Rendu TP1 Image sous-pixellique

Yoann Pradat

October 22, 2018

Exercice 1 1) On définit d'abord une fonction permettant de calculer la tâche de diffraction d'une source ponctuelle à travers une ouverture circulaire. La constante définie en cours sera simplement notée C et sera prise égale à 1 dans les applications.

On visualise le profil du noyau de diffraction en exécutant:

```
lr = linspace(0.01, 10, 100);
lf = arrayfun(@(r) k_diffraction(r, 1), lr);
plot(lr, min(0.1, lf));
```

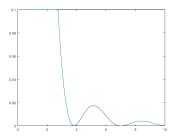
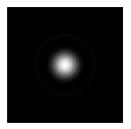


Figure 1 – Profil de diffraction tronqué

2)



(a) Tache non saturée



(b) Tache saturée

3) On visualise désormais le profil radial et l'image bidimensionnelle de la FTM.

```
function retval = ftm (x)
rho=abs(x);
if (rho >= 1)
retval = 0;
else
retval=acos(rho)-rho*sqrt(1-rho^2);
endfunction
```

```
%Profil radial
lr = linspace(0.01, 2, 100);
lf = arrayfun(@(r) ftm(r), lr);
plot(lr, lf);
%Image bidimensionnelle
[x, y] = meshgrid(linspace(-2, 2, 100), linspace(-2, 2, 100));
r = sqrt(x .^ 2 + y .^ 2);
simshow(arrayfun(@(er) ftm(er), r));
```

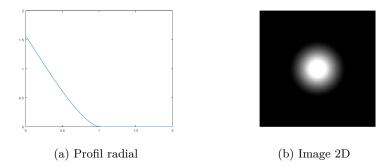
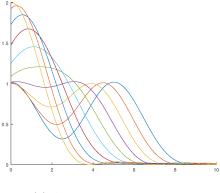
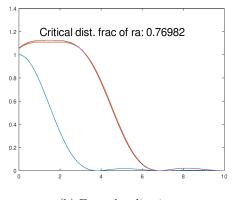




Figure 2 – FTM calculé par transformée de Fourier discrète à 2D

4) Comme on peut le voir sur la figure de gauche ci-dessous, les profils superposés présentent deux maxima puis un seul à mesure que la distance entre les tâches diminue. Etant donné ce graphe, on peut localiser à peu près la distance critique. On trouve critical distance $\approx 0.76982r_a$.





(a) Approximate localisation

(b) Exact localisation

```
n pts = 100;
   n pts search = 100;
   lr = linspace(0.01, 10, n_pts);
  % We localised optimal distance in [1,3]
  d_search=linspace(3,1, n_pts_search);
   i = 0;
   n_zeros_x = 4;
8
  % First point spread function
10
  K1 = k_diffraction(lr, 1);
11
   [\min val, \operatorname{argmin}] = \min(K1(1:n_{pts}/2));
12
   ra = lr(argmin);
13
14
   fprintf("Rayon d'airy:%f\n", ra);
   plot (lr, K1)
16
17
   while n_zeros_x>=2
18
        i = i + 1;
19
       d=d_search(i);
20
       rd=abs(lr-d);
21
       K2=k_diffraction(rd,1);
22
23
       % Sum PFS distant from d
24
       K=K1+K2;
25
       diff K = diff(K);
26
27
       % Count number of zero crossings in the range 0 to d
28
       \% If this is higher than 1, there are at least 2 extrema
29
30
        [\min val, \operatorname{argmin}] = \min(\operatorname{abs}(\operatorname{lr} - \operatorname{d}));
31
        f_idx = 1;
32
       l_idx = argmin - 1;
33
        n_zeros_x = count_zeros(diff_K(f_idx:l_idx));
34
        hold on
35
        plot (lr,K)
36
37
   fprintf("Critical distance as fraction of ra: %f\n", d/ra)
```

5) En reprenant les calculs vus en cours on a pour une pupille s'étandant sur le domaine $\{x | \epsilon \frac{D}{2} \le ||x|| \le \frac{D}{2}\}$

$$K_{diffraction}(x) = \frac{1}{2f^2} \left| \int_{\epsilon \frac{D}{2}}^{\frac{D}{2}} 2\pi J_0(\frac{2\pi |x|r}{\lambda f}) r dr \right|^2$$

$$= \frac{\pi^2 D^4}{8f^2 R^4} (RJ_1(R) - (\epsilon R)J_1(\epsilon R))^2$$

$$= C \left(\frac{2J_1(R)}{R}\right)^2 + C \left(\frac{2\epsilon J_1(\epsilon R)}{R}\right)^2 - 8C \frac{J_1(R)\epsilon J_1(\epsilon R)}{R^2}$$

6) On définit une fonction pour calculer le noyau de diffraction associé à une pupille de télescope.

```
function [y] = k_diffraction_telesc (r, C, ep)
    jr = besselj(1, r);
    jr_ep = besselj(1, ep .* r);
    y = C * (2 .* jr ./ r) .** 2 - C * (2 * ep .* jr_ep ./ r) .** 2 - 8*C*(
        ep.* jr .* jr_ep) ./ r^2;
endfunction
```

On réexecute la transformation de Fourier discrète avec cette nouvelle fonction pour visualiser la FTM.



Figure 3 – FTM télescope calculée par transformée de Fourier discrète à 2D

On observe la même FTM que pour une pupille de même diamètre sans occlusion. On en déduit que la lunette et le télescope ont la même résolution.

Exercice 2 1) g étant mesurable à support compact, elle est dans $L^1(\mathbf{R}^2)$. Définissons \tilde{g} la fonction $\tilde{g}: x \to g(-x)$. Alors \tilde{g} est aussi dans L^1 et:

$$\begin{split} \Gamma &= \tilde{g} \star g \\ \text{d'où} \quad \hat{\Gamma}(\xi) &= \widehat{\tilde{g} \star g}(\xi) \\ &= \hat{\bar{g}}(\xi) \times \hat{g}(\xi) \\ &= \int_{\mathbf{R}^2} g(x) e^{+i < x, \xi >} dx \times \int_{\mathbf{R}^2} g(x) e^{-i < x, \xi >} dx \\ &= |\hat{g}(\xi)|^2 \end{split}$$

En effet, dans l'avant dernière ligne les intégrales sont conjuguées l'une de l'autre et la seconde est la transformée de Fourier de g.