

Ex: Spectrométrie par transformée de Fourier. (1)

$$\frac{dE_0}{d\sigma} = f(\sigma) = C \exp\left(-\frac{(\sigma - \sigma_0)^2}{a^2}\right)$$

$$\sigma = \frac{1}{\lambda}$$

1 - σ_0 = nbre d'onde central correspondant à un maximum du profil spectral de la source.

$$f(\sigma = \sigma_0) = C \text{ maxi.}$$

$$\sigma \rightarrow \infty \Rightarrow f \rightarrow 0$$

largeur à mi-hauteur correspond à $\Delta\sigma = \sigma_2 - \sigma_1$

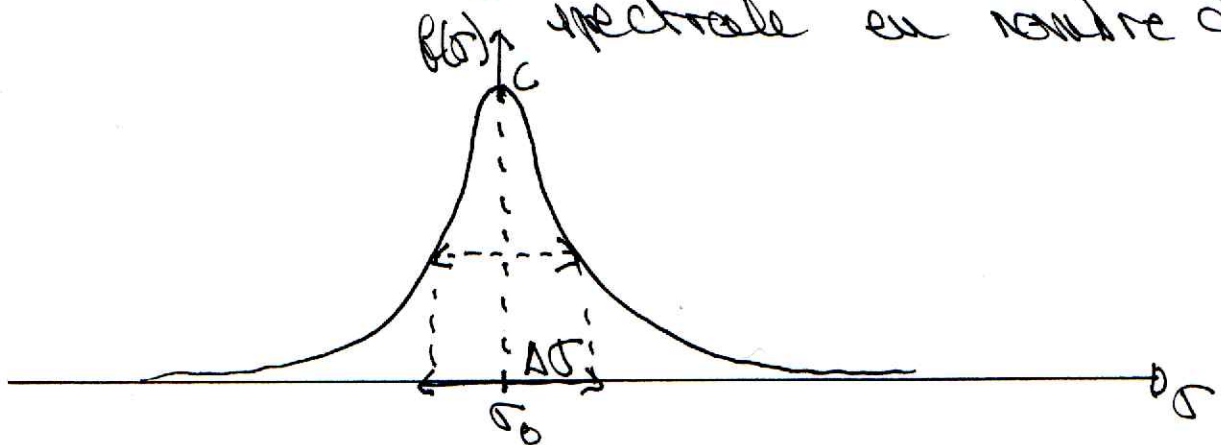
$$\text{t.q. } f(\sigma_1) = \frac{f}{2} = C \exp\left(-\frac{(\sigma_1 - \sigma_0)^2}{a^2}\right)$$

$$+ \frac{(\sigma_1 - \sigma_0)^2}{a^2} = \ln 2$$

$$\sigma_1 = \sigma_0 \pm a \sqrt{\ln 2}$$

$$\Delta\sigma = 2a \sqrt{\ln 2}$$

a caractérise la largeur spectrale en nombre d'onde.



2 - Au centre de la figure $\sigma = \sigma_0$
 Une bandelette de longueur $d\sigma$ (entre σ_1 et $\sigma_1 + d\sigma$) produit un éclaircissement au centre de l'écran.

$$dE = \underbrace{f(\sigma)}_C d\sigma (1 + \cos(2\pi\sigma d_e))$$

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{f(\sigma) d\sigma}{2} \left(1 + \frac{e^{j\omega\sigma_0} + e^{-j\omega\sigma_0}}{2} \right) \quad (2)$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\sigma) d\sigma + \frac{1}{4} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\sigma) e^{j\omega\sigma_0} d\sigma + \frac{1}{4} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\sigma) e^{-j\omega\sigma_0} d\sigma$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2} F(\omega) + \frac{1}{4} F(\omega e) + \frac{1}{4} F(\omega e)$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left(-\frac{u^2}{a^2}\right) \exp(j\omega u) du = a\sqrt{\pi} \exp(-\pi^2 a^2 \omega^2)$$

$$J(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left(-\frac{(\sigma - \sigma_0)^2}{a^2}\right) \exp(j\omega \sigma) d\sigma$$

$$u = \sigma - \sigma_0 \quad du = d\sigma \quad \sigma = u + \sigma_0$$

$$J(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left(-\frac{u^2}{a^2}\right) \exp(j\omega(u + \sigma_0)) du$$

$$= \exp(j\omega \sigma_0) \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left(-\frac{u^2}{a^2}\right) \exp(j\omega u) du$$

$$= a\sqrt{\pi} \exp(-\pi^2 a^2 \omega^2) \exp(j\omega \sigma_0) = \frac{F(\omega)}{C}$$

$$F(\omega) = \frac{Ca\sqrt{\pi}}{2} + \frac{1}{4} Ca\sqrt{\pi} \exp(-4\pi^2 a^2 \omega^2) \left[e^{j\omega \sigma_0} + e^{-j\omega \sigma_0} \right]$$

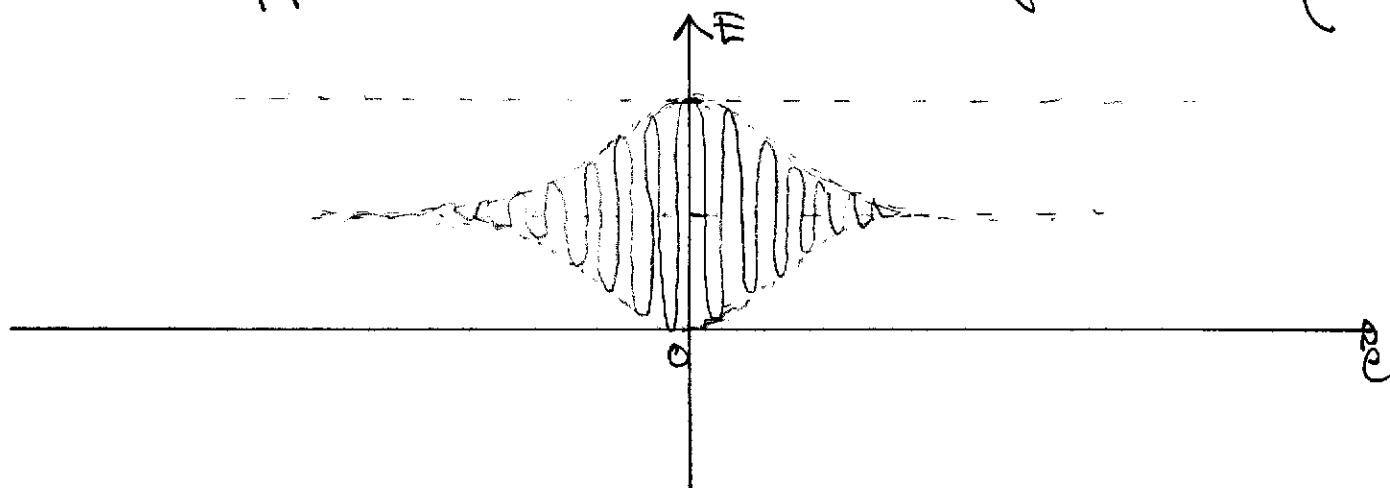
$$F(\omega) = \frac{Ca\sqrt{\pi}}{2} \left[1 + \exp(-4\pi^2 a^2 \omega^2) \cos(\omega \sigma_0) \right]$$

$$F(\omega) = \frac{F_{max}}{2} \left[1 + \exp\left(-\frac{\pi^2 \Delta \sigma^2 \omega^2}{4a^2}\right) \cos(\omega \sigma_0) \right]$$

décroissance avec période $\frac{1}{\Delta \sigma}$
 une valeur coset de e
 $\frac{\sqrt{4a^2}}{\pi \Delta \sigma} \Rightarrow \frac{1}{\Delta \sigma}$

①

La forme en $\exp\left(-\frac{\pi a \lambda^2 e^2}{\lambda^2}\right)$ combinée
 l'enveloppe des franges d'interférence $\cos(\pi \lambda e)$



La visibilité des franges diminue rapidement
 avec e .

$\Delta \sigma$ mesurable sur l'enveloppe de $E(e)$.

Par ex:

$$V(e) = \exp(-4\pi^2 a e^2)$$

$$V(e) = \frac{1}{2} \quad 4\pi^2 a e^2 = \ln 2 \quad e = \frac{\sqrt{\ln 2}}{2\pi a} = \frac{\lambda}{4\Delta \sigma}$$

$$E_{\max}(V = \frac{1}{2}) = \frac{E_{\max}}{2} \left(1 + \frac{1}{2}\right) = \frac{3E_{\max}}{4}$$

Il faut pouvoir atteindre des valeurs de e
 de l'ordre de $\frac{\lambda}{a}$.