

TD1 Optique Physique

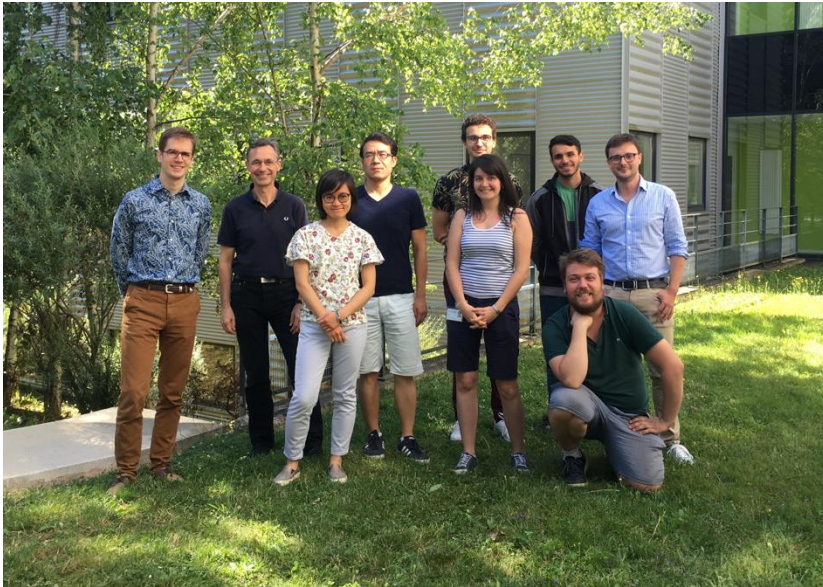
Cohérence spatiale

Interférométrie stellaire

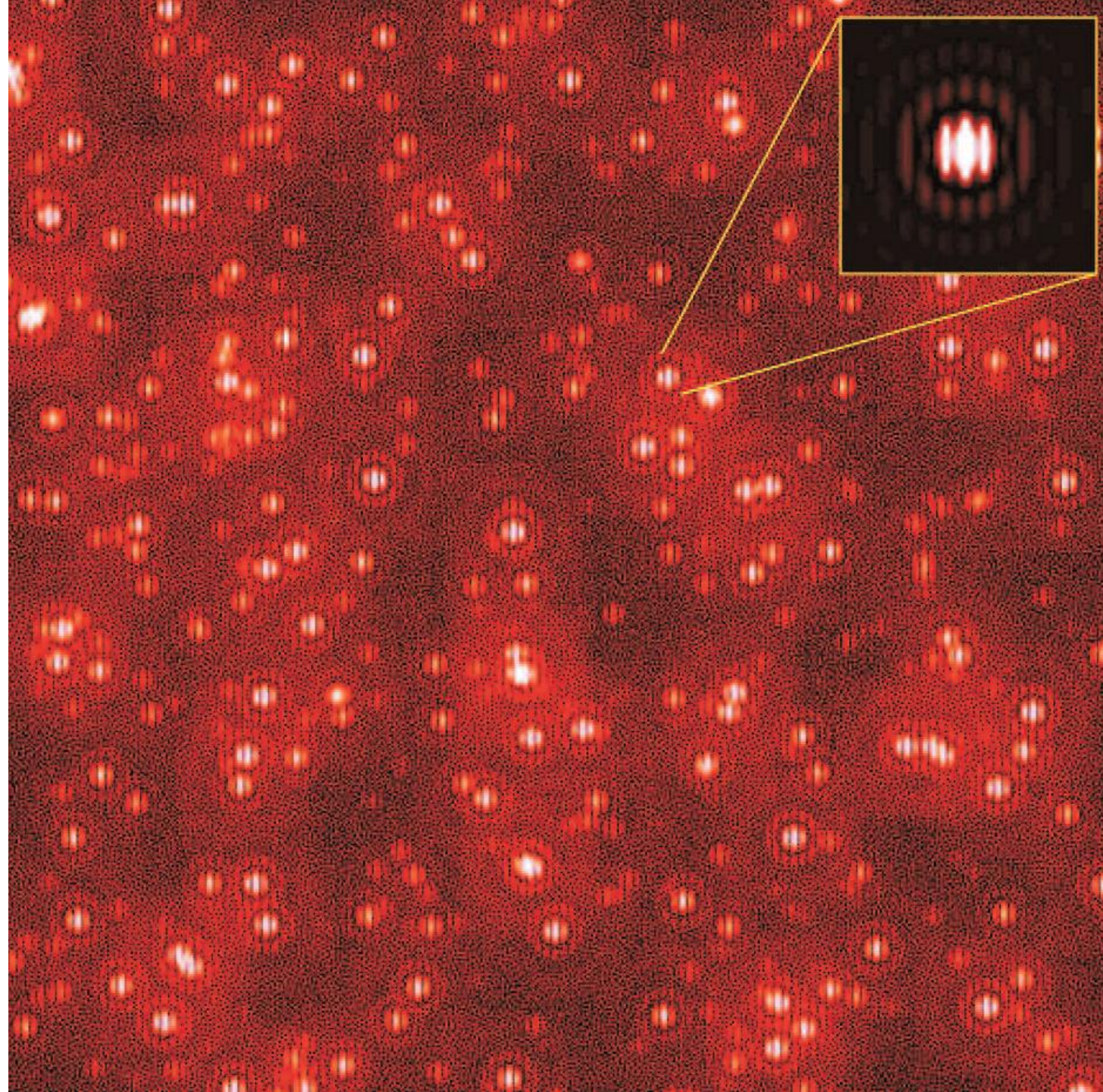
Benjamin VEST (SupOp 2012)

Maître de Conférences en Optique & Photonique

benjamin.vest@institutoptique.fr



Quantum Nanophotonics and Plasmonics
@ Institut d'Optique



Position du problème

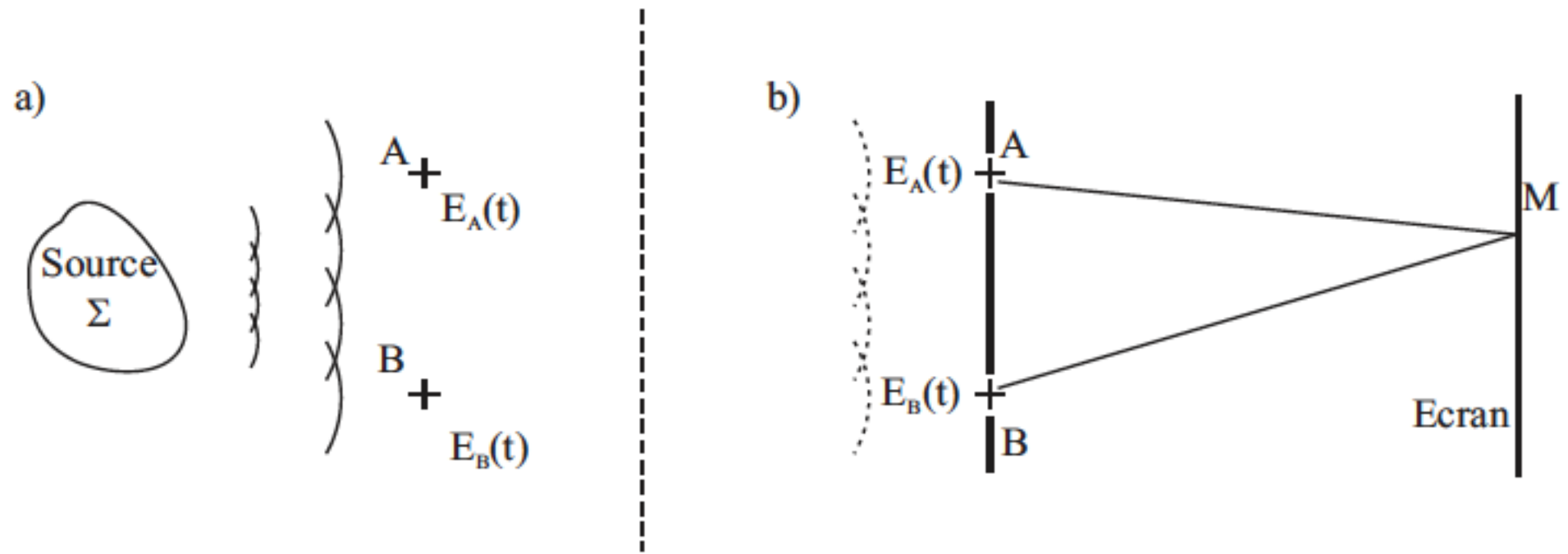
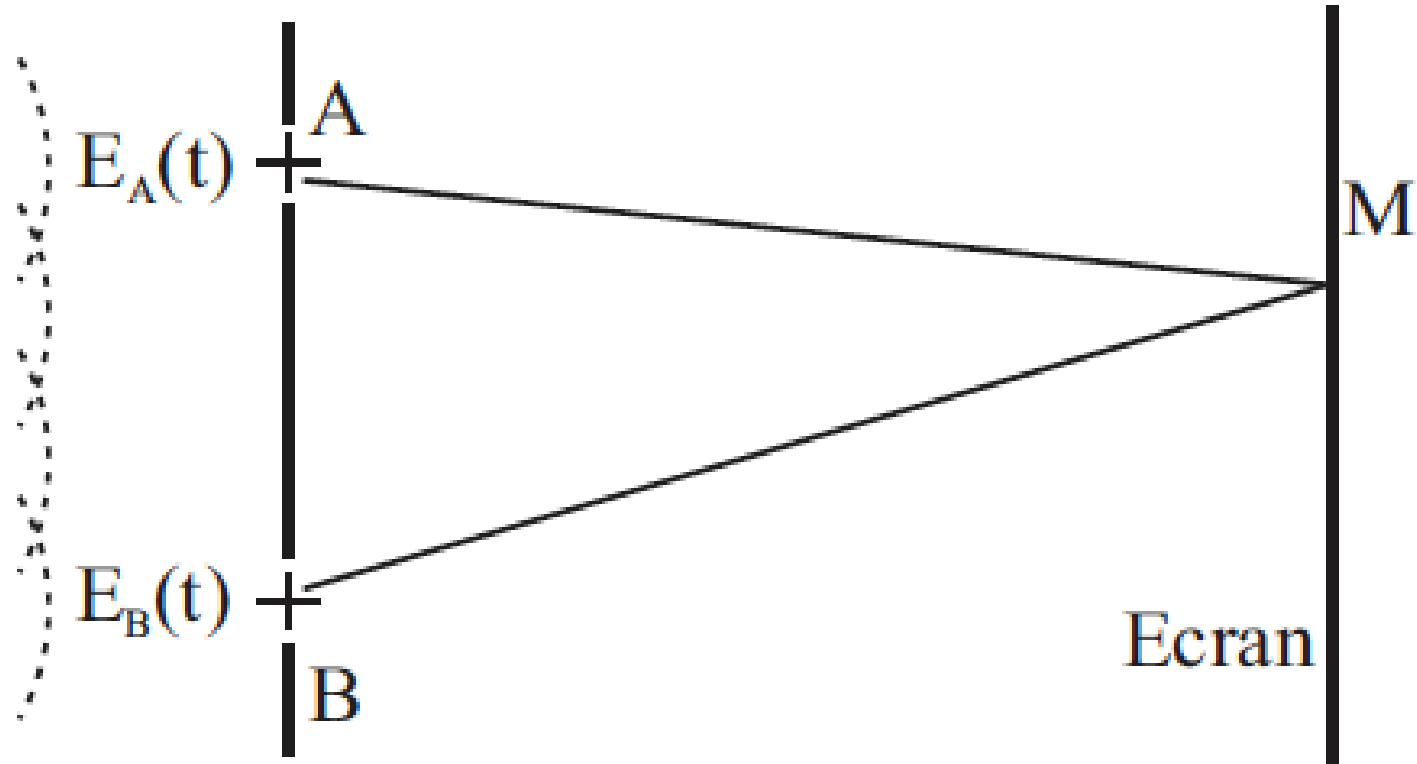


Figure 1: (a) Champs créés par une source quelconque. (b) Dispositif de mesure de la cohérence à l'aide de trous d'Young.



Interférences à deux ondes

Quels que soient E_A et E_B , on peut écrire :

$$I_M = 2I_0 \left(1 + C \cdot \cos(2\pi p_M + \alpha) \right)$$

Une des plus importantes expressions de l'optique physique

$$I_M = 2I_0(1 + C \cos(2\pi p_M + \phi))$$

Intensité des franges

Terme d'intensité moyenne

Contraste des franges =
Amplitude de modulation

Ordre d'interférence
/ phase au point M

« Phase à l'origine »
Dépend uniquement
de la phase **relative**
entre E_a et E_b

$$I_M = 2I_0(1 + C \cos(2\pi p_M + \phi))$$

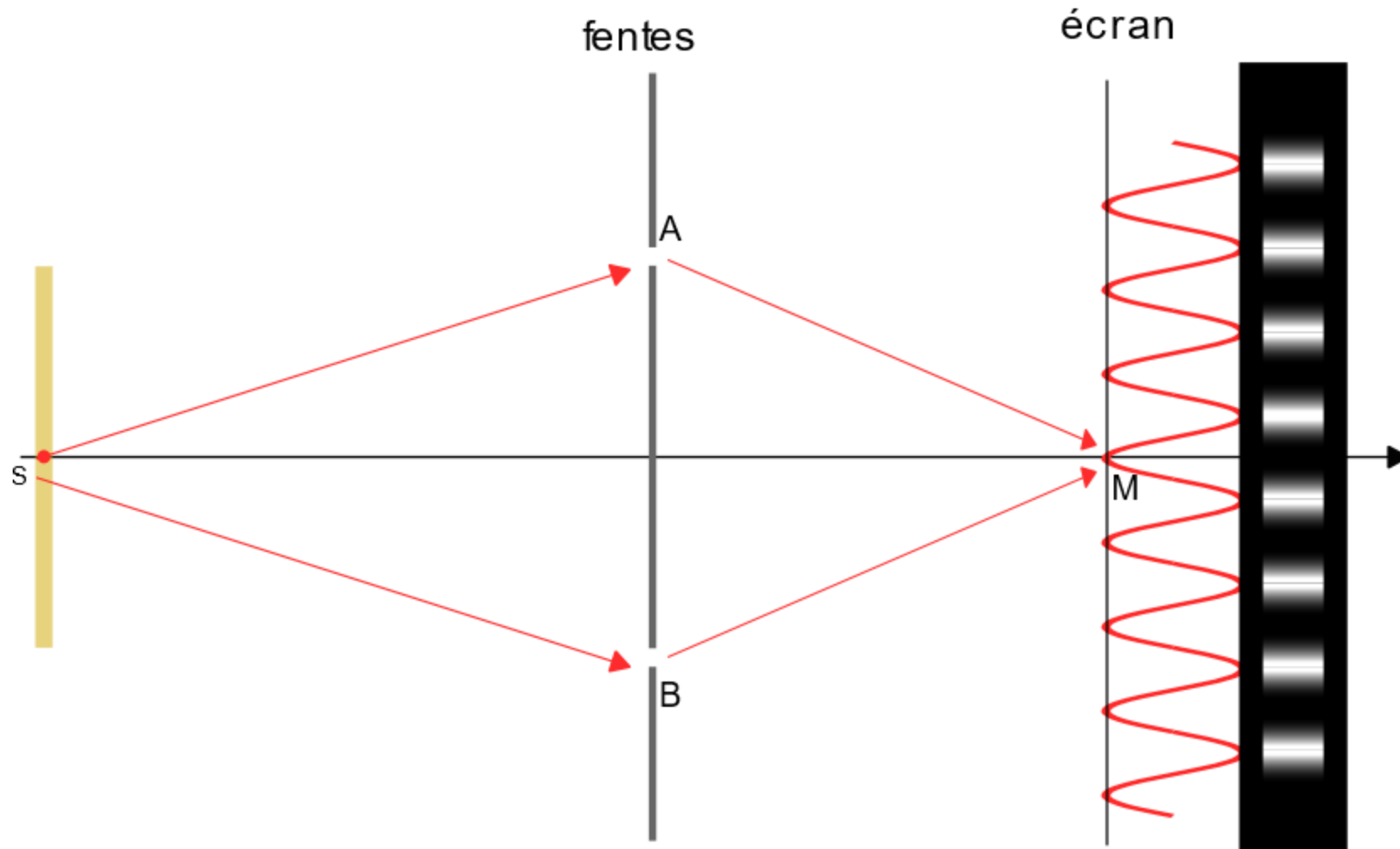
$$C = \frac{2|\langle E_A E_B^* \rangle|}{I_A + I_B}$$

De quoi dépend C ?

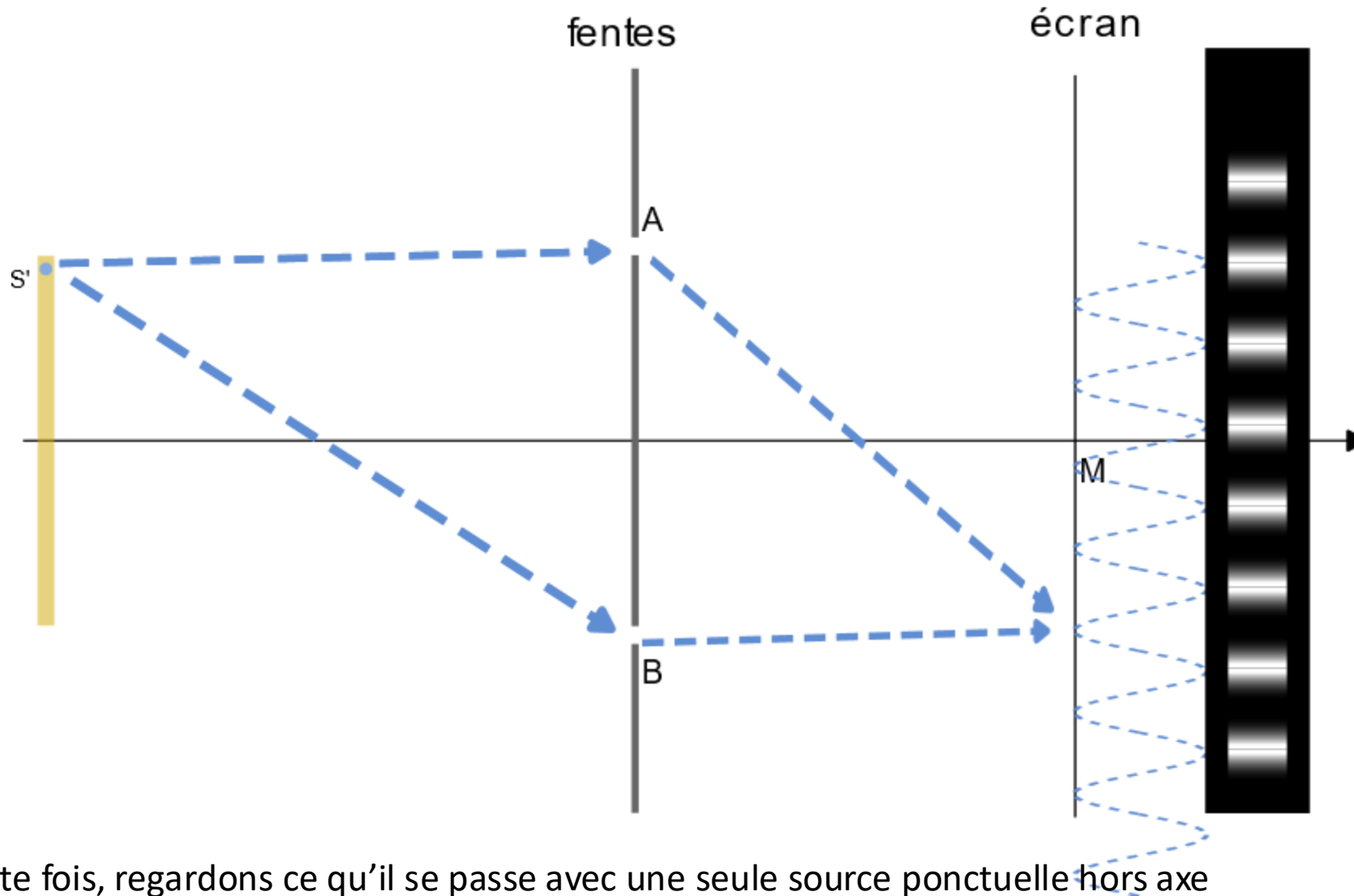
Pour des champs **synchrone**s (sans fluctuation de phase relatives), C dépend **uniquement** du rapport $\alpha = I_A/I_B$

$$C = \frac{2\sqrt{I_A I_B}}{\underbrace{I_A + I_B}_{C_{\text{coh}}}} = \frac{2\sqrt{\alpha}}{1 + \alpha}$$

On parle de **contraste cohérent**.



On prend une seule source ponctuelle sur l'axe.
La phase entre A et B est la même (pas de différence de chemin optique entre SA et SB)
Le système de franges est parfaitement contrasté (source ponctuelle monochromatique) et centré (pas de différence de chemin optique sur l'axe)

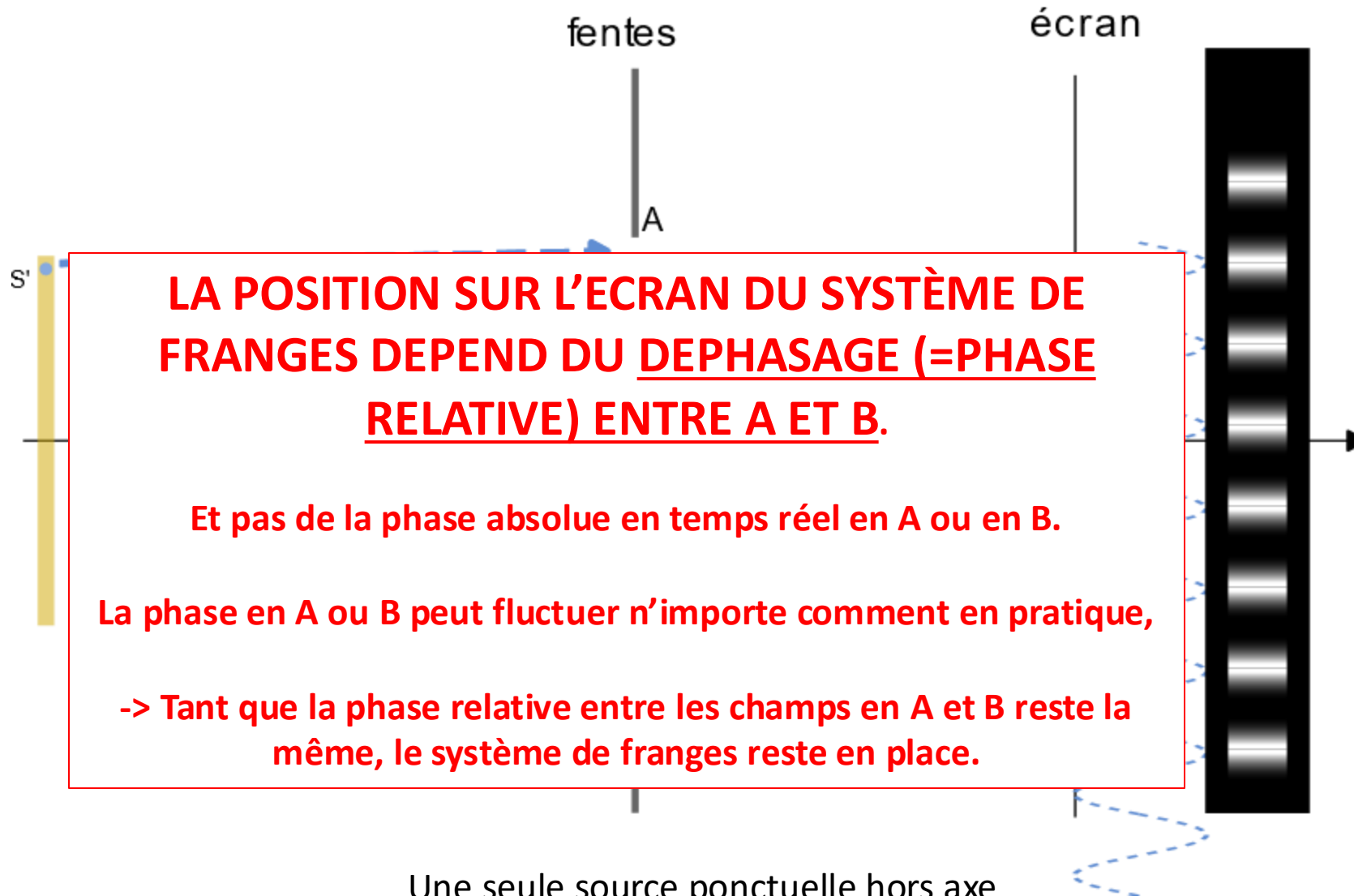


Cette fois, regardons ce qu'il se passe avec une seule source ponctuelle hors axe

La phase entre A et B n'est pas la même

(différence de chemin optique entre $S'A$ et $S'B$)

Le système de franges **se décale** mais reste parfaitement contrasté



Une seule source ponctuelle hors axe
La phase entre A et B n'est pas la même
(différence de chemin optique entre SA et SB)
Le système de franges **se décale** mais reste parfaitement contrasté

A vous de jouer !

Faites les parties A.1 & A.2

$$I_M = 2I_0(1 + C \cos(2\pi p_M + \phi))$$

De quoi dépend C ?

$$C = \frac{2|\langle E_A E_B^* \rangle|}{I_A + I_B}$$

1) Il dépend de l'équilibre des intensités : si un des deux champs est beaucoup plus intense que l'autre, on ne voit pas bien les franges.

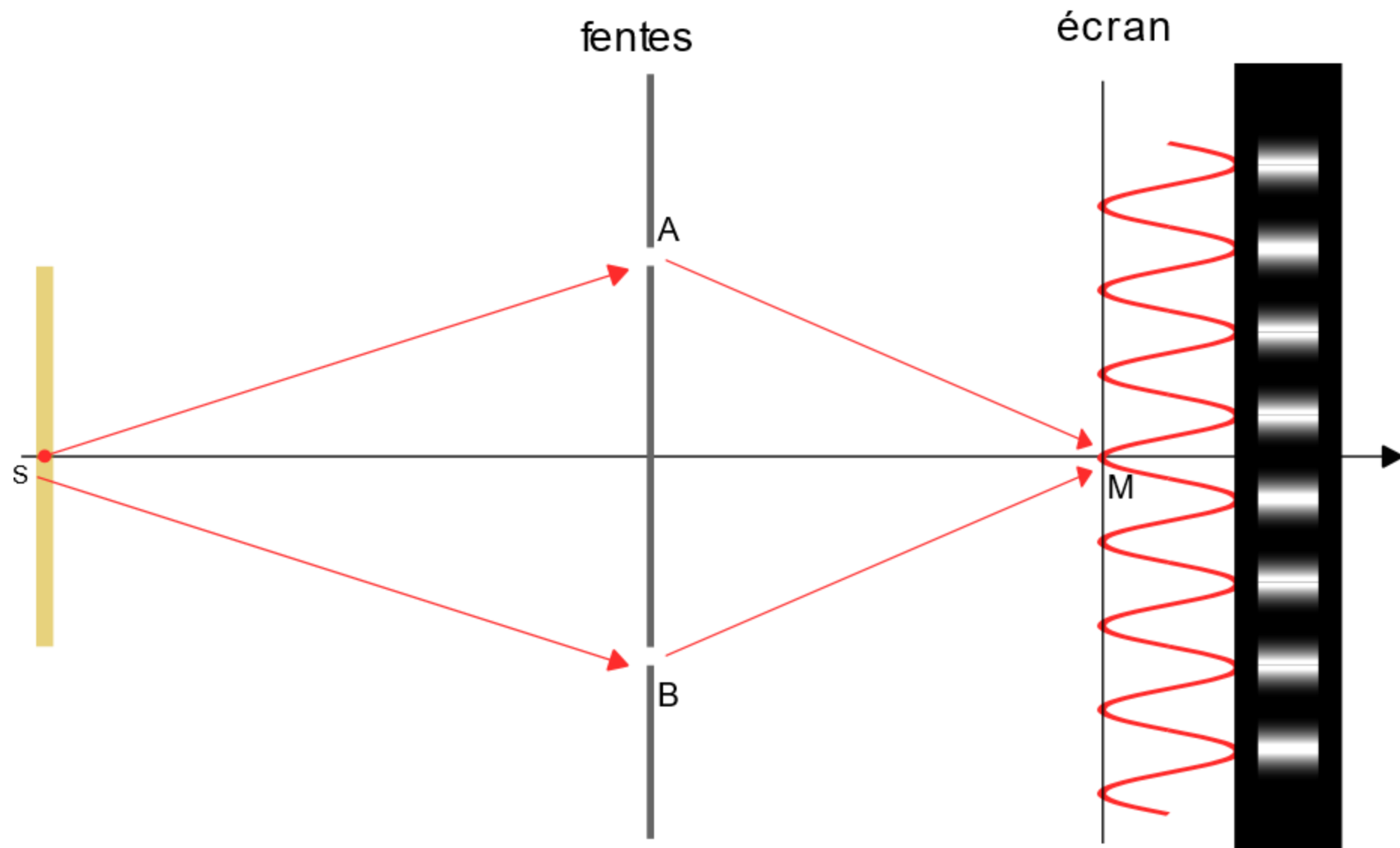
2) En pratique, c'est quand même beaucoup ce terme qui nous intéresse.

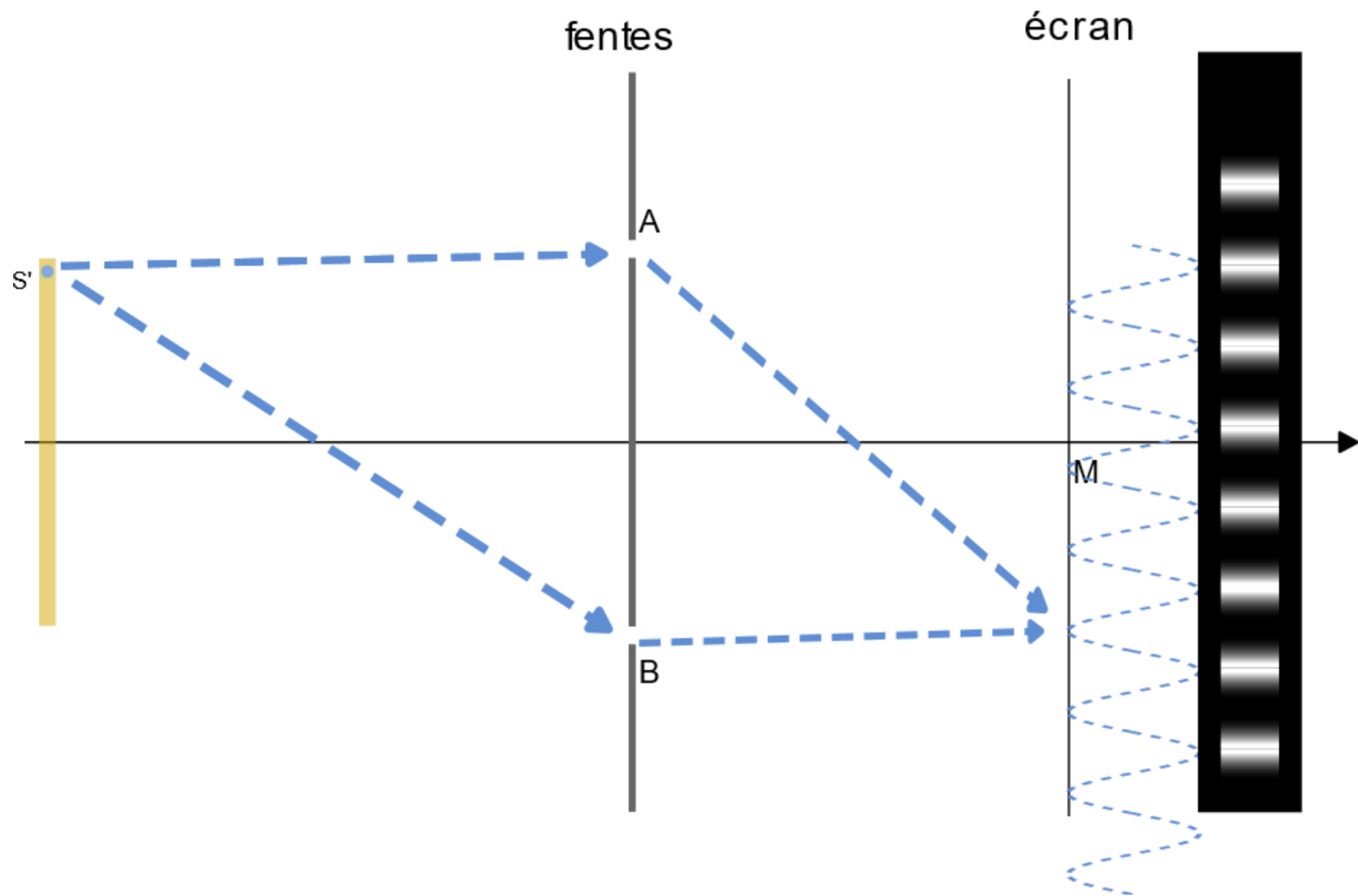
C'est pour cela que l'on définit le **degré de cohérence spatiale**. Il renseigne sur les **propriétés statistiques (c'est le sens des moyennes temporelles $\langle \rangle$)** des champs en E_A et E_B ,

Ces propriétés sont bien sûr reliées en partie aux propriétés de la source qui a généré ces champs.

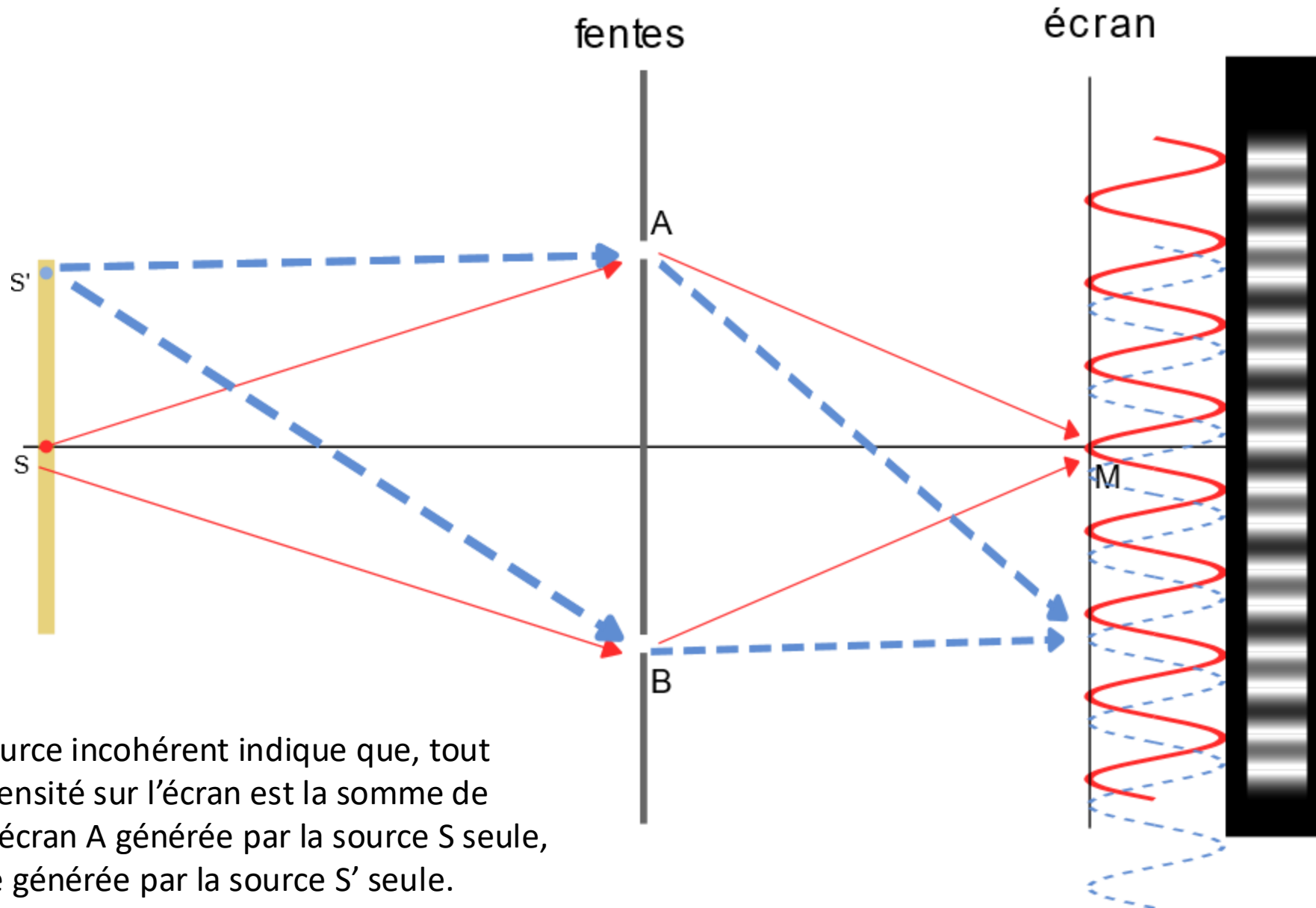
$$\gamma_{AB} = \frac{C}{C_{\text{coh}}} = \frac{|\langle E_A E_B^* \rangle|}{\sqrt{I_A I_B}}$$

Le degré de cohérence spatiale des champs en A et B, c'est la réduction du contraste qui est due au brouillage de la phase relative entre A et B, indépendamment du problème d'équilibre des intensités.

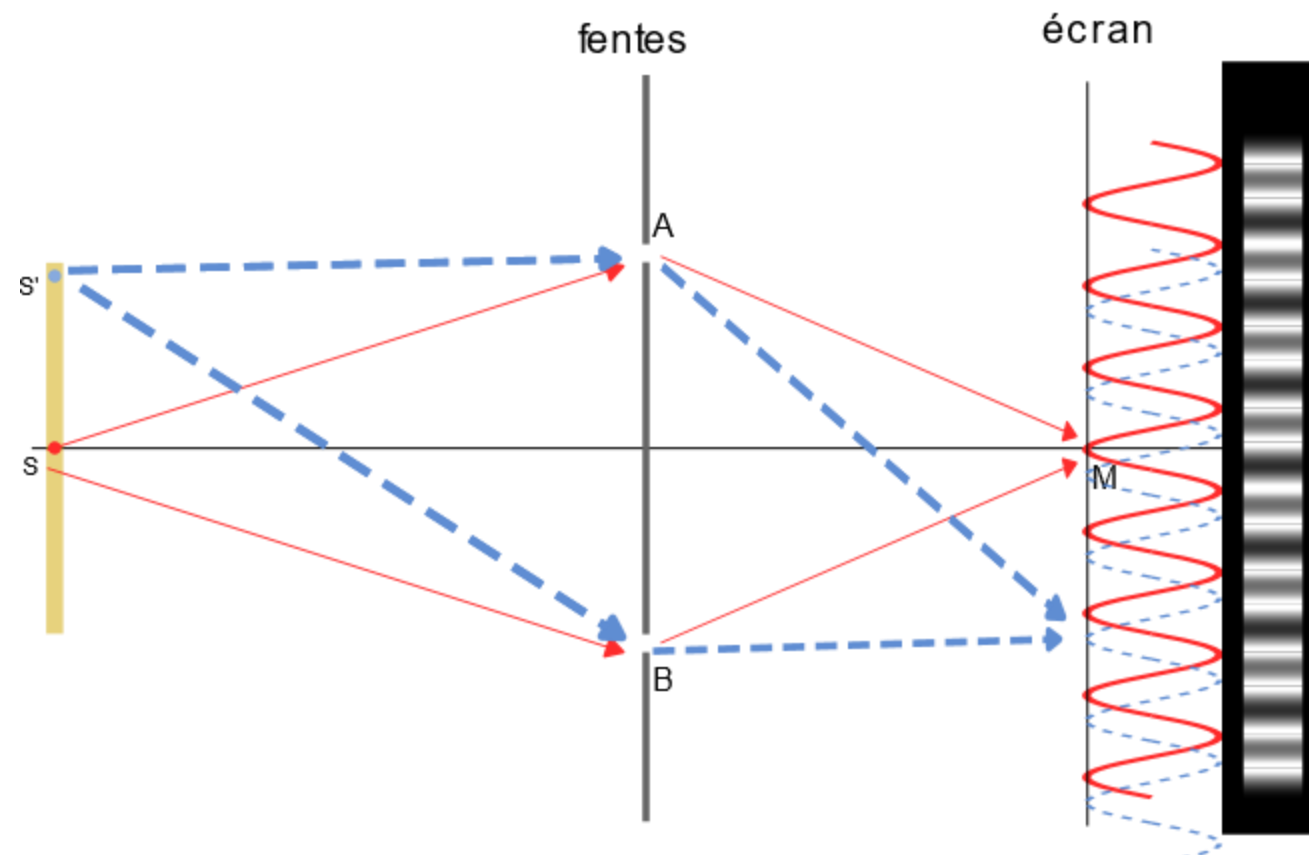




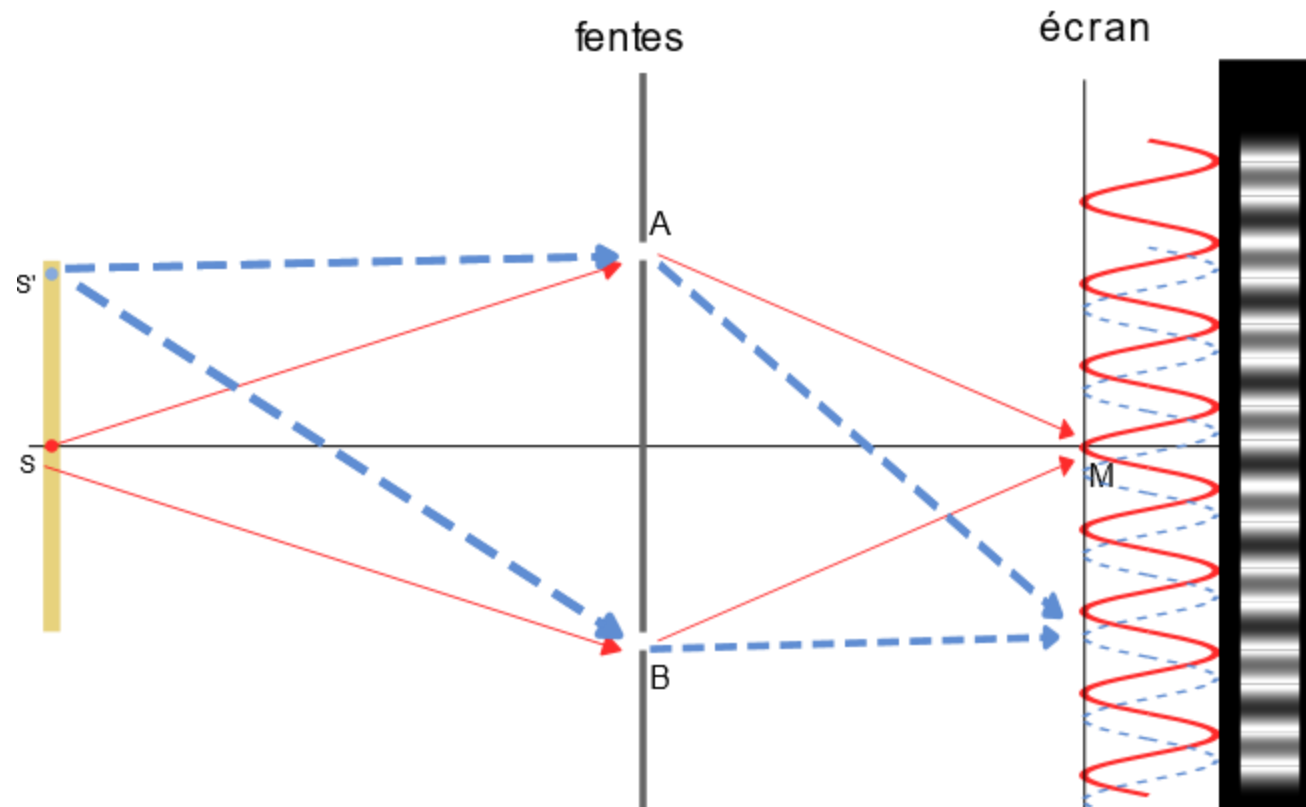
On prend deux sources incohérentes entre elles, placées en S et S'.



La notion de source incohérent indique que, tout calcul, fait, l'intensité sur l'écran est la somme de l'intensité sur l'écran A générée par la source S seule, et de l'intensité générée par la source S' seule.



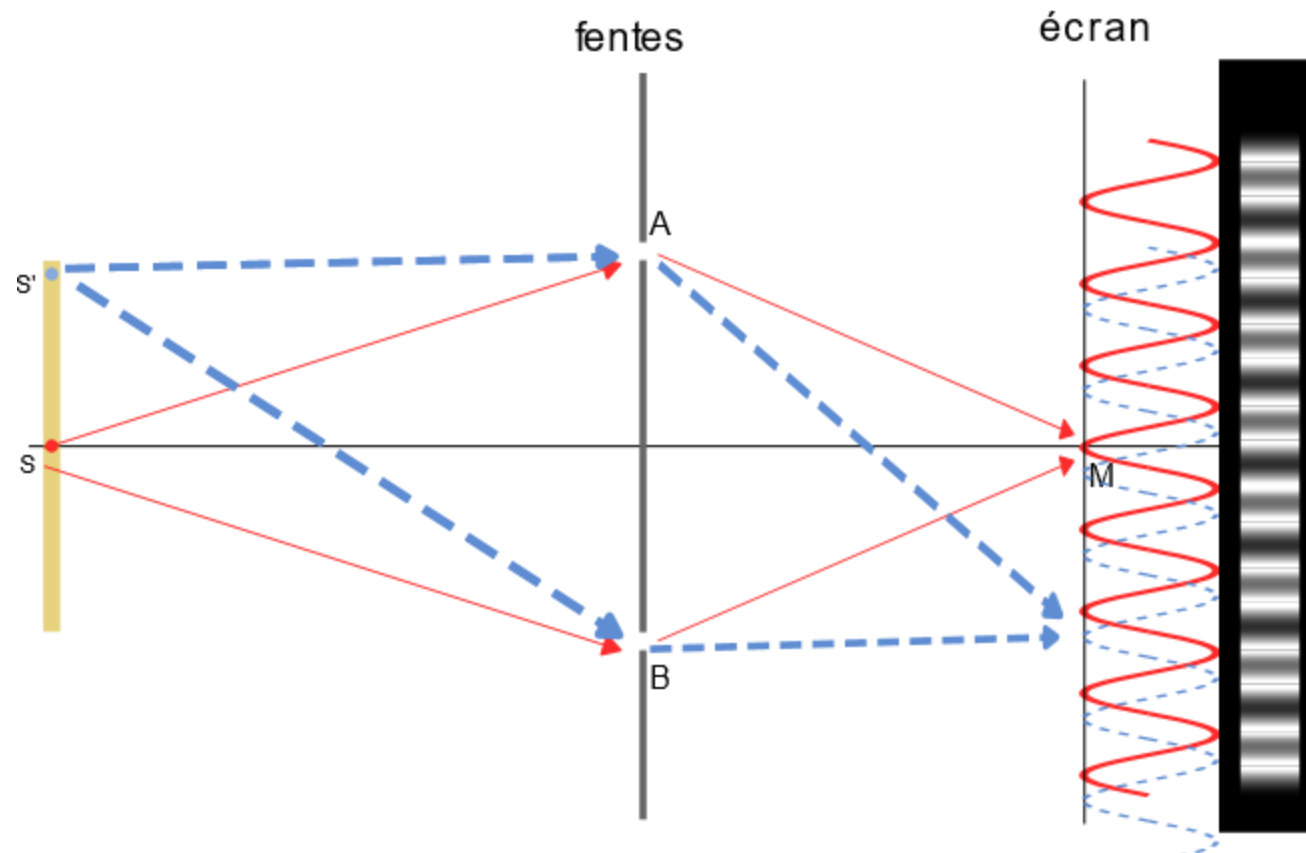
Lorsqu'on superpose des sources ponctuelles incohérentes, les systèmes de franges générées par chaque point source se superposent. **Ils sont décalés les uns des autres, ils *peuvent* donc se brouiller = le contraste *peut* chuter = *peut-être* pas de zéro d'intensité, de franges sombres.**



Lorsqu'on superpose des sources ponctuelles incohérentes, la relation de phase entre E_a et E_b *peut se brouiller*. Dans cet exemple,

- **PAS** de différence de chemin optique entre SA et SB : les champs en A et B générés par S ont un déphasage relatif nul
- Différence de chemin optique entre $S'A$ et $S'B$: déphasage non nul

Du coup...cela devient difficile de dire clairement quelle est la phase relative entre A et B ! Chaque point source amène une différence de phase entre A et B différente, et on ne peut pas dire, la phase relative entre A et B vaut ...



Il n'existe plus de moyen simple de décrire la phase relative entre A et B. sinon des moyens statistiques.

$$C = \frac{2|\langle E_A E_B^* \rangle|}{I_A + I_B} \quad \gamma_{AB} = \frac{C}{C_{\text{coh}}} = \frac{|\langle E_A E_B^* \rangle|}{\sqrt{I_A I_B}}$$

Le degré de cohérence spatiale n'est pas une grandeur « binaire »
 (il existe une infinité de situation entre des champs parfaitement cohérents et parfaitement incohérents)
 Cela correspond à un degré de cohérence évoluant entre 0 et 1.

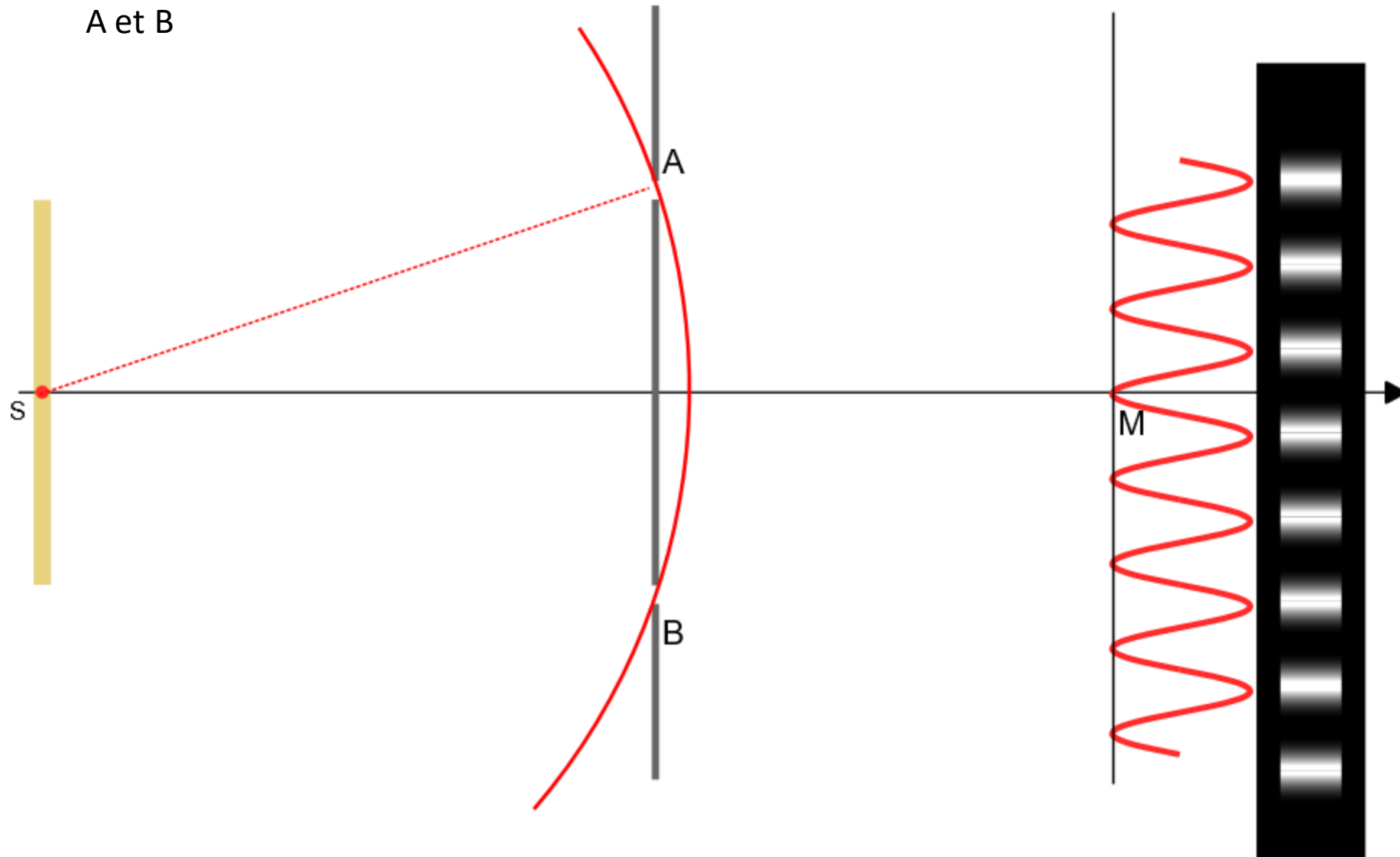
A vous de jouer !

Faites la partie A.3

Le théorème de Van-Cittert Zernike

**Passons à une source encore
plus étendue, avec une
infinité de points sources...**

Depuis le point S :
Ondelette en phase entre
A et B



Depuis le point S' :
Ondelette en avance sur
A, en retard sur B

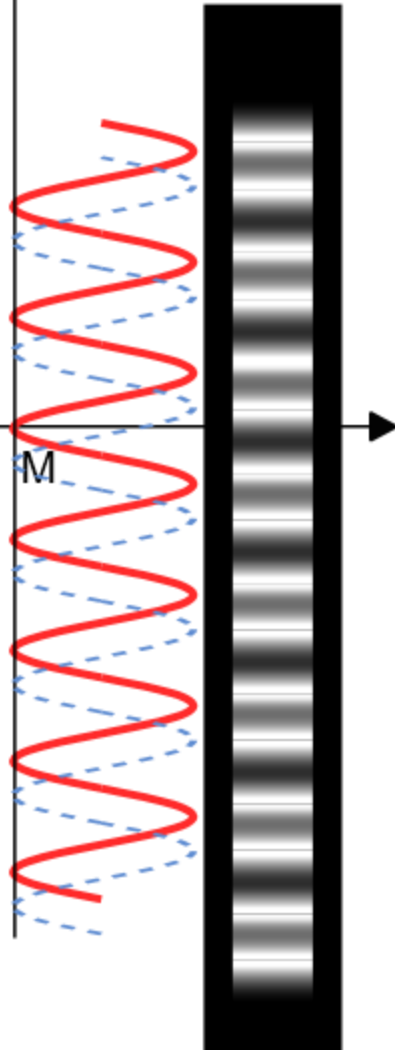


fentes

A

B

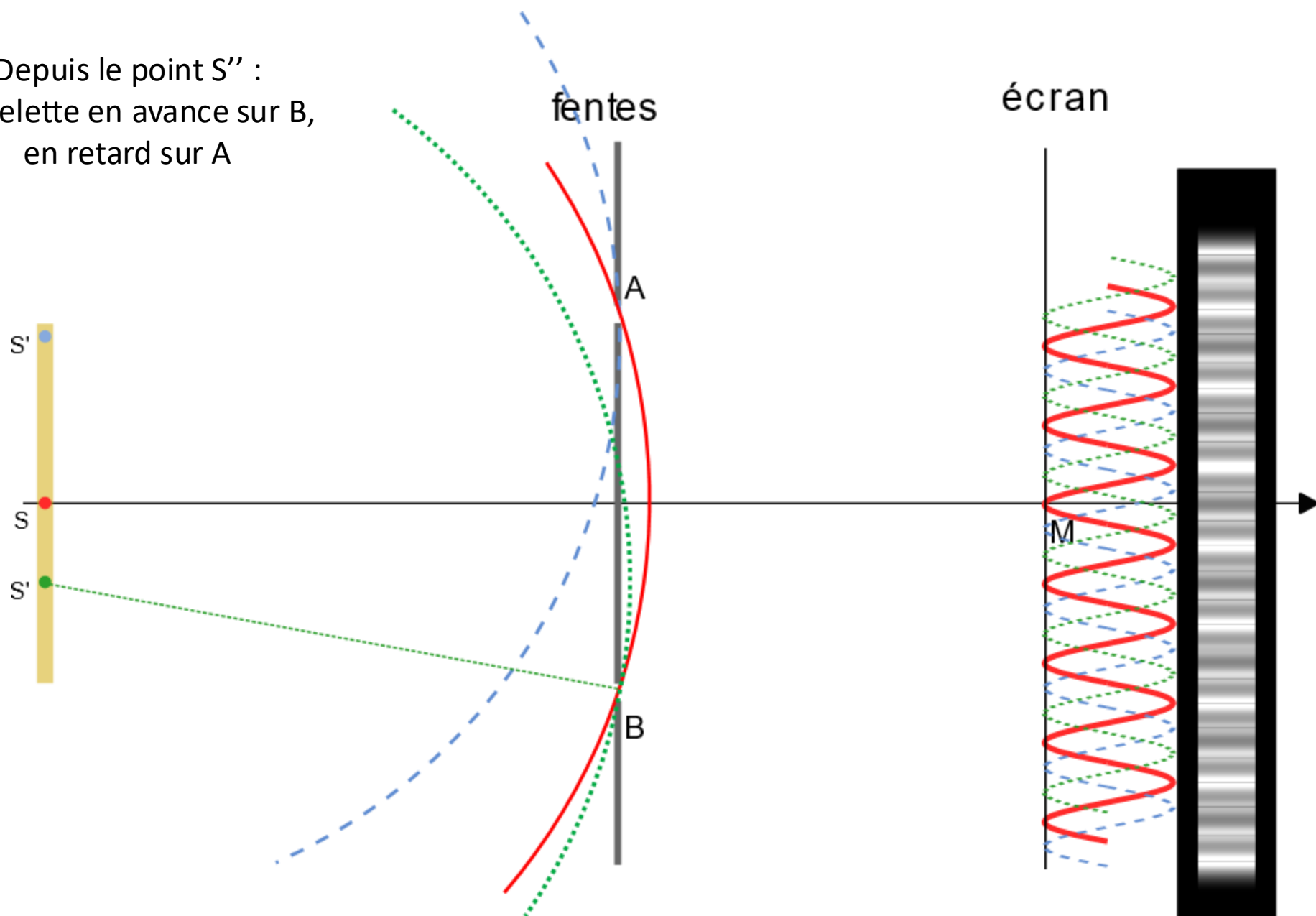
écran

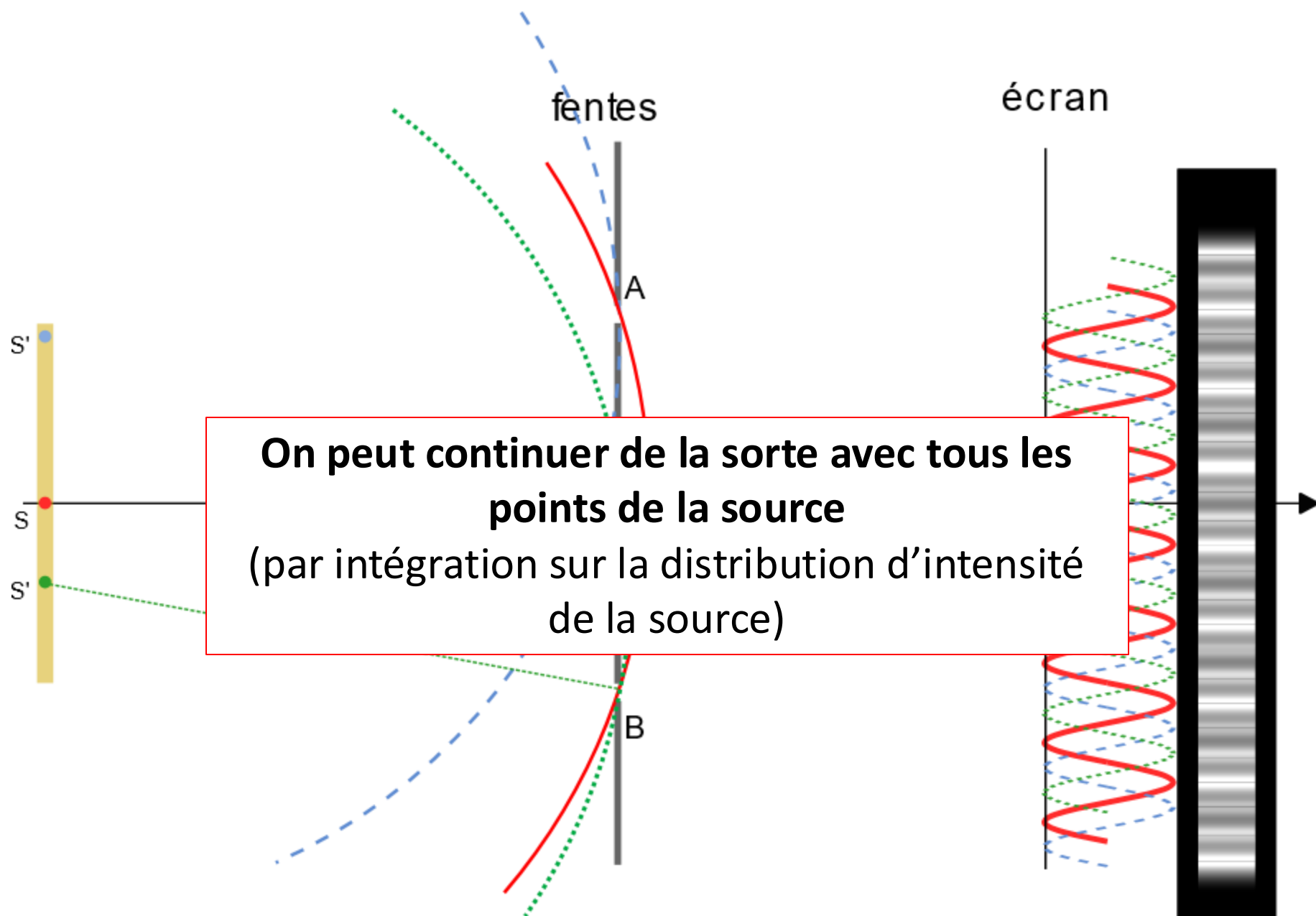


Les points élémentaires de
la source étendue sont
incohérents entre eux.

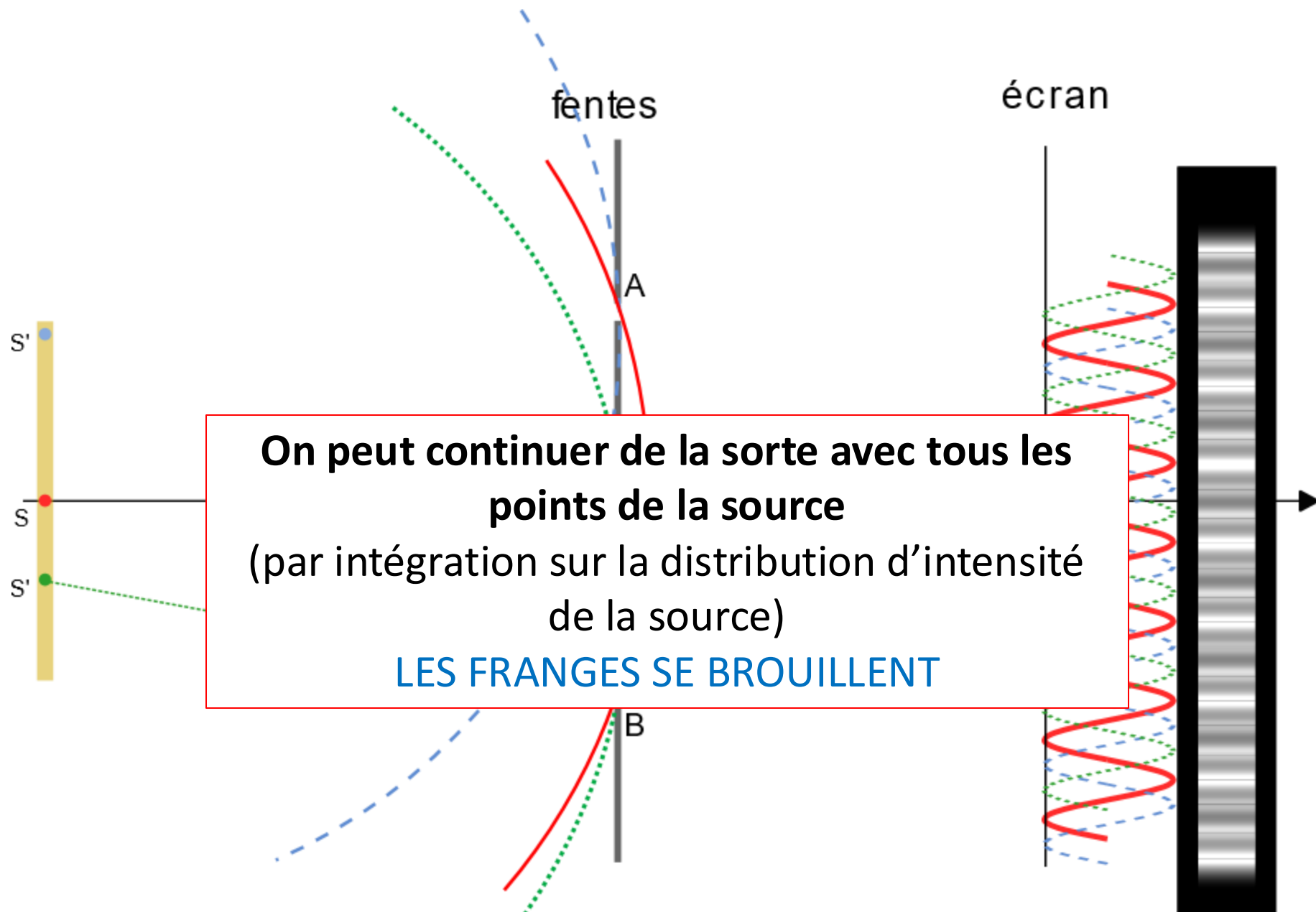
Les intensités se somment
sur l'écran.

Depuis le point S'' :
Ondelette en avance sur B,
en retard sur A





On peut continuer de la sorte avec tous les points de la source
(par intégration sur la distribution d'intensité de la source)



On voit que la phase entre les points A et B devient très compliquée à décrire car toutes les ondelettes se mélangent différemment. On voit aussi que plus A est éloigné de B, plus c'est le bazar !

A vous de jouer !

Faites la partie B.

Indices :

1a) l'élément d'intensité $dI_M(S)$ s'écrit comme des interférences à deux ondes créées par une source ponctuelle (donc parfaitement cohérente)

1b) Il faut écrire cette intensité en fonction de θ_S
(en particulier, montrer que $\psi_S = a \theta_S / \lambda$ en utilisant les approximations de l'énoncé $D \gg \sigma \gg \lambda$)

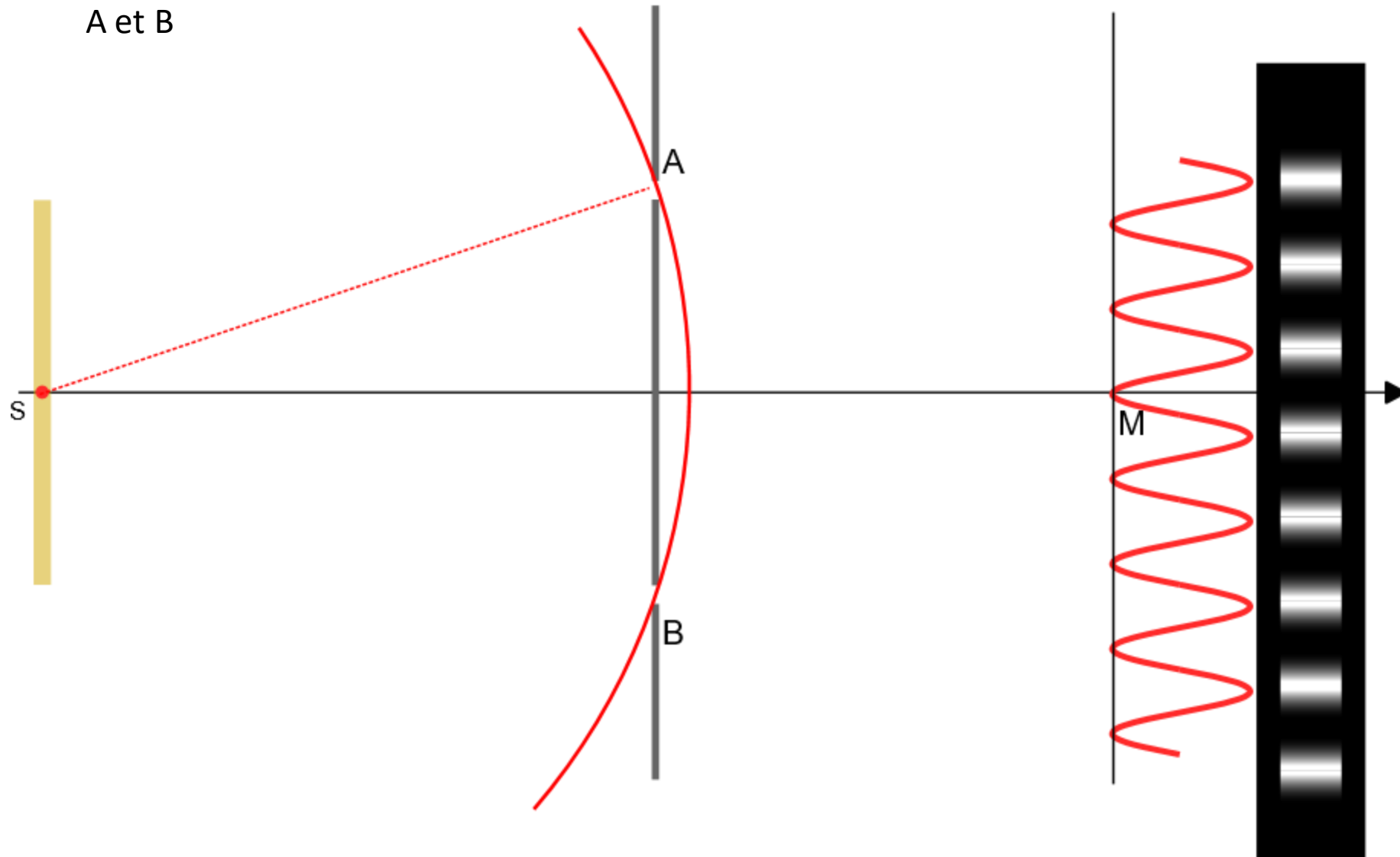
2) Il suffit d'intégrer sur la source, soit sur θ_S

3) Identifiez les éléments avec l'expression générale des interférences à deux ondes (et notamment le terme de contraste).

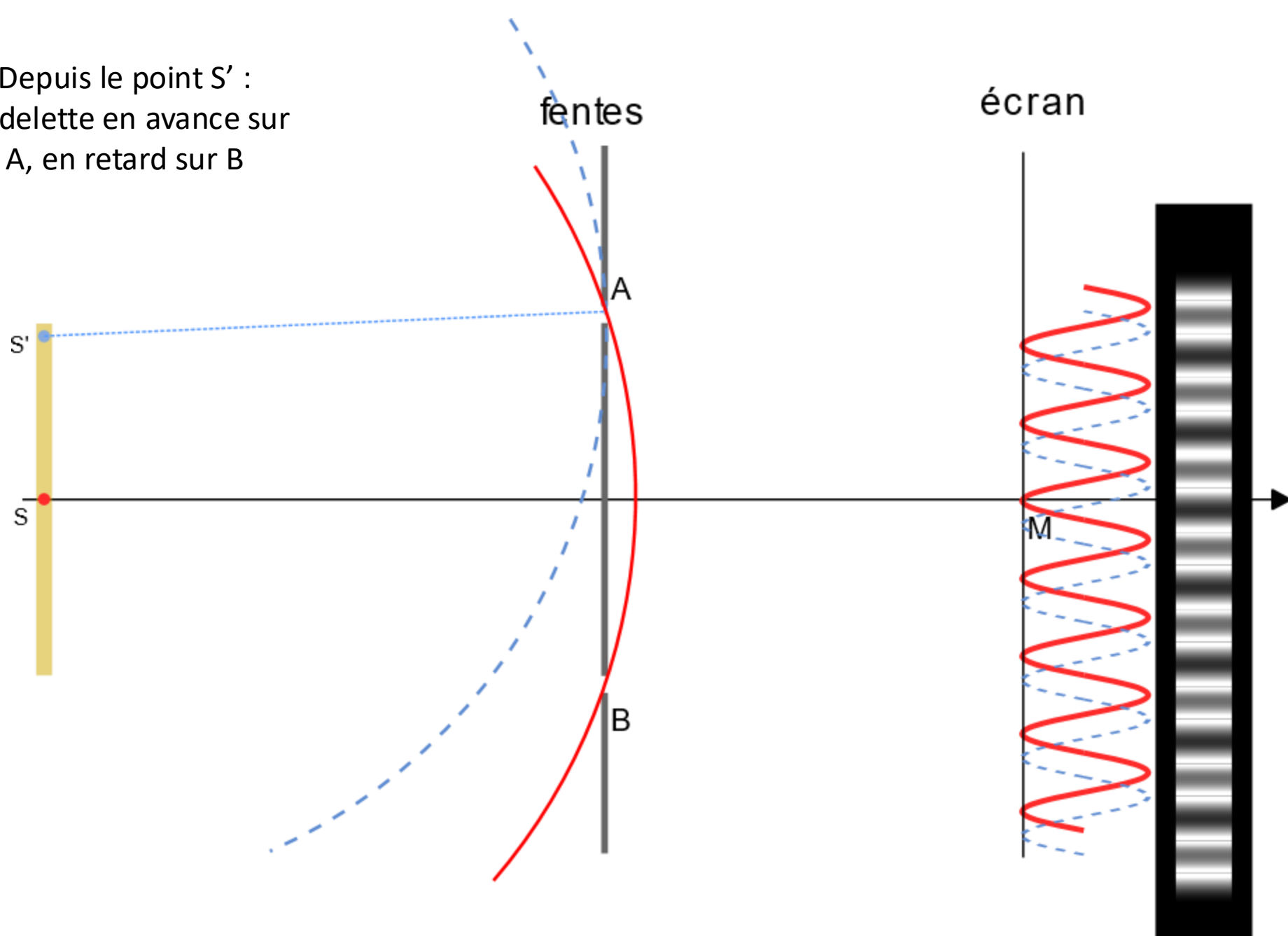
MESURE DE COHERENCE SPATIALE

**UN EXEMPLE AVEC UNE SOURCE ETENDUE A PROXIMITE DES
DEUX POINTS DE MESURES (=les fentes)**

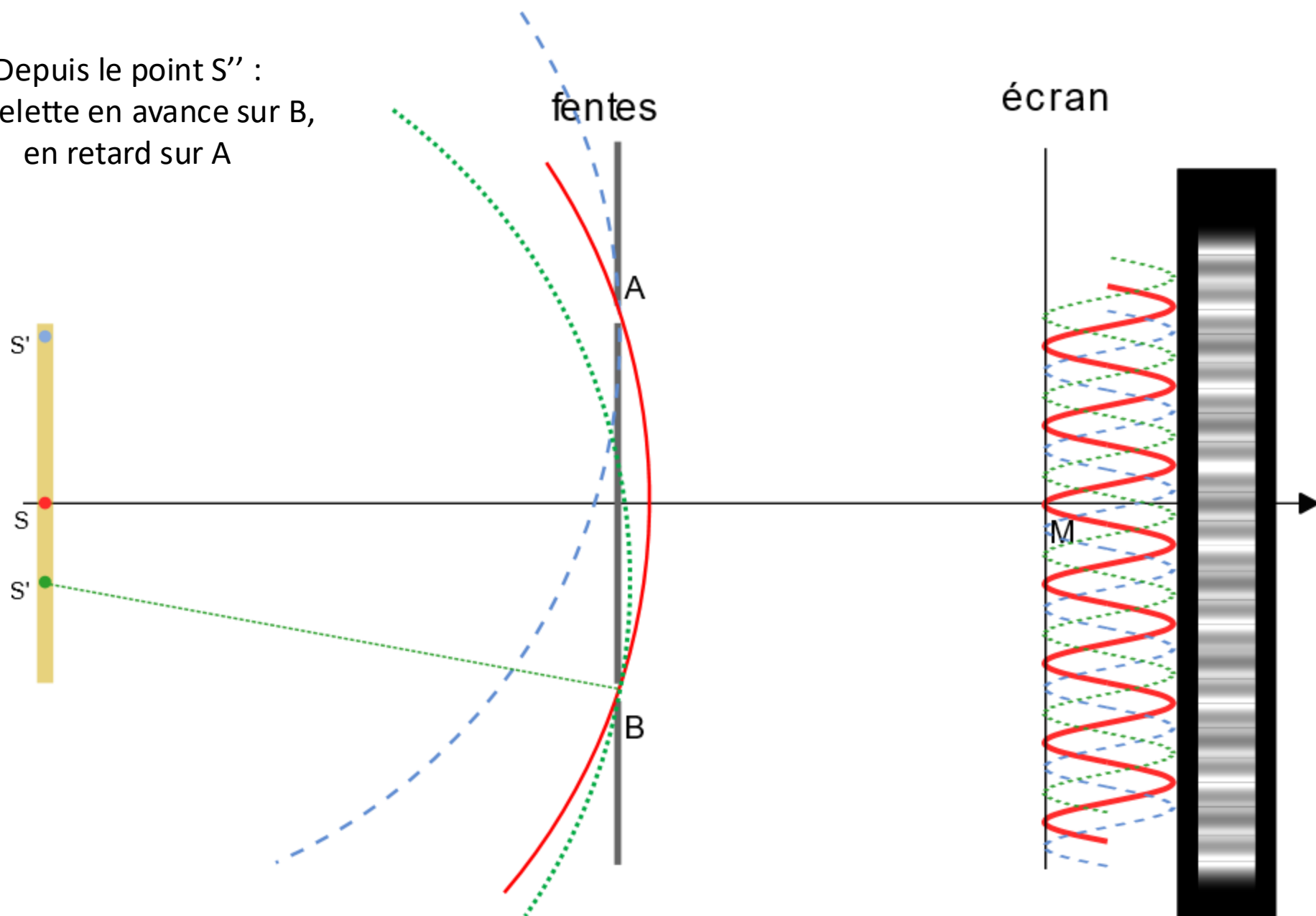
Depuis le point S :
Ondelette en phase entre
A et B

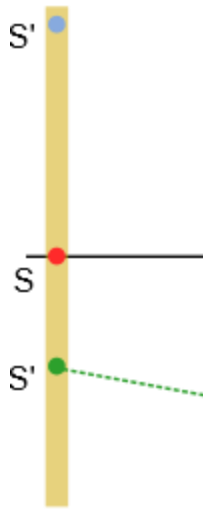


Depuis le point S' :
Ondelette en avance sur
A, en retard sur B



Depuis le point S'' :
Ondelette en avance sur B,
en retard sur A





« Bonne » cohérence spatiale

<->

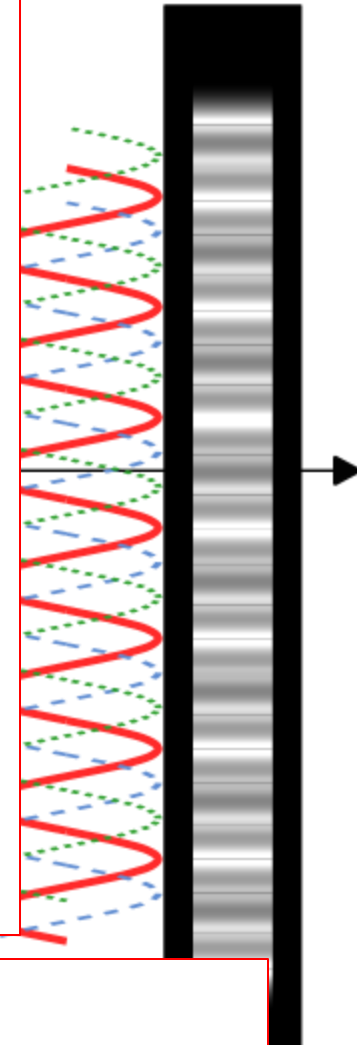
maintien d'un « **bon** » **contraste interférentiel**
entre deux points séparés d'une distance
donnée

<->

Les systèmes de franges générés par les
différents points de la source **ne se décalent**
pas trop les uns par rapport aux autres

<->

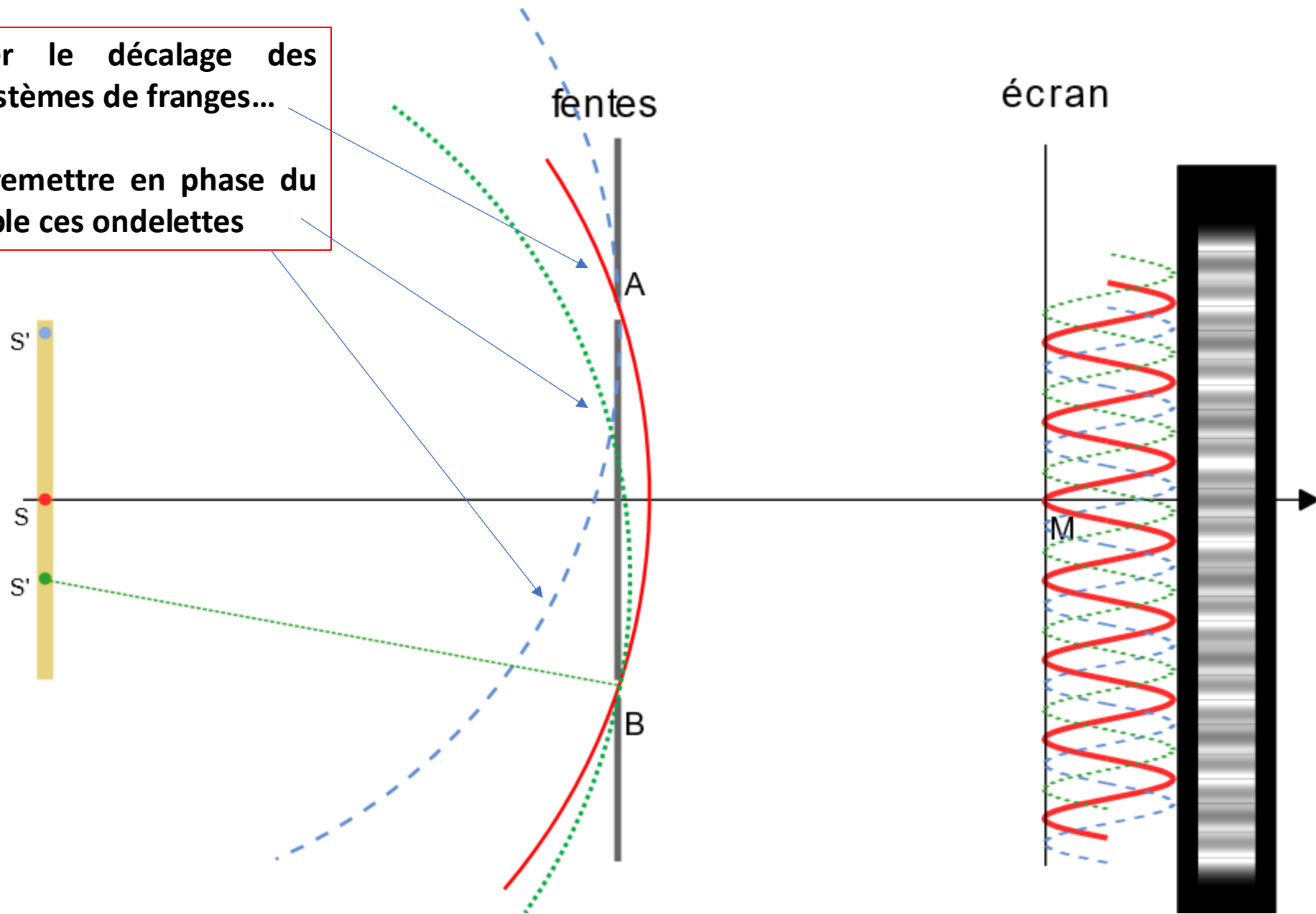
La **phase relative** entre A et B pour chaque
ondelette générée par chaque point de la
source est à peu près la même



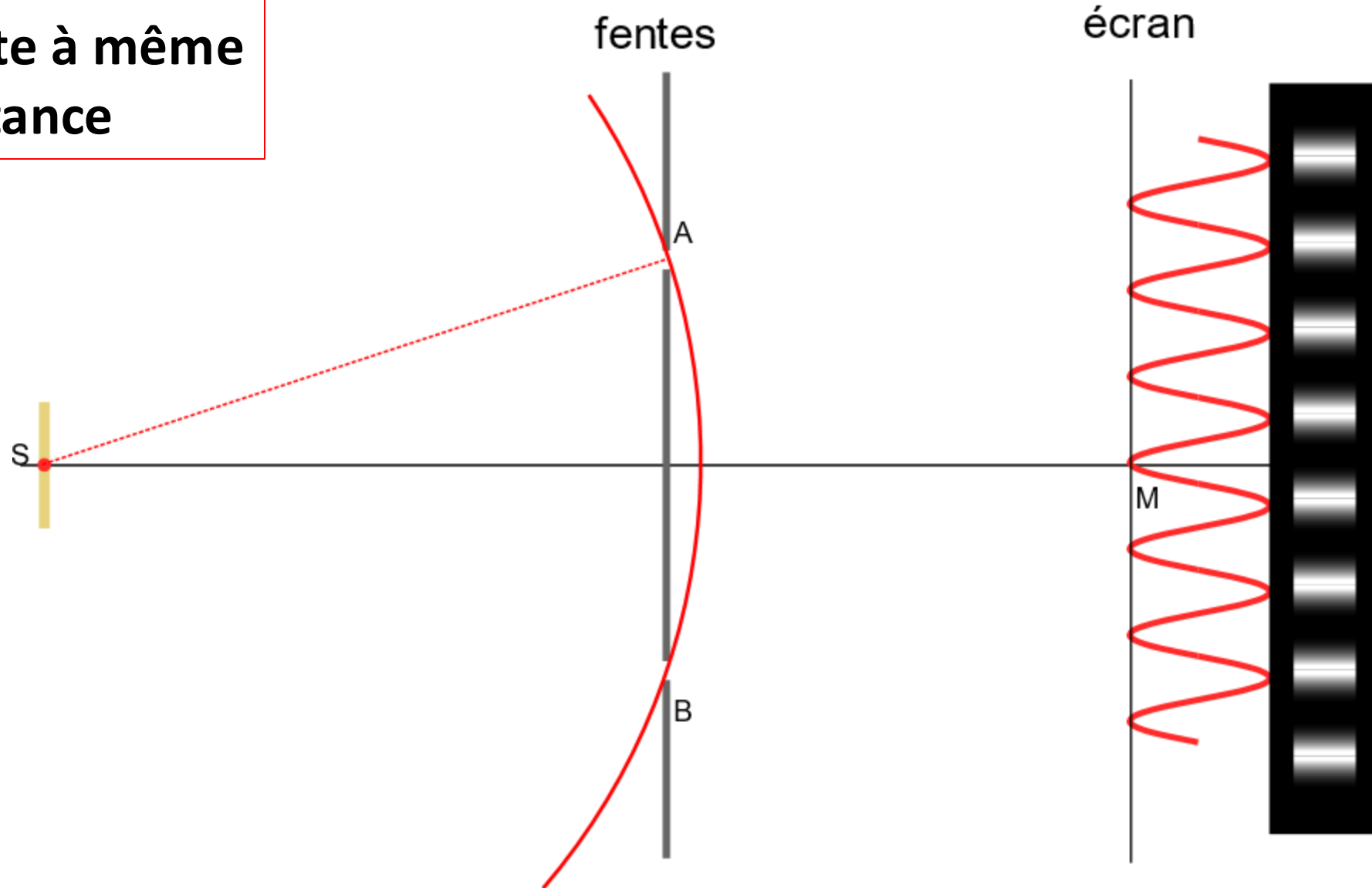
Si tous les systèmes de franges se superposaient parfaitement
(frange sombre sur sombre, brillante sur brillante)
le contraste serait toujours maximal

Pour limiter le décalage des
différents systèmes de franges...

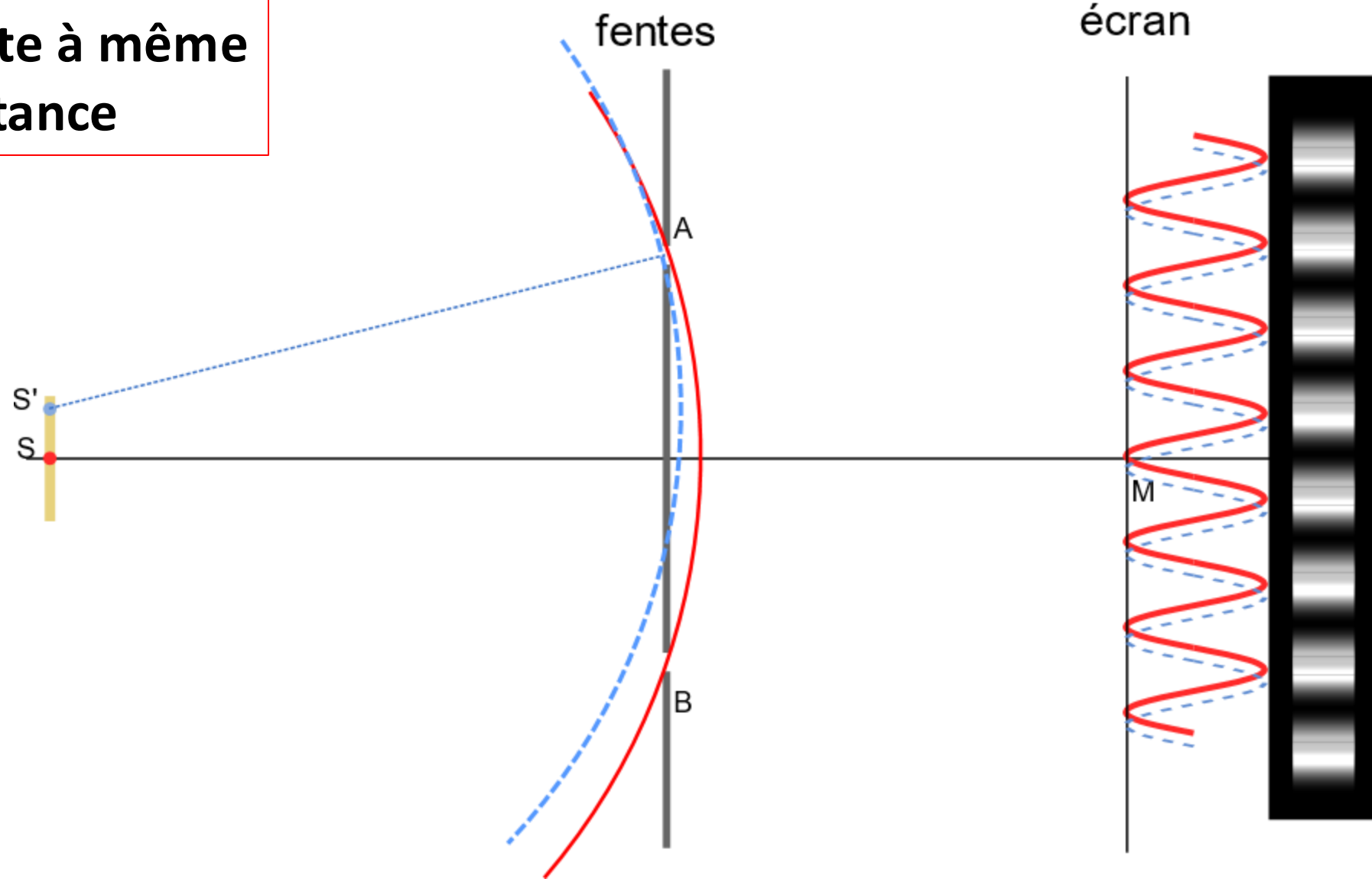
-> ...il faut remettre en phase du
mieux possible ces ondelettes



**Avec une source
plus petite à même
distance**



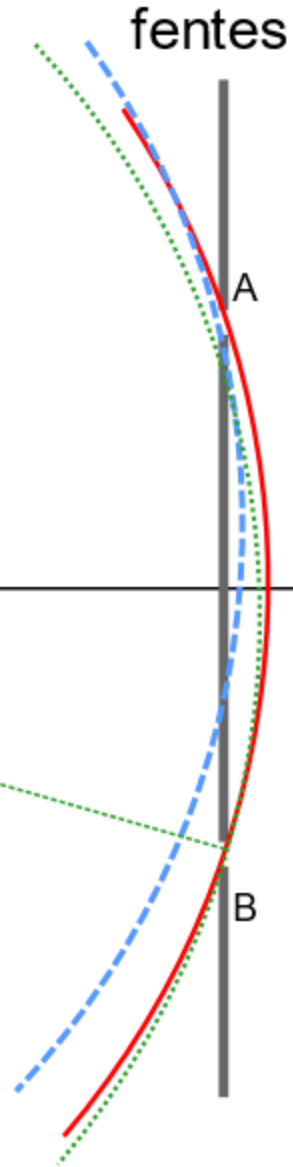
**Avec une source
plus petite à même
distance**



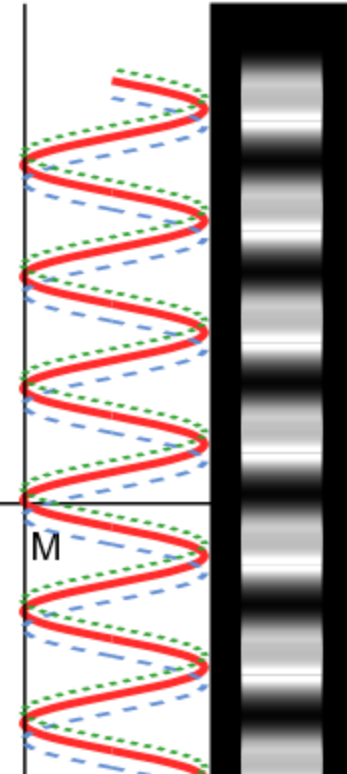
**Avec une source
plus petite à même
distance**

S'
S
S''

**Les ondelettes sont
plus en phase les
unes par rapport
aux autres**



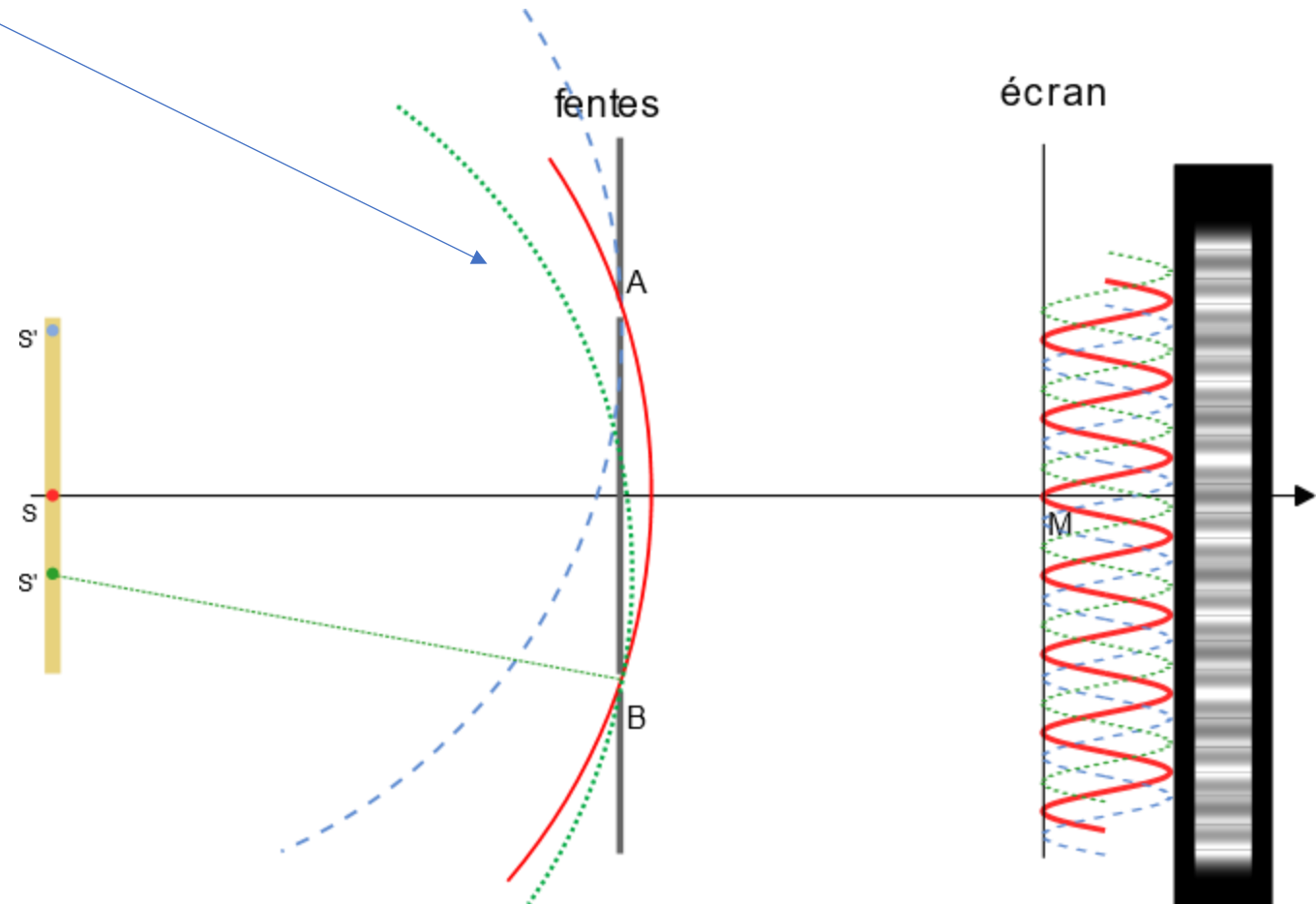
écran



**Meilleur contraste
= meilleur degré de
cohérence spatiale
entre A et B**

Limitier le décalage des
systèmes de franges

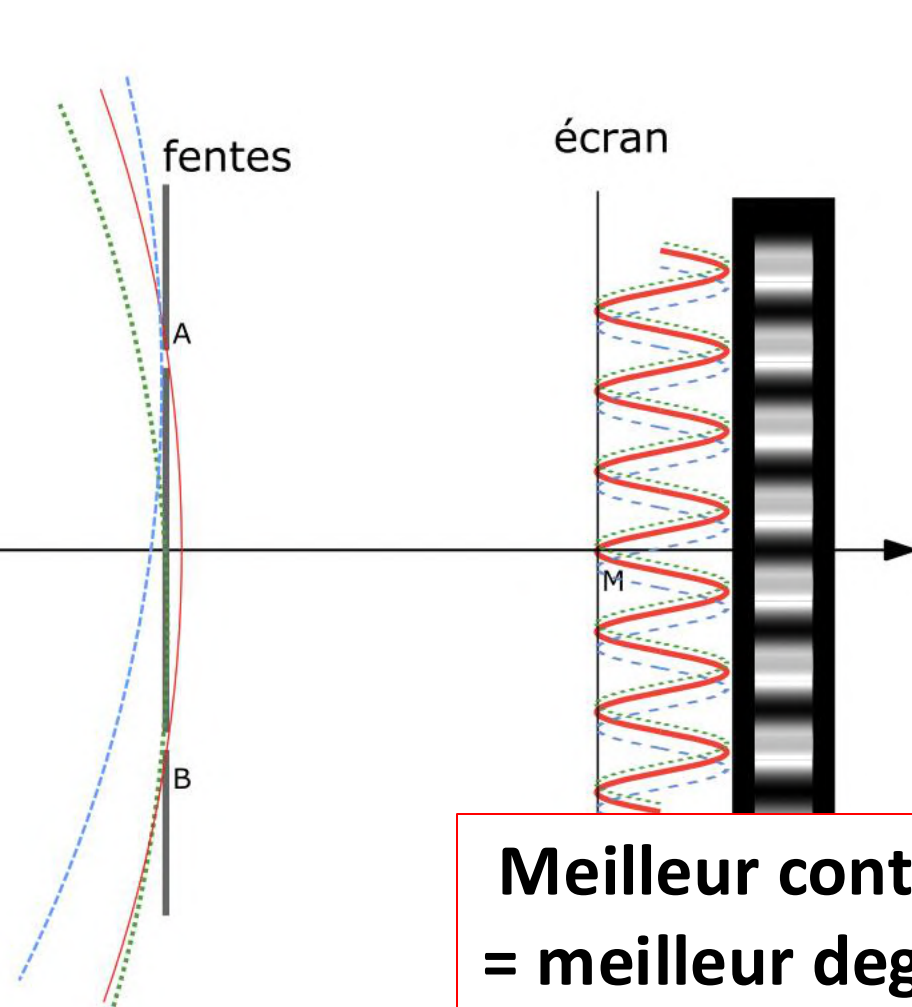
-> remettre en phase du
mieux possible ces ondelettes



**Avec une source de
grande taille à
grande distance**



**Les ondelettes sont
plus en phase les
unes par rapport
aux autres**

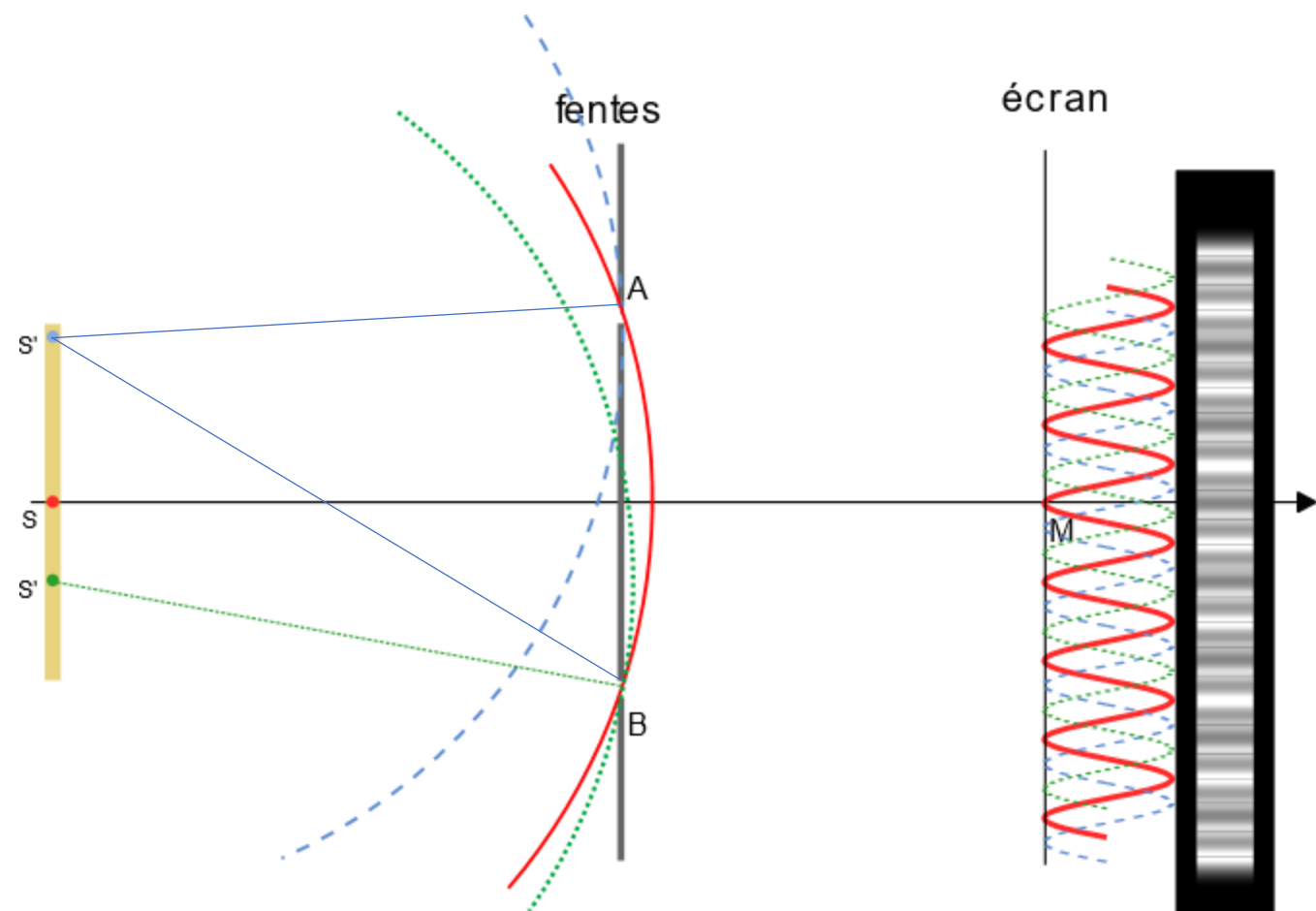


**Meilleur contraste
= meilleur degré de
cohérence spatiale
entre A et B**

**ALORS AU FOND, QUELLE PROPRIETE DE LA
SOURCE EST FONDAMENTALE POUR LA
COHERENCE SPATIALE ?**

**ALORS AU FOND, QUELLE PROPRIETE DE LA
SOURCE EST FONDAMENTALE POUR LA
COHERENCE SPATIALE ?**

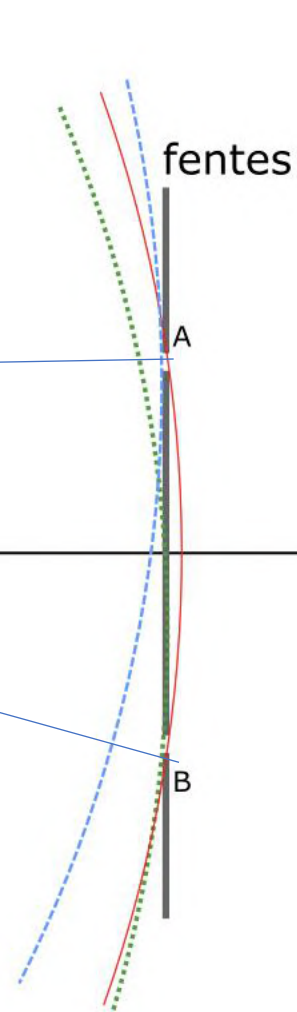
SA TAILLE APPARENTE



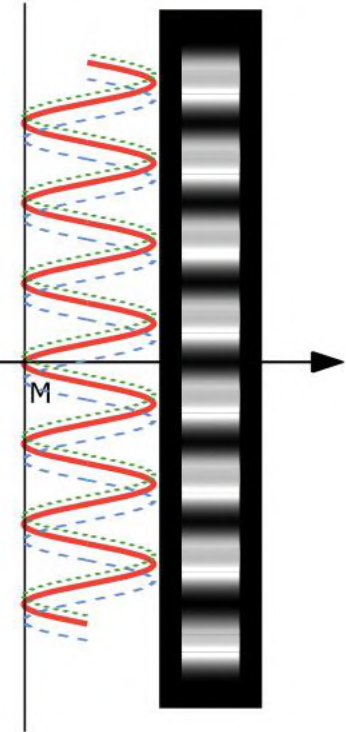
**On voit que la courbure
des fronts d'onde change :
Les ondes deviennent
localement + planes...**



**On y reviendra plus tard en
parlant de champ lointain,
de diffraction de
Fraunhofer etc...**



**Plus il y a de courbure, plus
les fronts d'onde se
déphasent vite lorsqu'on se
balade dans le champ.**



**Il y a moins de différence
d'inclinaison entre rayons
pour une source de faible
taille apparente**

Théorème de Van-Cittert Zernike :

$$\gamma_{AB}(a) = \frac{|\int_{\Sigma} \mathcal{I}(\theta_S) e^{2i\pi \frac{a\theta_S}{\lambda}} d\theta_S|}{\int_{\Sigma} \mathcal{I}(\theta_S) d\theta_S} = \frac{|\tilde{\mathcal{I}}(\frac{a}{\lambda})|}{I_{\text{tot}}}$$

Degré de cohérence
spatiale entre deux
points séparés de a

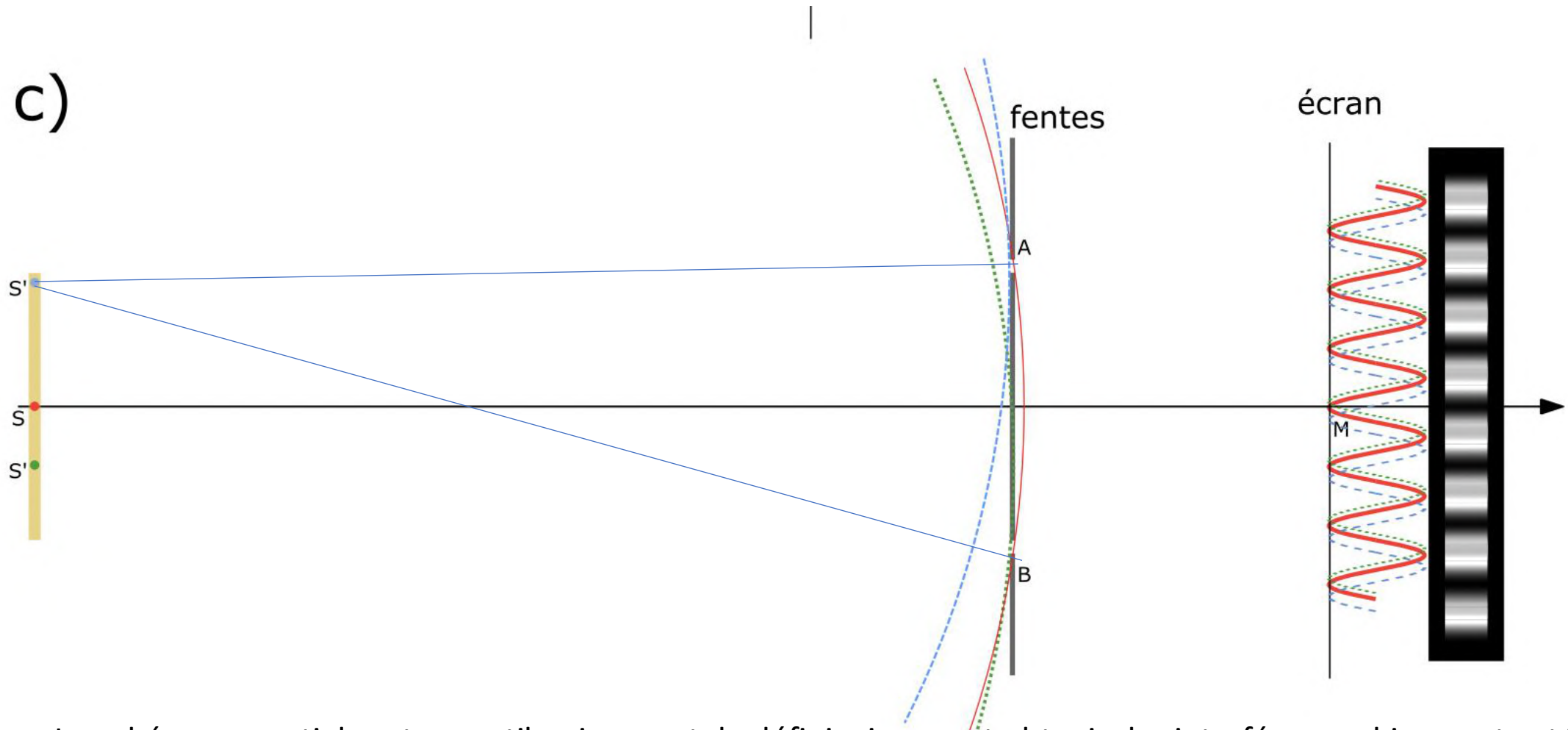
TF de la distribution **angulaire**
d'intensité de la source prise au
point a/λ

Réciprocité de la TF :

une source angulairement étendue donnera une TF étroite, donc potentiellement des valeurs faibles au point a/λ .

Une source de petit diamètre apparent maintient de la cohérence spatiale entre les champs générés séparés d'une grande distance

Une source rigoureusement ponctuelle permet d'avoir une cohérence spatiale parfaite dans tout l'espace.

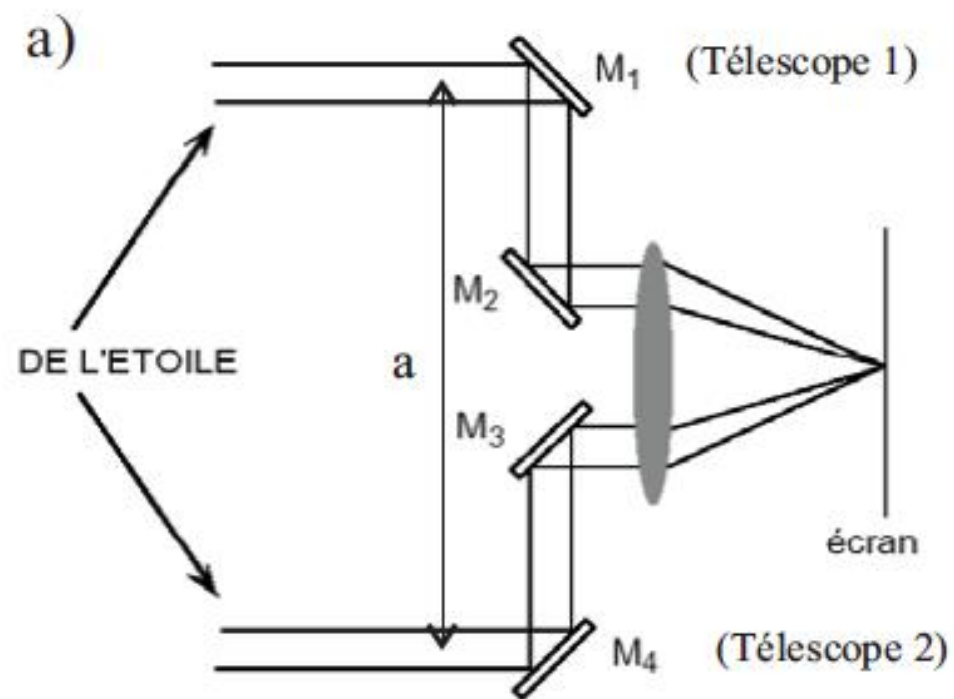


La cohérence spatiale est un outil qui permet de définir si on peut obtenir des interférences bien contrastées.

Faire des interférences bien contrastées est un moyen de diriger la lumière dans l'espace, de contrôler sa propagation (vers les franges brillantes, en évitant les directions des franges sombres) !

Une application : interférométrie stellaire

Comment mesurer le diamètre d'une étoile à partir d'une mesure de contraste ?



b)



Figure 3: (a) *Principe de l'interférométrie stellaire.* (b) *Télescopes en série du VLTI (Chili).*

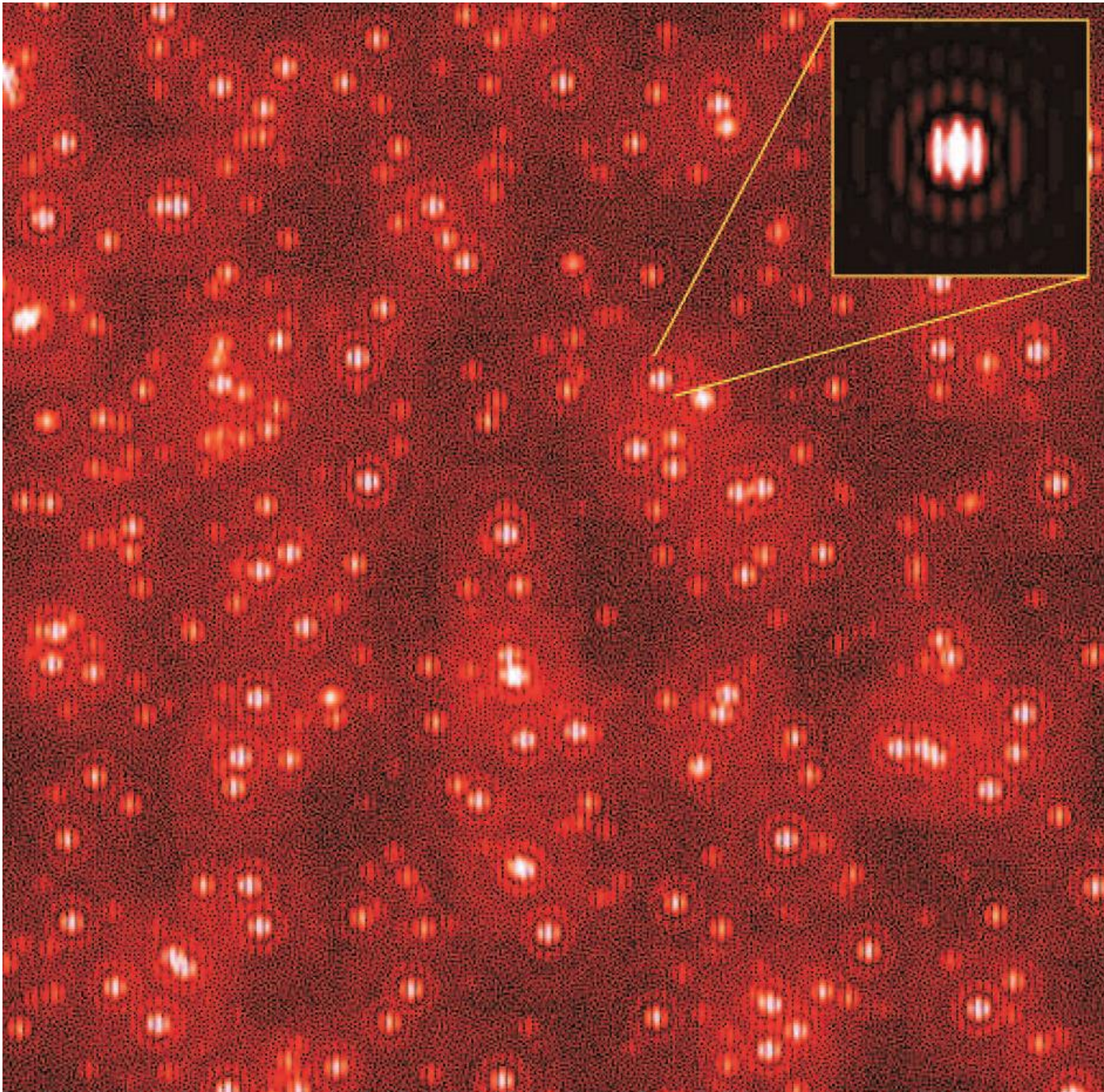


Image d'une source quasi-ponctuelle (étoile à l'infini)
= tache d'Airy
= motif circulaire avec des anneaux

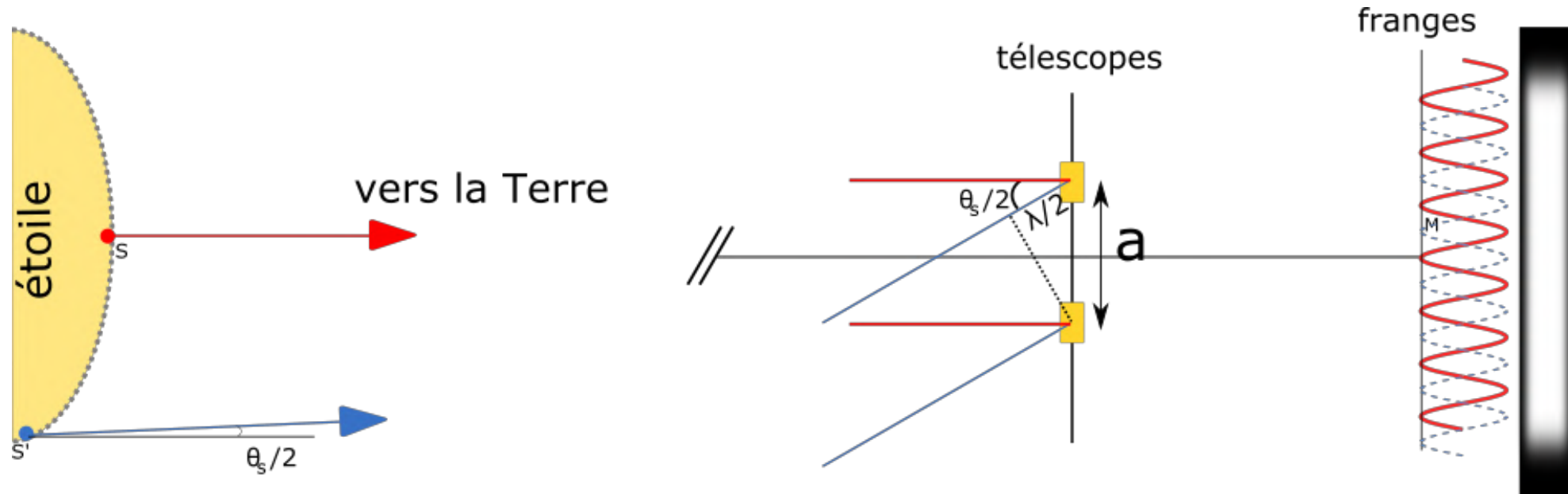
Interférométrie stellaire
= franges rectilignes dans la tache d'Airy
= interférences à deux ondes entre les deux télescopes

Contraste des franges variables en fonction de l'écartement des trous et de la taille apparente des objets !

A vous de jouer !

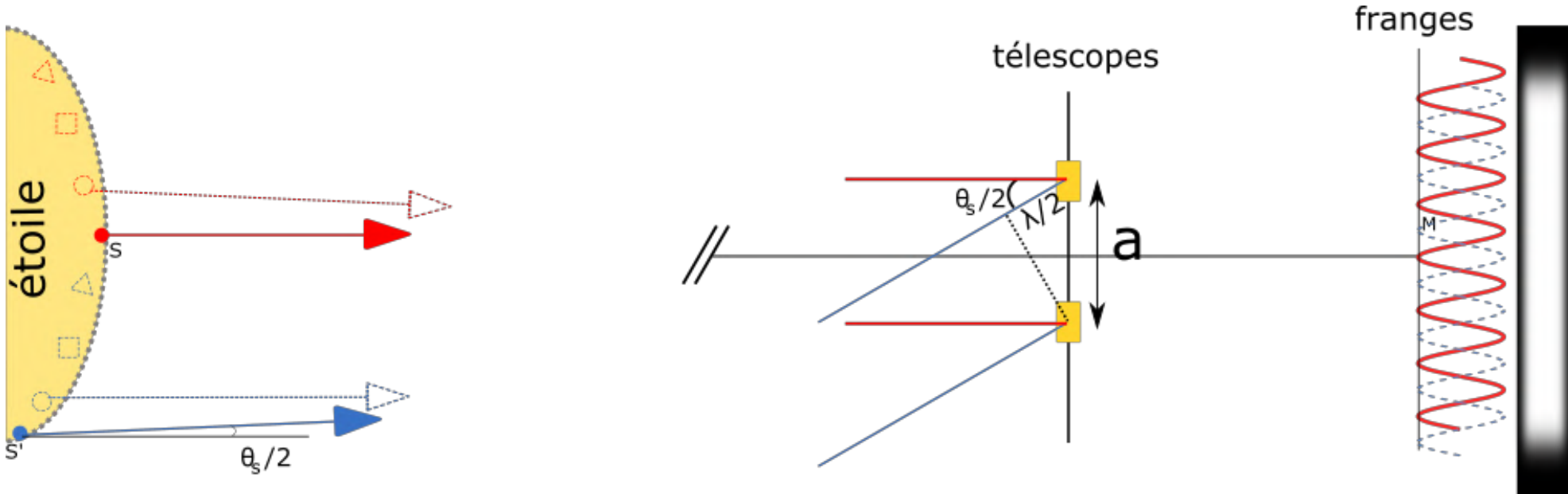
Faites la partie C.

Pour une certaine valeur de a (= distance séparant les deux télescopes), on peut se retrouver dans cette situation :



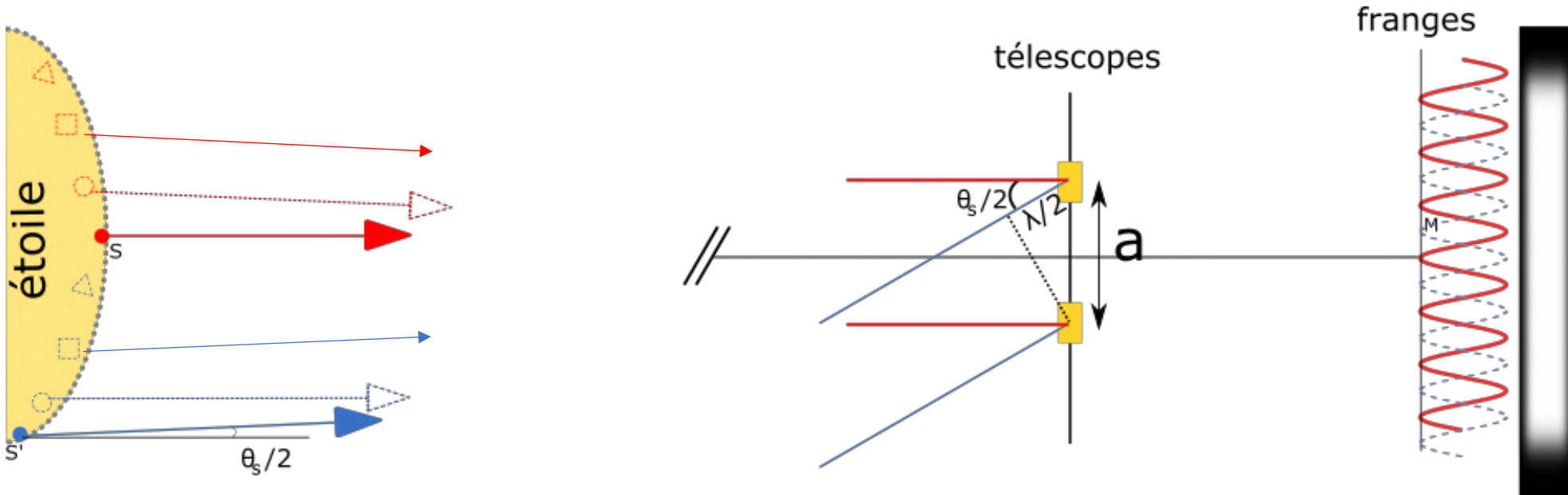
Les franges générées par un point au centre de l'étoile et un point au bord **se compensent parfaitement** (franges décalées d'une demi-onde)

Le contraste des franges résultantes pour ces deux points **est nul**.



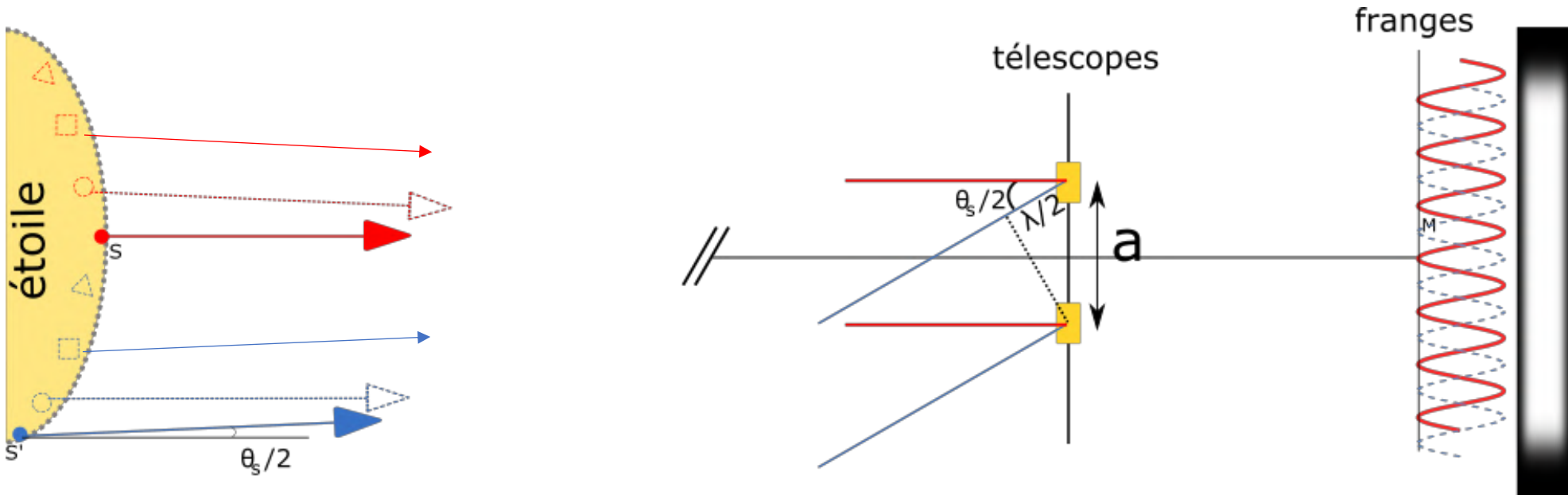
On peut associer les points de la source **deux à deux** de cette manière.
(une technique qu'on réutilisera plus tard)

Pour chaque paire de points le contraste est nul.



On peut associer les points de la source **deux à deux** de cette manière.
(une technique qu'on réutilisera plus tard)

Pour chaque paire de points le contraste est nul.



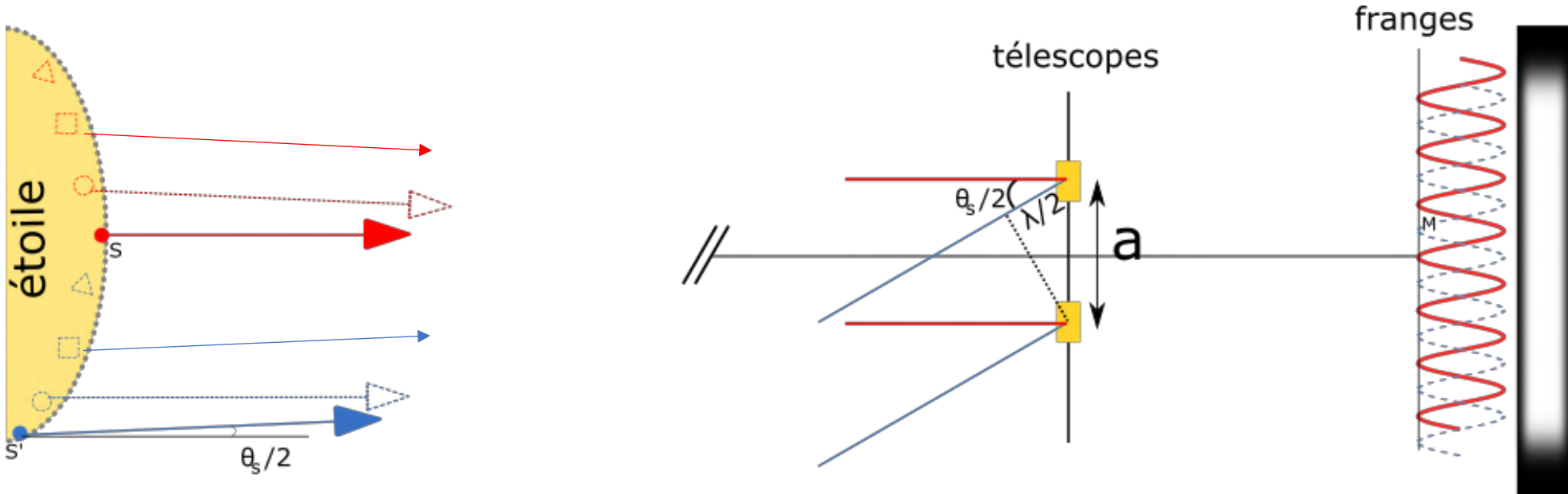
Au final, le contraste des franges en considérant tous les points de l'étoile entière peut être annulé pour une certaine valeur de a .

On a un « Brouillage parfait des franges ».

A vous de jouer !

Faites la partie C.

$$\Delta p_S = \frac{a \Delta \theta}{\lambda} = 1$$



Au final, le contraste des franges en considérant tous les points de l'étoile entière peut être annulé pour une certaine valeur de a .

On a un « Brouillage parfait des franges ».

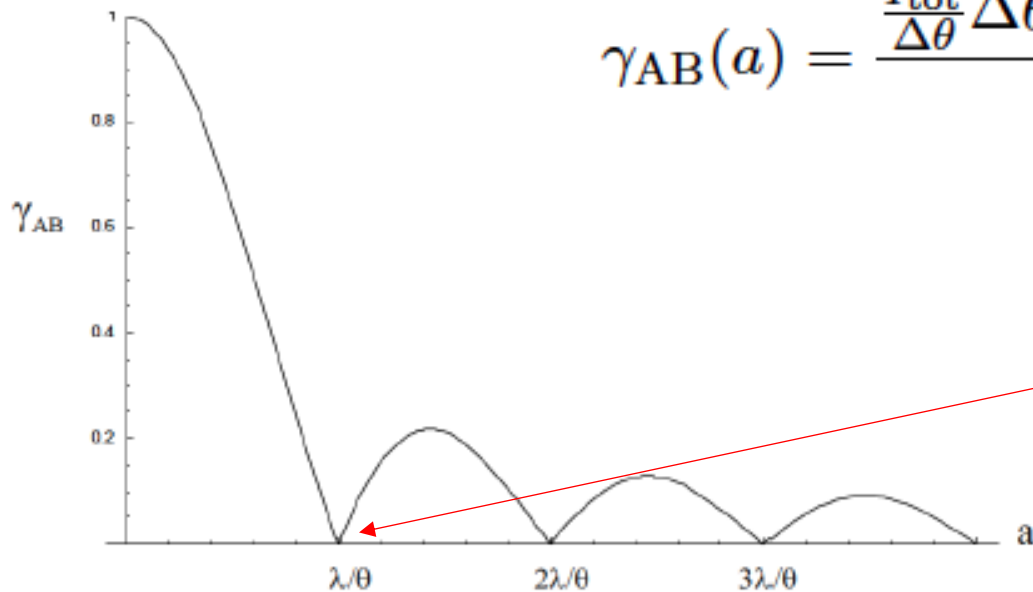
Théorème de Van-Cittert Zernike :

$$\gamma_{AB}(a) = \frac{|\int_{\Sigma} \mathcal{I}(\theta_S) e^{2i\pi \frac{a\theta_S}{\lambda}} d\theta_S|}{\int_{\Sigma} \mathcal{I}(\theta_S) d\theta_S} = \frac{|\tilde{\mathcal{I}}(\frac{a}{\lambda})|}{I_{\text{tot}}}$$

Modèle d'étoile au profil
d'intensité rectangulaire :

$$\mathcal{TF} \left(\text{rect} \left(\frac{x}{x_0} \right) \right)_u = x_0 \text{sinc}(\pi u x_0)$$

$$\gamma_{AB}(a) = \frac{\frac{I_{\text{tot}}}{\Delta\theta} \Delta\theta |\text{sinc}(\pi \frac{a}{\lambda} \Delta\theta)|}{I_{\text{tot}}} = |\text{sinc}(\pi \frac{a}{\lambda} \Delta\theta)|$$



C'est l'annulation dont on parle. En pratique, on change l'espacement des (miroirs de) télescopes jusqu'à atteindre ce point.

$$\Delta p_S = \frac{a \Delta\theta}{\lambda} = 1$$

$$\Delta p_S = \frac{a \Delta \theta}{\lambda} = 1$$

Pour observer des franges :

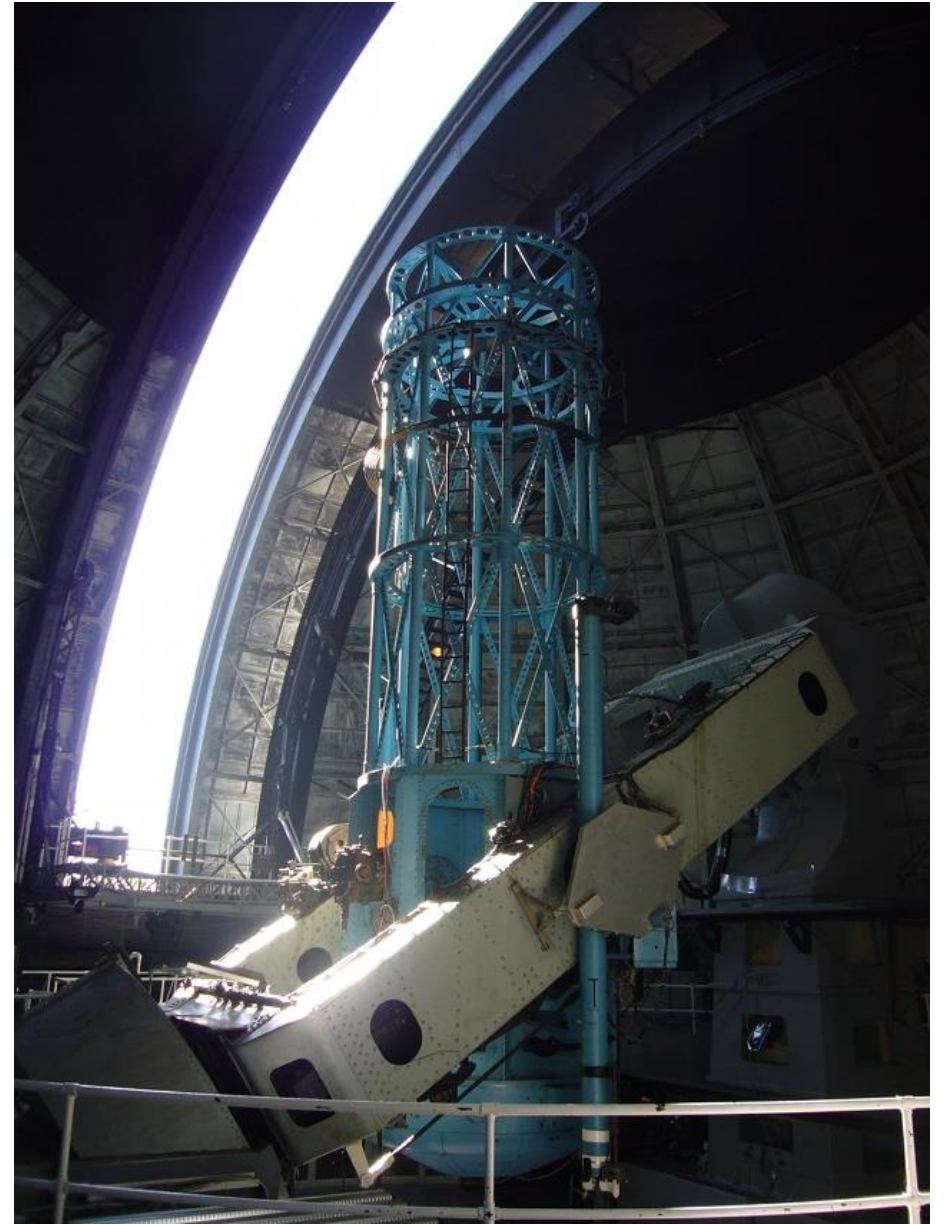
- **Avec le Soleil (source pas si ponctuelle)**
Diamètre angulaire : 8,5 mrad -> fentes séparées de moins de 60 microns
- **Avec la Lune : pareil enfin !**
- **Avec Bételgeuse :**
contraste nul pour séparation de miroirs de 8m-> diamètre de 0,05''

ETC....

En pratique...

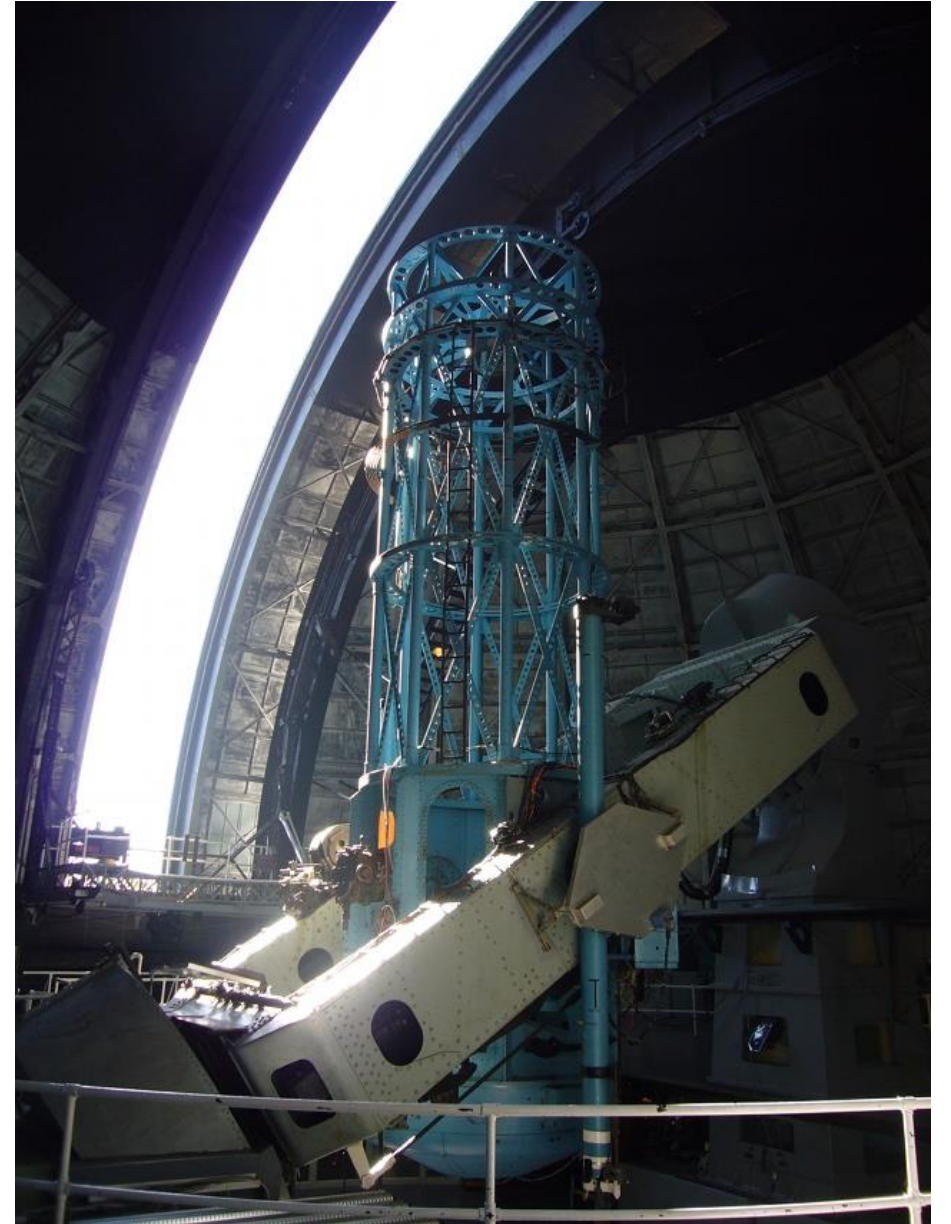
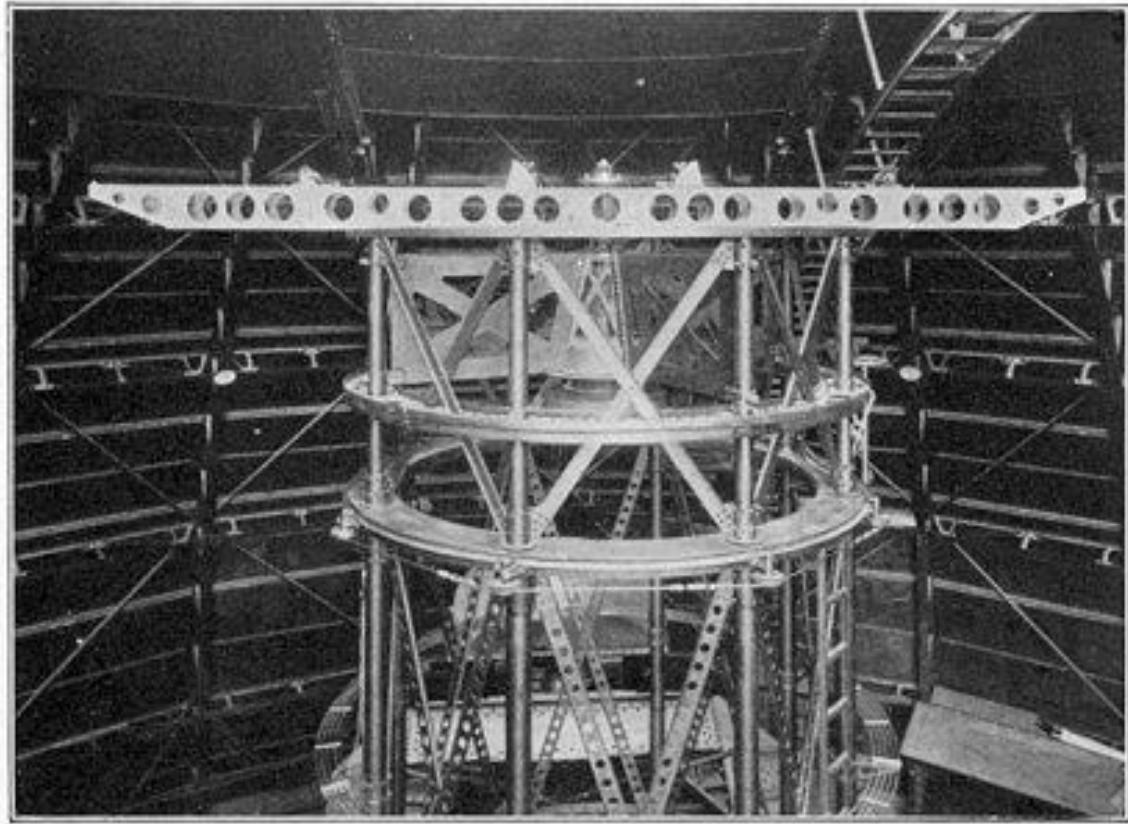


Michelson

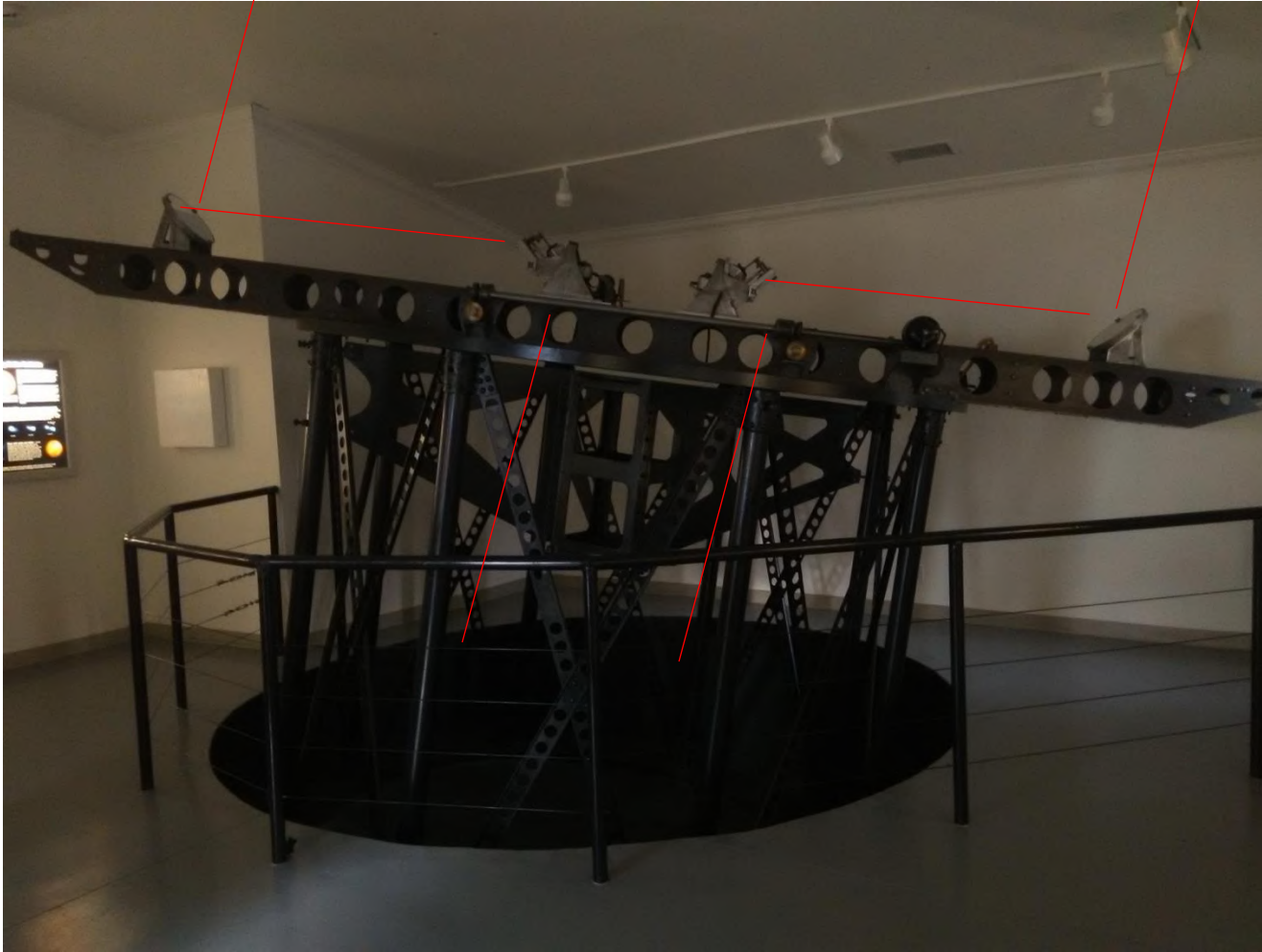


Télescope de 100'' de l'observatoire du Mt Wilson

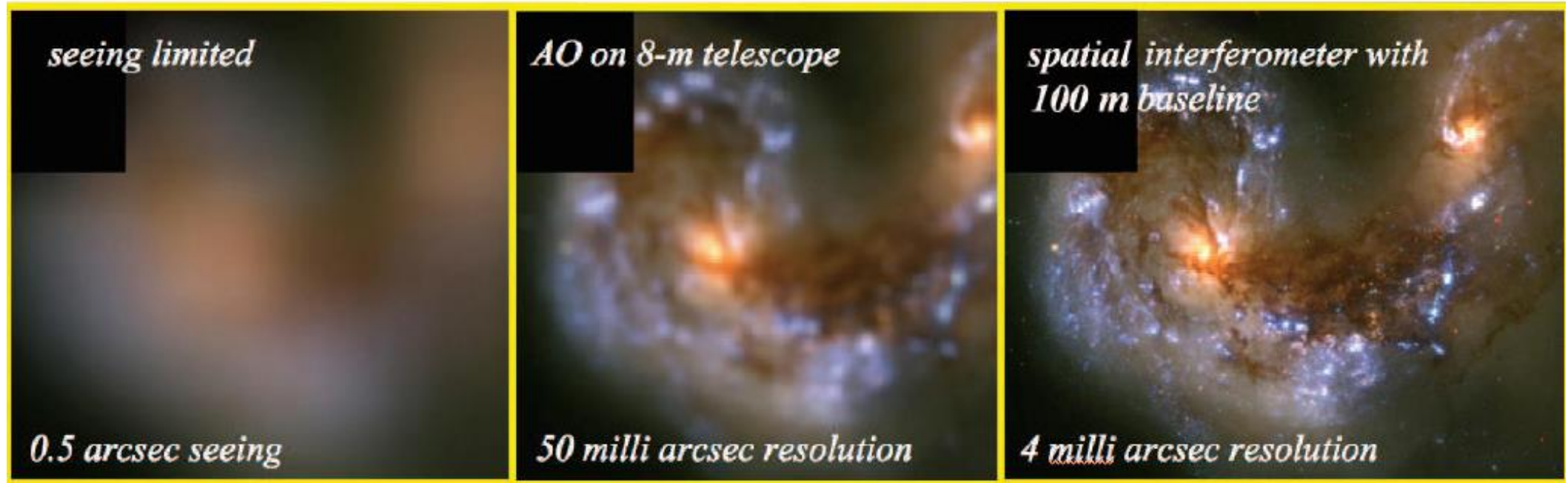
En pratique...



En pratique...

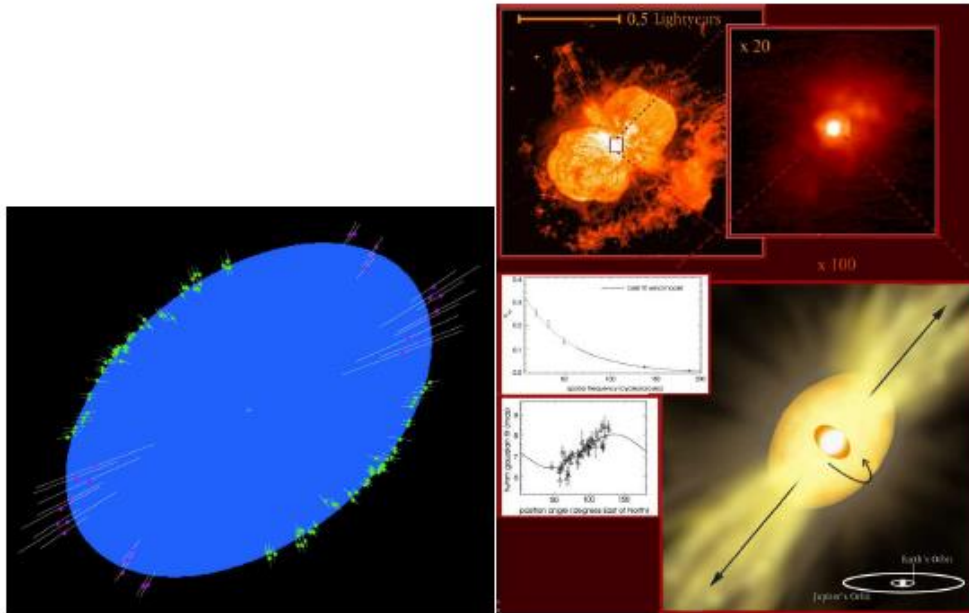


On peut également multiplier les mesures et recombinaison les images pour booster la résolution des télescopes usuels :



Pour aller plus loin...20 pages

Introduction to Spatial Interferometry



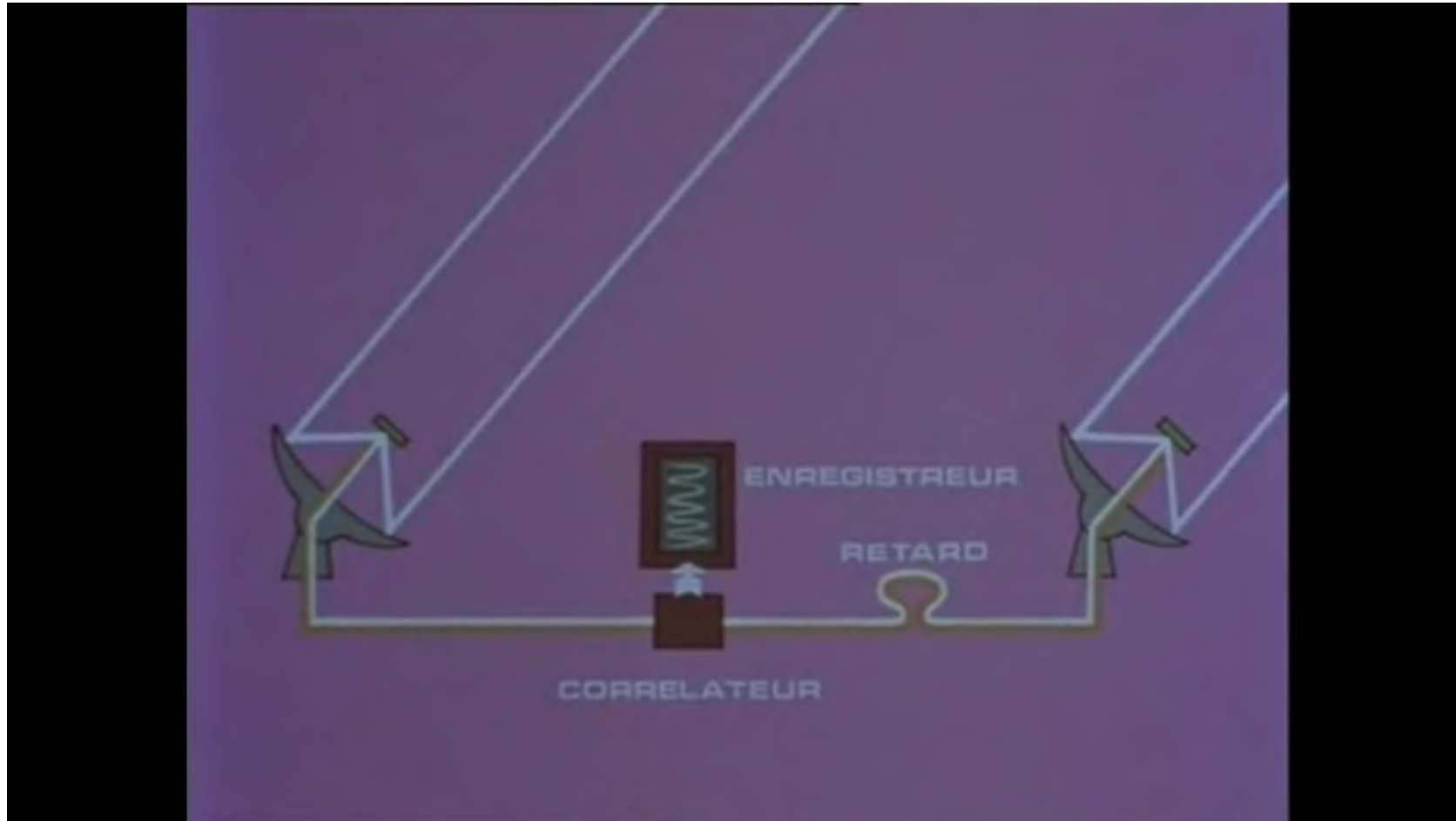
Tapez le titre
dans Google

Andreas Glindemann

ESO Garching

Pour aller plus loin...une vidéo sur Dailymotion

Interferences en astronomie optique ou interferometrie
stellaire dans le visible



L'interférométrie stellaire, l'œuvre d'un SupOp

Antoine Labeyrie, (ESO 65),
géant de l'astronomie mondiale
Prof émérite au collège de France...



Le premier à avoir obtenu des franges
avec des **télescopes...séparés !**
(mesures sur Vega)

Deux télescopes de 25cm, équivalents à
un télescope de...12m de diamètre !!!



Révolution dans l'astronomie. Le VLTI (VLT en mode interféro) permet
d'atteindre des résolutions équivalentes à un télescope...de 200m de diamètre

A retenir :

- **Le degré de cohérence spatiale mesure la corrélation statistique des champs électriques entre deux points distincts de l'espace**
- **Des champs corrélés (relation de phase fluctuant peu) génèrent des franges bien contrastées (c'est par le contraste qu'on mesure le degré de cohérence)**
- **Théorème de VCZ : une source de faible diamètre apparent génère des champs corrélés sur de larges distances et vice-versa -> des applications très concrètes**

C'est tout pour aujourd'hui !

Merci d'avoir assisté à ce TD !

Portez-vous bien et à bientôt.

BV

benjamin.vest@institutoptique.fr