentido positivo do eixo  $x$  como sendo para a direita e o sentido positivo do eixo  $y$  como sendo para cima. Aplicando a segunda lei de Newton às componentes  $x$  e  $y$  do movimento dos blocos A e B, obtemos o seguinte sistema de equações:

$$\begin{aligned} W_A \sin \theta - f_A - T &= m_A a \\ F_{NA} - W_A \cos \theta &= 0 \\ W_B \sin \theta - f_B + T &= m_B a \\ F_{NB} - W_B \cos \theta &= 0 \end{aligned}$$

em que  $W_A = gm_A$  é o peso do bloco A, e  $W_B = gm_B$  é o peso do bloco B. Combinando essas equações com a Eq. 6-2 (que, no caso, nos dá  $f_A = \mu_{kA} F_{NA}$  e  $f_B = \mu_{kB} F_{NB}$ ), podemos descrever o comportamento do sistema.

**ANALISE** (a) De acordo com as equações anteriores, a aceleração dos blocos é

$$a = g \left( \sin \theta - \left( \frac{\mu_{kA} W_A + \mu_{kB} W_B}{W_A + W_B} \right) \cos \theta \right) = 3,5 \text{ m/s}^2$$

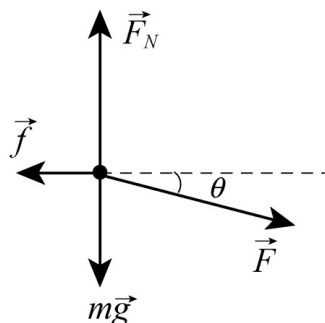
(b) De acordo com as equações anteriores, a tração da corda é

$$T = \left( \frac{W_A W_B}{W_A + W_B} \right) (\mu_{kB} - \mu_{kA}) \cos \theta = \frac{(3,6 \text{ N})(7,2 \text{ N})}{3,6 \text{ N} + 7,2 \text{ N}} (0,20 - 0,10) \cos 30^\circ = 0,21 \text{ N}$$

**APRENDA** A tração da corda é proporcional a  $\mu_{kB} - \mu_{kA}$ , a diferença entre os coeficientes de atrito cinético dos dois blocos. Quando os coeficientes são iguais ( $\mu_{kB} = \mu_{kA}$ ), os blocos se movem de forma independente, e a tração da corda é zero. Quando o coeficiente do bloco da frente é maior que o coeficiente do bloco de trás ( $\mu_{kB} < \mu_{kA}$ ), a tração da corda também é zero porque o bloco de trás desce mais depressa que o bloco da frente e, portanto, a corda permanece frouxa o tempo todo. Nesse caso, porém, as equações de movimento devem ser modificadas para levar em conta o fato de que as acelerações dos dois blocos são diferentes.

**32.** O diagrama de corpo livre do bloco é mostrado na figura.  $\vec{F}$  é a força aplicada ao bloco,  $\vec{F}_N$  é a força normal que o piso exerce sobre o bloco,  $m\vec{g}$  é a força da gravidade e  $\vec{f}$  é a força de atrito. Tomamos o eixo  $x$  como horizontal, orientado para a direita, e o eixo  $y$  como vertical, orientado para cima. Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$\begin{aligned} F_x &= F \cos \theta - f = ma \\ F_y &= F_N - F \sin \theta - mg = 0 \end{aligned}$$



Como  $f = \mu_k F_N$  e a segunda equação nos dá  $F_N = mg + F \sin \theta$ , temos:

$$f = \mu_k (mg + F \sin \theta).$$

Substituindo  $f$  por seu valor na primeira equação, obtemos

$$F \cos \theta - \mu_k (mg + F \sin \theta) = ma$$

e, portanto, a aceleração é

$$a = \frac{F}{m} (\cos \theta - \mu_k \sin \theta) - \mu_k g.$$

De acordo com o gráfico,  $a = 3,0 \text{ m/s}^2$  para  $\mu_k = 0$ . Isso nos dá

$$3,0 \text{ m/s}^2 = \frac{F}{m} \cos \theta.$$

O gráfico também mostra que  $a = 0$  para  $\mu_k = 0,20$  e, portanto,

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{F}{m} (\cos \theta - (0,20) \sin \theta) - (0,20)(9,8 \text{ m/s}^2) = 3,00 \text{ m/s}^2 - 0,20 \frac{F}{m} \sin \theta - 1,96 \text{ m/s}^2 \\ &= 1,04 \text{ m/s}^2 - 0,20 \frac{F}{M} \sin \theta \end{aligned}$$

o que nos dá  $5,2 \text{ m/s}^2 = \frac{F}{m} \sin \theta$ . Combinando os dois resultados, obtemos

$$\tan \theta = \left( \frac{5,2 \text{ m/s}^2}{3,0 \text{ m/s}^2} \right) = 1,73 \Rightarrow \theta = 60^\circ.$$

**33. PENSE** Neste problema, como a força de atrito varia com a velocidade, precisamos usar uma integral para calcular a velocidade em função do tempo.

**FORMULE** Vamos chamar o módulo da força de atrito de  $\alpha v$ , em que  $\alpha$  é uma constante, e supor que o barco está se movendo no sentido positivo do eixo de referência. Nesse caso, de acordo com a segunda lei de Newton,

$$-\alpha v = m \frac{dv}{dt} \Rightarrow \frac{dv}{v} = -\frac{\alpha}{m} dt$$

Integrando ambos os membros da equação anterior, obtemos

$$\int_{v_0}^v \frac{dv}{v} = -\frac{\alpha}{m} \int_0^t dt$$

em que  $v_0$  é a velocidade no instante em que o motor é desligado, e  $v$  é a velocidade no instante  $t$ . Resolvendo a integral, podemos calcular o tempo necessário para que a velocidade do barco diminua para 45 km/h, ou seja, para  $v_0/2$ , já que  $v_0 = 90 \text{ km/h}$ .

**ANALISE** Resolvendo a integral, obtemos a equação

$$\ln \left( \frac{v}{v_0} \right) = -\frac{\alpha t}{m}$$

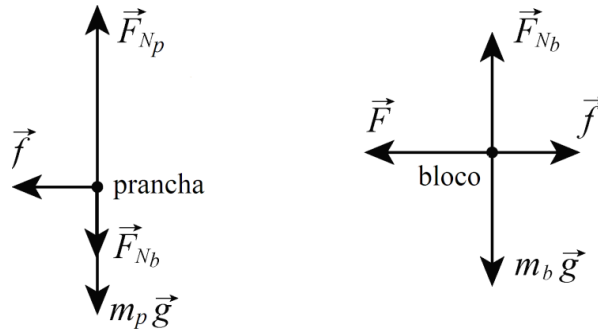


Para  $v = v_0/2$  e  $m = 1000$  kg, temos

$$t = -\frac{m}{\alpha} \ln\left(\frac{v}{v_0}\right) = -\frac{m}{\alpha} \ln\left(\frac{1}{2}\right) = -\frac{1000 \text{ kg}}{70 \text{ N} \cdot \text{s/m}} \ln\left(\frac{1}{2}\right) = 9,9 \text{ s}$$

**APRENDA** A velocidade do barco é dada por  $v(t) = v_0 e^{-\alpha t/m}$ ; isso mostra que a velocidade diminui exponencialmente com o tempo. Quanto maior o valor de  $\alpha$ , mais depressa a velocidade diminui com o tempo.

34. A figura mostra os diagramas de corpo livre da prancha e do bloco.



$\vec{F}$  é a força aplicada ao bloco,  $\vec{F}_{Np}$  é a força normal aplicada à prancha pelo piso,  $F_{Nb}$  é o módulo da força normal entre a prancha e o bloco,  $\vec{f}$  é a força de atrito entre a prancha e o bloco,  $m_p$  é a massa da prancha e  $m_b$  é a massa do bloco. Para os dois objetos, o eixo  $x$  é horizontal, orientado para a direita, e o eixo  $y$  é vertical, orientado para cima.

Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$  dos dois objetos, obtemos quatro equações:

$$\begin{aligned} -f &= m_p a_p \\ F_{Np} - F_{Nb} - m_p g &= 0 \\ f - F &= m_b a_b \\ F_{Nb} - m_b g &= 0 \end{aligned}$$

De acordo com a quarta equação, a maior força de atrito estático possível entre o bloco e a prancha é

$$\mu_p F_{Nb} = \mu_p m_b g = (0,60)(10 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) = 59 \text{ N}.$$

Vamos verificar se o bloco desliza sobre a prancha. Supondo que isso não aconteça,  $a_p = a_b$  (que vamos chamar simplesmente de  $a$ ). Nesse caso, a força de atrito é

$$f = \frac{m_p F}{m_p + m_b} = \frac{(40 \text{ kg})(100 \text{ N})}{40 \text{ kg} + 10 \text{ kg}} = 80 \text{ N}$$

que é maior que  $f_{s,\text{máx}}$ . Isso mostra que o bloco desliza sobre a prancha, de modo que temos que usar o coeficiente de atrito cinético.

(a) Fazendo  $f = \mu_k F_{Nb}$  nas equações acima, temos:

$$a_b = \frac{\mu_k m_b g - F}{m_b} = \frac{(0,40)(10 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) - 100 \text{ N}}{10 \text{ kg}} = -6,1 \text{ m/s}^2.$$

O sinal negativo mostra que a aceleração do bloco é para a esquerda, ou seja,

$$\vec{a}_b = (-6,1 \text{ m/s}^2)\hat{i}.$$

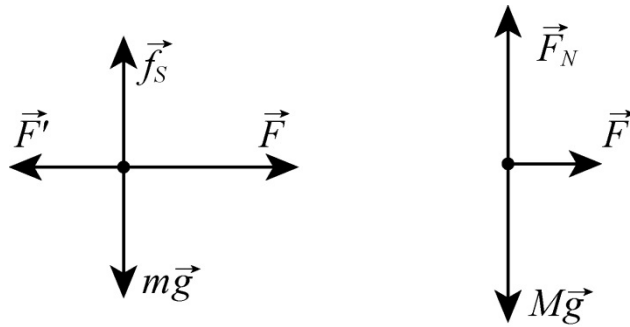
(b) Temos também:

$$a_p = -\frac{\mu_k m_b g}{m_p} = -\frac{(0,40)(10 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)}{40 \text{ kg}} = -0,98 \text{ m/s}^2.$$

O sinal negativo mostra que a aceleração da prancha também é para a esquerda, ou seja,

$$\vec{a}_p = (-0,98 \text{ m/s}^2)\hat{i}.$$

35. Os diagramas de corpo livre dos dois blocos são mostrados na figura a seguir.  $F'$  é a força de contato entre os dois blocos e a força de atrito estático  $f_s$  está com o valor máximo (de modo que, de acordo com a Eq. 6-1,  $f_s = f_{s,\text{máx}} = \mu_s F'$ ).



Tratando os dois blocos como um sistema único (que desliza no piso sem atrito), usamos a Segunda Lei de Newton para obter uma expressão para a aceleração:

$$F = m_{\text{total}} a \Rightarrow a = \frac{F}{m + M}$$

Aplicando a Segunda Lei de Newton ao bloco  $m$  e substituindo  $a$  pelo valor calculado acima, obtemos as seguintes equações:

$$\begin{aligned} F - F' &= ma \Rightarrow F' = F - m \left( \frac{F}{m + M} \right) \\ f_s - mg &= 0 \Rightarrow \mu_s F' - mg = 0 \end{aligned}$$

Eliminando  $F'$  nas equações acima, obtemos:

$$F = \frac{mg}{\mu_s \left( 1 - \frac{m}{m + M} \right)} = 4,9 \times 10^2 \text{ N}.$$

36. Explicitando a área da seção reta efetiva na Eq. 6-16, obtemos a equação  $A = \frac{2F_g}{C\rho v_t^2}$ , segundo a qual a área é inversamente proporcional à velocidade ao quadrado. Assim, dividindo a área na posição de menor velocidade pela área de maior velocidade, temos:

$$\frac{A_{\text{menor}}}{A_{\text{maior}}} = \left( \frac{v_{\text{maior}}}{v_{\text{menor}}} \right)^2 = \left( \frac{310 \text{ km/h}}{160 \text{ km/h}} \right)^2 = 3,75.$$

37. Na solução do Problema 8, vimos que a força do vento sobre a pedra teria que ser pelo menos  $F = 160 \text{ N}$  para manter a pedra em movimento.

(a) Fazendo  $F = D$  (a força de arrasto), podemos usar a Eq. 6-14 para calcular a velocidade do vento em relação ao solo (na verdade, deveria ser a velocidade do vento em relação à pedra, mas a velocidade da pedra é tão pequena que a diferença é desprezível):

$$V = \sqrt{\frac{2F}{C\rho A}} = \sqrt{\frac{2(157 \text{ N})}{(0,80)(1,21 \text{ kg/m}^3)(0,040 \text{ m}^2)}} = 90 \text{ m/s} = 320 \text{ km/h}.$$

(b) Multiplicando por 2 o resultado do item anterior, obtemos uma velocidade de  $6,4 \times 10^2 \text{ km/h}$ .

(c) Não, não é razoável. O vento de um furacão da categoria 5 (a maior de todas) é da ordem de 260 km/h.

38. (a) De acordo com a Eq. 6-14,

$$D = \frac{1}{2} C \rho A v^2$$

em que  $C$  é o coeficiente de arrasto,  $\rho$  é a massa específica do ar,  $A$  é a seção reta efetiva do conjunto piloto + assento e  $v$  é a velocidade do avião no momento da ejeção. Como no enunciado é dito que o coeficiente de arrasto é o mesmo que o de um paraquedista, podemos escrever, com base na Eq. 6-16,

$$v_t = \sqrt{\frac{2F_g}{C\rho A}} \Rightarrow C\rho A = 2 \frac{mg}{v_t^2}$$

em que, de acordo com a Tabela 6-1,  $v_t = 60 \text{ m/s}$  no caso de um paraquedista. Substituindo na primeira equação, obtemos:

$$D = \frac{1}{2} \left( 2 \frac{mg}{60^2} \right) v^2 = mg \left( \frac{v}{60} \right)^2$$

Convertendo a velocidade do avião para unidades do SI, temos:  $v = (1300)(1000)/3600 \times 360 \text{ m/s}$ . Supondo que a massa do piloto é 70 kg, obtemos:  $D = (70 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)(360/60)^2 \approx 2 \times 10^4 \text{ N}$ .

(b) Supondo que a massa do assento é igual à massa do piloto, a Segunda Lei de Newton nos dá

$$|a| = \frac{D}{2m} = \frac{g}{2} \left( \frac{v}{60} \right)^2 = 18g.$$

39. No caso de um avião a jato,  $D_j = \frac{1}{2} C \rho_1 A v_j^2$ , enquanto para um avião a hélice  $D_h = \frac{1}{2} C \rho_2 A v_h^2$ , na qual  $\rho_1$  e  $\rho_2$  representam a massa específica do ar a 10 km e 5,0 km de altitude, respectivamente. Assim, a razão pedida é

$$\frac{D_j}{D_h} = \frac{\rho_1 v_j^2}{\rho_2 v_h^2} = \frac{(0,38 \text{ kg/m}^3)(1000 \text{ km/h})^2}{(0,67 \text{ kg/m}^3)(500 \text{ km/h})^2} = 2,3.$$

40. (a) A força que age sobre o esquiador é

$$\begin{aligned} F_g &= mg \sin \theta - \mu F_N = mg \sin \theta - \mu mg \cos \theta = mg(\sin \theta - \mu \cos \theta) \\ &= (85,0 \text{ kg})(9,80 \text{ m/s}^2) [\sin 40,0^\circ - (0,04000) \cos 40,0^\circ] \\ &= 510 \text{ N}. \end{aligned}$$

Assim, a velocidade terminal do esquiador é

$$v_t = \sqrt{\frac{2F_g}{C\rho A}} = \sqrt{\frac{2(510 \text{ N})}{(0,150)(1,20 \text{ kg/m}^3)(1,30 \text{ m}^2)}} = 66,0 \text{ m/s}.$$

(b) Derivando  $v_t$  em relação a  $C$ , obtemos

$$\begin{aligned} dv_t &= -\frac{1}{2} \sqrt{\frac{2F_g}{\rho A}} C^{-3/2} dC = -\frac{1}{2} \sqrt{\frac{2(510 \text{ N})}{(1,20 \text{ kg/m}^3)(1,30 \text{ m}^2)}} (0,150)^{-3/2} dC \\ &= -(2,20 \times 10^2 \text{ m/s}) dC. \end{aligned}$$

41. De acordo com as Eqs. 4-35 e 6-23, temos:

$$\mu_s = (2\pi R/T)^2/gR = 4\pi^2 R/gT^2.$$

o que, para  $T = 6,0$  s e  $R = 5,4$  m, nos dá  $\mu_s = 0,60$ .

42. O módulo da aceleração do carro ao fazer a curva é  $v^2/R$ , na qual  $v$  é a velocidade do carro e  $R$  é o raio da curva. Como a curva não é compensada, apenas o atrito com a estrada torna possível essa aceleração. Aplicando a Segunda Lei de Newton à força de atrito, temos:  $f = mv^2/R$ . Se  $F_N$  é a força normal e  $m$  é a massa do carro, o equilíbrio de forças na direção vertical nos dá  $F_N = mg$ . De acordo com a Eq. 6-1, o valor máximo do atrito estático é

$$f_{s,\max} = \mu_s F_N = \mu_s mg.$$

Para que o carro não derrape, devemos ter  $f \leq \mu_s mg$ . Isso significa que

$$\frac{v^2}{R} \leq \mu_s g \Rightarrow v \leq \sqrt{\mu_s Rg}.$$

Assim, a velocidade máxima com a qual o carro pode fazer a curva sem derrapar é

$$v_{\max} = \sqrt{\mu_s Rg} = \sqrt{(0,60)(30,5 \text{ m})(9,8 \text{ m/s}^2)} = 13 \text{ m/s} \approx 48 \text{ km/h}.$$

43. Usando o mesmo raciocínio do problema anterior, chegamos às relações

$$\frac{v^2}{R} \leq \mu_s g \Rightarrow R \geq \frac{v^2}{\mu_s g}.$$

Assim, o raio mínimo da curva que o ciclista pode fazer sem derrapar é

$$R_{\min} = \frac{v^2}{\mu_s g} = \frac{[(29)(1000)/3600]^2}{(0,32)(9,8)} = 21 \text{ m}.$$

44. Para  $v = 96,6 \text{ km/h} = 26,8 \text{ m/s}$ , a Eq. 6-17 nos dá

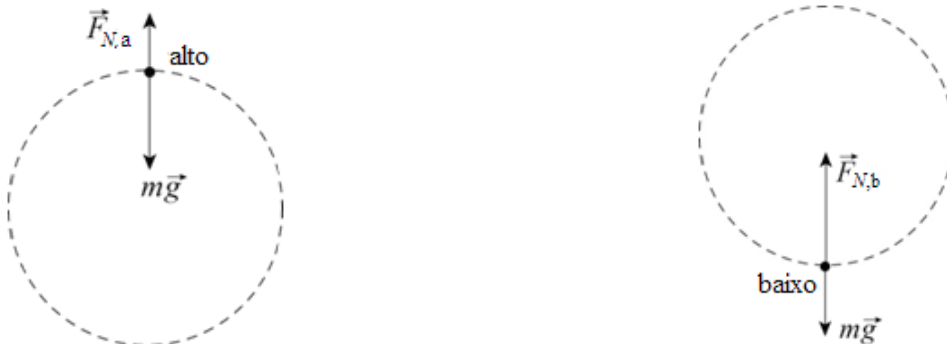
$$a = \frac{v^2}{R} = \frac{(26,8 \text{ m/s})^2}{7,6 \text{ m}} = 94,7 \text{ m/s}^2$$

que podemos expressar em unidades de  $g$ :

$$a = \left(\frac{a}{g}\right) g = \left(\frac{94,7 \text{ m/s}^2}{9,80 \text{ m/s}^2}\right) g = 9,7g.$$

45. **PENSE** O movimento da roda-gigante é um movimento circular em um plano vertical; o peso aparente de um passageiro varia de forma periódica.

**FORMULE** A figura a seguir mostra os diagramas de corpo livre do estudante no ponto mais alto e no ponto mais baixo do percurso da roda-gigante.



No ponto mais alto do percurso, o assento exerce sobre o estudante uma força de módulo  $F_{N,a}$ , enquanto a Terra exerce sobre o estudante uma força de módulo  $mg$ . De acordo com a segunda lei de Newton,

$$mg - F_{N,a} = \frac{mv^2}{R}$$

No ponto mais baixo do percurso, o assento exerce sobre o estudante uma força de módulo  $F_{N,b}$ , enquanto a Terra exerce sobre o estudante uma força de módulo  $mg$ . De acordo com a segunda lei de Newton,

$$F_{N,b} - mg = \frac{mv^2}{R}$$

Supondo que a velocidade angular da roda-gigante é constante, o valor da força centrípeta  $F_c = mv^2/R$  é constante. O peso aparente do estudante é  $F_N$ .

**ANALISE** (a) De acordo com o enunciado do problema, no ponto mais alto do percurso,  $F_{N,a} = 556 \text{ N}$  e  $mg = 667 \text{ N}$ . Isso significa que o assento exerce sobre o estudante uma força menor que o seu peso e, portanto, ele se sente mais leve que o normal.

(b) De acordo com o resultado do item (a), a força centrípeta é

$$F_c = \frac{mv^2}{R} = mg - F_{N,a} = 667 \text{ N} - 556 \text{ N} = 111 \text{ N}$$

Assim, a força normal no ponto mais baixo do circuito é

$$F_{N,b} = \frac{mv^2}{R} + mg = F_c + mg = 111 \text{ N} + 667 \text{ N} = 778 \text{ N}$$

Isso significa que o assento exerce sobre o estudante uma força maior que o peso e, portanto, ele se sente mais pesado que o normal.

(c) Se a velocidade for multiplicada por dois, a nova força centrípeta será

$$F'_c = \frac{m(2v)^2}{R} = 4(111 \text{ N}) = 444 \text{ N}$$

Portanto, no ponto mais alto do percurso,

$$F'_{N,a} = mg - F'_c = 667 \text{ N} - 444 \text{ N} = 223 \text{ N}$$

(d) No ponto mais baixo do percurso,

$$F'_{N,b} = F'_c + mg = 444 \text{ N} + 667 \text{ N} = 1111 \text{ N}$$

**APRENDA** O peso aparente do estudante é máximo no ponto mais baixo do percurso e mínimo no ponto mais alto. Se a velocidade tangencial da roda-gigante fosse  $v = \sqrt{gR}$ ,  $F_{N,a} = 0$  e, portanto, o estudante se sentiria sem peso no ponto mais alto do percurso.

**46.** (a) Uma velocidade de 80,0 km/h equivale a aproximadamente 22,2 m/s em unidades do SI. A força horizontal que impede que a policial escorregue do assento é igual à força centrípeta (Eq. 6-18) e a força vertical é igual ao seu peso,  $mg$ . Assim,

$$F_{\text{res}} = \sqrt{(mg)^2 + (mv^2/R)^2} = 547 \text{ N}.$$

(b) O ângulo é  $\tan^{-1}[(mv^2/R)/(mg)] = \tan^{-1}(v^2/gR) = 9,53^\circ$  (em relação à vertical).

**47.** (a) De acordo com a Eq. 4-35,  $T = 2\pi R/v = 2\pi(10 \text{ m})/(6,1 \text{ m/s}) = 10 \text{ s}$ .

(b) A situação é semelhante à do Problema 45. No ponto mais alto do percurso,

$$F_N = m(g - v^2/R) = 486 \text{ N}.$$

(c) No ponto mais baixo do percurso,

$$F_N = m(g + v^2/R) = 1081 \text{ N}.$$

48. Como a situação é semelhante à do problema anterior (quando a roda-gigante está no ponto mais alto do percurso), a força normal é dada por

$$F_N = m(g - v^2/R)$$

(a) Para  $m = 1200 \text{ kg}$ ,  $v = 11 \text{ m/s}$  e  $R = 18 \text{ m}$ , obtemos  $F_N = 3,7 \times 10^3 \text{ N}$ .

(b)  $\vec{F}_N$  aponta para cima.

(c) Para  $v = 14 \text{ m/s}$ ,  $F_N = -1,3 \times 10^3 \text{ N}$ , ou  $|F_N| = 1,3 \times 10^3 \text{ N}$ .

(d) O fato de que o valor de  $F_N$  é negativo significa que, nesse caso,  $\vec{F}_N$  aponta para baixo.

49. No alto do vale, a situação é semelhante à do problema anterior e a força normal é dada por

$$F_N = m(g - v^2/R).$$

que, para  $F_N = 0$ , nos dá  $v^2/R = g$ .

No fundo do vale, a situação é semelhante à do item (c) do Problema 47 e a força normal é dada por

$$F_N = m(g + v^2/R)$$

que, para  $v^2/R = g$ , nos dá  $F_N = 2mg = 1372 \text{ N} \approx 1,37 \times 10^3 \text{ N}$ .

50. Sabemos que o gráfico da Fig. 6-40a representa uma função da forma  $F = mv^2/r$ .

(a) A inclinação do gráfico para  $v = 8,30 \text{ m/s}$  é

$$\left. \frac{dF}{dv} \right|_{v=8,30 \text{ m/s}} = \left. \frac{2mv}{r} \right|_{v=8,30 \text{ m/s}} = \frac{2(85,0 \text{ kg})(8,30 \text{ m/s})}{3,50 \text{ m}} = 403 \text{ N} \cdot \text{s/m}.$$

(b) Como o período do movimento é  $T = 2\pi r/v$ ,

$$F = \frac{mv^2}{r} = \frac{m}{r} \left( \frac{2\pi r}{T} \right)^2 = \frac{4\pi^2 mr}{T^2},$$

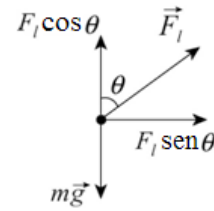
e a inclinação do gráfico da Fig. 6-40b para  $T = 2,50 \text{ s}$  é

$$\left. \frac{dF}{dT} \right|_{T=2,50 \text{ s}} = -\frac{8\pi^2 mr}{T^3} \bigg|_{T=2,50 \text{ s}} = \frac{8\pi^2 (85,0 \text{ kg})(3,50 \text{ m})}{(2,50 \text{ s})^3} = -1,50 \times 10^3 \text{ N/s}.$$

51. **PENSE** Um avião está descrevendo um movimento circular com as asas inclinadas, e devemos calcular o raio da circunferência a partir da força centrípeta.

**FORMULE** Na figura, que é o diagrama de corpo livre do avião,  $m\vec{g}$  é a força gravitacional e  $\vec{F}_l$  é a força de sustentação aerodinâmica. Vamos tomar o sentido positivo do eixo  $x$  como sendo para a direita e o sentido positivo do eixo  $y$  como sendo para cima. Aplicando a segunda lei de Newton às componentes  $x$  e  $y$  do movimento do avião, obtemos o seguinte sistema de equações:

$$\begin{aligned} F_l \sin \theta &= m \frac{v^2}{R} \\ F_l \cos \theta &= mg \end{aligned}$$



A segunda equação nos dá  $m = (F_l \cos \theta)/g$ . Substituindo  $m$  por seu valor na primeira equação e explicitando  $R$ , obtemos a relação  $R = v^2/(g \tan \theta)$ .

**ANALISE** Para  $v = 480 \text{ km/h} = 133 \text{ m/s}$  e  $\theta = 40^\circ$ , temos

$$R = \frac{v^2}{g \tan \theta} = \frac{(133 \text{ m/s})^2}{(9,8 \text{ m/s}^2) \tan 40^\circ} = 2151 \text{ m} \approx 2,2 \times 10^3 \text{ m}$$

**APRENDA** Observe que a abordagem que usamos para resolver o problema é a mesma do Exemplo 6.06 do livro.

**52.** A situação é semelhante à do Problema 45, com a força normal  $F_N$  substituída pela força da haste  $F_H$ . Assim, no ponto mais alto da trajetória,  $F_H = mv^2/r - P$ , em que  $P$  é o peso do carro com os passageiros.

(a) Para  $v = 5,0 \text{ m/s}$ ,  $r = 10 \text{ m}$  e  $P = 5000 \text{ N}$ ,  $F_H = 3,7 \times 10^3 \text{ N}$ .

(b) O sentido de  $\vec{F}_H$  é para cima.

(c) Para  $v = 10,0 \text{ m/s}$ ,  $r = 10 \text{ m}$  e  $P = 5000 \text{ N}$ ,  $F_H = -2,3 \times 10^3 \text{ N}$ .

(d) O sinal negativo indica que o sentido de  $\vec{F}_H$  é para baixo.

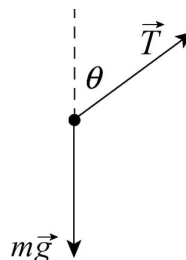
**53.** O diagrama de corpo livre de uma das alças foi traçado do ponto de vista que um passageiro teria se estivesse olhando para a frente e o bonde fizesse uma curva para a direita. Note que  $\vec{a} = v^2/R$ , na qual  $v = 16 \text{ km/h} = 4,4 \text{ m/s}$ .

Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos do problema ( $x$  para a direita e  $y$  para cima), temos:

$$\begin{aligned} T \sin \theta &= m \frac{v^2}{R} \\ T \cos \theta &= mg. \end{aligned}$$

Resolvendo esse sistema de equações, obtemos:

$$\theta = \tan^{-1} \left( \frac{v^2}{Rg} \right)$$



que nos dá  $\theta = 12^\circ$ .

**54.** A força centrípeta experimentada pelos passageiros é  $F = mv^2/r$ .

(a) A variação de  $F$  com  $r$  sem que  $v$  varie é  $dF = -\frac{mv^2}{r^2} dr$ .

(b) A variação de  $F$  com  $v$  sem que  $r$  varie é  $dF = \frac{2mv}{r} dv$ .

(c) O período de uma trajetória circular é  $T = 2\pi r / v$ . Assim,

$$F = \frac{mv^2}{r} = \frac{m}{r} \left( \frac{2\pi r}{T} \right)^2 = \frac{4\pi^2 mr}{T^2},$$

e a variação de  $F$  com  $T$  sem que  $r$  varie é

$$dF = -\frac{8\pi^2 mr}{T^3} dT = -8\pi^2 mr \left( \frac{v}{2\pi r} \right)^3 dT = -\left( \frac{mv^3}{\pi r^2} \right) dT.$$

55. Note que, como o período  $T$  é oito vezes maior que o intervalo entre os lampejos ( $1/2000$  s),  $T = 0,0040$  s. Combinando a Eq. 6-18 com a Eq. 4-35, temos:

$$F = \frac{4m\pi^2 R}{T^2} = \frac{4(0,030 \text{ kg})\pi^2 (0,035 \text{ m})}{(0,0040 \text{ s})^2} = 2,6 \times 10^3 \text{ N}.$$

56. Podemos usar diretamente o resultado do Problema 53:

$$\theta = \tan^{-1} \left( \frac{v^2}{gR} \right)$$

com  $v = 60(1000/3600) = 17$  m/s e  $R = 200$  m. O ângulo de compensação é, portanto,  $\theta = 8,1^\circ$ . Considere um carro que entre na curva com uma velocidade  $v' = 40(1000/3600) = 11$  m/s. A aceleração (horizontal) é  $a' = v'^2/R$ , que possui uma componente paralela e uma componente perpendicular à superfície da estrada:

$$a_{\parallel} = a' \cos \theta = \frac{v'^2 \cos \theta}{R}$$

$$a_{\perp} = a' \sin \theta = \frac{v'^2 \sin \theta}{R}.$$

De acordo com a Segunda Lei de Newton (escolhendo um eixo paralelo à superfície da estrada, apontando para o centro da curva, como eixo  $x$  e um eixo perpendicular à superfície da estrada, apontando para cima, como eixo  $y$ ), temos:

$$mg \sin \theta - f_s = ma_{\parallel}$$

$$F_N - mg \cos \theta = ma_{\perp}$$

o que nos dá

$$\frac{f_s}{F_N} = \frac{mg \sin \theta - mv'^2 \cos \theta / R}{mg \cos \theta + mv'^2 \sin \theta / R}.$$

Cancelando a massa e substituindo os valores numéricos, obtemos  $f_s/F_N = 0,078$ . Como o coeficiente de atrito pedido é o menor para o qual os carros não derrapam,  $f_s = f_{s,\max}$  e  $\mu_s = 0,078$ .

57. Para que o disco permaneça em repouso, o módulo da tensão  $T$  do fio deve ser igual ao peso  $Mg$  do cilindro. Como a tensão do fio é a força centrífuga que mantém o disco em uma trajetória circular,  $T = mv^2/r$ . Assim,  $Mg = mv^2/r$ . Explicitando a velocidade, temos:



$$v = \sqrt{\frac{Mgr}{m}} = \sqrt{\frac{(2,50 \text{ kg})(9,80 \text{ m/s}^2)(0,200 \text{ m})}{1,50 \text{ kg}}} = 1,81 \text{ m/s}.$$

58. (a) De acordo com a Eq. 2-16, a velocidade do carro é dada por  $v^2 = v_0^2 + 2ad$ . Fazendo  $v = 0$ ,  $v_0 = 35 \text{ m/s}$  e  $d = 107 \text{ m}$ , obtemos  $a = -5,72 \text{ m/s}^2$  como a aceleração mínima necessária para que o carro pare a tempo. Assim, a força de atrito mínima necessária para que o carro pare a tempo é

$$f = m|a| = (1400 \text{ kg})(5,72 \text{ m/s}^2) \approx 8,0 \times 10^3 \text{ N}.$$

(b) O valor máximo possível do atrito estático é

$$f_{s,\text{máx}} = \mu_s mg = (0,50)(1400 \text{ kg})(9,80 \text{ m/s}^2) \approx 6,9 \times 10^3 \text{ N}.$$

(c) Se  $\mu_k = 0,40$ ,  $f_k = \mu_k mg$  e a aceleração é  $a = -\mu_k g$ . Assim, a velocidade com a qual o carro se choca com o muro é

$$v = \sqrt{v_0^2 + 2ad} = \sqrt{(35 \text{ m/s})^2 - 2(0,40)(9,8 \text{ m/s}^2)(107 \text{ m})} \approx 20 \text{ m/s ou } 72 \text{ km/h}.$$

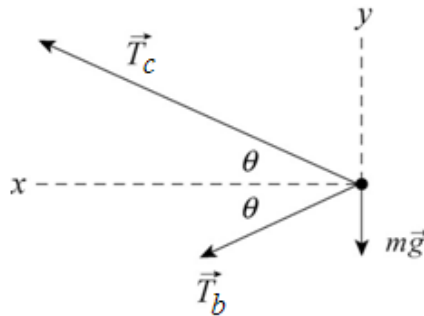
(d) A força necessária para que o carro descreva a trajetória circular que evitaria o choque é

$$F_r = \frac{mv_0^2}{r} = \frac{(1400 \text{ kg})(35,0 \text{ m/s})^2}{107 \text{ m}} = 1,6 \times 10^4 \text{ N}.$$

(e) Como  $F_r > f_{s,\text{máx}}$ , a manobra não é possível.

59. **PENSE** Como mostra a Fig. 6-45, o problema envolve uma bola ligada por dois fios a uma haste giratória. Podemos analisar o sistema usando as equações do movimento circular uniforme.

**FORMULE** A figura a seguir mostra o diagrama de corpo livre da bola.  $\vec{T}_c$  é a força que a corda de cima exerce sobre a bola,  $\vec{T}_b$  é a força que a corda de baixo exerce sobre a bola, e  $m$  é a massa da bola. Note que a força da corda de cima deve ser maior que a da bola de baixo, já que ela deve equilibrar, além da força da corda de baixo, a força gravitacional a que a bola está submetida.



Vamos tomar o sentido positivo do eixo  $x$  como sendo para a direita (na direção do centro da órbita circular) e o sentido positivo do eixo  $y$  como sendo para cima. Uma vez que o módulo da aceleração é  $a = v^2/R$ , a aplicação da segunda lei de Newton à componente  $x$  do movimento nos dá

$$T_c \cos \theta + T_b \cos \theta = \frac{mv^2}{R}$$

em que  $v$  é a velocidade da bola, e  $R$  é o raio do movimento circular.

A aplicação da Segunda Lei de Newton à componente  $y$  do movimento circular nos dá

$$T_c \sin \theta - T_b \sin \theta - mg = 0$$

Explicitando  $T_b$  na segunda equação, obtemos  $\vec{T}_b = T_a - mg / \sin \theta$ .

**ANALISE** (a) Como, de acordo com os dados do problema, o triângulo formado pelas duas cordas e a distância entre os pontos em que estão presas à haste é equilátero,  $\theta = 30,0^\circ$ ; portanto,

$$T_b = T_c - \frac{mg}{\sin \theta} = 35,0 \text{ N} - \frac{(1,34 \text{ kg})(9,80 \text{ m/s}^2)}{\sin 30,0^\circ} = 8,74 \text{ N}$$

(b) Como a força resultante na direção do eixo  $y$  é zero, o módulo da força resultante é dado por

$$F_{\text{res}} = (T_c + T_b) \cos \theta = (35,0 \text{ N} + 8,74 \text{ N}) \cos 30,0^\circ = 37,9 \text{ N}$$

(c) O raio do movimento circular é

$$R = L \cos \theta = (1,70 \text{ m}) \cos 30^\circ = 1,47 \text{ m}$$

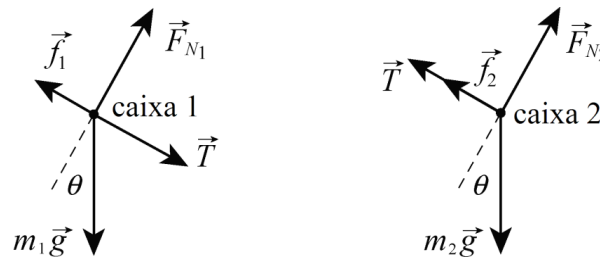
De acordo com a equação  $F_{\text{res}} = mv^2/R$ , a velocidade da bola é

$$v = \sqrt{\frac{RF_{\text{res}}}{m}} = \sqrt{\frac{(1,47 \text{ m})(37,9 \text{ N})}{1,34 \text{ kg}}} = 6,45 \text{ m/s}$$

(d) A força  $\vec{F}_{\text{res}}$  aponta na direção do centro da órbita circular.

**APRENDA** Como a corda de cima está submetida a uma força cerca de quatro vezes maior que a corda de baixo ( $T_c \approx 4T_b$ ), a probabilidade de que ela arrebente é maior.

**60.** A figura mostra os diagramas de corpo livre das duas caixas.



$T$  é o módulo da força exercida sobre a haste (se  $T > 0$ , dizemos que a haste está sob tração; se  $T < 0$ , dizemos que a haste está sob compressão),  $\vec{F}_{N2}$  é a força normal sobre a caixa 2 (a caixa com formigas pretas),  $\vec{F}_{N1}$  é a força normal sobre a caixa 1 (a caixa com formigas vermelhas),  $\vec{f}_1$  é a força de atrito cinético sobre a caixa 1,  $\vec{f}_2$  é a força de atrito cinético sobre a caixa 2,  $m_1$  é a massa da caixa 1 e  $m_2$  é a massa da caixa 2.

Para cada bloco, escolhemos um eixo  $x$  encosta abaixo (na direção do canto inferior direito, nas figuras) e um eixo  $y$  na direção da força normal. Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$  das duas caixas, obtemos quatro equações:

$$m_2 g \sin \theta - f_2 - T = m_2 a$$

$$F_{N2} - m_2 g \cos \theta = 0$$

$$m_1 g \sin \theta - f_1 + T = m_1 a$$

$$F_{N1} - m_1 g \cos \theta = 0$$

que, combinadas com a Eq. 6-2 ( $f_k = \mu_k F_N$ ), descrevem totalmente a dinâmica do sistema.

(a) Resolvendo o sistema de equações acima, obtemos:

$$T = \left( \frac{m_2 m_1 g}{m_2 + m_1} \right) (\mu_1 - \mu_2) \cos \theta = 1,05 \text{ N}.$$

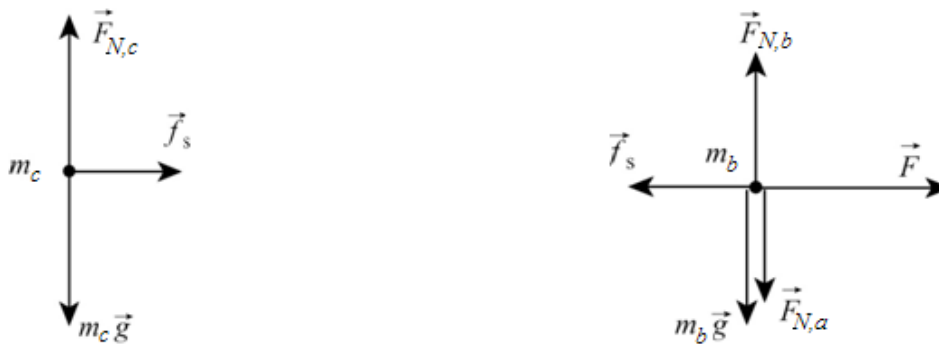
(b) A solução para a aceleração é

$$a = g \left[ \sin \theta - \left( \frac{\mu_2 m_2 + \mu_1 m_1}{m_2 + m_1} \right) \cos \theta \right] = 3,62 \text{ m/s}^2.$$

(c) Inverter a posição das caixas equivale a trocar os índices. A equação obtida no item (a) mostra que essa troca leva a um valor negativo para  $T$ , com o mesmo módulo de antes. Assim, a situação permanece a mesma, exceto pelo fato de que a haste passa a estar sob compressão e não sob tração, como na situação anterior.

**61. PENSE** O sistema é formado por dois blocos, um em cima do outro. Se empurrarmos o bloco de baixo com muita força, o bloco de cima deslizará. Estamos interessados em calcular a maior força que pode ser aplicada ao bloco de baixo, sem que os blocos deixem de se mover juntos.

**FORMULE** A figura que se segue mostra os diagramas de corpo livre dos dois blocos.



Em primeiro lugar, calculamos o coeficiente de atrito estático da superfície entre os dois blocos. Quando a força aplicada ao bloco de baixo é a maior possível, a força de atrito estático entre os dois blocos também deve ser a maior possível. Como uma força  $F_c = 12 \text{ N}$  deve ser aplicada ao bloco de cima (com o bloco de baixo mantido fixo) para que o bloco de cima entre em movimento, usando as relações  $F_c = f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_{N,c} = \mu_s m_c g$ , obtemos

$$\mu_s = \frac{F_t}{m_i g} = \frac{12 \text{ N}}{(4,0 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)} = 0,31$$

Usando o mesmo raciocínio para a situação em que os dois blocos se movem juntos, obtemos

$$F = \mu_s (m_c + m_b) g$$

**ANALISE** (a) Substituindo  $\mu_s$  pelo valor calculado anteriormente, obtemos

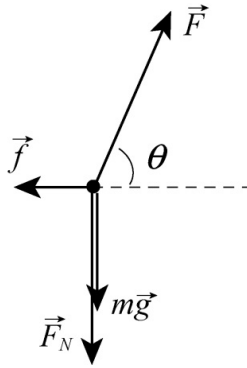
$$F = \mu_s (m_c + m_b) g = (0,31)(4,0 \text{ kg} + 5,0 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) = 27 \text{ N}$$

(b) A aceleração máxima é

$$a_{\text{máx}} = \frac{F}{m_c + m_b} = \mu_s g = (0,31)(9,8 \text{ m/s}^2) = 3,0 \text{ m/s}^2$$

**APRENDA** O bloco de cima começará a deslizar se a força aplicada exceder 27 N. Na ausência de atrito entre os blocos (ou seja, se  $\mu_s = 0$ ), qualquer força aplicada ao bloco de baixo fará o bloco de cima deslizar.

62. O diagrama de corpo livre da pedra é mostrado na figura.



$\vec{F}$  é a força aplicada à pedra,  $\vec{F}_N$  é a força normal para baixo que o teto exerce sobre a pedra,  $m\vec{g}$  é a força de gravidade e  $\vec{f}$  é a força de atrito. Escolhemos um eixo  $x$  para a direita e um eixo  $y$  para cima. Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$\begin{aligned} F_x &= F \cos \theta - f = ma \\ F_y &= F \sin \theta - F_N - mg = 0 \end{aligned}$$

Como  $f = \mu_k F_N$ , e a segunda equação nos dá  $F_N = F \sin \theta - mg$ ,

$$f = \mu_k (F \sin \theta - mg).$$

Substituindo essa expressão na primeira equação, obtemos

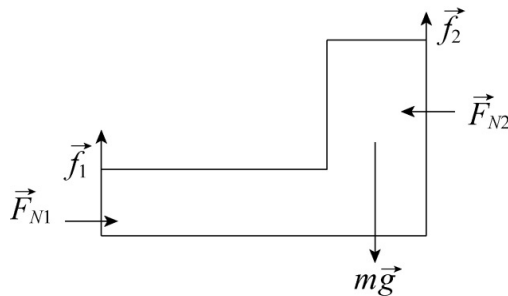
$$F \cos \theta - \mu_k (F \sin \theta - mg) = ma.$$

Para  $a = 0$ , a força é

$$F = \frac{-\mu_k mg}{\cos \theta - \mu_k \sin \theta}$$

Para  $\mu_k = 0,65$ ,  $m = 5,0$  kg e  $\theta = 70^\circ$ , obtemos  $F = 118$  N.

63. (a) A figura mostra o diagrama de corpo livre da alpinista (representada por um bloco em forma de L).



A força que a alpinista exerce sobre a pedra não é mostrada (já que o diagrama mostra apenas as forças que são exercidas sobre ela), mas está relacionada às forças normais  $\vec{F}_{N1}$  e  $\vec{F}_{N2}$  exercidas horizontalmente sobre os sapatos e sobre as costas da alpinista, respectivamente. Como vamos mostrar no item (b) que  $F_{N1} = F_{N2}$ , não está errado dizer que o módulo da força que a alpinista exerce sobre a pedra é  $F_{N2}$ . A força total para cima exercida pela força (máxima) de atrito estático é  $\vec{f} = \vec{f}_1 + \vec{f}_2$ , em que  $f_1 = \mu_{s1} F_{N1}$  e  $f_2 = \mu_{s2} F_{N2}$ .

(b) Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$  ( $x$  para a direita e  $y$  para cima), e como não há aceleração em nenhuma direção,

$$\begin{aligned}F_{N1} - F_{N2} &= 0 \\f_1 + f_2 - mg &= 0\end{aligned}$$

De acordo com a primeira equação, as forças normais são iguais:  $F_{N1} = F_{N2} = F_N$ . Assim, de acordo com a Eq. 6-1,

$$\begin{aligned}f_1 &= \mu_{s1} F_N \\f_2 &= \mu_{s2} F_N\end{aligned}$$

e, portanto,

$$f_1 = \left( \frac{\mu_{s1}}{\mu_{s2}} \right) f_2.$$

Assim, a segunda equação,  $f_1 + f_2 - mg = 0$ , nos dá

$$\left( \frac{\mu_{s1}}{\mu_{s2}} + 1 \right) f_2 = mg$$

que (para  $m = 49 \text{ kg}$ ) nos dá  $f_2 = 192 \text{ N}$ . Portanto,  $F_N = f_2 / \mu_{s2} = 240 \text{ N}$  é o módulo da força que a alpinista exerce sobre a pedra.

(c) De acordo com os cálculos acima,  $f_1 = \mu_{s1} F_N = 288 \text{ N}$ , o que significa que

$$\frac{f_1}{P} = \frac{288}{(49)(9,8)} = 0,60,$$

ou seja, 60% do peso da alpinista é sustentado pelo atrito dos sapatos.

**64.** (a) A força para cima exercida pelo vagão sobre o passageiro é igual ao peso do passageiro; assim, a força resultante não possui uma componente vertical. Isso significa que a força resultante é igual à componente horizontal (força centrípeta). Assim,

$$|\vec{F}_{\text{res}}| = F = 210 \text{ N}.$$

(b) De acordo com a Eq. 6-18, temos:

$$v = \sqrt{\frac{FR}{m}} = \sqrt{\frac{(210 \text{ N})(470 \text{ m})}{51,0 \text{ kg}}} = 44,0 \text{ m/s}.$$

**65.** A massa da camada de gelo é

$$m_{\text{gelo}} = (917 \text{ kg/m}^3) (400 \text{ m} \times 500 \text{ m} \times 0,0040 \text{ m}) = 7,34 \times 10^5 \text{ kg}.$$

Somando a esse valor à massa de cem pedras (com 20 kg cada uma), obtemos  $m = 7,36 \times 10^5 \text{ kg}$ .

(a) Fazendo  $F = D$  (a força de arrasto), podemos usar a Eq. 6-14 para calcular a velocidade do vento em relação ao solo (na verdade, deveria ser a velocidade do vento em relação à pedra, mas a velocidade da pedra é tão pequena que a diferença é desprezível).

$$v = \sqrt{\frac{\mu_k mg}{4C_{\text{gelo}} \rho A_{\text{gelo}}}} = \sqrt{\frac{(0,10)(7,36 \times 10^5 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)}{4(0,002)(1,21 \text{ kg/m}^3)(400 \times 500 \text{ m}^2)}} = 19 \text{ m/s} \approx 69 \text{ km/h}.$$

(b) Multiplicando por 2 o resultado do item anterior, obtemos uma velocidade de 138 km/h.

(c) Sim, é razoável. O vento de um furacão da categoria 5 (a maior de todas) é da ordem de 260 km/h.

66. Como o coeficiente de atrito estático não é mencionado, concluímos que a força resultante é maior que  $f_{s,\max}$ . Aplicando a Segunda Lei de Newton ao eixo  $x$  dos blocos, que para o bloco 1 é positivo para a direita e para o bloco 2 é positivo encosta abaixo, obtemos:

$$\begin{aligned} T - f_k &= m_1 a \\ m_2 g \sin \theta - T &= m_2 a \end{aligned}$$

Somando as equações, obtemos a aceleração:

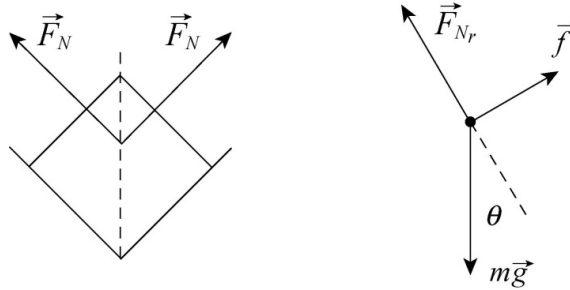
$$a = \frac{m_2 g \sin \theta - f_k}{m_1 + m_2}$$

Para  $f_k = \mu_k F_N = \mu_k m_1 g$ , obtemos

$$a = \frac{(3,0 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) \sin 30^\circ - (0,25)(2,0 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)}{3,0 \text{ kg} + 2,0 \text{ kg}} = 1,96 \text{ m/s}^2$$

Substituindo esse valor em uma das equações, obtemos  $T = 8,8 \text{ N}$ .

67. Cada lado da vala exerce uma força normal sobre o caixote. A figura da esquerda mostra uma seção reta do conjunto.



A força resultante tem a direção na reta tracejada. Como as duas forças normais fazem um ângulo de  $45^\circ$  com a reta tracejada, o módulo da força resultante é

$$F_{Nr} = 2F_N \cos 45^\circ = \sqrt{2}F_N.$$

A figura da direita é o diagrama de corpo livre do caixote. (Trata-se de uma vista “lateral”, como a que é mostrada no desenho da esquerda da Fig. 6-51.)  $\vec{F}_{Nr}$  é a força normal resultante,  $m\vec{g}$  é a força da gravidade e  $\vec{f}$  é a força de atrito. Escolhemos um eixo  $x$  encosta abaixo e um eixo  $y$  da direção de  $\vec{F}_{Nr}$ . Aplicando a Segunda Lei de Newton aos eixos  $x$  e  $y$ , temos:

$$\begin{aligned} x: \quad mg \sin \theta - f &= ma \\ y: \quad F_{Nr} - mg \cos \theta &= 0. \end{aligned}$$

Como o caixote está em movimento, os dois lados da vala exercem uma força de atrito cinético, e o módulo da força de atrito resultante é dado por

$$f = 2\mu_k F_N = 2\mu_k F_{Nr} / \sqrt{2} = \sqrt{2}\mu_k F_{Nr}$$

Combinando essa expressão com  $F_{Nr} = mg \cos \theta$  e substituindo na equação para o eixo  $x$ , obtemos

$$mg \sin \theta - \sqrt{2}mg \cos \theta = ma$$

Assim,  $a = g(\sin \theta - \sqrt{2}\mu_k \cos \theta)$ .

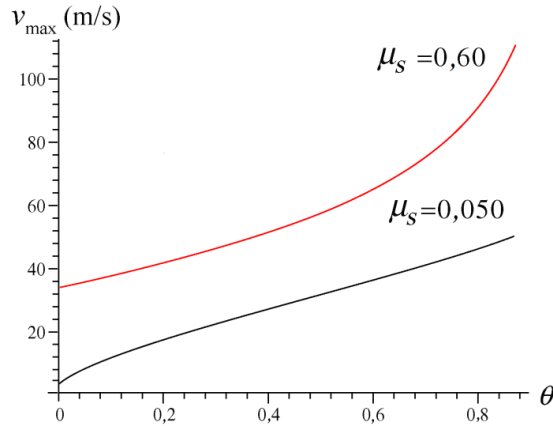
68. (a) Um carro está na iminência de derrapar quando a força de atrito estático atinge o valor máximo. Vamos considerar a soma vetorial  $\vec{F}$  da força (máxima) de atrito com a força normal. Como as duas forças são mutuamente perpendiculares e seus módulos são proporcionais (Eq. 6-1),  $\vec{F}$  faz um ângulo (com a vertical)  $\phi = \theta + \theta_s$ , em que  $\tan \theta_s = \mu_s$  (compare com a Eq. 6-13) e  $\theta$  é o ângulo de compensação da curva. Como a componente paralela ao plano da estrada da soma vetorial de  $\vec{F}$  com a força da gravidade  $m\vec{g}$  é a força centrípeta, cujo módulo é  $mv^2/R$  (Eq. 6-18), temos a seguinte relação:

$$\tan \phi = \frac{mv^2/R}{mg} = \frac{v_{\max}^2}{Rg}.$$

Explicitando  $v_{\max}$ , obtemos:

$$v_{\max} = \sqrt{Rg \tan(\theta + \tan^{-1} \mu_s)} = \sqrt{\frac{Rg(\tan \theta + \mu_s)}{1 - \mu_s \tan \theta}}$$

(b) A figura mostra o gráfico pedido (com  $\theta$  em radianos):



(c) Usando a equação obtida no item (a) ou a curva de cima do item (b), obtemos  $v = 41,3 \text{ m/s} = 149 \text{ km/h}$  para  $\mu_s = 0,60$  e  $\theta = 10^\circ = 0,175 \text{ rad}$ .

(d) Usando a equação obtida no item (a) ou a curva de baixo do item (b), obtemos  $v = 21,2 \text{ m/s} = 76,2 \text{ km/h}$  para  $\mu_s = 0,050$  e  $\theta = 10^\circ = 0,175 \text{ rad}$ .

69. As forças verticais que agem sobre o bloco são a força normal exercida pelo teto, a força da gravidade e a componente vertical de  $\vec{P}$ . Como a aceleração da direção vertical é zero,

$$F_N = P \sin \theta - mg$$

e, portanto, o módulo da força de atrito cinético é dada por

$$f_k = \mu_k (P \sin \theta - mg).$$

Escolhendo um eixo  $x$  para a direita, a Segunda Lei de Newton nos dá

$$P \cos \theta - f_k = ma \Rightarrow a = \frac{P \cos \theta - \mu_k (P \sin \theta - mg)}{m}.$$

Fazendo  $\theta = 70^\circ$ ,  $m = 5,0 \text{ kg}$  e  $\mu_k = 0,40$ , obtemos  $a = 3,4 \text{ m/s}^2$ .

70. (a) Se o peso descreve uma circunferência de 0,94 m, a distância horizontal entre o peso e o eixo de rotação é dada por  $R = 0,94/2\pi = 0,15$  m. O ângulo que a corda faz com a horizontal é

$$\theta = \cos^{-1}(R/L) = \cos^{-1}(0,15 \text{ m}/0,90 \text{ m}) = 80^\circ.$$

A componente vertical da tensão da corda é  $T \sin \theta$  e deve ser igual à força da gravidade  $mg$ . Assim,

$$T = \frac{mg}{\sin \theta} = 0,40 \text{ N}.$$

Note que estamos usando  $T$  para representar a tensão da corda, e não o período do movimento.

(b) Como a componente horizontal da tensão da corda é a força centrípeta, cujo módulo é  $mv^2/R$  (Eq. 6-18),  $T \cos \theta = mv^2/R$ , o que nos dá  $v = 0,49$  m/s. Dividindo o comprimento da circunferência pela velocidade, obtemos o período:  $0,94/0,49 = 1,9$  s.

71. (a) se o bloco está na iminência de deslizar, a força aplicada é igual à força máxima de atrito estático (Eq. 6-1, com  $F_N = mg$  neste caso):

$$f_{s,\text{máx}} = \mu_s mg = 35,3 \text{ N}.$$

(b) Neste caso, a força aplicada  $\vec{F}$  reduz indiretamente o valor máximo da força de atrito (já que a componente vertical diminui a força normal) e se opõe diretamente à força de atrito (por causa da componente horizontal). Como a força normal é dada por

$$F_N = mg - F \sin \theta$$

a aplicação da Segunda Lei de Newton à direção horizontal nos dá

$$F \cos \theta - f_{s,\text{máx}} = F \cos \theta - \mu_s (mg - F \sin \theta) = 0 \Rightarrow F = 39,7 \text{ N}.$$

(c) Neste caso, a força aplicada  $\vec{F}$  aumenta indiretamente o valor máximo da força de atrito (já que a componente vertical aumenta a força normal) e se opõe diretamente à força de atrito (por causa da componente horizontal). Como a força normal é dada por

$$F_N = mg + F \sin \theta,$$

a aplicação da Segunda Lei de Newton à direção horizontal nos dá

$$F \cos \theta - f_{s,\text{máx}} = F \cos \theta - \mu_s (mg + F \sin \theta) = 0 \Rightarrow F = 320 \text{ N}.$$

72. Aplicando a Segunda Lei de Newton à direção paralela à rampa e usando a Eq. 6-2 temos:

$$mg \sin \theta - f = ma,$$

$$f = f_k = \mu_k F_N = \mu_k mg \cos \theta$$

Assim,

$$a = 0,75 \text{ m/s}^2 = g(\sin \theta - \mu_k \cos \theta)$$

o que, para  $\theta = 40^\circ$ , nos dá  $\mu_k = 0,74$ .

73. (a) Aplicando a Segunda Lei de Newton a um eixo orientado “encosta abaixo”:

$$mg \sin \theta - f = ma$$

$$f = f_k = \mu_k F_N = \mu_k mg \cos \theta.$$

Assim,

$$a = g(\sin \theta - \mu_k \cos \theta) = 7,5 \text{ m/s}^2.$$



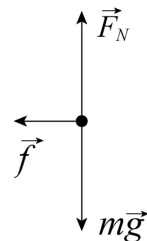
(b) O sentido da aceleração é para baixo.

(c) Nesse caso, a força de atrito aponta “encosta abaixo” (no sentido positivo do eixo escolhido) e a aceleração é

$$a = g(\sin\theta + \mu_k \cos\theta) = 9,5 \text{ m/s}^2.$$

(d) O sentido da aceleração é para baixo.

74. A figura mostra o diagrama de corpo livre do disco.  $\vec{F}_N$  é a força normal exercida pelo gelo,  $\vec{f}$  é a força de atrito e  $m\vec{g}$  é a força da gravidade. Escolhemos um eixo  $x$  apontando para a direita e um eixo  $y$  apontando para cima.



(a) Aplicando a Segunda Lei de Newton ao eixo  $x$ , obtemos  $-f = ma$ . Como a velocidade final é zero, a Eq. 2-16,  $v^2 = v_0^2 + 2ax$ , nos dá  $a = -v_0^2/2x$ .

Combinando os dois resultados, obtemos

$$f = \frac{mv_0^2}{2x} = \frac{(0,110 \text{ kg})(6,0 \text{ m/s})^2}{2(15 \text{ m})} = 0,13 \text{ N}.$$

(b) Aplicando a Segunda Lei de Newton ao eixo  $y$ , obtemos  $F_N - mg = 0$  e, portanto,  $F_N = mg$ . Assim, de acordo com a Eq. 6-2,  $f = \mu_k mg$ . Explicitando  $\mu_k$ , obtemos:

$$\mu_k = \frac{f}{mg} = \frac{0,13 \text{ N}}{(0,110 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)} = 0,12.$$

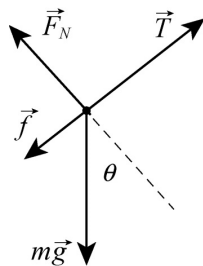
75. Podemos tratar os 25 vagões como um único objeto de massa  $m = 25 \times 5,0 \times 10^4 \text{ kg}$  que (se a velocidade é  $30 \text{ km/h} = 8,3 \text{ m/s}$ ) está sujeito a uma força de atrito

$$f = 25 \times 250 \times 8,3 = 5,2 \times 10^4 \text{ N}.$$

(a) Em uma linha férrea plana, esse objeto experimenta uma força de tração  $T$  exercida pela locomotiva e, de acordo com a Segunda Lei de Newton,

$$T - f = ma \Rightarrow T = 5,2 \times 10^4 + (1,25 \times 10^6)(0,20) = 3,0 \times 10^5 \text{ N}.$$

(b) A figura mostra o diagrama de corpo livre do conjunto de vagões, na qual  $\theta$  é o ângulo de aclave. Escolhemos um eixo  $x$  encosta acima (na direção do canto superior direito da figura).



Aplicando a Segunda Lei de Newton ao eixo  $x$ , temos:

$$T - f - mg \sin \theta = ma$$

Fazendo  $a = 0$  e substituindo  $T$ ,  $f$  e  $m$  por seus valores, obtemos  $\theta = 1,2^\circ$ .

76. Este problema é conceitualmente análogo ao Problema 30. Usando o resultado do item (c) do Problema 30, temos:

$$\theta = \tan^{-1} \mu_s = \tan^{-1} 0,50 = 27^\circ$$

e, portanto, o ângulo de *redução* deve ser, no mínimo,

$$\phi = 45^\circ - 27^\circ \approx 20^\circ.$$

77. De acordo com a Eq. 6-16,

$$v_t = \sqrt{\frac{2mg}{C\rho\pi R^2}} = \sqrt{\frac{2(6)(9,8)}{(1,6)(1,2)\pi(0,03)^2}} = 147 \text{ m/s}$$

78. (a) O coeficiente de atrito estático é  $\mu_s = \tan(\theta_{\text{máx}}) = 0,577 \approx 0,58$ .

(b) Como

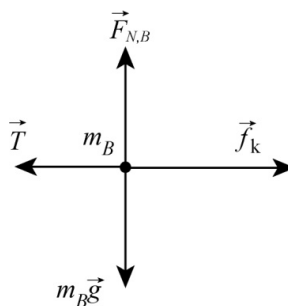
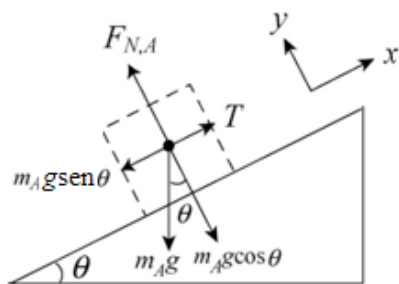
$$mg \sin \theta - f = ma$$

$$f = f_k = \mu_k F_N = \mu_k mg \cos \theta$$

e  $a = 2d/t^2$  (com  $d = 2,5 \text{ m}$  e  $t = 4,0 \text{ s}$ ), obtemos  $\mu_k = 0,54$ .

79. **PENSE** Este problema envolve dois blocos ligados por uma corda. O bloco A desce o plano inclinado arrastando o bloco B. A corda exerce uma força sobre o bloco A que depende da massa dos blocos e do coeficiente de atrito entre o bloco B e a superfície horizontal.

**FORMULE** A figura a seguir mostra os diagramas de corpo livre dos dois blocos.



Aplicando a segunda lei de Newton ao movimento do bloco A, temos

$$m_A g \sin \theta - T = m_A a$$

Aplicando a segunda lei de Newton ao movimento do bloco B, temos

$$T - f_k = m_B a$$

em que  $f_k = \mu_k F_{N,B} = \mu_k m_B g$ . Combinando as equações do movimento dos blocos A e B, podemos determinar os valores de  $T$ , a tração da corda, e  $a$ , a aceleração dos blocos.

**ANALISE** (a) Combinando as equações anteriores e explicitando  $T$ , obtemos

$$T = \frac{m_A m_B}{m_A + m_B} (\sin \theta + \mu_k) g = \frac{(4,0 \text{ kg})(2,0 \text{ kg})}{4,0 \text{ kg} + 2,0 \text{ kg}} (\sin 30^\circ + 0,50)(9,80 \text{ m/s}^2) = 13 \text{ N}$$

(b) A aceleração do sistema de dois blocos é dada por

$$a = \left( \frac{m_A \sin \theta - \mu_k m_B}{m_A + m_B} \right) g = \frac{(4,0 \text{ kg}) \sin 30^\circ - (0,50)(2,0 \text{ kg})}{4,0 \text{ kg} + 2,0 \text{ kg}} (9,80 \text{ m/s}^2) = 1,6 \text{ m/s}^2$$

**APRENDA** Para  $\theta = 90^\circ$  e  $\mu_k = 0$ , o problema se torna o mesmo que foi discutido no Exemplo 5.03 do livro, e os valores da tração da corda e da aceleração se reduzem às expressões obtidas nesse exemplo, que são

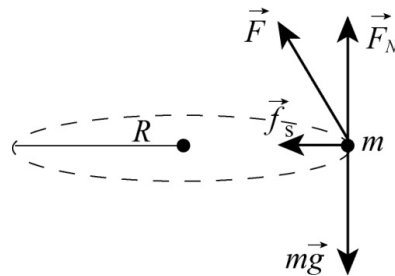
$$T = \frac{m_A m_B}{m_A + m_B} g, \quad a = \frac{m_A}{m_A + m_B} g$$

**80.** Usamos a Eq. 6-14,  $D = \frac{1}{2} C \rho A v^2$ , na qual  $\rho$  é a massa específica do ar,  $A$  é a área da seção reta do míssil,  $v$  é a velocidade do míssil e  $C$  é o coeficiente de arrasto. A área da seção reta é  $\pi R^2$ , na qual  $R = 0,265 \text{ m}$  é o raio do míssil. Assim,

$$D = \frac{1}{2} (0,75) (1,2 \text{ kg/m}^3) \pi (0,265 \text{ m})^2 (250 \text{ m/s})^2 = 6,2 \times 10^3 \text{ N}.$$

**81. PENSE** A força responsável pelo movimento circular do sistema ciclista-bicicleta é a força de atrito entre os pneus da bicicleta e o piso.

**FORMULE** A figura a seguir mostra o diagrama de corpo livre do sistema ciclista-bicicleta. O módulo da aceleração do sistema é dado por  $v^2/R$ , em que  $v$  é a velocidade do ciclista e  $R$  é o raio da curva.



Aplicando a segunda lei de Newton à componente horizontal do movimento, obtemos a equação  $f_s = mv^2/R$ , em que  $f_s$  é a força de atrito estático exercida pelo piso sobre os pneus da bicicleta. Aplicando a segunda lei de Newton à componente vertical do movimento, obtemos a equação  $F_N = mg = 833 \text{ N}$ , em que  $F_N$  é a força normal que o piso exerce sobre o sistema e  $mg$  é a soma do peso do ciclista com o peso da bicicleta.

**ANALISE** (a) A força de atrito é  $f_s = \frac{mv^2}{R} = \frac{(85,0 \text{ kg})(9,00 \text{ m/s})^2}{25,0 \text{ m}} = 275 \text{ N}$ .

(b) De acordo com o teorema de Pitágoras, como a força de atrito  $\vec{f}_s$  e a força normal  $\vec{F}_N$  são mutuamente perpendiculares, a força resultante que o piso exerce sobre a bicicleta é

$$F = \sqrt{f_s^2 + F_N^2} = \sqrt{(275 \text{ N})^2 + (833 \text{ N})^2} = 877 \text{ N}$$

**APRENDA** A força que o piso exerce sobre a bicicleta faz um ângulo  $\theta = \tan^{-1}(275 \text{ N}/833 \text{ N}) = 18,3^\circ$  com a vertical.

82. No alto do morro, as forças verticais que agem sobre o carro são a força normal exercida pela estrada e a força da gravidade. Escolhendo um eixo  $y$  orientado para baixo, a Segunda Lei de Newton nos dá

$$mg - F_N = \frac{mv^2}{R}$$

Fazendo  $F_N = 0$  e explicitando  $v$ , temos:

$$v = \sqrt{gR} = \sqrt{(9,8 \text{ m/s}^2)(250 \text{ m})} = 49,5 \text{ m/s} = 49,5(3600/1000) \text{ km/h} = 178 \text{ km/h}.$$

83. (a) A força mínima para que o caixote comece a se mover é  $f_{s,\max} = \mu_s F_N$  (Eq. 6-1, com  $F_N = mg$  neste caso), o que nos dá  $(0,51)(165 \text{ N}) = 84,2 \text{ N}$ .

(b) Depois que o caixote começa a se mover, a força necessária para mantê-lo em movimento com velocidade constante é uma força igual à força de atrito cinético  $f_k = \mu_k F_N = \mu_k mg = 52,8 \text{ N}$ .

(c) Como a massa do caixote é  $165/9,8 = 16,8 \text{ kg}$ , a aceleração, usando a Segunda Lei de Newton e os resultados dos itens (a) e (b), é

$$a = (84,2 \text{ N} - 52,8 \text{ N})/(16,8 \text{ kg}) \approx 1,87 \text{ m/s}^2.$$

84. (a) A componente horizontal de  $\vec{F}$  empurra o caixote, enquanto a componente vertical aumenta a força de atrito, ao aumentar a força normal. Aplicando a Segunda Lei de Newton nas direções, temos:

$$\text{direção horizontal: } F \cos \theta - f_s = 0$$

$$\text{direção vertical: } F_N - F \sin \theta - mg = 0.$$

Dizer que o caixote está “na iminência de se mover” equivale a dizer que  $f_s = f_{s,\max} = \mu_s F_N$  (Eq. 6-1). Combinando as três equações, obtemos

$$\frac{F}{mg} = \frac{\mu_s}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta}$$

A figura ao lado mostra um gráfico da razão  $F/mg$  em função de  $\theta$  (com  $\theta$  em graus).

(b) O denominador da expressão de  $F/mg$  em função de  $\theta$  se anula para

$$\cos \theta - \mu_s \sin \theta = 0 \Rightarrow \theta_{\text{inf}} = \tan^{-1} \left( \frac{1}{\mu_s} \right)$$

Para  $\mu_s = 0,70$ ,  $\theta_{\text{inf}} = 55^\circ$ .

(c) Se o piso for lubrificado, o coeficiente de atrito estático será menor e, portanto, o ângulo  $\theta_{\text{inf}}$  será maior que o valor calculado no item (b).

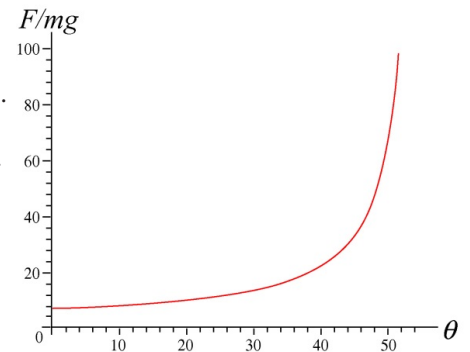
(d) Para  $\mu_s = 0,60$ ,  $\theta_{\text{inf}} = \tan^{-1} \left( \frac{1}{0,60} \right) = 59^\circ$ .

85. O carro começará a escorregar se

$$\mu_s = \tan \theta = \tan 35,0^\circ = 0,700.$$

Este valor representa uma redução de 3,4% em relação ao valor inicial, 0,725.

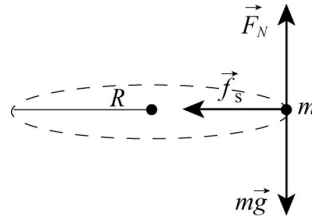
86. (a) O problema é conceitualmente igual ao da roda-gigante (Problema 45), com a tensão  $T$  da corda assumindo o papel da força normal  $F_N$ . Assim, a tensão é dada por  $T = m(g - v^2/r)$  no ponto mais alto do percurso e por  $T = m(g + v^2/r)$  (o valor máximo) no ponto mais baixo do percurso. Isso significa que a corda vai arrebentar no ponto mais baixo do percurso.



(b) Quando a corda arrebenta,  $T = 33 \text{ N} = m(g + v^2/r)$ , em que  $m = 0,26 \text{ kg}$  e  $r = 0,65 \text{ m}$ . Explicitando a velocidade, obtemos  $v = 8,73 \text{ m/s}$ .

**87. PENSE** A força responsável pelo movimento circular do automóvel é a força de atrito entre os pneus e o piso.

**FORMULE** A figura mostra o diagrama de corpo livre do automóvel. A massa do automóvel é  $m = (10700/9,80) \text{ kg} = 1,09 \times 10^3 \text{ kg}$ . A força normal é  $F_N = mg$ , e a força centrípeta necessária para manter o movimento circular é  $f_s = mv^2/R$ .



**ANALISE** (a) Para uma velocidade  $v = 13,4 \text{ m/s}$  e um raio  $R = 61 \text{ m}$ , temos

$$f_s = \frac{mv^2}{R} = \frac{(1,09 \times 10^3 \text{ kg})(13,4 \text{ m/s})^2}{61,0 \text{ m}} = 3,21 \times 10^3 \text{ N}$$

(b) De acordo com a Eq. 6-1, a força máxima de atrito estático é

$$f_{s,\text{máx}} = \mu_s mg = (0,35)(10700 \text{ N}) = 3,75 \times 10^3 \text{ N}$$

Como o valor calculado no item (a) é menor que este valor, concluímos que o carro consegue fazer a curva sem derrapar.

**APRENDA** De acordo com as expressões anteriores, se o coeficiente de atrito estático entre os pneus de um carro e o piso é  $\mu_s$ , a velocidade máxima com a qual o carro consegue fazer uma curva de raio  $R$  sem derrapar é  $v_{\text{máx}} = \sqrt{\mu_s g R}$ . Na situação do problema, portanto, a velocidade máxima com a qual o carro pode fazer a curva sem derrapar é

$$v_{\text{máx}} = \sqrt{(0,35)(9,8 \text{ m/s}^2)(61 \text{ m})} = 14,5 \text{ m/s}$$

**88.** Aplicando a Segunda Lei de Newton ao bloco 2, temos:

$$\begin{aligned} F \cos \theta - T - f_k &= m_2 a & \text{eixo } x \\ F_N - F \sin \theta - m_2 g &= 0 & \text{eixo } y \end{aligned}$$

Combinando essas equações com a relação  $f_k = \mu_k F_N$ , temos:

$$F(\cos \theta - \mu_k \sin \theta) - T - \mu_k m_2 g = m_2 a$$

Aplicando a Segunda Lei de Newton ao bloco 1, temos:

$$\begin{aligned} T - f'_k &= m_1 a & \text{eixo } x \\ F'_N - m_1 g &= 0 & \text{eixo } y \end{aligned}$$

Combinando essas equações com a relação  $f_k = \mu_k F'_N$ , temos:

$$T - \mu_k m_1 g = m_1 a$$

Explicitando  $a$  na equação acima, substituindo na equação do bloco 2 e explicitando  $T$ , obtemos:

$$T = \frac{m_1(\cos \theta - \mu_k \sin \theta)}{m_1 + m_2}, F = \frac{(2,0 \text{ kg})[\cos 35^\circ - (0,20) \sin 35^\circ]}{2,0 \text{ kg} + 1,0 \text{ kg}} (20 \text{ N}) = 9,4 \text{ N}.$$

**89. PENSE** Para deslocar um armário, é preciso que a força aplicada seja maior que a força de atrito.

**FORMULE** Podemos aplicar ao problema a segunda lei de Newton, na forma  $F_{ap} - f = ma$ . Se a força aplicada  $F_{ap}$  for menor ou igual à força máxima de atrito estático  $f_{s,máx}$ , a conclusão será “o armário não se move”, caso em que  $a = 0$  e  $f = F_{ap}$ . Se, por outro lado,  $F_{ap} > f_{s,máx}$ , a conclusão será “o armário se move”, caso em que  $a > 0$  e  $f = f_k$ , em que  $f_k$  é a força de atrito cinético. Para determinar os valores de  $f_{s,máx}$  e  $f_k$ , podemos usar as Eqs. 6-1 e 6-2, tomando como força normal o peso do armário. A força máxima de atrito estático é

$$f_{s,máx} = \mu_s F_N = \mu_s mg = (0,68)(556 \text{ N}) = 378 \text{ N}$$

e a força máxima de atrito cinético é

$$f_k = \mu_k F_N = \mu_k mg = (0,56)(556 \text{ N}) = 311 \text{ N}$$

**ANALISE** (a) Para  $F_{ap} = 220 \text{ N}$ ,  $F_{ap} < f_{s,máx}$  e, portanto,  $f = F_{ap} = 220 \text{ N}$ . O armário não se move.

(b) Para  $F_{ap} = 334 \text{ N}$ ,  $F_{ap} < f_{s,máx}$  e, portanto,  $f = F_{ap} = 334 \text{ N}$ . O armário não se move.

(c) Para  $F_{ap} = 445 \text{ N}$ ,  $F_{ap} > f_{s,máx}$  e, portanto,  $f = f_k = 311 \text{ N}$ .

(d) Para  $F_{ap} = 456 \text{ N}$ ,  $F_{ap} > f_{s,máx}$  e, portanto,  $f = f_k = 311 \text{ N}$ .

(e) O armário se move nas tentativas dos itens (c) e (d).

**APRENDA** Para que o armário se mova, é preciso que a força aplicada seja maior que a força máxima de atrito estático,  $f_{s,máx}$ .

**90.** Analisando as forças na direção horizontal (na qual não há aceleração), chegamos à conclusão de que  $F = F_N$ , ou seja,  $F_N = 60 \text{ N}$ . A força máxima de atrito estático é, portanto,  $f_{s,máx} = \mu_s F_N = 33 \text{ N}$  e a força de atrito cinético (se o bloco estiver em movimento) é  $f_k = \mu_k F_N = 23 \text{ N}$ .

(a) Nesse caso,  $\vec{P} = 34 \text{ N}$  para cima. Supondo que  $\vec{f}$  aponta para baixo, a aplicação da Segunda Lei de Newton à direção vertical nos dá

$$P - mg - f = ma.$$

Supondo que  $a = 0$ ,  $f = (34 - 22) \text{ N} = 12 \text{ N}$ . Como  $f < f_{s,máx}$ , a hipótese de que  $a = 0$  está correta e a força de atrito é  $\vec{f}_s = 12 \text{ N}$ , para baixo. Como foi pedido apenas o módulo da força, a resposta é 12 N.

(b) Nesse caso,  $\vec{P} = 12 \text{ N}$  para cima. Supondo que  $\vec{f}$  aponta para baixo e que  $a = 0$ ,  $f = (12 - 22) \text{ N} = -10 \text{ N}$ . Como  $|f_s| < f_{s,máx}$ , a hipótese de que  $a = 0$  está correta, mas o fato de obtermos um valor negativo para  $f$  mostra que a hipótese de que  $\vec{f}$  aponta para baixo está errada. Assim, a força de atrito é  $\vec{f}_s = 10 \text{ N}$ , para cima. Como foi pedido apenas o módulo da força, a resposta é 10 N.

(c) Nesse caso,  $\vec{P} = 48 \text{ N}$  para cima. Supondo que  $\vec{f}$  aponta para baixo e que  $a = 0$ ,  $f = (48 - 22) \text{ N} = 26 \text{ N}$ . Como  $f_s < f_{s,máx}$ , a hipótese de que  $a = 0$  está correta e, como obtivemos um valor positivo para  $f$ , a hipótese de que  $\vec{f}$  aponta para baixo também está correta. Assim, a força de atrito é  $\vec{f}_s = 26 \text{ N}$ , para baixo. Como foi pedido apenas o módulo da força, a resposta é 26 N.

(d) Nesse caso,  $\vec{P} = 62 \text{ N}$  para cima. Supondo que  $\vec{f}$  aponta para baixo e que  $a = 0$ ,  $f = (62 - 22) \text{ N} = 40 \text{ N}$ . Como  $f > f_{s,máx}$ , a hipótese de que  $a = 0$  não está correta. Como  $a \neq 0$ ,  $f = f_k$  e como a diferença entre a força vertical e o peso é positiva, a aceleração aponta para cima e a hipótese de que  $\vec{f}$  aponta para baixo está correta. Assim, a força de atrito é  $\vec{f}_k = 23 \text{ N}$ , para baixo. Como foi pedido apenas o módulo da força, a resposta é 23 N.

(e) Nesse caso,  $\vec{P} = 10 \text{ N}$  para baixo. Supondo que  $\vec{f}$  aponta para baixo,  $f = (-10 - 22) \text{ N} = -32 \text{ N}$ . Como  $|f_s| < f_{s,máx}$ , a hipótese de que  $a = 0$  está correta, mas o fato de obtermos um valor negativo para  $f$  mostra que a hipótese de que  $\vec{f}$  aponta para baixo está errada. Assim, a força de atrito é  $\vec{f}_s = 32 \text{ N}$ , para cima. Como foi pedido apenas o módulo da força, a resposta é 32 N.

(f) Nesse caso,  $\vec{P} = 18 \text{ N}$  para baixo. Supondo que  $\vec{f}$  aponta para baixo,  $f = (-18 - 22) \text{ N} = -40 \text{ N}$ . Como  $|f| > f_{s,máx}$ , a hipótese de que  $a = 0$  não está correta. Como  $a \neq 0$ ,  $f = f_k$  e, como a força vertical e o peso apontam para baixo, a aceleração aponta para baixo, e a hipótese de que  $\vec{f}$  aponta para baixo está errada. Assim, a força de atrito é  $\vec{f}_k = 23 \text{ N}$ , para cima. Como foi pedido apenas o módulo da força, a resposta é 23 N.

(g) O bloco se move para cima no caso do item (d).

(h) O bloco se move para baixo no caso do item (f).

(i) A força de atrito é para baixo nos casos dos itens (a), (c) e (d).

**91. PENSE** A força de atrito tem sempre o sentido contrário ao do movimento do bloco.

**FORMULE** A figura a seguir mostra o diagrama de corpo livre do bloco na situação da primeira parte do problema, em que o bloco está escorregando para baixo com velocidade constante.

De acordo com a segunda lei de Newton,

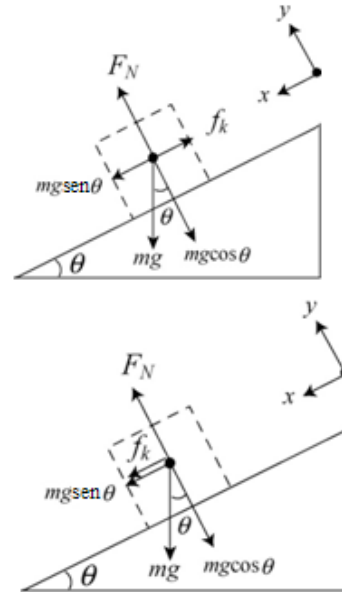
$$\begin{aligned} mg \sin \theta - f_k &= mg \sin \theta - \mu_k F_N = ma_x = 0 \\ mg \cos \theta - F_N &= ma_y = 0 \end{aligned}$$

Combinando as duas equações, obtemos a relação

$$\mu_k = \tan \theta$$

A figura mostra o diagrama de corpo livre do bloco na situação da segunda parte do problema, em que o bloco está subindo. De acordo com a segunda lei de Newton e a Eq. 6-12,

$$\begin{aligned} mg \sin \theta + f_k &= mg \sin \theta + \mu_k F_N = ma_x \\ mg \cos \theta - F_N &= ma_y = 0 \end{aligned}$$



Note que, de acordo com os sentidos escolhidos para os eixos, o fato de que  $a_x > 0$  significa que a aceleração aponta para baixo e, portanto, a velocidade do bloco diminui com o tempo.

**ANALISE** (a) Usando as relações  $\mu_k = \tan \theta$  e  $F_N = mg \cos \theta$ , obtemos a aceleração  $a_x$  do bloco paralelamente à superfície do plano inclinado:

$$a_x = g \sin \theta + \frac{\mu_k F_N}{m} = g \sin \theta + \frac{(\tan \theta)(mg \cos \theta)}{m} = 2g \sin \theta$$

A distância que o bloco percorre até parar pode ser determinada usando a Eq. 2-16,  $v^2 = v_0^2 + 2a(x - x_0)$ , que nos dá

$$\Delta x = \frac{v_0^2}{2a_x} = \frac{v_0^2}{2(2g \sin \theta)} = \frac{v_0^2}{4g \sin \theta}$$

em que  $\Delta x = x - x_0$ .

(b) Como foi visto no Módulo 6-1, normalmente  $\mu_s > \mu_k$ . O ângulo de repouso (maior ângulo de inclinação do plano inclinado para o qual um bloco em repouso não escorrega para baixo) é dado por  $\mu_s = \tan(\theta_{\text{repouso}})$ . Assim, esperamos que  $\theta_{\text{repouso}} > \theta$  e, portanto, que o bloco não volte a escorregar para baixo depois de parar.

**APRENDA** Outra forma de mostrar que o bloco não volta a escorregar depois de parar é notar que a componente da força gravitacional ao longo do plano inclinado é menor que a força de atrito, ou seja, que  $mg \sin \theta = f_k < f_{s,\text{máx}}$ .

**92.** Suponha que o carro está “na iminência de derrapar”, ou seja, que a força de atrito estático está com o valor máximo. Vamos primeiro considerar a soma vetorial  $\vec{F}$  da força (máxima) de atrito estático com a força normal. Como a força de atrito e a força normal são mutuamente perpendiculares e têm módulos proporcionais (Eq. 6-1), o ângulo da força  $\vec{F}$  com a vertical é  $\phi = \theta + \theta_s$ ,

na qual  $\tan \theta_s = \mu_s$  (veja a Eq. 6-13) e  $\theta$  é o ângulo de compensação. Como a componente horizontal da força  $\vec{F}$  deve ser igual à força centrípeta ( $mv^2/R$ ) e a componente vertical deve ser igual à força da gravidade ( $mg$ ), chegamos a uma relação surpreendentemente simples:

$$\tan \phi = \frac{mv_{\max}^2/R}{mg} = \frac{v_{\max}^2}{Rg},$$

o que nos dá

$$v_{\max} = \sqrt{Rg \tan(\theta + \tan^{-1} \mu_s)} = \sqrt{\frac{Rg(\tan \theta + \mu_s)}{1 - \mu_s \tan \theta}}.$$

(a) Para que os carros não “dependam” do atrito estático para não derrapar, a componente da força da gravidade paralela à estrada deve ser suficiente para proporcionar a aceleração centrípeta necessária. Para determinar o ângulo mínimo para que isso aconteça, basta fazer  $\mu_s = 0$  na equação acima, o que nos dá  $v_{\max} = \sqrt{Rg \tan \theta}$ . Para  $v_{\max} = 60 \text{ km/h} = 16,67 \text{ m/s}$  e  $R = 150 \text{ m}$ , obtemos  $\theta = 11^\circ$ .

(b) Por outro lado, se a curva não é compensada,  $\theta = 0$  e a equação acima se torna

$$v_{\max} = \sqrt{Rg \mu_s}$$

Para  $v_{\max} = 60 \text{ km/h} = 16,67 \text{ m/s}$  e  $R = 150 \text{ m}$ , obtemos  $\mu_s = 0,19$ .

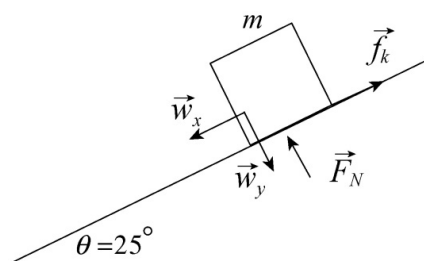
**93.** (a) Como a caixa não se move até o instante  $t = 2,8 \text{ s}$ , no qual o módulo da força aplicada atinge o valor  $F = (1,8)(2,8) = 5,0 \text{ N}$ , isso significa que  $f_{s, \max} = 5,0 \text{ N}$ . Sabemos também que o módulo da força normal é igual ao peso da caixa:  $F_N = mg = 15 \text{ N}$ . Assim,  $\mu_s = f_{s, \max}/F_N = 0,34$ .

(b) Aplicando a Segunda Lei de Newton ao eixo horizontal (e tomando como sentido positivo o sentido do movimento), temos:

$$F - f_k = ma \Rightarrow 1,8t - f_k = (1,5)(1,2t - 2,4)$$

O que nos dá  $f_k = 3,6 \text{ N}$ . Assim,  $\mu_k = f_k/F_N = 0,24$ .

**94.** Na figura a seguir,  $m = 140/9,8 = 14,3 \text{ kg}$  é a massa da criança. Chamamos de  $\vec{w}_x$  e  $\vec{w}_y$  as componentes da força gravitacional que a Terra exerce sobre a criança; os módulos dessas componentes são  $w_x = mg \sin \theta$  e  $w_y = mg \cos \theta$ .



(a) Aplicando a Segunda Lei de Newton à direção paralela à superfície do escorrega, e tomando o sentido positivo como sendo para cima (de modo que  $a = -0,86 \text{ m/s}^2$ ), temos:

$$f_k - 140 \sin 25^\circ = m(-0,86)$$

o que nos dá  $f_k = 47 \text{ N}$ .

Aplicando a Segunda Lei de Newton à direção perpendicular à superfície do escorrega, temos:

$$F_N - 140 \cos 25^\circ = 0 \Rightarrow F_N = 127 \text{ N}.$$



Assim,  $\mu_k = f_k/F_N = 0,37$ .

(b) Voltando à primeira equação do item (a), vemos que, se a componente do peso paralela à superfície do escorrega não fosse suficiente para vencer o atrito estático, a criança não escorregaria. Isso significa que  $140 \sin 25^\circ > f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N$ , o que nos dá  $\tan 25^\circ = 0,47 > \mu_s$ . O valor máximo  $\mu_s$  é, portanto, 0,47. O fato de que o valor mínimo de  $\mu_s$  é  $\mu_k$  é mais sutil; talvez seja conveniente reler a Seção 6-2 do livro. Se  $\mu_k$  fosse maior que  $\mu_s$ , a criança não poderia começar a se mover quando o atrito estático fosse superado (aumentando o ângulo do escorrega), já que o atrito se tornaria maior que o necessário para mantê-la em repouso! Os limites de  $\mu_s$  são, portanto,  $0,47 > \mu_s > 0,37$ .

95. (a) A componente horizontal de  $\vec{F}$  é responsável pelo movimento do esfregão, enquanto a componente vertical aumenta a força de atrito, ao aumentar a força normal. Aplicando a Segunda Lei de Newton à direção vertical, temos  $F_N - F \cos \theta - mg = 0$ ; aplicando a Segunda Lei de Newton à direção horizontal, temos  $F \sin \theta - f_k = 0$  (já que o esfregão, de acordo com o enunciado do problema, está se movendo com velocidade constante). Além disso, de acordo com a Eq. 6-2,  $f_k = \mu_k F_N$ . Combinando essas equações, obtemos

$$F = \frac{\mu_k mg}{\sin \theta - \mu_k \cos \theta}.$$

(b) O pano de chão não poderá se mover se a componente horizontal de  $F$  for menor que a força máxima de atrito estático,  $f_{s,\text{máx}}$ . Isso significa que a condição limite é  $F \sin \theta = f_{s,\text{máx}}$ . Combinando essa equação com a Eq. 6-1 e com a equação de equilíbrio na direção vertical,  $F_N - F \cos \theta - mg = 0$ , temos:

$$F = \frac{\mu_s mg}{\sin \theta - \mu_s \cos \theta}$$

Como o denominador dessa equação se anula para  $\mu_s = \tan \theta$ , isso significa que o ângulo limite é  $\mu_0 = \tan \theta$ ; para  $\theta < \theta_0$ , o pano de chão permanecerá em repouso.

96. (a) A distância percorrida em uma revolução do carrossel é  $2\pi R = 2\pi(4,6 \text{ m}) = 29 \text{ m}$ . A velocidade (supostamente constante) é, portanto,  $v = (29 \text{ m})/(30 \text{ s}) = 0,96 \text{ m/s}$ .

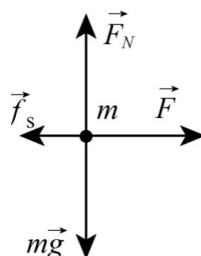
(b) A Segunda Lei de Newton (usando a Eq. 6-17 para o módulo da aceleração) nos dá

$$f_s = m \left( \frac{v^2}{R} \right) = m(0,20)$$

De acordo com a Eq. 6-1, como  $F_N = mg$ , o valor máximo do atrito estático é  $f_{s,\text{máx}} = \mu_s mg$ . Igualando este valor a  $f_s = m(0,20)$ , podemos cancelar as massas e obter como resultado  $\mu_s = 0,20/9,8 = 0,021$ .

97. **PENSE** Neste problema, uma força é usada para acelerar uma caixa. Conhecendo a distância percorrida e a velocidade no final do percurso, podemos calcular o coeficiente de atrito cinético entre a caixa e o piso.

**FORMULE** A figura mostra o diagrama de corpo livre da caixa. Vamos tomar o sentido positivo do eixo  $x$  como sendo para a direita, o sentido positivo do eixo  $y$  como sendo para cima, e chamar de  $F$  o módulo da força



aplicada pelo operário. Aplicando a segunda lei de Newton ao movimento segundo os eixos  $x$  e  $y$ , obtemos, respectivamente, as equações

$$F - f_k = ma_x, \quad F_N - mg = 0$$

Por outro lado, usando a Eq. 2-16,  $v^2 = v_0^2 + 2a(x - x_0)$ , obtemos

$$a_x = \frac{v^2 - v_0^2}{2\Delta x} = \frac{(1,0 \text{ m/s})^2 - 0}{2(1,4 \text{ m})} = 0,357 \text{ m/s}^2$$

em que  $\Delta x = x - x_0$ .

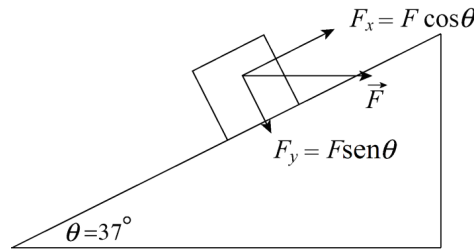
Combinando essas equações, podemos determinar o valor de  $\mu_k$ .

**ANALISE** Explicitando  $\mu_k$  na Eq. 6-2,  $f_k = \mu_k F_N$ , obtemos

$$\mu_k = \frac{f_k}{F_N} = \frac{F - ma_x}{mg} = \frac{85 \text{ N} - (40 \text{ kg})(0,357 \text{ m/s}^2)}{(40 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)} = 0,18$$

**APRENDA** Escrevendo a aceleração na forma  $a_x = (F/m) - \mu_k g$ , vemos que o valor da aceleração aumenta quando  $\mu_k$  diminui. Se o atrito for desprezível, ou seja, se  $\mu_k = 0$ ,  $a_x = F/m$ .

**98.** A figura mostra as componentes da força  $F$  nas direções paralela e perpendicular ao plano inclinado.



(a) Aplicando a Segunda Lei de Newton às direções paralela e perpendicular à superfície do plano inclinado, temos:

$$F \cos \theta - f_k - mg \sin \theta = ma$$

$$F_N - F \sin \theta - mg \cos \theta = 0.$$

Usando a relação  $f_k = \mu_k F_N$ , essas equações nos dão

$$a = \frac{F}{m} (\cos \theta - \mu_k \sin \theta) - g (\sin \theta + \mu_k \cos \theta).$$

Fazendo  $\mu_k = 0,30$ ,  $F = 50 \text{ N}$  e  $m = 5,0 \text{ kg}$ , obtemos  $a = -2,1 \text{ m/s}^2$  ou  $|a| = 2,1 \text{ m/s}^2$ .

(b) O sentido de  $\vec{a}$  é para baixo.

(c) Para  $v_0 = +4,0 \text{ m/s}$  e  $v = 0$ , a Eq. 2-16 nos dá  $\Delta x = -\frac{(4,0 \text{ m/s})^2}{2(-2,1 \text{ m/s}^2)} = 3,9 \text{ m}$ .

(d) Esperamos que  $\mu_s \leq \mu_k$ ; caso contrário, um objeto que começasse a se mover imediatamente começaria a ser freado (antes mesmo de ganhar velocidade)! No caso limite, em que  $\mu_s = \mu_k = 0,30$ , o máximo atrito estático, de acordo com a Eq. 6-1, seria

$$f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N = \mu_s (F \sin \theta + mg \cos \theta) = 21 \text{ N}$$

Acontece que, para que a aceleração ao longo do eixo  $x$  seja nula, devemos ter

$$f_s = F \cos \theta - mg \sin \theta = 10 \text{ N}$$

Como o valor de  $f_s$  necessário para que o bloco permaneça em repouso é menor que  $f_{s,\text{máx}}$ , o bloco permanece em repouso.

99. (a) Como, nesta situação,  $F_N = mg$ ,

$$f_{s,\text{máx}} = \mu_s mg = (0,52)(11 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2) = 56 \text{ N}$$

Assim, o módulo da força horizontal que coloca o bloco na iminência de se mover é 56 N.

(b) Aplicando a Segunda Lei de Newton à componente vertical do movimento, obtemos

$$F \sin \theta + F_N = mg \Rightarrow f_{s,\text{máx}} = \mu_s (mg - F \sin \theta)$$

Assim, a componente horizontal da força que coloca o bloco na iminência de se mover é

$$F \cos \theta = \mu_s (mg - F \sin \theta) \Rightarrow F = \frac{\mu_s mg}{\cos \theta + \mu_s \sin \theta}$$

o que nos dá  $F = 59 \text{ N}$  para  $\theta = 60^\circ$ .

(c) Fazendo  $\theta = -60^\circ$ , obtemos

$$F = \frac{(0,52)(11 \text{ kg})(9,8 \text{ m/s}^2)}{\cos(-60^\circ) + (0,52) \sin(-60^\circ)} = 1,1 \times 10^3 \text{ N}$$

100. (a) Se, partindo do repouso com uma aceleração constante  $a$ , o esquiador percorre uma distância  $L$  em um intervalo de tempo  $t$ ,  $L = at^2/2$ . Explicitando  $a$  e substituindo  $L$  e  $t$  por seus valores para os esquis convencionais, obtemos

$$a_1 = \frac{2L}{t_1^2} = \frac{2(200 \text{ m})}{(61 \text{ s})^2} = 0,11 \text{ m/s}^2$$

(b) No caso dos novos esquis, temos

$$a_2 = \frac{2L}{t_2^2} = \frac{2(200 \text{ m})}{(42 \text{ s})^2} = 0,23 \text{ m/s}^2$$

(c) A força resultante na direção da encosta para um esquiador de massa  $m$  é

$$F_{\text{res}} = mg \sin \theta - f_k = mg(\sin \theta - \mu_k \cos \theta) = ma$$

o que nos dá, para os esquis convencionais,

$$\mu_{k1} = \tan \theta - \frac{a_1}{g \cos \theta} = \tan 3,0^\circ - \frac{0,11 \text{ m/s}^2}{(9,8 \text{ m/s}^2) \cos 3,0^\circ} = 0,041$$

(d) No caso dos novos esquis, temos

$$\mu_{k2} = \tan \theta - \frac{a_2}{g \cos \theta} = \tan 3,0^\circ - \frac{0,23 \text{ m/s}^2}{(9,8 \text{ m/s}^2) \cos 3,0^\circ} = 0,029$$

101. Vamos tomar como positivo o sentido “para baixo” do eixo vertical. A aplicação da segunda lei de Newton à componente vertical do movimento da criança nos dá

$$mg \sin \theta - f_k = ma$$

De acordo com a Eq. 6-2,

$$f_k = \mu_k F_N = \mu_k m g$$

Portanto,  $a = g(\sin \theta - \mu_k \cos \theta) = -0,5 \text{ m/s}^2$  (note que, como a aceleração e a velocidade da criança têm sentidos opostos, a velocidade diminui com o tempo). Explicitando o coeficiente de atrito cinético e substituindo os valores conhecidos, obtemos  $\mu_k = 0,76$ .

**102.** (a) Vamos escolher os sentidos do eixo  $x$  (horizontal) e do eixo  $y$  (vertical) para que as componentes da força  $\vec{F}$  sejam positivas. Nesse caso,  $F_x = F_h = F \cos \theta = 100 \text{ N}$ .

(b) Como a aceleração vertical é nula, a aplicação da segunda lei de Newton à componente  $y$  do movimento nos dá

$$F_N + F_y = mg \Rightarrow F_N = mg - F \sin \theta$$

em que  $m = 25,0 \text{ kg}$ . Para  $\theta = 0^\circ$ , essa equação nos dá  $F_N = 245 \text{ N}$ .

(c) Para  $\theta = 30,0^\circ$ ,  $F_x = F_h = F \cos \theta = 86,6 \text{ N}$ .

(d) Para  $\theta = 30,0^\circ$ ,  $F_N = mg - F \sin \theta = 195 \text{ N}$ .

(e) Para  $\theta = 60,0^\circ$ ,  $F_x = F_h = F \cos \theta = 50,0 \text{ N}$ .

(f) Para  $\theta = 60,0^\circ$ ,  $F_N = mg - F \sin \theta = 158 \text{ N}$ .

(g) A condição para que a cadeira escorregue é

$$F_x > f_{s,\text{máx}} = \mu_s F_N \text{ em que } \mu_s = 0,42$$

Para  $\theta = 0^\circ$ , temos

$$F_x = 100 \text{ N} < f_{s,\text{máx}} = (0,42)(245 \text{ N}) = 103 \text{ N}$$

Portanto, a cadeira permanece em repouso.

(h) Para  $\theta = 30,0^\circ$ ,  $F_x = 86,6 \text{ N} > f_{s,\text{máx}} = (0,42)(195 \text{ N}) = 81,9 \text{ N}$ ; portanto, a cadeira escorrega.

(i) Para  $\theta = 60,0^\circ$ ,  $F_x = 50,0 \text{ N} > f_{s,\text{máx}} = (0,42)(158 \text{ N}) = 66,4 \text{ N}$ ; portanto, a cadeira permanece em repouso.

**103.** (a) A tração da corda é máxima no ponto mais baixo do percurso, pois, nesse ponto, a tração da corda e a força gravitacional atuam sobre a corda na mesma direção e em sentidos opostos.

(b) O valor da tração da corda nesse ponto da trajetória pode ser obtido combinando a segunda lei de Newton com a Eq. 6-18:

$$T - mg = \frac{mv^2}{R} \Rightarrow T = m \left( g + \frac{v^2}{R} \right)$$

Explicitando a velocidade na equação anterior, obtemos

$$v = \sqrt{R \left( \frac{T}{m} - g \right)} = \sqrt{(0,91 \text{ m}) \left( \frac{40 \text{ N}}{0,37 \text{ kg}} - 9,8 \text{ m/s}^2 \right)}$$

o que nos dá  $v = 9,5 \text{ m/s}$ .

**104.** (a) A componente do peso paralela à encosta (tomando como positivo o sentido “para baixo”) é  $mg \sin \theta$ . Aplicando a segunda lei de Newton à componente do movimento paralela à encosta, obtemos a relação  $mg \sin \theta - f = ma$ . Explicitando  $a$  e substituindo os parâmetros pelos seus valores, obtemos  $a = 1,64 \text{ m/s}^2$ . De acordo com a Eq. 2-15,

$$80,0 \text{ m} = \left(6,20 \frac{\text{m}}{\text{s}}\right) t + \frac{1}{2} \left(1,64 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}\right) t^2$$

Aplicando a fórmula de Báskara à equação anterior e escolhendo a raiz positiva, obtemos  $t = 6,80 \text{ s}$ .

(b) Se executarmos os mesmos cálculos do item (a) para  $f = 42,0 \text{ N}$ , em vez de  $f = 62,0 \text{ N}$ , vamos obter  $t = 6,76 \text{ s}$ .

**105.** A componente do peso paralela à rampa (tomando como positivo o sentido “para cima”) é  $P \sin \theta$ , em que  $P$  é o peso do bloco. Aplicando a segunda lei de Newton à componente do movimento paralela à encosta e usando a Eq. 5-12, obtemos a relação

$$f_k - P \cos \theta = aP/g$$

Explicitando  $f_k$  e substituindo os parâmetros pelos seus valores, obtemos  $f_k = 20 \text{ N}$ .

Aplicando a segunda lei de Newton à componente do movimento perpendicular à encosta, obtemos

$$F_N = P \cos \theta = (40)(0,9) = 36 \text{ N}$$

Assim, de acordo com a Eq. 6-2,

$$\mu_k = \frac{f_k}{F_N} = 0,56$$