

# Resolução do 1º Teste de Mecânica e Ondas

LEE/LEGI, 2 de Maio de 2006

## (7.0) Problema 1

(2.0)a) Vida média = valor dado =  $\tau = 8267$  anos. Assim, tempo de semi-desintegração = tempo de semi-vida = tempo de semi-transformação =  $T_{1/2} = \tau \ln 2 = 5730$  anos.

Constante de decaimento é o inverso da vida média:  $\lambda = \frac{1}{\tau} = 1.21 \times 10^{-4} \text{ ano}^{-1}$

(2.0)b) Esta alínea é relativa apenas à amostra de restos carbonizados. O tempo decorrido desde o fabrico da ânfora é, admitindo que não existe o ano 0,  $\Delta t = 2006 - 1 + 6 = 2011$  anos. A actividade actual é  $A(t_A) = 10.6 \text{ s}^{-1} = A_0 e^{-\lambda \Delta t}$ . Daqui podemos concluir que  $A_0 = A(t_A) e^{+\lambda \Delta t} = 10.6 e^{+1.21 \times 10^{-4} \times 2011}$  ou  $A_0 = 13.52 \text{ s}^{-1}$ .

(2.0)c) Aqui admitimos que a actividade do  $^{14}\text{C}$  na natureza não varia com o tempo. Isto é,  $A_0$  no momento em que os restos foram carbonizados e no momento em que o linho foi fabricado é igual.

Assim, para estimar a data  $t_0 = 2006 - t_L$  em que o linho foi fabricado, basta saber também a actividade hoje (2006):  $A(t_L) = A_0 e^{-\lambda t_L}$  (note que  $t_L = 2006 - t_0$ ). Como esse valor é dado e vale  $A(t_L) = 12.0 \text{ s}^{-1}$ , podemos obter  $t_L$  de:  $t_L = \left( \ln \left( \frac{A_0}{A(t_L)} \right) \right) / \lambda = \tau \ln \left( \frac{A_0}{A(t_L)} \right) = 8267 \ln \left( \frac{13.52}{12.0} \right) = 986$  anos. Assim o pano terá sido fabricado em 1020 d.C.

(1.0)d) O número de núcleos hoje, na peça de linho, é simplesmente dado pela equação do declínio radioactivo:  $dN/dt = -\lambda N \Leftrightarrow A(t) = -dN/dt = +\lambda N$  ou que  $N(t) = A(t)/\lambda = A(t) \cdot \tau$ . Agora é de notar que como  $A(t)$  está em  $\text{s}^{-1}$ , teremos que exprimir  $\tau$  em s.  $\tau = 8267 \times 365.25 \times 24 \times 3600$  s. Assim, temos que  $N(t) = 12.0 \times 8267 \times 365.25 \times 24 \times 3600 = 3.13 \times 10^{12}$  núcleos radioactivos.

## (6.0) Problema 2

(1.5)a) A luz viaja dentro de água, partindo da lâmpada que está no fundo do lago para cima, até atingir a superfície.

Como atinge a superfície fazendo um ângulo de incidência de  $10^\circ$  (ângulo com a normal à superfície, ou ângulo com a vertical, com o valor de  $10^\circ$ ), a luz será refractada segundo um ângulo com a normal (vertical)  $\theta_r = \arcsen\left(\frac{n_i \text{sen}(\theta_i)}{n_r}\right) = \arcsen(1.33 \cdot \text{sen}(10^\circ)) = 13.35^\circ$ .

(1.5)b) O comprimento da onda na água é simplesmente  $\lambda_n = \lambda/n = 589 \text{ nm}/1.33 = 443 \text{ nm}$ .

(1.5)c) Imaginemos a lâmpada no fundo do lago. A luz chega sempre à superfície com um ângulo de incidência entre  $0^\circ$  e  $90^\circ$ . Mas só será refractada a luz que chegar com um ângulo igual ou inferior ao ângulo de reflexão total,  $\theta_{RT} = \arcsen(1/n) = \arcsen(1/1.33) = 48.75^\circ$ .

A luz proveniente da lâmpada que atinja a superfície com ângulos superiores  $\theta_{RT}$  será reflectida na totalidade de volta para debaixo de água. Como a luz que chega para ângulos inferiores será também refractada para o ar, podendo chegar ao observador, cria-se um círculo iluminado no lago, centrado no ponto da superfície exactamente sobre a lâmpada.

A luz que chega ao círculo proveniente da lâmpada constitui um cone de semi-abertura angular igual ao ângulo de reflexão total. A profundidade do lago pode ser dada assim por  $d = \text{raio do círculo}/\text{tg}(\theta_{RT}) = 0.4/1.14 = 0.1754 \text{ m}$ .

(1.5)d) A alteração de luminosidade dá-se por causa da interferência de duas ou mais ondas luminosas.

A onda 1 será a onda que viaja o percurso mais curto, incidindo na superfície (vinda da lâmpada) com um ângulo de  $10^\circ$  com a normal (vertical), e a onda 2 será a onda que incidiu na superfície com o mesmo ângulo, mas num ponto diferente. Seja  $D$  a distância entre os pontos de embate no óleo da onda 1 e da onda 2.

A onda 1 irá refractar para o óleo e depois para o ar. A onda 2 irá refractar para o óleo, propagar-se no óleo até chegar à superfície de separação óleo-ar, e reflectir de volta para o óleo. Então propagar-se-á no óleo até chegar à água, reflectirá na água de volta para o

óleo, e então propagar-se-á ao mesmo tempo e a partir do mesmo ponto da onda 1.

Note-se que nas reflexões da onda 2, sempre em superfícies de separação para meios menos densos (isto é, de índice de refração inferior), não haverá lugar a diferenças de fase. Assim, as diferenças de fase entre as ondas devem-se apenas a diferenças de percurso.

Para podermos comparar os percursos percorridos pelas ondas 1 e 2, é útil utilizar o mesmo comprimento de onda em ambos os casos, e corrigir o percurso atravessado pelo índice de refração. Propagando-se na água, a onda 2 atinge o óleo mais cedo que a onda 1, porque se estão a propagar segundo uma direcção fazendo um ângulo de  $10^\circ$  com a vertical. Seja  $a$  o percurso extra atravessado na água pela onda 1, até atingir o óleo. Pode ser calculado a partir de  $D$  usando a expressão  $a = D \sin(10^\circ)$ . Seja  $2b$  o percurso efectuado no óleo pela onda 2, desde que aí chegou até se encontrar com a onda 1 (e prosseguirem juntas, causando interferência). A relação entre  $b$  e a espessura da camada de óleo,  $x$ , é dada pelo ângulo de refração para a onda 2:  $x = b \cos \theta_r$ .

Com as devidas correcções devido aos diferentes índices de refração, podemos agora afirmar que há interferência destrutiva correspondente ao primeiro mínimo de intensidade, se

$$d.d.p. = \lambda/2 \Leftrightarrow 2n_o b - n_a a = \lambda/2$$

em que  $n_o, n_a$  são respectivamente o índice de refração do óleo  $n_o = 1.474$  e da água  $n_a = 1.33$ . Finalmente pode-se notar que  $D = 2b \sin(\theta_r)$ , daí que se pode obter uma segunda relação entre  $a$  e  $b$ :  $a = 2b \sin \theta_r \sin \theta_i$ . Como  $\sin \theta_r = \frac{n_a}{n_o} \sin \theta_i$ , vem

$$2n_o b - \frac{2b}{n_o} n_a^2 \sin^2 \theta_i = \frac{\lambda}{2} \Leftrightarrow b = 0.102 \mu\text{m}, \text{ e } x = b \cos \theta_r = 0.101 \mu\text{m}.$$

### (7.0) Problema 3

Neste problema, é útil calcular já os momentos de inércia para os blocos, embora de facto só sejam necessários na alínea b).

O bloco A é um cilindro ôco, em tudo semelhante a um anel esticadito. O seu momento de inércia, em relação ao eixo longitudinal, é dado por  $I_A = mr^2 = 2.5 \times 10^{-4} \text{ Kgm}^2$ .

O bloco B é composto por um cilindro ôco, igual ao bloco A, e um cilindro maciço, em tudo semelhante a disco esticadito. O momento de inércia da parte maciça é assim dada por  $mr^2/2$ , e o momento de inércia total do bloco B, em relação ao eixo longitudinal é  $I_B = I_A + mr^2/2 = 2.5 \times 10^{-4} + 2.25 \times 10^{-4} \text{ Kgm}^2$ , ou seja  $I_B = 4,75 \times 10^{-4} \text{ Kgm}^2$ .

(2.0)a) Não há atrito nesta parte do problema. Então ambos os blocos vão deslizar!

(1.0)i) Como os blocos só deslizam, são irrelevantes os respectivos momentos de inércia, e as acelerações, que não dependem das massas, são ambas iguais a  $a_A = a_B = g\text{sen}\theta = 9.8\text{sen}30^\circ = 4.9 \text{ m/s}^2$ .

(1.0)ii) Como os blocos têm a mesma aceleração, e partem ambos do repouso, nunca irão colidir. O resto da pergunta não se aplica nesta situação.

(5.0)b) Nesta parte do problema há atrito, sempre suficiente para impôr rolamento sem deslize dos blocos.

(2.0)i) Para descobrir a aceleração dos blocos, vamos calcular a aceleração para um bloco que rola sem deslizar, que tenha um dado momento de inércia  $I$ .

Como há rolamento sem deslize, o movimento do centro de massa (com velocidade  $v$  e aceleração  $a$ ) está relacionado com o movimento de rotação do bloco em torno do seu centro de massa (com velocidade de rotação  $w$  e aceleração angular  $\alpha$ ):  $v = w \cdot r$ ,  $a = \alpha \cdot r$ , em que  $r$  é o raio do bloco.

Temos assim três equações, uma para o movimento de translacção do centro de massa ( $\vec{F} = m\vec{a}$ ), outra para o movimento de rotação  $\vec{N} = I\alpha$ , e a equação  $a = \alpha \cdot r$ .

Ora as forças que actuam o bloco são a componente do peso no plano inclinado e a força de atrito,  $f$ . Esta força de atrito é a única força que exerce momento de força em relação ao centro de massa do bloco, momento que tem o valor  $N = r \cdot f$ . Assim, temos um sistema de 3 equações:

$$\begin{cases} mgsen\theta - f & = ma \\ rf & = I\alpha \\ a & = \alpha \cdot r \end{cases}$$

que se pode resumir a uma única equação:

$$mg\text{sen}\theta - \frac{I}{r^2} = ma \Leftrightarrow a = \frac{g\text{sen}\theta}{1 + \frac{I}{mr^2}}$$

Para os bloco A e B, temos

$$a_A = \frac{g\text{sen}\theta}{1 + \frac{I_A}{mr^2}} = \frac{4.9}{1 + 1} = 2.45 \text{ m/s}^2$$

$$a_B = \frac{g\text{sen}\theta}{1 + \frac{I_B}{mr^2}} = \frac{4.9}{1 + \frac{4.75}{0.6 \times 25}} = 3.72 \text{ m/s}^2$$

- (3.0)ii) Uma vez que partem do repouso e a aceleração do bloco B é superior à do bloco A, a resposta é Sim, o bloco B irá colidir com o bloco A.

Para calcular a distância percorrida pelos dois blocos, pensamos no movimento do bloco B visto pelo bloco A. Está a  $d_{BA} = 2$  m de distância e tem velocidade inicial nula e aceleração  $a_{BA} = 3.72 - 2.45 = 1.27 \text{ m/s}^2$  na direcção e sentido do bloco A.

Irá colidir passado um tempo  $t_e = \sqrt{2d_{BA}/a_{BA}}$ . Nesse tempo, o bloco B terá viajado um percurso  $d_B = a_B t_e^2 / 2 = a_B d_{BA} / a_{BA} = 5.85$  m, naturalmente mais 2 m que o bloco A (que assim viajou 3.85 m). (pode querer confirmar que  $3.85 = a_A t_e^2 / 2 = a_A d_{BA} / a_{BA}$ ).

Após o embate, o bloco B segue com velocidade (do centro de massa)  $v'_B = 3.572 \text{ m/s}$ . Para calcular  $v'_A$ , a velocidade do bloco A após o choque, precisamos ainda das velocidades dos blocos A e B imediatamente antes do choque.

Mas isso obtemos do movimento antes do choque. Como o embate se deu no instante  $t_e = 1.77$  s, os blocos têm velocidade, respectivamente,  $v_A = a_A t_e = 4.35 \text{ m/s}$  e  $v_B = a_B t_e = 6.60 \text{ m/s}$ .

Agora, já podemos calcular  $v'_A$ :

$$v'_A = \frac{m_A v_A + m_B v_B - m_B v'_B}{m_A} = 22.52 \text{ m/s.}$$

Podemos então calcular a distância percorrida pelos blocos até ao embate seguinte, que ocorre após um intervalo de tempo  $t'_e = 2 \frac{v'_A - v'_B}{a_B - a_A} = 29.84$  s. Note que  $t_e/2$  é o tempo que leva, no referencial solidário com o bloco A, para que o bloco B que tem velocidade  $v'_{BA} = v'_B - v'_A < 0$  e aceleração positiva  $a_{BA} = a_B - a_A$  fique com velocidade em relação a A igual a zero.

A distância percorrida é assim  $d'_B = d'_A = v'_B t'_e + \frac{1}{2} a_B t'_e = 1770$  m.