

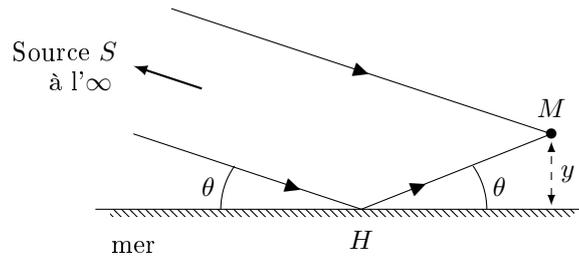
## OP3-TD

## Correction

## OP3 – 07 Ondes

1) Il se produit un phénomène d'interférences, car il y a deux moyens pour l'onde d'atteindre l'antenne en  $M$  : soit par le chemin direct, soit après une réflexion sur l'eau. Il s'agit donc d'**interférences à deux ondes**, à division du front d'onde.

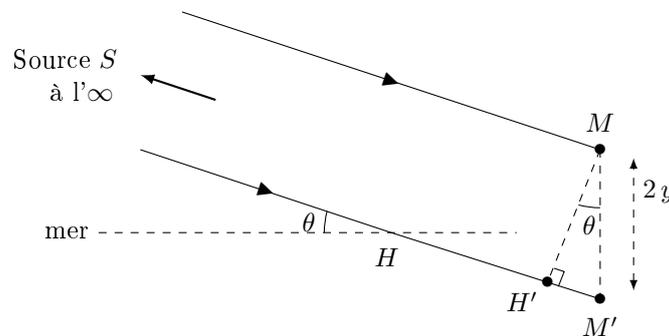
2) On commence par représenter les deux chemins allant de l'émetteur  $S$  au loin à l'antenne  $M$ . Les rayons arrivent parallèles car la source est supposée très lointaine.



Notons  $\mathcal{L}(SM)_d$  le chemin optique correspondant au rayon direct et  $\mathcal{L}(SM)_r$  celui correspondant au rayon réfléchi. La différence de marche se calcule par

$$\Delta\mathcal{L}(SM) = \mathcal{L}(SM)_r - \mathcal{L}(SM)_d$$

La distance  $HM$  est identique à la distance  $HM'$  où  $M'$  est le symétrique de  $M$  par rapport à la surface libre de la mer. On peut donc visualiser que tout se passe comme le rayon qui allait de  $S$  à  $M$  en passant par  $H$  allait en fait de  $S$  à  $M'$ , et on schématise



Ainsi,

$$\Delta\mathcal{L}(SM) = \mathcal{L}(SM') - \mathcal{L}(SM)$$

Le théorème de Malus affirme que les surfaces d'ondes, c'est-à-dire les surfaces « équi-chemin optique » sont orthogonales aux rayons, donc  $H'$  et  $M$  sont sur la même surface d'onde et alors

$$\mathcal{L}(SH') = \mathcal{L}(SM) \quad \text{d'où} \quad \Delta\mathcal{L}(SM) = \mathcal{L}(SM') - \mathcal{L}(SM) = \mathcal{L}(SH') + \mathcal{L}(H'M') - \mathcal{L}(SM) = \mathcal{L}(H'M')$$

Finalement,

$$\boxed{\Delta\mathcal{L}(SM) = n_{\text{air}} H'M' = 2 n_{\text{air}} y \sin \theta} \quad \text{d'après le schéma, et on identifie} \quad \boxed{f(y) = 2 n_{\text{air}} y}$$

3) La différence de marche  $\Delta\mathcal{L}(SM)$  induit une différence de phase

$$\Delta\phi = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta\mathcal{L}(SM) = \frac{4\pi n_{\text{air}} y \sin \theta}{\lambda}$$

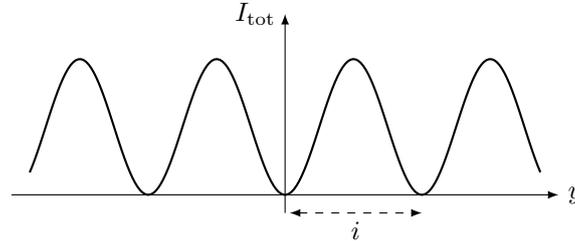
à laquelle il faut ajouter le déphasage dû à la réflexion sur l'eau  $+\pi$ . Par conséquent, la différence de phase totale est

$$\boxed{\Delta\phi_{\text{tot}} = \frac{4\pi n_{\text{air}} y \sin \theta}{\lambda} + \pi}$$

4) Il s'agit d'interférence à deux ondes. On peut donc appliquer la **formule de Fresnel**. En supposant que les deux chemins contribuent par la même intensité  $I_0$ , on a

$$I_{\text{tot}} = 2 I_0 \left( 1 - \cos \left( \frac{4 \pi n_{\text{air}} y \sin \theta}{\lambda} \right) \right)$$

car  $\cos(x + \pi) = -\cos(x)$ . On peut tracer qualitativement cette intensité.



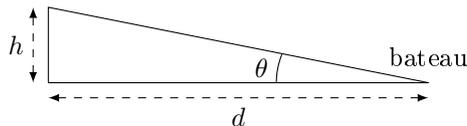
Du fait du déphasage introduit par la réflexion, la position  $y = 0$  correspond à un **minimum d'intensité** (et non un maximum comme dans le cas des trous d'Young symétriques par exemple).

5) L'ordre d'interférence est 
$$p = \frac{\Delta\phi_{\text{tot}}}{2\pi} = \frac{2 n_{\text{air}} y \sin \theta}{\lambda} + \frac{1}{2}$$

L'interfrange  $i$  est telle que  $p(y + i) = p(y) + 1$  soit, en prenant  $n_{\text{air}} = 1$ ,

$$i = \frac{\lambda}{2 \sin \theta}$$

6) La source est à  $d = 10$  km, et à la hauteur  $h$ .



On calcule

$$\sin \theta = \frac{h}{\sqrt{h^2 + d^2}} = 7,0 \times 10^{-2} \quad \text{pour } h = 700 \text{ m} \quad \text{et} \quad \sin \theta = 1,0 \times 10^{-4} \quad \text{pour } h = 10 \text{ km.}$$

Par ailleurs,  $\lambda = c/f = 3$  m. Finalement

$$i = 21 \text{ m} \quad \text{pour la colline} \quad \text{et} \quad i = 15 \text{ km} \quad \text{pour l'immeuble.}$$

D'après le tracé de  $I_{\text{tot}}(y)$ , on voit que pour recevoir le signal avec une forte intensité il faut  $y \approx i/2$ . Un **mat de bateau de 10 m correspond parfaitement dans le cas d'une source sur une colline**. Il semble par contre impossible de placer l'antenne du bateau à 7,5 km d'altitude... Placer la source sur un immeuble paraît pour cette raison une mauvaise idée.