

Exercice 1.

L'application

$$f(z) = 2\pi i \left(z - \frac{1}{2} \right), \quad z \in \Omega_1$$

est obtenue par une succession de transformations géométriques élémentaires : une translation de $-\frac{1}{2}$, une rotation d'angle $\pi/2$ (multiplication par $e^{i\pi/2} = i$) et une homothétie de rapport 2π .

Exercice 5.

1. Nous notons $f(z) = f(x+iy) = u(x, y) + iv(x, y)$ et $c(t) = c_1(t) + ic_2(t)$, d'où

$$(f \circ c)(t) = u(c_1(t), c_2(t)) + iv(c_1(t), c_2(t)).$$

Nous calculons d'abord, par la formule de dérivation d'une composition de fonctions

$$\begin{aligned} (f \circ c)'(t) &= \frac{d}{dt} [u(c_1(t), c_2(t))] + i \frac{d}{dt} [v(c_1(t), c_2(t))] \\ &= u_x(c_1, c_2)c'_1 + u_y(c_1, c_2)c'_2 + i [v_x(c_1, c_2)c'_1 + v_y(c_1, c_2)c'_2]. \end{aligned}$$

Comme f est holomorphe, les équations de Cauchy-Riemann nous donnent

$$(f \circ c)'(t) = u_x(c_1, c_2)c'_1 - v_x(c_1, c_2)c'_2 + i [v_x(c_1, c_2)c'_1 + u_x(c_1, c_2)c'_2]. \quad (1)$$

Ensuite, encore par holomorphie de f , on peut écrire

$$f'(c(t)) = u_x(c_1, c_2) + iv_x(c_1, c_2). \quad (2)$$

Enfin,

$$c'(t) = c'_1(t) + ic'_2(t). \quad (3)$$

En regroupant les égalités (1) à (3), nous avons bien

$$(f \circ c)'(t) = f'(c(t)) c'(t).$$

De même,

$$(f \circ d)'(t) = f'(d(t)) d'(t).$$

2. Par le point précédent, et comme $c(0) = d(0) = z_0$, on a directement

$$\frac{(f \circ d)'(0)}{(f \circ c)'(0)} = \frac{f'(d(0)) d'(0)}{f'(c(0)) c'(0)} = \frac{f'(z_0) d'(0)}{f'(z_0) c'(0)} = \frac{d'(0)}{c'(0)}.$$

Remarque. Puisque $\arg \frac{z_1}{z_2} = \arg z_1 - \arg z_2$, l'égalité précédente implique que l'angle entre les courbes $c(t)$ et $d(t)$ au point z_0 et l'angle entre l'image des courbes, c'est-à-dire $(f \circ c)(t)$ et $(f \circ d)(t)$, au point $f(z_0)$ sont égales.

Exercice 6.

On a

$$u'(t) = \left(v \left(\frac{1}{t} \right) \right)' = v' \left(\frac{1}{t} \right) \left(-\frac{1}{t^2} \right)$$

et

$$u''(t) = \left(v' \left(\frac{1}{t} \right) \left(-\frac{1}{t^2} \right) \right)' = \frac{1}{t^4} v'' \left(\frac{1}{t} \right) + v' \left(\frac{1}{t} \right) \frac{2}{t^3}.$$

Il s'ensuit que

$$\begin{aligned} t^2 u''(t) + t \left[2 - \frac{1}{t} a \left(\frac{1}{t} \right) \right] u'(t) + \frac{1}{t^2} b \left(\frac{1}{t} \right) u(t) \\ = z^2 v''(z) + 2z v'(z) - z v'(z) [2 - za(z)] + z^2 b(z) v(z) \\ = z^2 (v''(z) + a(z) v'(z) + b(z) v(z)) \\ = 0. \end{aligned}$$

Exercice 7.

(i) Soit $u = \sum_{n=0}^{\infty} u_n z^n$. Alors,

$$\begin{aligned} u' &= \sum_{n=0}^{\infty} (n+1) u_{n+1} z^n \\ zu' &= \sum_{n=1}^{\infty} n u_n z^n \\ zu'' &= \sum_{n=1}^{\infty} (n+1) n u_{n+1} z^n \\ z^2 u'' &= \sum_{n=2}^{\infty} n(n-1) u_n z^n. \end{aligned}$$

Ainsi, $zu'' - z^2 u'' + \gamma u' - (\alpha + \beta + 1) zu' - \alpha \beta u = 0$ est équivalent à

$$\begin{aligned} 2u_2 z + \gamma u_1 + 2\gamma u_2 z - (\alpha + \beta + 1) u_1 z - \alpha \beta u_0 - \alpha \beta u_1 z + \\ \sum_{n=2}^{\infty} [(n+1) n u_{n+1} - n(n-1) u_n + \gamma(n+1) u_{n+1} - (\alpha + \beta + 1) n u_n - \alpha \beta u_n] z^n = 0. \end{aligned}$$

En identifiant terme à terme, on obtient comme conditions

$$\gamma u_1 - \alpha\beta u_0 = 0 \quad (4)$$

$$2u_2 + 2\gamma u_2 - (\alpha + \beta + 1)u_1 - \alpha\beta u_1 = 0 \quad (5)$$

$$u_{n+1} [(n+1)n + \gamma(n+1)] - u_n [n(n-1) + (\alpha + \beta + 1)n + \alpha\beta] = 0 \quad (6)$$

Ainsi,

$$u_{n+1} \stackrel{(6)}{=} \frac{n(n-1) + (\alpha + \beta + 1)n + \alpha\beta}{(n+1)n + \gamma(n+1)} u_n = \frac{(n+\alpha)(n+\beta)}{(n+1)(n+\gamma)} u_n, \quad (7)$$

et

$$u_2 \stackrel{(5)}{=} \frac{\alpha + \beta + 1 + \alpha\beta}{2(\gamma + 1)} u_1 = \frac{(\alpha + 1)(\beta + 1)}{2(\gamma + 1)} u_1 \stackrel{(4)}{=} \frac{\alpha(\alpha + 1)\beta(\beta + 1)}{2\gamma(\gamma + 1)} u_0$$

Écrivons encore u_3 pour avoir une idée plus précise de la formule close pour u_n :

$$u_3 \stackrel{(7)}{=} \frac{(2+\alpha)(2+\beta)}{3(2+\gamma)} u_2 = \frac{(2+\alpha)(1+\alpha)\alpha(2+\beta)(1+\beta)\beta}{3 \cdot 2(2+\gamma)(1+\gamma)\gamma} u_0.$$

On devine donc que la formule close pour u_n est

$$u_n = \left(\prod_{j=0}^{n-1} \frac{(j+\alpha)(j+\beta)}{j+\gamma} \right) \frac{1}{n!} u_0 \quad \text{pour tout } n \geq 1.$$

Montrons cette formule par récurrence.

Initialisation : Lorsque $n = 1$, la formule donne

$$u_1 \frac{\alpha\beta}{\gamma} u_0,$$

qui est bien ce qu'on a par (4).

Incrément :

$$u_{n+1} \stackrel{(7)}{=} \frac{(n+\alpha)(n+\beta)}{(n+1)(n+\gamma)} u_n$$

$$\stackrel{\text{H.R.}}{=} \frac{(n+\alpha)(n+\beta)}{(n+1)(n+\gamma)} \left(\prod_{j=0}^{n-1} \frac{(j+\alpha)(j+\beta)}{j+\gamma} \right) \frac{1}{n!} u_0$$

$$= \left(\prod_{j=0}^n \frac{(j+\alpha)(j+\beta)}{j+\gamma} \right) \frac{1}{(n+1)!} u_0,$$

ce qui montre que notre formule close est exacte.

Pour le rayon de convergence, on a par le critère de d'Alambert,

$$\frac{|u_{n+1}z^{n+1}|}{|u_n z^n|} = \frac{|\alpha + n| |\beta + n|}{|\gamma + n| (n + 1)} |z| \rightarrow |z|, \quad \text{si } n \rightarrow \infty,$$

ainsi la série converge si $|z| < 1$.

(ii) Soit $u = \sum_{n=0}^{\infty} u_n z^n$. Alors,

$$\begin{aligned} z^2 u'' &= \sum_{n=2}^{\infty} n(n-1) u_n z^n \\ z u' &= \sum_{n=1}^{\infty} n u_n z^n \\ z^2 u &= \sum_{n=2}^{\infty} u_{n-2} z^n. \end{aligned}$$

Ainsi, $z^2 u'' + z u' + z^2 u = 0$ est équivalent à

$$u_1 z + \sum_{n=2}^{\infty} [n(n-1) u_n + n u_n + u_{n-2}] z^n = 0$$

En identifiant terme à terme, on obtient les conditions

$$u_1 = 0 \tag{8}$$

$$u_n [n(n-1) + n] + u_{n-2} = n^2 u_n + u_{n-2} = 0. \tag{9}$$

On a donc pour $n \geq 2$,

$$u_n = \frac{-1}{n^2} u_{n-2}. \tag{10}$$

On devine que si n est impair, alors, $u_n = 0$.

Écrivons quelques termes pairs pour avoir une idée de la formule close dans ce cas là. Si $n = 2k$, on a,

$$u_{2k} = \frac{-1}{(2k)^2} u_{2(k-1)}.$$

Ainsi,

$$\begin{aligned} u_{2 \cdot 1} &= \frac{(-1)^1}{(2 \cdot 1)^2} u_0, \\ u_{2 \cdot 2} &= \frac{(-1)^2}{[(2 \cdot 2)(2 \cdot 1)]^2} u_0. \end{aligned}$$

On devine donc que pour $k \geq 1$, on a

$$u_{2k} = \frac{(-1)^k}{\left(\prod_{j=1}^k 2j\right)^2} u_0 = \frac{(-1)^k}{2^{2k} (k!)^2} u_0.$$

Montrons cette formule par récurrence. Le fait que les termes impairs sont nuls est trivial. Voyons donc la formule pour les termes pairs.

Initialisation : Si $k = 1$, on a

$$u_2 = \frac{-1}{2^2} u_0,$$

qui est ce qu'on avait trouvé plus haut.

Incrément : On a

$$\begin{aligned} u_{2(k+1)} &\stackrel{(10)}{=} \frac{-1}{(2(k+1))^2} u_{2k} \\ &\stackrel{\text{H.R.}}{=} \frac{-1}{(2(k+1))^2} \frac{(-1)^k}{2^{2k} (k!)^2} u_0 = \frac{(-1)^{k+1}}{2^{2(k+1)} ((k+1)!)^2} u_0, \end{aligned}$$

ce qui montre notre formule close.

Notre solution est donc

$$u_0 \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{2^{2k} (k!)^2} z^{2k}.$$

De plus,

$$\frac{\left| \frac{(-1)^{k+1}}{2^{2(k+1)} ((k+1)!)^2} z^{2(k+1)} \right|}{\left| \frac{(-1)^k}{2^{2k} (k!)^2} z^{2k} \right|} = \frac{|z^2|}{4(k+1)^2} \rightarrow 0, \quad \text{si } k \rightarrow \infty,$$

et donc le rayon de convergence de notre série est infini.