

---



---

## Exercícios Resolvidos de Física Básica

**Jason Alfredo Carlson Gallas**, professor titular de física teórica,  
Doutor em Física pela Universidade Ludwig Maximilian de Munique, Alemanha

**Universidade Federal da Paraíba (João Pessoa, Brasil)**  
Departamento de Física



Baseados na **SEXTA** edição do “Fundamentos de Física”, Halliday, Resnick e Walker.

Esta e outras listas encontram-se em: <http://www.fisica.ufpb.br/~jgallas>

---



---

## Contents

<b>37 Difração</b>	<b>2</b>
37.1 Problemas e Exercícios . . . . .	2
37.2 Difração por uma fenda: posições dos mínimos . . . . .	2
37.3 Determinação da intensidade da luz difratada por uma fenda — método quantitativo . . . . .	3
37.4 Difração por uma abertura circular . . . . .	3
37.5 Difração por duas fendas . . . . .	4
37.6 Redes de difração . . . . .	5
37.7 Redes de difração: dispersão e resolução . . . . .	6
37.8 Difração de raios-X . . . . .	7

Comentários/Sugestões e Erros: favor enviar para [jasongallas @ yahoo.com](mailto:jasongallas@yahoo.com) (sem “br” no final...)  
(listaq3.tex)

## 37 Difração

### 37.1 Problemas e Exercícios

### 37.2 Difração por uma fenda: posições dos mínimos

#### E 37-1 (41-3/4ª edição)

Um feixe de luz de comprimento de onda de 633 nm incide em uma fenda estreita. O ângulo entre o primeiro mínimo de difração de um lado do máximo central e o primeiro mínimo do outro lado é  $1.2^\circ$ . Qual é a largura da fenda?

► Basta usar a fórmula  $a \sin \theta = m\lambda$ , com  $m = 1$  e  $\theta = 1.2^\circ/2 = 0.6^\circ$ . Portanto

$$a = \frac{\lambda}{\sin \theta} = \frac{633 \times 10^{-9}}{\sin 0.6} = 60.4 \mu\text{m}.$$

#### E 37-4 (41-5/4ª edição)

A distância entre o primeiro e o quinto mínimo de uma figura de difração de uma fenda é 0.35 mm, com a tela a 40 cm de distância da fenda, quando é usada uma luz com um comprimento de onda de 550 nm. (a) determine a largura da fenda. (b) Calcule o ângulo  $\theta$  do primeiro mínimo de difração.

► (a) Chamando de  $y$  a posição do primeiro mínimo ( $m_1 = 1$ ) na tela, e de  $y + \Delta y$  a posição do quinto mínimo ( $m_2 = 5$ ), temos que

$$\tan \theta_1 = \frac{y}{D}, \quad \tan \theta_2 = \frac{y + \Delta y}{D}.$$

que nos fornecem

$$\tan \theta_2 - \tan \theta_1 = \frac{\Delta y}{D}.$$

Como  $y < \Delta y$ , podemos aproximar

$$\tan \theta_2 = \frac{y + \Delta y}{D} \simeq \frac{\Delta y}{D} = \frac{0.35}{400} = 8.75 \times 10^{-4}.$$

Este número pequeno nos informa que vale a aproximação  $\tan \theta_2 \simeq \theta_2$  e, como  $\theta_1 \ll \theta_2$ , que  $\tan \theta_1 \simeq \theta_1$ . Nestas aproximações podemos escrever

$$\tan \theta_2 - \tan \theta_1 \simeq \theta_2 - \theta_1 = \Delta\theta = \frac{\Delta y}{D}.$$

Por outro lado, sabemos que

$$a \sin \theta_1 = m_1 \lambda \quad \text{e} \quad a \sin \theta_2 = m_2 \lambda,$$

donde tiramos facilmente

$$\sin \theta_2 - \sin \theta_1 \simeq \theta_2 - \theta_1 = \Delta\theta = \frac{(m_2 - m_1)\lambda}{a}.$$

Comparando as duas expressões para  $\Delta\theta$  vemos que

$$\frac{\Delta y}{D} = \frac{(m_2 - m_1)\lambda}{a} = \frac{(\Delta m)\lambda}{a}.$$

Portanto

$$\begin{aligned} a &= \frac{D\lambda(m_2 - m_1)}{\Delta y} = \frac{(400)(550 \times 10^{-6})(5 - 1)}{0.35} \\ &= 2.5 \text{ mm}. \end{aligned}$$

(b) Para  $m = 1$

$$\sin \theta = \frac{m\lambda}{a} = \frac{(1)(550 \times 10^{-6})}{2.5} = 2.2 \times 10^{-4},$$

e, portanto, o ângulo pedido é

$$\theta = \sin^{-1}(2.2 \times 10^{-4}) = 2.2 \times 10^{-4} \text{ rad}.$$

#### P 37-6 (41-9/4ª edição)

Ondas sonoras com uma frequência de 3000 Hz e uma velocidade de 343 m/s passam pela abertura retangular de uma caixa de som e se espalham por um grande auditório. A abertura, que tem uma largura horizontal de 30 cm, está voltada para uma parede que fica a 100 m de distância (Fig. 37.32). Em que ponto desta parede um ouvinte estará no primeiro mínimo de difração e, portanto, terá dificuldade para ouvir o som? (Ignore as reflexões.)

► Suponha que o primeiro mínimo esteja a uma distância  $y$  a partir do eixo central, perpendicular ao alto-falante. Neste caso, para  $m = 1$  temos

$$\sin \theta = \frac{y}{\sqrt{D^2 + y^2}} = \frac{m\lambda}{a} = \frac{\lambda}{a}.$$

Resolvendo esta equação para  $y$  obtemos

$$\begin{aligned} y &= \frac{D}{\sqrt{(a/\lambda)^2 - 1}} = \frac{D}{\sqrt{(af/v_s)^2 - 1}} \\ &= \frac{100}{\sqrt{[(0.3)(3000)/343]^2 - 1}} \\ &= 41.2 \text{ m}. \end{aligned}$$

### 37.3 Determinação da intensidade da luz difratada por uma fenda — método quantitativo

#### E 37-9 (41-13/4ª edição)

Quando a largura de uma fenda é multiplicada por 2, a intensidade do máximo central da figura de difração é multiplicada por 4, embora a energia que passa pela fenda seja multiplicada por apenas 2. Explique quantitativamente o que se passa.

►

#### E 37-10 (41-12/4ª edição)

Uma luz monocromática com um comprimento de onda de 538 nm incide em uma fenda com uma largura de 0.025 mm. A distância entre a fenda e a tela é 3.5 m. Considere um ponto na tela a 1.1 cm do máximo central. (a) Calcule o valor de  $\theta$  neste ponto. (b) Calcule o valor de  $\alpha$ . (c) Calcule a razão entre a intensidade neste ponto e a intensidade no máximo central.

► (a)

$$\theta = \sin^{-1}\left(\frac{1.1}{3.5}\right) = 0.18^\circ.$$

(b) Da Eq. 37.6 temos que

$$\begin{aligned} \alpha = \left(\frac{\pi a}{\lambda}\right) \sin \theta &= \frac{\pi(0.025)}{538} \sin 0.18^\circ \\ &= 0.458 \text{ rad.} \end{aligned}$$

(c) Da Eq. 37.5 tiramos que

$$\frac{I(\theta)}{I_m} = \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha}\right)^2 = \left(\frac{\sin 0.458}{0.458}\right)^2 = 0.932.$$

### 37.4 Difração por uma abertura circular

#### E 37-15 (41-18/4ª edição)

Os dois faróis de um automóvel que se aproxima de um observador estão separados por uma distância de 1.4 m. Qual é (a) a separação angular mínima e (b) a distância máxima para que o olho do observador seja capaz de resolvê-los? Suponha que o diâmetro da pupila do observador seja 5 mm e que use um comprimento de onda de luz de 550 nm para a luz dos faróis. Suponha também que a resolução seja limitada apenas pelos efeitos da

difração e portanto que o critério de Rayleigh possa ser aplicado.

► (a) Use o critério de Rayleigh, Eq. 37.14. Para resolver duas fontes puntiformes o máximo central da figura de difração de um ponto deve cair sobre ou além do primeiro mínimo da figura de difração do outro ponto. Isto significa que a separação angular das fontes deve ser pelo menos  $\theta_R = 1.22\lambda/d$ , onde  $\lambda$  é o comprimento de onda e  $d$  é o diâmetro da abertura. Portanto

$$\theta_R = \frac{1.22(550 \times 10^{-9})}{5 \times 10^{-3}} = 1.34 \times 10^{-4} \text{ rad.}$$

(b) Sendo  $L$  a distância dos faróis ao olho quando os faróis puderem ser pela primeira vez resolvidos, e  $D$  a separação dos faróis, então

$$D = L \tan \theta_R \approx L\theta_R,$$

onde foi feita a aproximação de ângulos pequenos  $\tan \theta_R \approx \theta_R$ , válida se  $\theta_R$  for medido em radianos. Portanto

$$L = \frac{D}{\theta_R} = \frac{1.4}{1.34 \times 10^{-4}} = 10.4 \text{ km.}$$

#### E 37-19 (41-23/4ª edição)

Estime a separação linear de dois objetos no planeta Marte que mal podem ser resolvidos em condições iniciais por um observador na Terra. (a) a olho nu e (b) usando o telescópio de 200 polegadas (=5.1 m) do Monte Palomar. Use os seguintes dados: distância entre Marte e Terra =  $8 \times 10^7$  km; diâmetro da pupila = 5 mm; comprimento de onda da luz = 550 nm.

► (a) Use o critério de Rayleigh, Eq. 37.14: dois objetos podem ser resolvidos se sua separação angular na posição do observador for maior que  $\theta_R = 1.22\lambda/d$ , onde  $\lambda$  é o comprimento de onda da luz e  $d$  é o diâmetro da abertura (do olho ou espelho). Se  $L$  for a distância do observador aos objetos, então a menor separação  $y$  que eles podem ter e ainda ser resolvidos é  $y = L \tan \theta_R \approx L\theta_R$ , onde  $\theta_R$  é medido em radianos. Portanto,

$$\begin{aligned} y &= \frac{1.22L\lambda}{d} = \frac{1.22(8 \times 10^{10})(550 \times 10^{-9})}{5 \times 10^{-3}} \\ &= 1.1 \times 10^7 \text{ m} = 1.1 \times 10^4 \text{ km.} \end{aligned}$$

Esta distância é maior do que o diâmetro de Marte. Portanto, não é possível resolver-se totalmente a olho nu dois objetos diametralmente opostos sobre Marte.

(b) Agora  $d = 5.1$  m e

$$y = \frac{1.22L\lambda}{d} = \frac{1.22(8 \times 10^{10})(550 \times 10^{-9})}{5.1}$$

$$= 1.1 \times 10^4 \text{ m} = 11 \text{ km.}$$

Esta é a separação mínima entre objetos para que possam ser perfeitamente resolvidos com o telescópio.

**E 37-20 (41-25/4ª edição)**

O sistema de radar de um cruzador emite microondas com um comprimento de onda de 1.6 cm, usando uma antena circular com 2.3 m de diâmetro. À distância de 6.2 km, qual é a menor separação entre duas lanchas para que sejam detectadas como objetos distintos pelo radar?

►

$$\begin{aligned} y_{\min} &= L\theta_R = L\left(\frac{1.22\lambda}{d}\right) \\ &= (6.2 \times 10^3) \frac{1.22(1.6 \times 10^{-2})}{2.3} = 53 \text{ m.} \end{aligned}$$

**P 37-22 (41-29/4ª edição)**

Em junho de 1985, a luz de um laser foi emitida da Estação Óptica da Força Aérea, em Maui, Havaí, e refletida pelo ônibus espacial *Discovery*, que estava em órbita a uma altitude de 354 km. De acordo com as notícias, o máximo central do feixe luminoso tinha um diâmetro de 9.1 m na posição do ônibus espacial e o comprimento de onda da luz usada foi 500 nm. Qual o diâmetro efetivo da abertura do laser na estação de Maui? (*Sugestão*: O feixe de um laser só se espalha por causa da difração; suponha que a saída do laser tem uma abertura circular.)

► A equação que o primeiro mínimo de difração para aberturas circulares é

$$\sin \theta = 1.22 \frac{\lambda}{d}$$

onde  $\lambda$  é o comprimento de onda da luz e  $d$  é o diâmetro da abertura.

A largura  $y$  do máximo central é definida como a distância entre os *dois* primeiros mínimos. Portanto, temos

$$\tan \theta = \frac{y/2}{D},$$

onde  $D$  é a distância entre o laser e o ônibus espacial. Como  $\theta \ll 1$ , podemos aproximar  $\tan \theta \approx \sin \theta \approx \theta$  o que nos fornece

$$\frac{y/2}{D} = 1.22 \frac{\lambda}{d},$$

donde tiramos

$$\begin{aligned} d &= 1.22 \frac{\lambda D}{y/2} \\ &= 1.22 \frac{(500 \times 10^{-9})(354 \times 10^3)}{9.1/2} = 4.7 \text{ cm.} \end{aligned}$$

### 37.5 Difração por duas fendas

**E 37-27 (41-35/4ª edição)**

A envoltória central de difração de uma figura de difração por duas fendas contém 11 franjas claras e os primeiros mínimos de difração eliminam (coincidem com) franjas claras. Quantas franjas de interferência existem entre o primeiro e o segundo mínimos da envoltória?

► Franjas claras de interferência ocorrem para ângulos  $\theta$  dados por  $a \sin \theta = m\lambda$ , onde  $d$  é a separação das fendas,  $\lambda$  é o comprimento de onda, e  $m$  é um inteiro. Para as fendas deste problema  $d = 11a/2$ , de modo que  $a \sin \theta = 2m\lambda/11$ .

O primeiro mínimo do padrão de difração ocorre num ângulo  $\theta_1$  dado por  $a \sin \theta_1 = \lambda$  e o segundo ocorre para um ângulo  $\theta_2$  dado por  $a \sin \theta_2 = 2\lambda$ , onde  $a$  é a largura da fenda.

Desejamos contar os valores de  $m$  para os quais  $\theta_1 < \theta < \theta_2$  ou, o que é a mesma coisa, os valores de  $m$  para os quais  $\sin \theta_1 < \sin \theta < \sin \theta_2$ . Isto implica termos

$$1 < \frac{2m}{11} < 2,$$

que é satisfeita para

$$m = 6, 7, 8, 9, 10,$$

fornecendo-nos um total de **cinco** franjas claras.

**P 37-31 (41-40/4ª edição)**

(a) Quantas franjas claras aparecem entre os primeiros mínimos da envoltória de difração à direita e à esquerda do máximo central em uma figura de difração de duas fendas se  $\lambda = 550 \text{ nm}$ ,  $d = 0.15 \text{ mm}$  e  $a = 30 \mu\text{m}$ ? (b) Qual é a razão entre as intensidades da terceira franja clara e da franja central?

► (a) A posição angular  $\theta$  das franjas claras de interferência é dada por  $d \sin \theta = m\lambda$ , onde  $d$  é a separação das fendas,  $\lambda$  é o comprimento de onda, e  $m$  é um inteiro.

O primeiro mínimo de difração ocorre para um ângulo  $\theta_1$  dado por  $a \sin \theta_1 = \lambda$ , onde  $a$  é a largura da fenda. O pico de difração estende-se de  $-\theta_1$  até  $+\theta_1$ , de modo que precisamos determinar o número de valores de  $m$  para os quais  $-\theta_1 < \theta < +\theta_1$  ou, o que é a mesma coisa, o número de valores de  $m$  para os quais  $-\sin \theta_1 < \sin \theta < +\sin \theta_1$ .

Esta última relação significa termos  $-1/a < m/d < 1/a$ , ou seja,

$$-\frac{d}{a} < m < \frac{d}{a},$$

onde

$$\frac{d}{a} = \frac{0.15 \times 10^{-3}}{30 \times 10^{-6}} = 5.$$

Portanto, os valores possíveis de  $m$  são

$$m = -4, -3, -2, -1, 0, +1, +2, +3, +4,$$

perfazendo um total de **nove franjas**.

(b) A intensidade na tela é dada por

$$I = I_m (\cos^2 \beta) \left( \frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2,$$

onde

$$\alpha = \frac{\pi a}{\lambda} \sin \theta, \quad \beta = \frac{\pi d}{\lambda} \sin \theta,$$

e  $I_m$  é a intensidade no centro do padrão.

Para a terceira franja clara de interferência temos  $d \sin \theta = 3\lambda$ , de modo que  $\beta = 3\pi$  rad e  $\cos^2 \beta = 1$ . Analogamente,  $\alpha = 3\pi a/d = 3\pi/5 = 0.6\pi$  rad, de modo que

$$\frac{I}{I_m} = \left( \frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 = \left( \frac{\sin 0.6\pi}{0.6\pi} \right)^2 = 0.255.$$

### P 37-32 (41-41/4ª edição)

Uma luz de comprimento de onda de 440 nm passa por duas fendas, produzindo uma figura de difração cujo gráfico de intensidade  $I$  em função da posição angular  $\theta$  aparece na Fig. 37.36. Calcule (a) a largura das fendas e (b) a distância entre as fendas. (c) Calcule as intensidades das franjas de interferência com  $m = 1$  e  $m = 2$  e compare os resultados com os que aparecem na figura.

► (a) Da figura vemos que o primeiro mínimo do padrão de difração ocorre para  $5^\circ$ , de modo que

$$a = \frac{\lambda}{\sin \theta} = \frac{0.440 \mu\text{m}}{\sin 5^\circ} = 5.05 \mu\text{m}.$$

(b) Da figura vemos também que a quarta franja clara está ausente e, portanto,

$$d = 4a = 4(5.05 \mu\text{m}) = 20.2 \mu\text{m}.$$

(c) Para a franja clara com  $m = 1$  temos  $\theta = 1.25^\circ$  (veja a figura), e a Eq. 37.18 nos diz que

$$\alpha = \frac{\pi a}{\lambda} \sin \theta = \frac{\pi(5.05)}{0.44} \sin 1.25^\circ = 0.787 \text{ rad},$$

$$\beta = \frac{\pi d}{\lambda} \sin \theta = \frac{\pi(20.2)}{0.44} \sin 1.25^\circ = 3.1463 \text{ rad}.$$

NOTE: para *máximos* sempre teremos  $(\cos \beta)^2 = 1$  pois então  $d \sin \theta = m\lambda$ , de modo que  $\beta = m\pi$ , isto é,  $\cos \beta = (-1)^m$  e, portanto,  $(\cos \beta)^2 = 1$  qualquer que seja o valor de  $m$ . Na verdade, poderíamos usar o fato que  $(\cos \beta)^2 = 1$  para determinar com precisão no gráfico o valor de  $\theta$  onde ocorrem os máximos de intensidade. Perceba que acima obtivemos  $\beta = 3.1463$  em vez de  $\beta = \pi = 3.1415$  por haveremos usado  $\theta = 1.25^\circ$  em vez do valor *exato* da posição do máximo no gráfico.

Da figura vemos que a intensidade  $I_m$  do máximo central vale  $I_m = 7 \text{ mW/cm}^2$ , de modo que a intensidade  $I$  da franja com  $m = 1$  é dada por

$$\begin{aligned} I &= I_m (\cos^2 \beta) \left( \frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 = (7)(1) \left( \frac{\sin 0.787}{0.787} \right)^2 \\ &= 5.7 \text{ mW/cm}^2, \end{aligned}$$

que concorda com o que a Fig. 37.36 mostra.

Analogamente, para  $m = 2$  a figura nos diz que  $\theta = 2.5^\circ$ , de modo que  $\alpha = 1.573$ ,  $[\beta = 6.2911, \cos \beta = 1]$  e  $I = 2.83 \text{ mW/cm}^2$ , também de acordo com a Fig. 37.36.

## 37.6 Redes de difração

### E 37-33 (41-43/4ª edição)

Uma rede de difração com 20 mm de largura possui 6000 ranhuras. (a) Calcule a distância  $d$  entre ranhuras vizinhas. (b) Para que ângulos  $\theta$  ocorrerão máximos de intensidade em uma tela de observação se a radiação incidente na rede de difração tiver um comprimento de onda de 589 nm?

► (a)

$$d = \frac{20}{6000} = 0.00333 \text{ mm} = 3.33 \mu\text{m}.$$

(b) Para determinar as posições dos máximos de intensidade usamos a fórmula  $d \sin \theta = m\lambda$ , determinando todos os valores de  $m$  que produzem valores de  $|m|\lambda/d < 1$ . Explicitamente, encontramos

$$\begin{aligned} \text{para } m = 0 : \quad \theta &= 0^\circ \\ \text{para } m = 1 : \quad \theta &= \sin^{-1} \frac{\pm\lambda}{d} \\ &= \sin^{-1} \frac{\pm 0.589}{3.3} = \pm 10.2^\circ \\ \text{para } m = 2 : \quad \theta &= \sin^{-1} \frac{\pm 2(0.589)}{3.3} = \pm 20.7^\circ \\ \text{para } m = 3 : \quad \theta &= \sin^{-1} \frac{\pm 3(0.589)}{3.3} = \pm 32.2^\circ \\ \text{para } m = 4 : \quad \theta &= \sin^{-1} \frac{\pm 4(0.589)}{3.3} = \pm 45^\circ \\ \text{para } m = 5 : \quad \theta &= \sin^{-1} \frac{\pm 5(0.589)}{3.3} = \pm 62.2^\circ \end{aligned}$$

Para  $m = 6$  obtemos  $|m|\lambda/d > 1$ , indicando que os máximos acima são todos os possíveis.

#### E 37-37 (41-49/4ª edição)

Uma luz de comprimento de onda de 600 nm incide normalmente (perpendicularmente!!) em uma rede de difração. Dois máximos de difração são observados em ângulos dados por  $\sin \theta = 0.2$  e  $\sin \theta = 0.3$ . Os máximos de quarta ordem estão ausentes. (a) Qual é a distância entre ranhuras vizinhas? (b) Qual é a menor largura possível desta rede de difração? (c) Que ordens de máximos de intensidade são produzidas pela rede, supondo que os parâmetros da rede sejam os calculados nos itens (a) e (b)?

► (a) Os máximos de um padrão de interferência de duas fendas ocorrem para ângulos  $\theta$  dados por  $d \sin \theta = m\lambda$ , onde  $d$  é a separação das fendas,  $\lambda$  o comprimento de onda, e  $m$  em inteiro. As duas linhas são adjacentes, de modo que suas ordens diferem de uma unidade. Seja  $m$  a ordem da linha com  $\sin \theta = 0.2$  e  $m + 1$  a ordem da linha com  $\sin \theta = 0.3$ . Então  $0.2d = m\lambda$  e  $0.3d = (m + 1)\lambda$ . Subtraindo ambas equações encontramos  $0.1d = \lambda$ , ou

$$d = \frac{\lambda}{0.1} = \frac{600 \times 10^{-9}}{0.1} = 6 \mu\text{m}.$$

(b) Mínimos de um padrão de difração por fenda única ocorrem para ângulos dados por  $a \sin \theta = m\lambda$ , onde  $a$  é a largura da fenda. Como o máximo de interferência de quarta ordem encontra-se ausente, ele deve cair num destes ângulos. Se  $a$  é a menor largura da fenda para a

qual esta ordem esta ausente, o ângulo deve ser dado por  $a \sin \theta = \lambda$ , sendo também dada por  $d \sin \theta = 4\lambda$ , de modo que

$$a = \frac{d}{4} = \frac{6 \times 10^{-6}}{4} = 1.5 \mu\text{m}.$$

(c) Primeiro, coloque  $\theta = 90^\circ$  para encontrar o maior valor de  $m$  para o qual  $m\lambda < d \sin \theta$ . Esta é a maior ordem difratada na tela. A condição equivale a  $m < d/\lambda$  e como  $d/\lambda = (6 \times 10^{-6})/(600 \times 10^{-9}) = 10$ , a ordem mais alta que se pode ver é  $m = 9$ . A quarta e a oitava ordem estão ausentes, de modo que as ordens observáveis são os ordens

$$m = 0, 1, 2, 3, 5, 6, 7, 9.$$

### 37.7 Redes de difração: dispersão e resolução

#### E 37-47 (41-62/4ª edição)

Uma fonte contendo uma mistura de átomos de hidrogênio e deutério emite luz vermelha com dois comprimentos de onda cuja média é 656.3 nm e cuja separação é 0.18 nm. Determine o número mínimo de ranhuras necessárias para que uma rede de difração possa resolver estas linhas em primeira ordem.

► Se a grade apenas consegue resolver dois comprimentos de onda cuja média é  $\lambda$  e cuja separação é  $\Delta\lambda$ , então seu poder de resolução é definido (veja Eq. 37.28) como sendo  $R = \lambda/\Delta\lambda$ . Sabemos (Eq. 37.29) que  $R = Nm$ , onde  $N$  é a quantidade de ranhuras e  $m$  é a ordem das linhas. Portanto  $\lambda/\Delta\lambda = Nm$ , donde tiramos

$$N = \frac{\lambda}{m\Delta\lambda} = \frac{656.3}{(1)(0.18)} = 3650 \text{ ranhuras}.$$

#### E 37-48 (41-61/4ª edição)

Uma rede de difração tem 600 ranhuras/mm e 5 mm de largura. (a) Qual é o menor intervalo de comprimentos de onda que a rede é capaz de resolver em terceira ordem para  $\lambda = 500$  nm? (b) Quantas ordens acima da terceira podem ser observadas?

► (a) Usando o fato que  $\lambda/\Delta\lambda = Nm$ , obtemos

$$\Delta\lambda = \frac{\lambda}{Nm} = \frac{500 \times 10^{-9}}{(3)(600)(5)} = 55.5 \times 10^{-12} \text{ m}.$$

(b) A posição dos máximos numa rede de difração é definida pela fórmula

$$d \sin \theta = m\lambda,$$

de onde obtemos que

$$\text{sen } \theta = \frac{m\lambda}{d}.$$

Não observarmos difração de ordem  $m$  equivale a dizer que para tal  $m$  obtemos  $\theta = 90^\circ$ , ou seja, que temos

$$\text{sen } 90^\circ = 1 \approx \frac{m_{\text{max}}\lambda}{d}.$$

Isolando-se  $m_{\text{max}}$ , e substituindo os dados do problema em questão encontramos que

$$m_{\text{max}} = \frac{d}{\lambda} = \frac{10^{-3}/600}{500 \times 10^{-9}} = 3.3.$$

Tal resultado nos diz que a maior ordem observável com tal grade é a terceira, pois esta é a última ordem que produz um valor fisicamente significativo de  $\theta$ .

Portanto, não se pode observar **nenhuma** ordem superior à terceira com tal grade.

### 37.8 Difração de raios-X

#### E 37-53 (41-70/4ª edição)

Raios X de comprimento de onda de 0.12 nm sofrem reflexão de segunda ordem em um cristal de fluoreto de lítio para um ângulo de Bragg de  $28^\circ$ . Qual é a distância interplanar dos planos cristalinos responsáveis pela reflexão?

► A lei de Bragg fornece a condição de máximo, Eq. 37.31, como sendo

$$2d \text{ sen } \theta = m\lambda,$$

onde  $d$  é o espaçamento dos planos do cristal e  $\lambda$  é o comprimento de onda. O ângulo é medido a partir da

normal aos planos. Para reflexão de segunda ordem usamos  $m = 2$ , encontrando

$$d = \frac{m\lambda}{2 \text{ sen } \theta} = \frac{(2)(0.12 \times 10^{-9})}{2 \text{ sen } 28^\circ} = 0.26 \text{ nm}.$$

#### P 37-60 (41-80/4ª edição)

Na Fig. 37.40, um feixe de raios X de comprimento de onda 0.125 nm incide em um cristal de NaCl a  $45^\circ$  com a face superior do cristal e com uma família de planos refletora. O espaçamento entre os planos refletora é de  $d = 0.252$  nm. De que ângulo o cristal deve ser girado em torno de um eixo perpendicularmente ao eixo do papel para que estes planos refletora produzam máximos de intensidade em suas reflexões?

► Os ângulos de incidência que correspondem à intensidade máxima do feixe de luz refletida satisfazem  $2d \text{ sen } \theta = m\lambda$ , ou

$$\text{sen } \theta = \frac{m\lambda}{2d} = \frac{m(0.125)}{2(0.252)} = \frac{m}{4.032}.$$

Como é preciso ter  $|\text{sen } \theta| < 1$ , vemos que os valores permitidos de  $m$  são

$$m = 1, 2, 3, 4,$$

aos quais correspondem os ângulos

$$\theta = 14.4^\circ, 29.7^\circ, 48.1^\circ, 82.8^\circ.$$

Portanto o cristal deve ser girado no

$$\begin{aligned} \text{sentido anti-horário de :} \quad & 48.1^\circ - 45^\circ = 3.1^\circ, \\ & 82.8^\circ - 45^\circ = 37.8^\circ, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{sentido horário de :} \quad & 45^\circ - 14.4^\circ = 30.6^\circ, \\ & 45^\circ - 29.7^\circ = 15.3^\circ. \end{aligned}$$