# Étude de la cohérence partielle

Yohann BERTRAND

Aubert LAMY

William TRUDEL

2<sup>ème</sup> année au baccalauréat

Université du Québec à Trois-Rivières

Département de physique

#### Préface

La cohérence partielle peut être étudiée si nous avons un montage où la différence de chemin optique entre deux faisceaux provenant de la même source quasi monochromatique est beaucoup plus petite que la longueur de cohérence temporelle  $l_{\tau} \sim c/\Delta \nu$  où  $\Delta \nu$  est la largeur de bande de la source quasi-monochromatique<sup>1</sup>. Nous obtenons ainsi un patron d'interférence formé par les faisceaux sortant de trous percés dans une feuille d'aluminium. Ces trous sont séparés par une distance d suffisamment petite pour qu'il y ait de l'interférence.

Lors de ce laboratoire, on voulait trouver un patron d'interférence pour une lumière verte de longueur d'onde 546,1nm passant par deux trous percés dans une feuille d'aluminium ainsi que l'intensité minimale  $I_{max}$  et  $I_{min}$  et la visibilité V pour une distance d de  $(0,4\pm0,1)$ mm et  $(0,8\pm0,1)$ mm. Les patrons d'interférences pour une distance d de  $(0,4\pm0,1)$ mm et  $(0,8\pm0,1)$ mm sont présentés sur les figures 1 et 2 respectivement, et les valeurs  $I_{max}$  et  $I_{min}$  et V étaient de  $(42800\pm1)$ A,  $(10673\pm1)$ A et  $(0,60081\pm0,00006)$  respectivement pour  $d=(0,4\pm0,1)$ mm et de  $(35035\pm1)$ A,  $(18789\pm1)$ A et  $(0,30184\pm0,00006)$  respectivement pour  $d=(0,8\pm0,1)$ mm. On a d'ailleurs déterminé des valeurs de visibilité théorique, qui étaient de  $(0,5\pm0,1)$  pour  $d=(0,4\pm0,1)$ mm et de  $(0,4\pm0,1)$  pour  $d=(0,8\pm0,1)$ mm.

\_

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Tiré de la source 1 de la médiagraphie

#### **Théorie**

Tirée de la source 1 de la médiagraphie

La cohérence partielle peut être étudiée si nous avons un montage où la différence de chemin optique entre deux faisceaux provenant de la même source quasi monochromatique est beaucoup plus petite que la longueur de cohérence temporelle  $l_{\tau} \sim c/\Delta v$  où  $\Delta v$  est la largeur de bande de la source quasi-monochromatique. Si nous faisons référence à la figure 1, la différence de chemin optique entre la lumière qui arrive au point Qen passant  $P_1$  et  $P_1$  est  $R_1 + R_A - R_2 - R_B$ . Si  $\Delta S$  était la seule source, aurions nous patron d'interférence où les lignes claires alterneraient avec les lignes noires à mesure que le point Q se déplacerait. Toutefois, l'effet de  $\Delta S$  doit être sommé sur toute la source. Si la source est spatialement incohérente, l'effet combiné de n'importe quelle paire de points sur la source est simplement de superposer les patrons d'intensité de chacun. La sommation de tous ces patrons d'intensité pour des différences de chemin optique beaucoup plus petites que le chemin optique lui-même a pu être calculée. Dans le cas où  $R_1=R_2$ , nous pouvons calculer une quantité  $\gamma_{AB}$  appelée le degré de cohérence complexe, qui sert à mesurer la corrélation entre les contributions à  ${\it Q}$  provenant des différentes parties de la source; elle est donnée par

$$\begin{aligned} \gamma_{AB} &= g_{AB} e^{i\beta_{AB}} \\ &= \frac{1}{\sqrt{I_1 I_2}} \int_S j(x,y) \frac{e^{i2\pi/\lambda} (R_A - R_B)}{R_A R_B} dx dy \end{aligned}$$

Où  $I_1$  et  $I_2$  sont les intensités des sources secondaires à  $P_1$  et  $P_2$  tandis que j(x,y) est la distribution d'intensité sur la source S. Dans le cas où  $I_1 = I_2$ , il a été prouvé que la valeur absolue de  $\gamma_{AB}$  est égale à la visibilité V; nous avons donc;

$$|\gamma_{AB}| = g_{AB} = V = \frac{I_{max} - I_{min}}{I_{max} + I_{min}}$$

Une mesure des maxima et minima d'intensité nous permet de calculer V et d'ainsi étudier le degré de cohérence.

Il est aussi intéressant de noter que la visibilité V peut être trouvée grâce à l'équation suivante :

$$V = \left| \frac{2J_1(2\pi dh/f_1\lambda)}{2\pi dh/f_1\lambda} \right|$$

où  $J_1$  est la fonction de Bessel de la première espèce d'ordre 1,  $\lambda=546,1\,\mathrm{nm}$  est la longueur d'onde de la source,  $f_1$  est la longueur focale de la lentille 1, d est la distance entre les deux trous et h est le rayon du trou circulaire.

#### Montage

Matériel: Lampe au mercure

Boîte noire

Filtre laissant passer la lumière verte ( $\lambda = 546.1 \text{ nm}$ )

Supports pour lentilles

Lentilles convergentes

Pastilles percées

Support à pastilles

Feuilles d'aluminium

Ruban adhésif opaque

Caméra CCD

Tunnel sombre

Aiguille

## Schémas<sup>2</sup>:

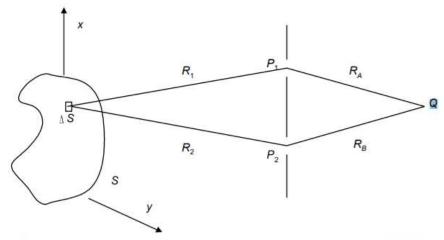


Figure 1. La source quasi monochromatique incohérente irradie au-travers de la surface S. Les ouvertures en  $P_1$  et  $P_2$  sont des sources secondaires.

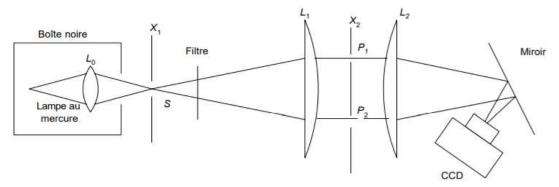


Figure 2. Montage expérimental.

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup> Tiré de la source 1 de la médiagraphie

#### Méthodologie

Nous allons étudier la cohérence partielle sur une source S en formant des franges d'interférence dans la limite de Fraunhofer. La figure 2 illustre le montage qui sera utilisé.

Premièrement, nous avons utilisé un montage qui comprenait la lampe au mercure suivit de la lentille convergente  $L_0$ , du filtre vert de  $\lambda$  = 546,1 nm.

Nous avons ensuite placé ce montage sous une boite noire à laquelle était collée la plaque X1 avec un trou circulaire d'un diamètre de 2h = 0.25 mm que nous appellerons la source S et recouvert toutes les sorties lumineuses autres que le trou. La source S doit être placée quelque peu en dehors du point focal de la lentille pour que l'illumination sur la surface de S puisse être considérée comme constant soit ce qui permet de remplacer j(x, y) dans l'équation (1) par une constante.

Nous avons ensuite orienté ce montage vers deux lentilles séparées d'une feuille avec des ouvertures circulaires. La lentille L<sub>1</sub> est positionnée de telle façon que son foyer corresponde à la position de S afin d'obtenir des faisceaux parallèles à l'axe passant au travers des ouvertures circulaires identiques P1 et P2 dont le diamètre est 2a = 0.5 mm. La lentille L2 forme le patron de Fraunhofer sur une caméra CCD. Afin de minimiser les

aberrations,  $L_1$  et  $L_2$  ont la même longueur focale ( $f_1 = f_2 = 1$  m) et sont orientées comme indiqué sur la figure 2.

Puisque nous avions la longueur nécessaire, nous n'avons pas utilisé de miroir contrairement au schéma 2. Nous nous sommes assurés que toutes les sources lumineuses de la pièce soient bloquées pour avoir le moins de bruit enregistré par notre caméra. Nous avons ensuite enregistré les patrons d'interférence avec la caméra CCD en faisant varier la séparation entre les sources P<sub>1</sub> et P<sub>2</sub> dans l'intervalle d = 1–10 mm. Les images obtenues par la caméra CCD sont ensuite analysées afin de trouver la valeur des intensités maximale et minimale.

Pour créer nos graphiques, nous avons pris les fichiers « .tiff » et nous avons créé un programme Python pour transformer cette image en une grande matrice ou chaque pixel de chaque couleur est un élément, nous avons ensuite isoler seulement la matrice des pixels verts puit décidé d'additionner successivement plusieurs rangées de la matrice pour avoir un graphique avec une courbe plus lisse, moins sujette au bruit et sans plateau de saturation.

Finalement avec quelques points dans chaque graphique nous avons fait un « curve fitting » pour trouver les enveloppes de la courbe.

## Résultat

Tableau 1 : Donnée du montage

λ (nm)	546,1
a (mm)	0,25
f <sub>1</sub> (m)	1
f <sub>2</sub> (m)	1
h (mm)	0,125

Tableau 2 : donnée du patron pour  $d = 0.4 \pm 0.1 \text{ mm}$ 

Maximum de $I_{max}(x)$ (A) ± 1	42800
Maximum de $I_{min}(x) (A) \pm 1$	10673
V expérimental	0,60081 ± 0,00006
V théorique	0,5 ± 0,1

Tableau 3 : donnée du patron pour  $d = 0.8 \pm 0.1 \text{ mm}$ 

Maximum de $I_{max}(x)$ (A) ± 1	35035
Maximum de $I_{min}(x)$ (A) ± 1	18789
V	0,30184
expérimental	± 0,00006
V théorique	0,4 ± 0,1

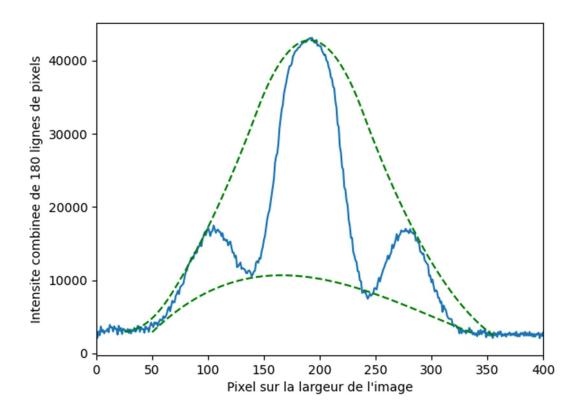


Figure 1 : patron d'interférence avec d = 0,4 mm

Figure 2 : patron d'interférence avec d = 0,8 mm

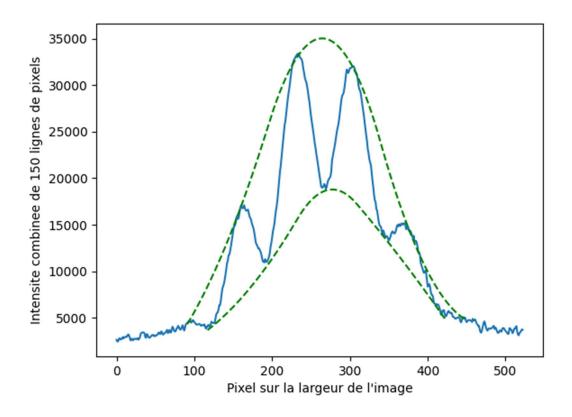


Figure 3 : patron d'interférence avec d = 1,5 mm

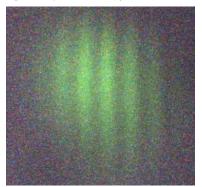


Figure 4 : patron d'interférence avec d = 2,0 mm

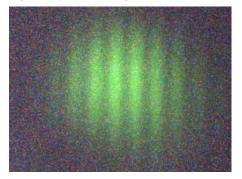


Figure 5 : patron d'interférence avec trois trous disposés en triangle

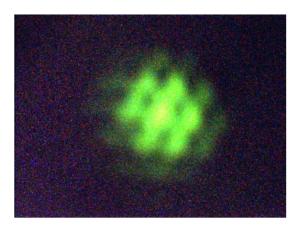


Figure 3 : patron d'interférence avec quatre trous disposés en carré

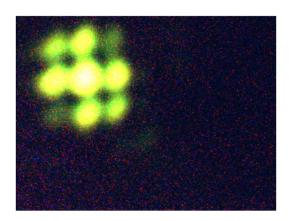


Figure 4 : Trou de 0,4 mm



Figure 9 : 4 trou disposé en carré



Figure 8: Trou de 0,8 mm



### Exemple de calcul

## Calcul de V expérimentale :

$$V = \frac{I_{max}(x) - I_{min}(x)}{I_{max}(x) + I_{min}(x)}$$

$$V = \frac{42800 - 10673}{42800 + 10673}$$
$$V = 0.60081$$

## Calcul de l'incertitude de V expérimentale :

$$\frac{\delta(V)}{V} = \sqrt{\left(\frac{\delta I_{max}(x)}{I_{max}(x)}\right)^2 + \left(\frac{\delta I_{min}(x)}{I_{min}(x)}\right)^2}$$

$$\delta V = 0,60081 \sqrt{\left(\frac{1}{42800}\right)^2 + \left(\frac{1}{10673}\right)^2}$$

$$\delta V = 0,00006$$

## Calcul de V théorique :

$$V = \left| \frac{2J_1(2\pi dh/f_1\lambda)}{2\pi dh/f_1\lambda} \right|$$

$$V = \frac{2J_1 \left( \frac{2\pi \times 0.4 \times 10^{-3} \times 0.125 \times 10^{-3}}{1 \times 546.1 \times 10^{-9}} \right)}{\frac{2\pi \times 0.4 \times 10^{-3} \times 0.125 \times 10^{-3}}{1 \times 546.1 \times 10^{-9}}}$$

$$V = 0.5$$

## Calcul de l'incertitude de V théorique:

$$\frac{\delta(V)}{V} = \frac{\delta d}{d}$$
$$\delta V = 0.5 \frac{0.1}{0.4}$$
$$\delta V = 0.1$$

Ici l'incertitude pourrait être beaucoup plus grand ou plus petite, mais nous ne connaissons pas l'incertitude de h, de  $\lambda$  et de  $f_l$ .

## Analyse

Dans cette expérience, on voulait obtenir un patron d'interférence pour une lumière verte de longueur d'onde 546,1nm passant par deux trous percés dans une feuille d'aluminium (voir figures 7 et 8). De plus, on voulait trouver l'intensité minimale  $I_{max}$  et  $I_{min}$  ainsi que la visibilité V. On a fait l'expérience pour plusieurs distances d entre les trous, soit  $(0,4\pm0,1)$ mm,  $(0,8\pm0,1)$ mm, 1,5mm et 2,0mm, mais les mesures les plus claires et précises étaient celles pour  $(0,4\pm0,1)$ mm et  $(0,8\pm0,1)$ mm. Soit dit en

passant, pour les trous distancés de 1,5mm et 2,0mm, on a plutôt utilisé des pastilles de métal percées au centre. En effet, on a obtenu des patrons d'interférences assez clairs (figures 1 et 2) pour les trous distancés de (0,4±0,1)mm et (0,8±0,1)mm, alors que pour les trous distancés de 1,5mm et 2,0mm (figures 3 et 4), on observe beaucoup de bruit autour du patron d'interférence. C'est la raison pour laquelle on n'étudiera que les résultats obtenus pour une distance d de (0,4±0,1)mm et (0,8±0,1)mm. On a d'ailleurs, par simple curiosité et non dans un but expérimental, cherché patron

d'interférence obtenu par plus de deux trous (trois et quatre trous). On a ainsi obtenu les figures 5 et 6 qui, à défaut d'apporter plus d'informations expérimentales pour ce laboratoire en particulier, permettent de mieux comprendre et confirmer certaines connaissances sur le concept d'interférence. En effet, on peut remarquer que la lumière est bel et bien concentrée en certains points et quasi-absente en d'autres, ce qui concorde avec le concept habituel d'interférence obtenue pour deux trous, avec la simple différence que pour l'interférence formée par deux trous, le patron d'interférence est normalement un cercle strié, alors que pour trois trous, on a obtenu une forme ressemblant à un hexagone, et pour quatre trous, un carré. Pour ce qui est de l'intensité minimale  $I_{max}$ et  $I_{min}$  et de la visibilité V, on a obtenu des valeurs de (42800±1)A, (10673±1)A et (0,60081±0,00006) pour  $d = (0.4 \pm 1)$ 0,1)mm et de (35035±1)A, (18789±1)A et (0,30184±0,00006) pour  $d = (0.8 \pm 1.0)$ 0,1)mm. On a d'ailleurs déterminé des valeurs de visibilité théorique, qui étaient de  $(0.5\pm0.1)$  pour  $d = (0.4\pm0.1)mm$  et de  $(0.4 \pm 0.1)$  pour  $d = (0.8 \pm 0.1)mm$ . Ainsi, peut voir que nos données expérimentales étaient très précises, puisque leurs incertitudes relatives sont minimes, mais inexactes, puisque leurs valeurs théoriques et expérimentales ne se recoupent pas en un seul point en tenant compte des incertitudes. Pour avoir de meilleurs résultats expérimentaux lors de ce laboratoire, il aurait fallu faire l'expérience dans un environnement complètement isolé de la lumière, afin d'avoir le moins de bruit lumineux possible lors de la prise de mesures. La pièce dans laquelle l'expérience a été faite n'était évidemment pas complètement sombre, dû à la lumière émise par les ordinateurs et par la pièce adjacente. De plus, simplement au niveau des calculs, il aurait été intéressant d'avoir l'incertitude sur h,  $\lambda$  et f1, afin de trouver une incertitude théorique plus précise.

#### Conclusion

En conclusion, on a bel et bien trouvé un patron d'interférence pour une lumière verte de longueur d'onde 546,1nm passant par deux trous percés dans une feuille d'aluminium ainsi que l'intensité minimale  $I_{ma}$  et  $I_{min}$  et la visibilité V pour une distance d de (0,4±0,1)mm et (0,8±0,1)mm. Les patrons d'interférences pour une distance d de (0,4±0,1)mm et (0,8±0,1)mm sont présentés sur les figures 1 et 2, et les valeurs  $I_{max}$  et  $I_{min}$  et V étaient de (42800±1)A, (10673±1)A et (0,60081±0,00006) respectivement pour  $d = (0.4 \pm 0.1)mm$  et de (35035±1)A, (18789±1)A et (0,30184±0,00006) respectivement pour  $d = (0.8 \pm 0.1)mm$ . On a d'ailleurs déterminé des valeurs de visibilité théorique, qui étaient de (0,5±0,1) pour  $d = (0.4 \pm 0.1)mm$  et de  $(0.4 \pm 0.1)$ pour  $d = (0.8 \pm 0.1)mm$ .

Plusieurs causes d'erreurs ont pu altérer les résultats expérimentaux, mais l'une d'entre elles semble occasionner des déviations de résultats plus importantes. En effet, la lumière émise par les ordinateurs dans la pièce dans laquelle l'expérience s'est produite ainsi que celle émise par la pièce adjacente ont pu occasionner du bruit lumineux lors de la prise de mesures, ce qui a pu modifier les données recueillies dans les graphiques 1 et 2, et incidemment, dans les tableaux 2 et 3.

# Médiagraphie

