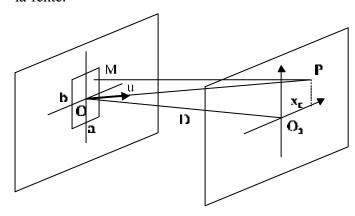
## Retour à l'applet

## Diffraction à l'infini (fente rectangulaire)

Contrairement à la diffraction de Fresnel, on éclaire un diffracteur par une onde plane et on observe la figure de diffraction à grande distance de celui-ci. On considère un écran opaque percé par une fente de largeur a et de hauteur b, éclairée par une onde plane de longueur d'onde  $\lambda$  parallèle au plan de la fente. Le plan d'observation est situé à la distance  $OO_0 = D$  de la fente.



On veut déterminer l'intensité de la lumière en un point P du plan d'observation de coordonnées  $x_0$  et

Soit M un point source de la fente. Les coordonnées de M sont x et y. On calcule  $\delta$  la différence de chemin entre MP et OP.

$$MP^2 = (\overrightarrow{OP} - \overrightarrow{OM})^2$$
.

$$MP^2 = OP^2 + OM^2 - 2.\overrightarrow{OP.OM}$$

Comme OM << OP, un développement au premier ordre donne : MP  $\approx$  OP  $\left(1 - \frac{\overrightarrow{OM.OP}}{OP^2}\right)$ .

Soit  $\vec{u}$  est le vecteur unitaire selon OP :  $u_x \approx x_0/D$ ,  $u_y \approx y_0/D$ .

On tire :  $\delta = MP - OP = -x.u_x - y.u_y$ . Le déphasage est donc  $\varphi = 2\pi\delta/\lambda$ 

L'amplitude de la vibration en P est la somme des contributions de tous les points de la fente.

$$p_{P} = A \int_{-a/2}^{+a/2} dx \int_{-b/2}^{+b/2} e^{j\omega t + \frac{2j\pi}{\lambda} (u_{x}x + u_{y}y)} dy$$

$$p_{P} = A.a.b.e^{j\omega t} \frac{\sin \frac{\pi u_{x} a}{\lambda}}{\frac{\pi u_{x} a}{\lambda}} \frac{\sin \frac{\pi u_{y} b}{\lambda}}{\frac{\pi u_{y} b}{\lambda}}$$

L'observable est l'intensité. Elle est proportionnelle au carré de l'amplitude.

## Retour à l'applet