7



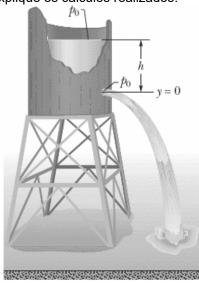
Processo Seletivo 04/2024 UDESC

PADRÃO DE RESPOSTA DAS QUESTÕES CONSTANTES NA PROVA ESCRITA Área de Conhecimento: Física

Questão 1

Peso: 2,0 pontos

Considere uma caixa d'água sem tampa. Esta possui um furo localizado a uma distância h da superfície da água, conforme figura abaixo. Qual a velocidade v da água ao sair da caixa d'água pelo furo? Apresente o desenvolvimento e explique os cálculos realizados.



Resposta:

IDÉIAS-CHAVE (1) Esta situação é equivalente à da água descendo com velocidade v_0 por um cano largo (o tanque) de seção reta A e depois se movendo (horizontalmente) com velocidade v em um cano estreito (o furo) de seção reta a. (2) Como toda água que passa pelo cano largo passa também pelo cano estreito, a vazão R_V deve ser a mesma nos dois "canos". (3) Podemos também relacionar v a v_0 (e a h) através da equação de Bernoulli (Eq. 14-28).

Cálculos: De acordo com a Eq. 14-24,

$$R_V = av = Av_0$$

e portanto
$$v_0 = \frac{a}{A}v$$
.

8



Como $a \ll A$, vemos que $v_0 \ll v$. Para aplicar a equação de Bernoulli tomamos o nível do furo como nosso nível de referência para a medida de altura (e, portanto, da energia potencial gravitacional). Notando que a pressão no alto da caixa d'água no local do furo é a pressão atmosférica p_0 (pois os dois locais estão expostos à atmosfera), escrevemos a Eq. 14-28 como

$$p_0 + \frac{1}{2}\rho v_0^2 + \rho g h = p_0 + \frac{1}{2}\rho v^2 + \rho g(0). \tag{14-39}$$

(O alto do tanque é representado pelo lado esquerdo da equação, e o furo pelo lado direito. O zero do lado direito indica que o furo está no nível de referência.) Antes de explicitar ν na Eq. 14-39, podemos usar nosso resultado de que $\nu_0 \ll \nu$ para simplificá-la: supomos que ν_0^2 , e portanto o termo $\frac{1}{2} \rho \nu_0^2$ na Eq. 14-39 é desprezível em comparação com os outros termos, e o abandonamos. Explicitando ν na equação restante, obtemos

$$v = \sqrt{2gh}$$
. (Resposta)

Fonte:

Exemplo 14-8

HALLIDAY, David; RESNICK, Robert; WALKER, Jearl. Fundamentos de física 2. 8. ed. Rio de Janeiro: LTC, 2008. 1 recurso on-line. v. 2. ISBN 9788521618362 (eletrônico). Disponível em: http://site.ebrary.com/lib/bibliotecaudesc/Doc?id=10707150.

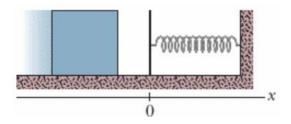
9



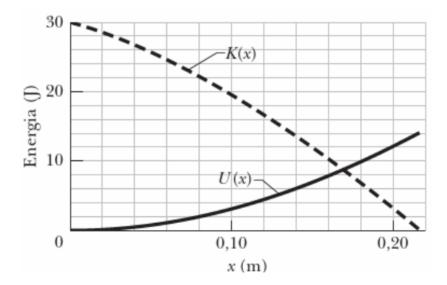
Questão 2

Peso: 2,0 pontos

Na Figura abaixo, um bloco de 20 kg está prestes a colidir com uma mola no estado relaxado. Quando o bloco comprime a mola uma força de atrito cinético entre o bloco e o piso age sobre o bloco.



O gráfico abaixo mostra a energia cinética do bloco, K(x), e a energia potencial da mola, U(x), em função da posição x do bloco, enquanto a mola é comprimida. Qual é o coeficiente de atrito cinético, μ_k , entre o bloco e o piso? Apresente o desenvolvimento e explique os cálculos realizados.



Resposta:

é conservada durante a compressão porque a força de atrito, uma força dissipativa, age sobre o bloco, convertendo uma quantidade de energia $\Delta E_{\rm t}$ em energia térmica do bloco e do piso. (2) A energia $\Delta E_{\rm t}$ está relacionada ao módulo da força de atrito cinético e à distância percorrida pelo bloco através da Eq. 8-31 ($\Delta E_{\rm t} = f_k d$). (3) A energia mecânica $E_{\rm mec,2}$ em qualquer ponto durante a compressão está relacionada à energia mecânica inicial $E_{\rm mec,1}$ e a $E_{\rm t}$ através da Eq. 8-37, que pode ser escrita na forma $E_{\rm mec,2} = E_{\rm mec,1} - \Delta E_{\rm t}$.



Determinação de ΔE_t : De acordo com a Fig. 8-20b, quando o bloco está em x = 0, prestes a comprimir a mola, sua energia cinética é K = 30 J e a energia potencial da mola é U = 0. Assim, a soma de K e U é

$$E_{\text{mec},1} = 30 \text{ J}.$$

A mola atinge a máxima compressão quando o bloco pára, ou seja, quando a energia cinética se anula. De acordo com a figura, isso acontece para $x \approx 0.215$ m, posição na qual K = 0 e U = 14 J. Assim, no ponto de parada a soma de K e U é

$$E_{\text{mec }2} = 14 \text{ J}.$$

Para determinar a quantidade de energia convertida em energia térmica escrevemos $E_{\text{mec,2}} = E_{\text{mec,1}} - \Delta E_{\text{t}}$ como

$$14 J = 30 J - \Delta E_t$$

ou

$$\Delta E_{\rm t} = 16 \, \rm J.$$

Determinação de μ_k : De acordo com a Eq. 6-2, a força de atrito cinético é dada por $f_k = \mu_k F_N$, onde a força normal é dada pela Eq. 5-14 ($F_N = mg$). Em nosso caso, a força de atrito f_k converte 16 J em energia térmica em uma distância d = 0.215 m, de acordo com a equação $\Delta E_t = f_k d$. Combinando várias expressões, obtemos

$$\Delta E_{\rm t} = f_k d = \mu_k F_N d = \mu_k mgd$$

e substituímos os valores conhecidos $\Delta E_{\rm t} = 16 \, \text{J}$, $m = 20 \, \text{kg}$, $g = 9.8 \, \text{m/s}$ e $d = 0.215 \, \text{para obter}$

$$\mu_k = 0.38.$$
 (Resposta)

Fonte:

Exemplo 8-9

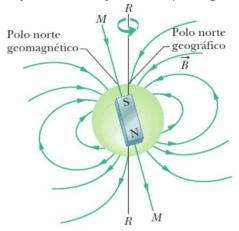
HALLIDAY, David; RESNICK, Robert; WALKER, Jearl. Fundamentos de física 1. 8. ed. Rio de Janeiro: LTC, 2008. 1 recurso on-line. v. 1. ISBN 9788521616054. Disponível em: http://site.ebrary.com/lib/bibliotecaudesc/Doc?id=10707127.



Questão 3

Peso: 2,0 pontos

As equações de Maxwell podem ser utilizadas para explicar uma grande variedade de fenômenos, constituindo a base para o funcionamento de dispositivos eletromagnéticos, como motores elétricos, transmissores e receptores de televisão, telefones, aparelhos de radar e fornos microondas. Tendo isso em mente, e considerando a Terra como um grande imã, discuta sobre o magnetismo da Terra, abordando pontos como a declinação e a inclinação do campo magnético da Terra.



Solução:

A Terra é um grande ímã: em pontos próximos da superfície terrestre, o campo magnético se assemelha ao campo produzido por um gigantesco ímã em forma de barra (um dipolo magnético) que atravessa o centro do planeta. A Fig. 32-8 é uma representação idealizada desse campo dipolar, sem a distorção causada pelo vento solar.

Como o campo magnético da Terra é o campo de um dipolo magnético, existe um momento dipolar magnético $\bar{\mu}$ associado ao campo. No caso do campo idealizado da Fig. 32-8, o módulo de $\bar{\mu}$ é 8,0 \times 10²² J/T e a direção de $\bar{\mu}$ faz um ângulo de 11,5° com o eixo de rotação da Terra. O eixo do dipolo (MM na Fig. 32-8) tem a mesma direção que $\bar{\mu}$ e intercepta a superfície da Terra no polo norte geomagnético, situado no noroeste da Groenlândia, e no polo sul geomagnético, situado na Antártica. As linhas do campo magnético \bar{B} emergem no Hemisfério Sul e penetram na Terra no Hemisfério Norte. Assim, o polo magnético que está situado no Hemisfério Norte e é chamado de "polo norte magnético" é na verdade o polo sul do dipolo magnético da Terra.



A orientação do campo magnético em um ponto qualquer da superfície da Terra é normalmente especificada através de dois ângulos. A **declinação do campo** é o ângulo (à esquerda ou à direita) entre o norte geográfico (isto é, a direção da latitude 90°) e a componente horizontal do campo. A **inclinação do campo** é o ângulo (para cima ou para baixo) entre um plano horizontal e a direção do campo.

Instrumentos chamados de *magnetômetros* são usados para medir esses ângulos e determinar o módulo do campo com alta precisão. Entretanto, é possível descobrir qual é a orientação local do campo magnético terrestre usando dois instrumentos simples, a *bússola* e a *bússola de inclinação*. A bússola é simplesmente um ímã em forma de agulha que é montado de modo a poder girar livremente em torno de um eixo vertical. Quando a bússola é mantida em um plano horizontal, o polo norte da agulha aponta para o polo norte geomagnético (que, como vimos, é na verdade o polo sul magnético). O ângulo entre a agulha e o norte geográfico é a declinação do campo. A bússola de inclinação é um dispositivo semelhante no qual a agulha pode girar livremente em torno de um eixo horizontal. Quando o plano vertical de rotação está alinhado com a direção da bússola, o ângulo entre a agulha do instrumento e a horizontal é a inclinação do campo.

Em um ponto real da superfície da Terra, o campo magnético medido pode diferir apreciavelmente, tanto em módulo como em orientação, do campo dipolar ideal da Fig. 32-8. Na verdade, o ponto do Hemisfério Norte no qual o campo é perpendicular à superfície da Terra não é o polo norte geomagnético na costa da Groenlândia, como seria de se esperar; o chamado *polo norte de inclinação* está situado nas ilhas Queen Elizabeth, no norte do Canadá, a uma grande distância da Groenlândia.

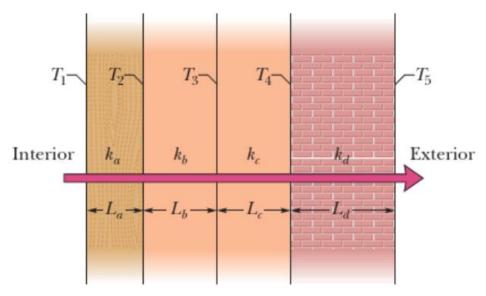
Fonte: Item 32-6

WALKER, Jearl. Halliday & Resnick fundamentos de física 3. 9. ed. Rio de Janeiro: LTC, 2012. 1 recurso on-line. v. 3. ISBN 9788521621393 (eletrônico). Disponível em: http://site.ebrary.com/lib/bibliotecaudesc/Doc?id=10839642.



Questão 4 Peso: 2,0 pontos

A figura abaixo mostra a seção reta de uma parede feita com uma camada interna de madeira, de espessura La, uma camada externa de tijolos, de espessura Ld (igual ao dobro da espessura de madeira), e duas camadas externas de espessura e composição desconhecidas. A condutividade térmica da madeira é ka e a dos tijolos é kd (5 vezes maior que a condutividade térmica da madeira). A área A da parede também é desconhecida. A condução térmica através da parede atingiu o regime estacionário; as únicas temperaturas conhecidas são T1 = 25°C, T2 = 20°C e T5 = -10°C. Qual é a temperatura T4? Apresente o desenvolvimento e explique os cálculos realizados.



Resposta:

IDÉIAS-CHAVE (1) A temperatura T_4 aparece na equação da taxa P_d com a qual a energia térmica atravessa os tijolos (Eq. 18-32). Entretanto, não temos dados suficientes para calcular o valor de T_4 usando apenas a Eq. 18-32. (2) Como o regime é estacionário, a taxa de condução P_d através dos tijolos é igual à taxa de condução P_d através da madeira.

Cálculos: De acordo com a Eq. 18-32 e a Fig. 18-22, podemos escrever

$$P_a = k_a A \frac{T_1 - T_2}{L_a}$$
 e $P_d = k_d A \frac{T_4 - T_5}{L_d}$.

Fazendo $P_a = P_d$ e explicitando T_4 , obtemos



$$T_4 = \frac{k_a L_d}{k_d L_a} (T_1 - T_2) + T_5.$$

Fazendo $L_d = 2.0L_a$, $k_d = 5.0k_a$ e substituindo T_1 , T_2 e T_5 por seus valores, obtemos

$$T_4 = \frac{k_a(2,0L_a)}{(5,0k_a)L_a} (25^{\circ}\text{C} - 20^{\circ}\text{C}) + (-10^{\circ}\text{C})$$

= -8,0°C. (Resposta)

Fonte:

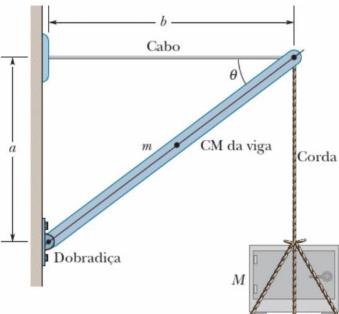
Exemplo 18-6

HALLIDAY, David; RESNICK, Robert; WALKER, Jearl. Fundamentos de física 2. 8. ed. Rio de Janeiro: LTC, 2008. 1 recurso on-line. v. 2. ISBN 9788521618362 (eletrônico). Disponível em: http://site.ebrary.com/lib/bibliotecaudesc/Doc?id=10707150.



Questão 5: Peso: 2,0 pontos

A figura abaixo mostra um cofre, de massa M, pendurado por uma corda presa a uma lança de guindaste de dimensões a e b. A lança é composta por uma viga articulada e um cabo horizontal. A viga é feita de material uniforme, tendo uma massa m. As massas do cabo e da corda são desprezíveis. Determine o módulo da força exercida pelo cabo sobre a viga. Determine também as componentes horizontal e vertical da força exercida pela dobradiça sobre a viga. Apresente o desenvolvimento e explique os cálculos realizados.



Resposta:

IDÉIAS-CHAVE O sistema neste caso é apenas a viga, e as forças sobre ele estão mostradas no diagrama de corpo livre da Fig. 12-7b. A força exercida pelo cabo é \vec{T}_{cabo} . A força gravitacional a que a viga está submetida está aplicada ao centro de massa (situado no centro da viga), e foi representada pela força equivalente $m\vec{g}$. A componente vertical da força que a dobradiça exerce sobre a viga é \vec{F}_{v} , e a componente horizontal é \vec{F}_{h} . A força exercida pela corda que sustenta o cofre é \vec{T}_{corda} . Como a viga, a corda e o cofre estão em repouso, o módulo de \vec{T}_{corda} é igual ao peso do cofre: $T_{c} = Mg$. Posicionamos a origem O de um sistema de coordenadas xy na dobradiça. Como o sistema está em equilíbrio estático, as equações de equilíbrio podem ser usadas.



Cálculos: Vamos começar com a Eq. 12-9 ($\tau_{res,z} = 0$). Note que o enunciado pede o módulo da força \vec{T}_{cabo} , mas não pede os módulos das forças \vec{F}_h e \vec{F}_v que agem sobre a dobradiça no ponto O. Para eliminar \vec{F}_h e \vec{F}_v do cálculo do torque, basta calcularmos os torques em relação a um eixo perpendicular ao papel passando pelo ponto O. Nesse caso, \vec{F}_h e \vec{F}_v têm braços de alavanca nulos. As linhas de ação de \vec{T}_{cabo} , \vec{T}_{corda} e $m\vec{g}$ estão indicadas por retas tracejadas na Fig. 12-7b. Os braços de alavanca correspondentes são a, b e b/2.

Escrevendo os torques na forma $r_{\perp}F$ e usando nossa regra para os sinais dos torques, a equação de equilíbrio $\tau_{\text{res},z} = 0$ se torna

$$(a)(T_{cabo}) - (b)(T_{corda}) - (\frac{1}{2}b)(mg) = 0.$$

Substituindo T_{corda} por Mg e explicitando T_{cabo} , obtemos

$$T_{cabo} = \frac{gb(M + \frac{1}{2}m)}{a}$$

Cálculos: No caso do equilíbrio na horizontal, escrevemos $F_{res,x} = 0$ como

$$F_h - T_{cabo} = 0,$$

e portanto

$$F_h = T_{cabo}$$

No caso do equilíbrio na vertical, escrevemos $F_{\text{res,y}} = 0$ como

$$F_v - mg - T_{corda} = 0.$$

Substituindo T_{corda} por Mg e explicitando F_{ν} , obtemos

$$F_v = (m + M)g$$

Fonte:

Exemplo 12-3

HALLIDAY, David; RESNICK, Robert; WALKER, Jearl. Fundamentos de física 2. 8. ed. Rio de Janeiro: LTC, 2008. 1 recurso on-line. v. 2. ISBN 9788521618362 (eletrônico). Disponível em: http://site.ebrary.com/lib/bibliotecaudesc/Doc?id=10707150.



Assinaturas do documento



Código para verificação: 9JAT67X2

Este documento foi assinado digitalmente pelos seguintes signatários nas datas indicadas:



CARLOS VINICIOS OPELT em 24/06/2024 às 11:40:26

Emitido por: "SGP-e", emitido em 30/03/2023 - 17:56:02 e válido até 30/03/2123 - 17:56:02. (Assinatura do sistema)

Para verificar a autenticidade desta cópia, acesse o link https://portal.sgpe.sea.sc.gov.br/portal-externo e informe o processo UDESC 00026031/2024 e o código 9JAT67X2 ou aponte a câmera para o QR Code presente nesta página para realizar a conferência.