

OP416 - Spectrométrie par réseau de diffraction

1. $d = a \sin \theta = p \lambda \quad p \in \mathbb{Z}$

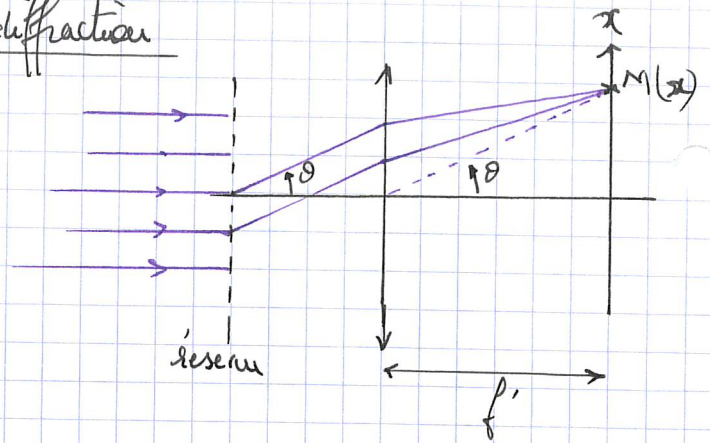
$\tan \theta = \frac{x}{f'}$

2. Approximations des petits angles:

$\tan \theta \approx \theta = \frac{x}{f'} ; \sin \theta \approx \theta$

$\Rightarrow \frac{ax}{f'} = p \lambda$

Spectrométrie: dans un ordre p fixé, la mesure de x pour un maximum d'intensité constitue une mesure de λ .



3. $a = p \frac{\lambda f'}{x_1} \quad a = 0,6328 \cdot \frac{300}{19} \quad \Rightarrow \underline{a = 10,0 \text{ nm.}}$

$N_L = \frac{1}{a} \quad N_L = 100 \text{ mm}^{-1}$

4. $\lambda_2 = \frac{a}{f'} x_2 = \lambda_1 \frac{x_2}{x_1} \quad \lambda_2 = 533 \text{ nm.}$

5. $a \sin(\arctan \frac{x}{f'}) = p \lambda$

$\times a = p \frac{\lambda_1}{\sin(\arctan \frac{x_1}{f'})} = 10,0 \text{ nm.} \quad \textcircled{Sj}$

$\times \lambda_2 = a \sin(\arctan \frac{x_2}{f'}) = 0,633 \quad \textcircled{Sj}$

Avec 3 cs., l'approx. des petits angles est donc justifiée.

6. * Plus N est grand plus les raies du spectre sont fines ce qui accroît la précision de leur repérage.
 * Le pouvoir de résolution des raies d'Young est mauvais pour les utiliser en spectroscopie.

7. $\varphi = \frac{2\pi d}{\lambda} = \frac{2\pi a}{\lambda} \sin \theta \quad d\varphi = \frac{2\pi a}{\lambda} \cos \theta d\theta$

• Pour N grand $\Delta\varphi_{1/2} = \frac{2\pi}{N} \ll 1 \text{ rad.} \quad \rightarrow \Delta\varphi_{1/2} \approx \frac{2\pi}{\lambda} a \cos \theta \cdot \Delta\theta$

• $d(\tan \theta) = \frac{1}{\cos^2 \theta} d\theta = \frac{dx}{f'}$

$\Rightarrow \Delta\varphi_{1/2} = \frac{2\pi a}{\lambda} \cdot \frac{\Delta x}{f' \cos \theta}$

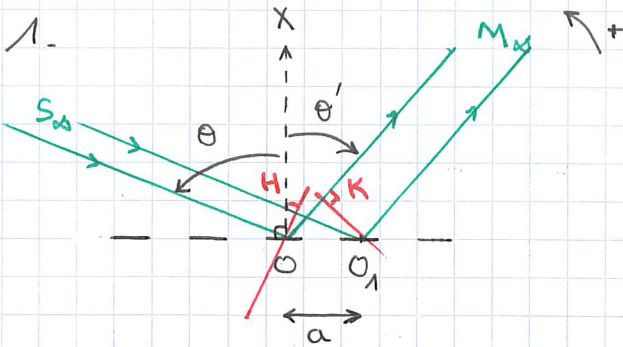
$\cos \theta = \sqrt{1 - \sin^2 \theta} = \sqrt{1 - (\frac{p\lambda}{a})^2} \approx 1$
 pour $p = 1$

$\Rightarrow \frac{2\pi a \Delta x}{\lambda f'} = \frac{2\pi}{N} \quad \rightarrow \Delta x = \frac{\lambda f'}{a} \cdot \frac{1}{N} = \lambda \frac{1}{N}$

$\frac{\Delta x}{x} = \frac{1}{N}$

On obtiendra des raies d'autant plus fines sur l'écran que le nombre de traits éclairés du réseau est élevé.

OP412. Monochromateur à réseau



Chaque trait réfléchissant diffacte la lumière.

$$\begin{aligned}\delta &= (S_0M) - (S_1M) \\ &= (SH) + (HO_1) + (O_1M) - (SO) - (OK) - (KM)\end{aligned}$$

* H et O appartiennent au même plan d'onde $\Rightarrow (SH) = (SO)$

* Après retour inverse de la lumière, K et O₁ appartiennent au même plan d'onde $\Rightarrow (KM) = (O_1M)$

$$\Rightarrow \underline{\delta = (HO_1) - (OK)} \quad \text{où } (HO_1) = a \sin \theta$$

$$(OK) = -a \sin \theta' > 0 \quad (\Delta: \theta' < 0)$$

$$\Rightarrow \underline{\delta = a (\sin \theta + \sin \theta')}$$

La formule du réseau donne les directions θ'_p d'interférences constructives $\Rightarrow \delta = p\lambda \quad p \in \mathbb{Z}$

$$\text{d'où } \underline{a (\sin \theta + \sin \theta'_p) = p\lambda}$$

Avec les notations de l'énoncé : $\theta = \beta - \alpha$; $\theta' = \beta' - \alpha$.

$$\Rightarrow \underline{a (\sin(\beta - \alpha) + \sin(\beta' - \alpha)) = p\lambda}$$

2- $\alpha = 0$; $\beta' = 0$; $|p| = 2 \Rightarrow a \sin \beta = -2\lambda_0 \quad (\Delta \beta < 0)$

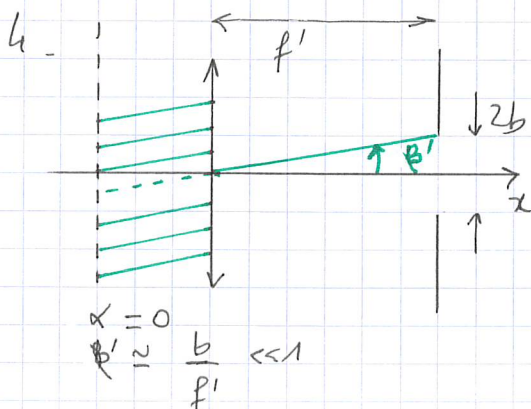
$$\underline{\beta = -\arcsin\left(\frac{2\lambda_0}{a}\right)} \quad \beta = -0,644 \text{ rad} = -36^\circ 52'$$

3- $\beta' = 0$; $p = -2$; $\lambda_{\min} < \lambda < \lambda_{\max}$; $\beta = \text{cte.}$

$$\Rightarrow \underline{\sin(\beta - \alpha) = \sin \alpha = -2 \frac{\lambda}{a}}$$

Numériquement : $\alpha_{\min} = -0,109 \text{ rad pour } \lambda_{\min}$
 $\alpha_{\max} = -1,14 \text{ rad pour } \lambda_{\max}$

$$\underline{-1,14 < \alpha < -0,109 \text{ rad.}}$$



$$\beta' - \alpha = \beta' \rightarrow \sin \beta + \sin \beta' = -2 \frac{\lambda}{a}$$

or $\beta' \ll 1$: $\sin \beta = -2 \frac{\lambda_0}{a} \Rightarrow \beta' = -\frac{2}{a}(\lambda - \lambda_0)$

d'où $\underline{\Delta \lambda = -\frac{a}{2} \Delta \beta'}$ où $\Delta \beta' = \frac{2b}{f'}$

$$\Rightarrow \underline{\Delta \lambda = 0,02 \mu\text{m} = 20 \text{ nm}}$$

OP422 - Résolution du doublet jaune de l'He

$$\delta = 2e \cos i \approx 2e \left(1 - \frac{i^2}{2}\right)$$

$$\tan i \approx i = \frac{h}{f'}$$

$$\Rightarrow \delta = 2e \left(1 - \frac{h^2}{2f'^2}\right)$$

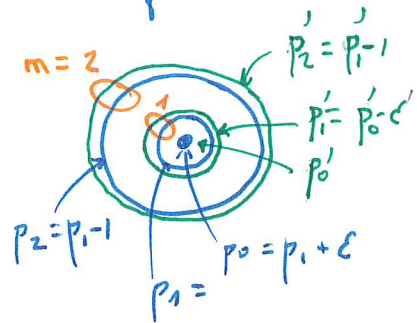
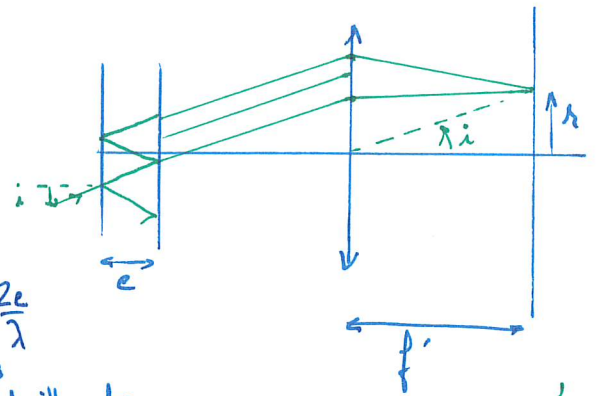
$$p(\lambda) = \frac{\delta}{\lambda} = \frac{2e}{\lambda} \left(1 - \frac{h^2}{2f'^2}\right) = p_0 - \frac{e}{\lambda} \frac{h^2}{f'^2} \quad \text{où } p_0 = \frac{2e}{\lambda}$$

$$p(0) = p_0 = p_1 + \epsilon \quad ; \quad p_m \neq 0 : \text{ordre des anneaux brillants} \quad (p_m \neq 0 \in \mathbb{N})$$

$$\text{N° anneau brillant} : m = \underbrace{p_0 - \epsilon}_{p_1} - p_m + 1$$

$$m = \frac{e}{\lambda} \frac{h^2}{f'^2} - \epsilon + 1$$

$$r_m = f' \sqrt{\frac{\lambda}{e}} \cdot \sqrt{m + \epsilon - 1}$$



De même pour la 2^e raie du doublet: $r'_m = f' \sqrt{\frac{\lambda'}{e}} \cdot \sqrt{m + \epsilon' - 1}$

× Série $\sqrt{\frac{2}{3}}$; $\sqrt{\frac{5}{3}} = \sqrt{\frac{2}{3} + 1}$; $\sqrt{\frac{8}{3}} = \sqrt{\frac{2}{3} + 2}$ $\Rightarrow$
 $\epsilon = 2/3$
 $m = 1 \quad 2 \quad 3$

× Série $\sqrt{1}$; $\sqrt{2}$; $\sqrt{3}$
 $\epsilon' = 1$
 $m' = 1 \quad 2 \quad 3$

Pour $p_m = p'_m$ (plus petit écart de longueur d'onde)
 et $n = 0$

$$\hookrightarrow |p_0 - p'_0| = 2e \left| \frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda'} \right|$$

soit $|(p_1 + \epsilon) - (p'_1 + \epsilon')| \approx 2e \frac{\Delta \lambda}{\lambda^2}$ avec $p_1 = p'_1$ pour obtenir le + petit $\Delta \lambda$

$$\Rightarrow \Delta \lambda = \frac{\lambda^2}{2e} |\epsilon - \epsilon'| \quad \Delta \lambda = \frac{\lambda^2}{6e} \quad \Delta \lambda = 1,8 \cdot 10^{-2} \text{ nm}$$