

CORRIGÉ DE L'EXAMEN D'ANALYSE DE FOURIER ET D'ANALYSE COMPLEXE

EXERCICE 1 : 1.a.  $z \in \mathbb{C}^*$  donc  $z + \frac{1}{z} = 1 \iff$

$\iff z^2 - z + 1 = 0 \iff z_{\pm} = e^{\pm i\pi/3}$

Alors  $S(z_{\pm}) := z_{\pm}^{2015} + \frac{1}{z_{\pm}^{2015}} = e^{\pm i \frac{2015\pi}{3}} + e^{\mp i \frac{2015\pi}{3}}$

$= 2 \cos\left(\frac{2015\pi}{3}\right)$  (plus de  $\pm$  car cos est paire)

Or  $\frac{2015}{3} = 671 + \frac{2}{3} = 670 + \frac{5}{3} = 2 \cdot 335 + \frac{5}{3}$

Donc  $S(z_{\pm}) = 2 \cos\left(335 \cdot 2\pi + \frac{5\pi}{3}\right) = 2 \cos\left(\frac{5\pi}{3}\right) = 2 \cos\left(-\frac{\pi}{3}\right) = 2 \cdot \frac{1}{2} = 1$

1.b

$\sin x \cos(2015x) = \frac{1}{2} \sin(x - 2015x) + \frac{1}{2} \sin(x + 2015x)$   
 formule donnée

qui est un polynôme trigonométrique et donc constituée de d.l. en série de Fourier

et  $b_n$  sont  $= 0$  à l'exception de  $b = -\frac{1}{2}$  et  $b_{2016} = \frac{1}{2}$  qui correspond à  $x \in \mathbb{R}$  (trivialement  $2014$  soustrait à  $2$ ).

On n'a donc pas eu besoin de calculer  $a_n, b_n$  car  $f$  était pratiquement déjà développée en série.

EXERCICE 2 :

1.  $\forall x : |\sin(-x)| = |-\sin x| = |\sin x|$  et

$|\sin(x + \pi)| = |-\sin x| = |\sin x|$  donc  $\pi$ -périodique. Comme  $f$  est paire, on a  $b_n = 0 \forall n$  et

$a_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \sin x \cos(nx) dx$

$= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} (\sin((n+1)x) - \sin((n-1)x)) dx$

$= -\frac{1}{\pi} \left( \frac{\cos((n+1)\pi)}{n+1} - \frac{\cos((n-1)\pi)}{n-1} \right) + \frac{1}{n+1} - \frac{1}{n-1}$

Si  $n = 2p \in 2\mathbb{N} : a_{2p} = -\frac{1}{\pi} \left( \frac{\cos(2p\pi + \pi) - 1}{2p+1} - \frac{\cos(2p\pi - \pi) - 1}{2p-1} \right)$

$= -\frac{1}{\pi} \left( \frac{-1-1}{2p+1} - \frac{-1-1}{2p-1} \right) = \frac{2}{\pi} \left( \frac{1}{2p+1} - \frac{1}{2p-1} \right), \forall p \in \mathbb{N}$

Si  $n = 2p+1 \in 2\mathbb{N}+1 :$

$a_{2p+1} = -\frac{1}{\pi} \left( \frac{\cos(2\pi(p+1)) - 1}{2(p+1)} - \frac{\cos(2\pi p) - 1}{2p} \right)$

$= -\frac{1}{\pi} \left( \frac{+1-1}{2(p+1)} - \frac{+1-1}{2p} \right) = 0, \forall p \in \mathbb{N}$ .

Donc  $a_n = 0$  si  $n$  impair et  $a_n \neq 0$  si  $n$  pair.

En particulier :  $a_0 = \frac{2}{\pi} \left( \frac{1}{0+1} - \frac{1}{0-1} \right) = \frac{4}{\pi}$ . Donc

la série de Fourier  $S_f$  attachée à  $f$  est :

$S_f(x) = \frac{2}{\pi} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left( \frac{1}{2n+1} - \frac{1}{2n-1} \right) \cos(2nx)$

2.  $x \mapsto |\sin x|$  est  $C^1$  par morceaux, donc, par le thm. de Dirichlet on a l'égalité  $\forall x \in \mathbb{R} :$

$|\sin x| = \frac{2}{\pi} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left( \frac{1}{2n+1} - \frac{1}{2n-1} \right) \cos(2nx)$

③ Dans la somme il y a un "téléscopage":

$$\frac{1}{1} - \frac{1}{8} + \frac{1}{8} - \frac{1}{27} + \dots + \frac{1}{2^{n-1}} - \frac{1}{2^{n+1}} = 1 - \frac{1}{2^{n+1}}$$

Aussi, en remplaçant dans la formule de (2)

$\cos(2nx) = 1 - 2\sin^2(x)$  on obtient

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} |\sin x| &= 1 - \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^m \left( \frac{1}{2^{k+1}} - \frac{1}{2^{k-1}} \right) \cdot 1 \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} \left( \frac{-2}{4n^2-1} \right) (-2) \sin^2(nx) \\ &= 1 - \lim_{m \rightarrow \infty} \left( 1 - \frac{1}{2^{m+1}} \right) + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin^2(nx)}{4n^2-1} \end{aligned}$$

d'où le résultat demandé.

EXERCICE 3: (Obs: la quest. 1) est une question de CH) en vérité.

1.a) Puisque  $h$  est holomorphe sur  $\mathbb{C}$  (entière) elle est analytique, i.e. développable en série entière (Taylor) en chaque  $z_0 \in \mathbb{C}$ :

$$\begin{aligned} h(z) &= \underbrace{h(z_0)}_{\leftarrow = 0 \text{ (par hypothèse)}} + \frac{1!}{1!} h'(z_0) + \frac{(z-z_0)^2}{2!} h''(z_0) + \dots \\ &= (z-z_0) \left( \frac{h'(z_0)}{1!} + \frac{h''(z_0)}{2!} (z-z_0) + \dots \right) \end{aligned}$$

Aérien entière c'est sur  $\mathbb{C}$  dont la somme on la note  $\tilde{h}(z)$ .

②

En dérivant  $h(z) = (z-z_0) \tilde{h}(z)$  on a:  
 $h'(z) = \tilde{h}(z) + (z-z_0) \tilde{h}'(z)$ , donc si  $z=z_0$   
on a  $h'(z_0) = \tilde{h}(z_0)$ .

1.b)  $z_0$  est un pôle simple\* de  $f = \frac{g}{h}$  donc le développement de Laurent de  $f$  autour de  $z_0$  aura une partie singulière formée d'un seul élément:  $\frac{\text{Res}(f; z_0)}{z-z_0}$  et une

partie Taylorienne. Il sera donc convergent sur la couronne  $\mathcal{D}(z_0; r=0; R=\infty)$  i.e. sur  $\mathbb{C} \setminus \{z_0\}$ . En effet, on a:

$$f(z) = \frac{g(z)}{h(z)} \stackrel{(1.a)}{=} \frac{g(z)}{(z-z_0) \tilde{h}(z)} = \frac{1}{z-z_0} \left( \frac{g(z)}{\tilde{h}(z)} \right)$$

$$\begin{aligned} &\stackrel{\text{Taylor pour } \frac{g(z)}{\tilde{h}(z)} \text{ qui est holomorphe par hyp. (1.a)}}{=} \frac{1}{z-z_0} \left( \frac{g(z_0)}{\tilde{h}(z_0)} + \frac{z-z_0}{1!} \left( \frac{g}{\tilde{h}} \right)'(z_0) + \dots \right) \\ &= \frac{\frac{g(z_0)}{\tilde{h}(z_0)}}{z-z_0} + \left( \frac{g}{\tilde{h}} \right)'(z_0) + \frac{z-z_0}{2!} \left( \frac{g}{\tilde{h}} \right)''(z_0) + \dots \end{aligned}$$

partie singulière      partie Taylorienne

$$\text{donc } \text{Res}(f; z_0) = \frac{g(z_0)}{\tilde{h}(z_0)} \stackrel{(1.a)}{=} \frac{g(z_0)}{h'(z_0)}$$

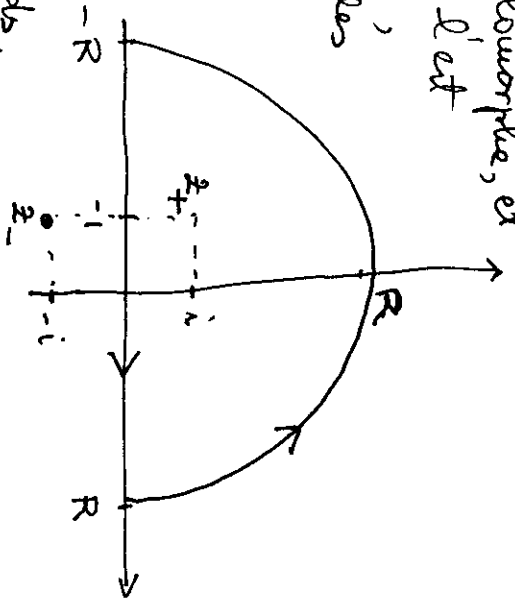
\* On peut voir qu'il est pôle simple de différentes façons mais le calcul fait après, le montre aussi.

2 obs:  $\frac{\cos x}{x^2+2x+2} = \operatorname{Re} \left( \frac{e^{ix}}{x^2+2x+2} \right)$  ce qui implique

de considérer ds le plan complexe la fonction  $f$  donnée

2.a)  $z^2+2z+2=0 \iff (z+1)^2+1=0 \iff z_{\pm} = -1 \pm i$

Courbe  $z \mapsto e^{iz}$  est holomorphe, et somme  $z \mapsto (z^2+2z+2)^{-1}$  est aussi en dehors des  $z_{\pm}$ , on déduit que  $z_{\pm}$  sont des pôles simples de  $f$  et on voit que seulement  $z_+$  est à l'intérieur du lacet  $\Gamma_R$ , donc  $z_-$  n'aura aucune participation ds nos calculs.



2.b)  $\oint_{\Gamma_R} f(z) dz = 2\pi i (\operatorname{Res}(f, z_+) + \underbrace{\operatorname{Res}(f, z_-)}_{=0 \text{ car on va autour}})$

1.b)  $2\pi i \frac{e^{iz_+}}{z^2+2z+2} \Big|_{z=z_+} = 2\pi i \frac{e^{i(-1+i)}}{2(-1+i)+2} = \frac{\pi}{e} e^{-i}$

2.c) On paramétrise l'arc de cercle (demi-cercle) par  $\gamma_R(\theta) = Re^{i\theta}$ ,  $\theta \in [0, \pi]$ , et alors

$\oint_{\Gamma_R} f(z) dz = \int_0^{\pi} f(\gamma_R(\theta)) \gamma_R'(\theta) d\theta = \int_0^{\pi} \frac{e^{iRe^{i\theta}}}{(Re^{i\theta}+1)^2+1} \cdot iRe^{i\theta} d\theta$

donc  $\left| \int_{\Gamma_R} f(z) dz \right| \leq \int_0^{\pi} \frac{e^{-R \sin \theta}}{(1-R)^2} \cdot R |e^{i\theta}| d\theta \leq \frac{R}{(R-1)^2} \int_0^{\pi} e^{-R \sin \theta} d\theta \xrightarrow{R \rightarrow \infty} 0$

2.d) On a:  $\oint_{\Gamma_R} = \int_{-R}^R \frac{e^{ix}}{x^2+2x+2} dx + \int_{\text{arc}} \frac{e^{iz}}{z^2+2z+2} dz$

donc, par (2.b) et (2.c), en passant à la lim on voit que la fonction est intégrable  $\int_{-\infty}^{+\infty}$ , on a:

$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{ix}}{x^2+2x+2} dx = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-R}^R \frac{e^{ix}}{x^2+2x+2} dx = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\Gamma_R} f(z) dz = 2\pi i \operatorname{Res}(f; z_+) = \frac{\pi}{e} e^{-i}$

Or,  $I = \int_{-\infty}^{+\infty} \cos x dx$  donc  $I = \frac{\pi}{e} \cos 1$

EXERCICE 4 : (1) Comme on sait que  $f \in C^1$ , alors

les conditions de Cauchy-Riemann en  $z_0 \iff$  holomorphe en  $z_0$ . Ces conditions sont :

[C.R.] : 
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial x}(x_0, y_0) = \frac{\partial v}{\partial y}(x_0, y_0) \\ \frac{\partial u}{\partial y}(x_0, y_0) = -\frac{\partial v}{\partial x}(x_0, y_0) \end{cases}$$
 où  $f = u + iv$  et  $z_0 = x_0 + iy_0$

Or  $(\bar{\partial} f)(z_0) = 0 \iff \left( \left( \frac{\partial}{\partial x} + i \frac{\partial}{\partial y} \right) (u + iv) \right) (x_0, y_0) = 0$   
 $\iff \left( \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial v}{\partial y} \right) (x_0, y_0) + i \left( \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) (x_0, y_0) = 0$

$\iff$  [C.R.] en  $(x_0, y_0)$  (i.e. en  $z_0 = x_0 + iy_0$ )

(2a) Obs :  $\bar{z} = \overline{z^2}$  donc  $f(z) = (z^2 - \bar{z}^2) + |z|^2 = 2i \operatorname{Im}(z^2) + |z|^2 = \underbrace{(x^2 + y^2)}_{u(x,y)} + i \underbrace{(4xy)}_{v(x,y)}$

(2b)  $(\bar{\partial} f)(z) = \dots = \frac{1}{2} (2x - 4ix) + i(2y + 4y) = -x + 3iy$  (où  $z = x + iy$ )

Donc  $(\bar{\partial} f)(z) = 0 \iff x = y = 0$ , i.e.  $z = 0$ .

Donc  $f$  n'est dérivable qu'en  $z_0 = 0$ .

(2c) Non. Elle n'est holomorphe (donc analytique)

que en un seul point :  $z_0 = 0$ , donc elle n'est développable en série entière seulement sur un disque de centre  $z_0 = 0$  et de rayon  $r = 0$  !! Donc un point. Autant dire qu'elle ne l'est pas, sur aucun disque  $B(0; \epsilon)$ ,  $\forall \epsilon > 0$ .

(2d)  $\lim_{z \rightarrow 0} \frac{f(z) - f(0)}{z - 0} = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{f(z)}{z}$

Or  $\frac{f(z)}{z} = \frac{z^2 - \bar{z}^2 + z\bar{z}}{z} = \frac{z + \bar{z}}{2} - \frac{\bar{z}^3}{|z|^2}$   
 Posons  $z = Re^{i\theta}$ . Alors  $\frac{f(z)}{z} = R \cos \theta - \frac{R^3 e^{-i3\theta}}{R^2} = R(\cos \theta - e^{-i3\theta})$

donc  $|\frac{f(z)}{z}| \leq 2R \rightarrow 0$ ,  $R \rightarrow 0$  (uniquement en  $\theta$ )

donc  $f'(0) = 0$  (par continuité en  $\mathbb{R}^2$ )

(2e)  $(\partial f)(z) = \left( \frac{1}{2} \left( \frac{\partial}{\partial x} - i \frac{\partial}{\partial y} \right) (u + iv) \right) (z) = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} \right) (x,y) + \frac{i}{2} \left( -\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) (x,y) = \frac{1}{2} (2x + 4x) + \frac{i}{2} (-2y + 4y) = 3x + iy$

Donc en  $z_0 = 0$  on a  $(\partial f)(0) = 3 \times 0 + i \times 0 = 0$ .

donc la même valeur obtenue à (2.d) pour  $f'(0)$

Obs : ceci est normal, car on a vu en cm que pour tout  $z \in \mathbb{C} + q \cdot (\bar{\partial} f)(z) = 0$ ,  $\exists f'(z)$  et est  $(\partial f)(z)$

(montré à (1))