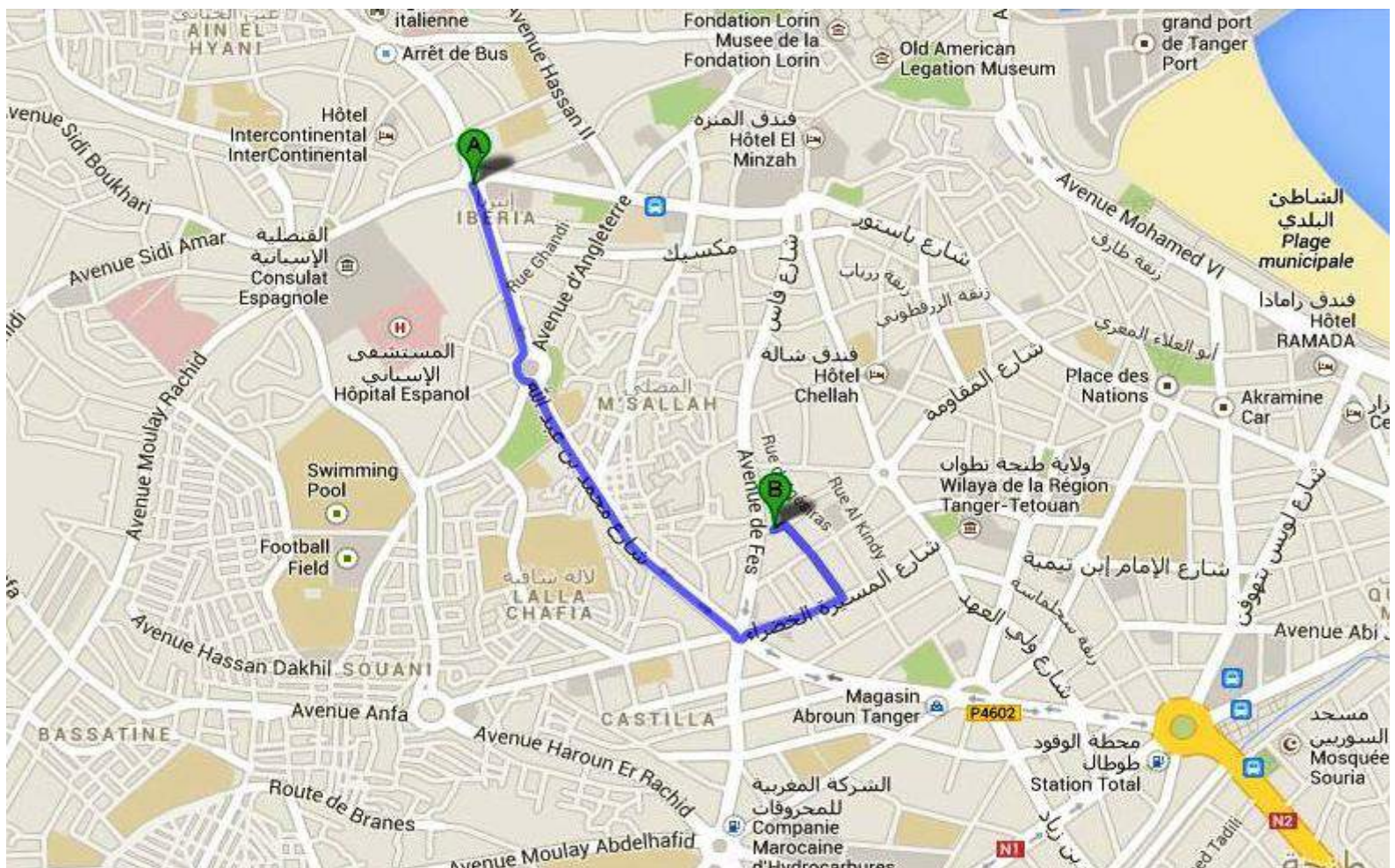


<http://al9ahira.com/>



Itinéraire d'accès à Al9ahira (point B sur la carte) en partant de la Place Ibéria



## Exercice : Résolution d'une équation différentielle

1. Notons  $y_\alpha(t) = t^\alpha$ , alors  $y_\alpha$  est solution de  $(H)$  sur  $I$  si et seulement si

$$\forall t \in I, \quad t^2 y_\alpha''(t) + 3t y_\alpha'(t) + y_\alpha(t) = 0 \iff \forall t \in I, \quad t^\alpha (\alpha^2 + 2\alpha + 1) = 0 \iff \alpha = -1$$

Ainsi  $t \mapsto \frac{1}{t}$  est la seule solution sur  $I$  de  $(H)$  qui soit de la forme  $t \mapsto t^\alpha$ .

2. Un calcul simple donne :  $\forall t \in I, \quad t\lambda''(t) + \lambda'(t) = (t\lambda'(t))' = 0$ , càd :  
il existe  $A \in \mathbb{R}, \forall t \in I, \quad t\lambda'(t) = A$ , en intégrant une seconde fois :

$$\exists A, B \in \mathbb{R}, \quad \lambda(t) = A \ln |t| + B$$

Ainsi les solutions de  $(H)$  sur  $I$  de la forme  $\frac{\lambda(t)}{t}$  sont

$$y(t) = \frac{A \ln |t|}{t} + \frac{B}{t}, \quad \text{où } A, B \in \mathbb{R}$$

3.  $(H)$  est une équation différentielle linéaire d'ordre 2 homogène dont les coefficients sont continues sur  $I$  avec celui de  $y'' : x \mapsto x^2$  ne s'annule jamais sur  $I$ , ainsi l'ensemble  $S_H(I)$  des solutions de  $(H)$  sur  $I$  est  $\mathbb{R}$ -espace vectoriel de dimension 2, contenant la famille libre  $\left(\frac{\ln |t|}{t}, \frac{1}{t}\right)$  des deux fonctions trouvées à la question (2). D'où  $S_H(I) = \text{vect} \left(\frac{\ln |t|}{t}, \frac{1}{t}\right)$ .

Ainsi les solutions de  $(H)$  sur  $I$  sont

$$y(t) = \frac{A \ln |t|}{t} + \frac{B}{t}, \quad \text{où } A, B \in \mathbb{R}$$

4. Il s'agit ici de prolonger les solutions obtenues en 0. Or on a  $\lim_{t \rightarrow 0} \frac{A \ln |t|}{t} + \frac{B}{t}$  existe si et seulement si  $A = B = 0$  puisque  $\frac{1}{t} = o\left(\frac{\ln |t|}{t}\right)$  en 0. La seule solution sur  $\mathbb{R}$  de  $(H)$  est la solution nulle.

5. Ce calcul est déjà fait à la question (2),  $t \mapsto \frac{\lambda(t)}{t}$  est solution de  $(L)$  si et seulement si

$$\forall t \in I, \quad t\lambda''(t) + \lambda'(t) = (t\lambda'(t))' = \frac{1}{1+t^2}$$

Une première intégration donne :  $\exists A \in \mathbb{R}, \forall t \in I, \quad t\lambda'(t) = \arctan(t) + A. \quad (1)$

---

<sup>1</sup>a\_chabchi@yahoo.fr

La fonction  $t \mapsto \frac{\arctan(t)}{t}$  est continue sur  $I$  et admet une limite finie en 0, donc admet des primitives sur  $\mathbb{R}^+$  ou  $\mathbb{R}^-$ , soit

$$\phi(t) = \int_0^t \frac{\arctan(u)}{u} du, \text{ la primitive s'annulant en 0}$$

Une deuxième intégration de (1) donne :

$$\exists A \in \mathbb{R}, \exists B \in \mathbb{R}, \forall t \in I, \lambda(t) = \phi(t) + A \ln|t| + B$$

6. L'espace  $S_L(I)$  des solutions de  $(L)$  sur  $I$  est plan affine de direction  $S_H(I) : S_L(I) = y_p + S_H(I)$ , où  $y_p(t) = \frac{\phi(t)}{t} = \frac{1}{t} \int_0^t \frac{\arctan(u)}{u} du$  une solution particulière de  $(L)$  et  $S_H(I) = \text{vect} \left( \frac{\ln|t|}{t}, \frac{1}{t} \right)$ .

7. **Méthode 1 :** La solution générale de  $(L)$  sur  $I$  est :

$$y(t) = \frac{1}{t} \int_0^t \frac{\arctan(u)}{u} du + \frac{A \ln|t|}{t} + \frac{B}{t}, \text{ où } A, B \in \mathbb{R}$$

On a  $\forall u \in ]-1, 1[$ ,  $\frac{\arctan(u)}{u} = \sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n \frac{u^{2n}}{2n+1}$  est la somme d'une série entière de rayon 1, donc s'intègre terme à terme sur  $] -1, 1[$ , donc

$$\forall t \in ]-1, 1[, y(t) = \sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n \frac{t^{2n}}{(2n+1)^2} + \frac{A \ln|t|}{t} + \frac{B}{t}, \text{ où } A, B \in \mathbb{R}$$

Ainsi la seule solution DSE à l'origine est :

$$y(t) = \sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n \frac{t^{2n}}{(2n+1)^2}, R = 1 \text{ selon D'Alembert et } a_{2n} = \frac{(-1)^n}{(2n+1)^2}, a_{2n+1} = 0$$

**Méthode 2 :** Soit  $y(x) = \sum_{n=0}^{+\infty} a_n x^n$  la somme d'une série entière de rayon  $R > 0$ , alors  $y$  est solution de  $(L)$  sur  $] -R, R[$  si et seulement si

$$\forall x \in ]-R, R[, \sum_{n=0}^{+\infty} (n+1)^2 a_n x^n = \sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n x^{2n}$$

Par unicité d'un développement en série entière ceci est réalisé si et seulement si

$$\forall n \in \mathbb{N}, a_{2n+1} = 0 \text{ et } a_{2n} = \frac{(-1)^n}{(2n+1)^2}$$

on retrouve la solution  $y(t) = \sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n \frac{t^{2n}}{(2n+1)^2}$ , définie sur  $] -1, 1[$ .

8. On a :

$$\lim_{t \rightarrow 0} \frac{1}{t} \int_0^t \frac{\arctan(u)}{u} du = \lim_{t \rightarrow 0} \sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n \frac{t^{2n}}{(2n+1)^2} = 1$$

Donc  $\lim_{t \rightarrow 0} \frac{1}{t} \int_0^t \frac{\arctan(u)}{u} du + \frac{A \ln|t|}{t} + \frac{B}{t}$  existe si et seulement si  $A = B = 0$ .

Ainsi  $y(t) = \begin{cases} \frac{1}{t} \int_0^t \frac{\arctan(u)}{u} du & \text{si } t \neq 0 \\ 1 & \text{si } t = 0 \end{cases}$  est  $C^\infty$  sur  $\mathbb{R}$  (coïncident avec la somme d'une série entière sur  $] -1, 1[$  et produit de fonctions  $C^\infty$  sur  $\mathbb{R}^*$ ), elle est donc la seule solution de  $(L)$  sur  $\mathbb{R}$  tout entier.

# Problème : Formule sommation de Poisson - Applications

## Partie I

1. Les fonctions  $t \mapsto t^2 g(t)$  et  $t \mapsto t^2 g'(t)$  sont continues sur  $\mathbb{R}$  et bornées aux  $\mathcal{V}(\pm\infty)$ , donc bornées sur  $\mathbb{R}$  tout entier, donc :

$$\exists M > 0, \forall t \neq 0, |g(t)| \leq \frac{M}{t^2} \text{ et } |g'(t)| \leq \frac{M}{t^2}$$

**1.1.** La fonction  $t \mapsto g(t) e^{-ixt}$  est continue sur  $\mathbb{R}$  et  $|g(t) e^{-ixt}| = |g(t)| \leq \frac{M}{t^2}$  avec  $t \mapsto \frac{M}{t^2}$  intégrable aux  $\mathcal{V}(\pm\infty)$  : Riemann  $\alpha = 2 > 1$ . Ainsi  $t \mapsto g(t) e^{-ixt}$  est intégrable sur  $\mathbb{R}$ .

**1.2.** Soit  $[a, b]$  un segment de  $\mathbb{R}$ , on prend  $n \geq \max\left(-\frac{a}{2\pi}, \frac{b}{2\pi}\right)$  de façon que :

$$\forall t \in [a, b], \left\{ \begin{array}{l} 2n\pi + t \geq 2n\pi + a \geq 0 \\ 2n\pi - t \geq 2n\pi - b \geq 0 \end{array} \right., \text{ donc } \forall t \in [a, b] :$$

$|g_n(t)| \leq M \left( \frac{1}{(2n\pi + t)^2} + \frac{1}{(2n\pi - t)^2} \right) \leq M \left( \frac{1}{(2n\pi + a)^2} + \frac{1}{(2n\pi - b)^2} \right) \sim \frac{M}{2\pi^2 n^2}$  avec  $\sum \frac{M}{2\pi^2 n^2}$  convergente (Riemann  $\alpha = 2 > 1$ ). Ainsi  $\sum g_n$  converge uniformément sur tout segment  $[a, b]$  de  $\mathbb{R}$ .

**1.3.**

**1.3.1.** On a :

- Pour tout  $n \in \mathbb{N}$ ,  $g_n$  est de classe  $C^1$  sur  $\mathbb{R}$
- La série  $\sum g_n$  converge uniformément sur tout segment  $[a, b]$  de  $\mathbb{R}$ , converge simplement sur  $\mathbb{R}$ .
- Le même raisonnement du **1.2.** appliqué à  $g'_n$ , prouve que la série des dérivées  $\sum g'_n$  converge uniformément sur tout segment  $[a, b]$  de  $\mathbb{R}$

Ainsi la somme  $\tilde{g}(t) = \sum_{n=0}^{+\infty} g_n(t)$  est de classe  $C^1$  sur  $\mathbb{R}$  et se dérive terme à terme.

**1.3.2.** Comme indiqué, on a :  $\tilde{g}(t + 2\pi) = \lim_{n \rightarrow +\infty} \sum_{p=-n}^n g((t + 2\pi) + 2p\pi)$ , dans cette sommation on effectue le changement d'indice  $q = p + 1$ , on obtient :

$$\tilde{g}(t + 2\pi) = \lim_{n \rightarrow +\infty} \sum_{q=-n+1}^{n+1} g(t + 2q\pi) = \lim_{n \rightarrow +\infty} \left( -g(-n) - g(-n-1) + \sum_{q=-(n+1)}^{n+1} g(t + 2q\pi) \right)$$

Or  $\lim_{n \rightarrow +\infty} -g(-n) = \lim_{n \rightarrow +\infty} -g(-n-1) = 0$  car  $g(t) = O\left(\frac{1}{t^2}\right)$  au  $\mathcal{V}(-\infty)$ . D'où

$$\tilde{g}(t + 2\pi) = \lim_{n \rightarrow +\infty} \sum_{q=-(n+1)}^{n+1} g(t + 2q\pi) = \tilde{g}(t)$$

Ainsi  $\tilde{g}$  est une fonction  $2\pi$ -périodique.

$$\text{Par ailleurs, on a : } c_k(\tilde{g}) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \tilde{g}(t) e^{-ikt} dt = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \sum_{n=0}^{+\infty} g_n(t) e^{-ikt} dt.$$

La série  $\sum g_n$  converge uniformément sur le segment  $[0, 2\pi]$  selon **1.2.** et pour tout  $t \in [0, 2\pi]$ ,  $|g_n(t) e^{-ikt}| = |g_n(t)|$ , donc la série  $\sum_{n \geq 0} g_n(t) e^{-ikt}$  converge aussi uniformément sur le segment

$[0, 2\pi]$ , on peut alors intégrer terme à terme :

$$c_k(\tilde{g}) = \frac{1}{2\pi} \sum_{n=0}^{+\infty} \int_0^{2\pi} g_n(t) e^{-ikt} dt$$

Mais  $\int_0^{2\pi} g_n(t) e^{-ikt} dt = \int_0^{2\pi} g(t + 2n\pi) e^{-ikt} dt + \int_0^{2\pi} g(t - 2n\pi) e^{-ikt} dt$ , en faisant respectivement les changements  $u = t + 2n\pi$  et  $u = t - 2n\pi$  et sachant que  $e^{2in\pi} = e^{-2in\pi} = 1$ , on obtient :

$$\forall n \geq 1, \int_0^{2\pi} g_n(t) e^{-ikt} dt = \int_{2n\pi}^{2(n+1)\pi} g(t) e^{-ikt} dt + \int_{-2n\pi}^{-2(n-1)\pi} g(t) e^{-ikt} dt$$

Et par la relation de Charles, on aura :

$$\sum_{n=0}^{+\infty} \int_0^{2\pi} g_n(t) e^{-ikt} dt = \sum_{n=0}^{+\infty} \int_{2n\pi}^{2(n+1)\pi} g(t) e^{-ikt} dt + \sum_{n=1}^{+\infty} \int_{-2n\pi}^{-2(n-1)\pi} g(t) e^{-ikt} dt$$

Ainsi :

$$c_k(\tilde{g}) = \frac{1}{2\pi} \sum_{n=0}^{+\infty} \int_0^{2\pi} g_n(t) e^{-ikt} dt = \frac{1}{2\pi} \left( \int_0^{+\infty} g(t) e^{-ikt} dt + \int_{-\infty}^0 g(t) e^{-ikt} dt \right) = \frac{1}{2\pi} \hat{\mathbf{g}}(k)$$

### 1.3.3.

- $\tilde{g}$  est un signal de classe  $C^1$  et  $2\pi$ -périodique, donc sa suite des coefficients de Fourier  $(c_n(\tilde{g}))_{n \in \mathbb{Z}}$  est sommable (Notion peut-être hors programme PSI !!); or on vient de montrer que  $c_n(\tilde{g}) = \frac{1}{2\pi} \hat{\mathbf{g}}(n)$ , d'où la famille  $(\hat{\mathbf{g}}(n))_{n \in \mathbb{Z}}$  est aussi sommable.
- $\tilde{g}$  est un signal de classe  $C^1$  et  $2\pi$ -périodique, donc la série de Fourier de  $\tilde{g}$  converge normalement sur  $\mathbb{R}$  vers  $\tilde{g}$ , en particulier

$$\tilde{g}(0) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} g(2n\pi) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n(\tilde{g}) = \frac{1}{2\pi} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \hat{\mathbf{g}}(n)$$

D'où la formule sommatoire de Poisson.

## PARTIE II

2. Soit  $\lambda > 0$  et  $h_\lambda(t) = e^{-\lambda^2 t^2}$

**2.1.** On a  $h_\lambda$  est de classe  $C^1$  sur  $\mathbb{R}$  avec  $t^2 h_\lambda(t) = t^2 e^{-\lambda^2 t^2}$  et  $t^2 h'_\lambda(t) = -2\lambda^2 t^3 e^{-\lambda^2 t^2}$  sont de limites nulles en  $\pm\infty$  puisque les exponentielles l'emportent sur les puissances, donc en particulier bornées aux  $\mathcal{V}(\pm\infty)$ . Les hypothèses sont alors satisfaites.

**2.2.** La fonction  $\hat{h}_1$  est définie par :

$$\hat{h}_1(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-t^2} e^{-ixt} dt$$

On note  $f(x, t) = e^{-t^2} e^{-ixt}$ , il s'agit d'une dérivation sous l'intégrale<sup>2</sup>, on a alors

- $f$  est continue sur  $\mathbb{R}^2$  intégrable sur  $\mathbb{R}$  pour tout  $x$  fixé dans  $\mathbb{R}$

---

<sup>2</sup>On peut aussi utiliser les hypothèses du programme français

- $\frac{\partial f}{\partial x}(x, t) = -ite^{-t^2}e^{-ixt}$  continue sur  $\mathbb{R}^2$  et vérifie la domination :  $\forall t \in \mathbb{R}, \forall x \in [a, b]$ ,  
 $\left| \frac{\partial f}{\partial x}(x, t) \right| \leq |t|e^{-t^2} = \phi(t)$  avec  $\phi \in C^0$  et intégrable sur  $\mathbb{R}$  car négligeable devant  $\frac{1}{t^2}$  en  $\pm\infty$ .

Ainsi  $\hat{h}_1$  est de classe  $C^1$  sur  $\mathbb{R}$  et se dérive sous l'intégrale (*Formule de Leibniz*) :

$$\hat{h}'_1(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} -ite^{-t^2}e^{-ixt} dt$$

A l'aide d'une intégration par parties<sup>3</sup>, on a :

$$\hat{h}'_1(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} -ite^{-t^2}e^{-ixt} dt = \frac{1}{2} \left( \left[ e^{-t^2} i e^{-ixt} \right]_{-\infty}^{+\infty} - \int_{-\infty}^{+\infty} x e^{-t^2} e^{-ixt} dt \right), \text{ vu le comportement de } e^{-t^2} \text{ et le caractère borné du terme } e^{-ixt}, \text{ le crochet est nul, d'où :}$$

$$\hat{h}'_1(x) = -\frac{x}{2} \hat{h}_1(x) \quad \text{Càd } \hat{h}_1 \text{ vérifie } y' + \frac{x}{2}y = 0$$

**2.3.** Les solutions de (1) sont les  $y(x) = Ae^{-x^2/4}$ ; où  $A$  une constante réelle. tenant compte de  $\hat{h}_1(0) = \sqrt{\pi}$ , on obtient  $\hat{h}_1(x) = \sqrt{\pi}e^{-x^2/4}$ .

**2.4.** Sachant que  $t \mapsto \lambda t$  est  $C^1$  de  $\mathbb{R}$  sur lui même, on effectue le changement de variable  $u = \lambda t$ , dans l'intégrale  $\hat{h}_\lambda(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\lambda^2 t^2} e^{-ixt} dt$ , on aura

$$\hat{h}_\lambda(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\lambda^2 t^2} e^{-ixt} dt = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-u^2} e^{-ixu/\lambda} \frac{du}{\lambda} = \frac{1}{\lambda} \hat{h}_1\left(\frac{x}{\lambda}\right) = \frac{\sqrt{\pi}}{\lambda} e^{-\frac{x^2}{4\lambda^2}}$$

**2.5.** Notons d'abord que la fonction  $h_\lambda$  est paire, donc  $\forall n \in \mathbb{Z}, c_{-n}(h_\lambda) = c_n(h_\lambda)$ , donc la formule sommatoire de Poisson appliqué à  $h_\lambda(x) = e^{-\frac{ax^2}{4\pi}}$  obtenue pour  $\lambda = \frac{\sqrt{a}}{2\sqrt{\pi}}$ , donne :

$$2\pi \left( h_\lambda(0) + 2 \sum_{n=1}^{+\infty} h_\lambda(2n\pi) \right) = \left( \hat{h}_\lambda(0) + 2 \sum_{n=1}^{+\infty} \hat{h}_\lambda(n) \right)$$

ou encore

$$2\pi \left( 1 + 2 \sum_{n=1}^{+\infty} e^{-\pi n^2 a} \right) = \frac{2\pi}{\sqrt{a}} \left( 1 + 2 \sum_{n=1}^{+\infty} e^{-\frac{\pi n^2}{a}} \right)$$

D'où la formule demandée.

### PARTIE III

3. On considère  $u_n(z) = \exp(i\pi n^2 z)$

**3.1.** L'application  $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{R}$  définie par  $f(z) = \text{Im}(z)$  est continue ( linéaire en dimension finie lorsque  $\mathbb{C}$  est considéré comme  $\mathbb{R}$ -espace vectoriel) et  $\Omega = f^{-1}(]0, +\infty[)$  avec  $]0, +\infty[$  ouvert de  $\mathbb{R}$ , donc  $\Omega$  ouvert de l'espace de départ qui est  $\mathbb{C}$ .

Par ailleurs  $\Omega$  est demi-plan donc convexe puisque :

$$\text{Im}((1-t)z_1 + tz_2) = (1-t)\text{Im}(z_1) + t\text{Im}(z_2) > 0 \text{ pour } t \in [0, 1] \text{ et } z_1, z_2 \in \Omega.$$

**3.2.** On a  $|u_n(z)| = e^{-\pi n^2 \text{Im}^2(z)}$ , donc :

<sup>3</sup>Pour être propre, il faut se ramener à un segment et conclure par passage à la limite

- Si  $\text{Im}(z) \leq 0$ , le terme général  $u_n(z)$  ne tend pas vers 0 quand  $n$  tend vers l'infini, donc la série  $\sum u_n(z)$  diverge grossièrement.
- Si  $\text{Im}(z) > 0$ , alors  $|u_n(z)| = e^{-\pi n^2 \text{Im}(z)} = o\left(\frac{1}{n^2}\right)$ , donc la série  $\sum u_n(z)$  converge absolument donc converge.

Conclusion :  $\sum u_n(z)$  converge si et seulement si  $z \in \Omega$ .

**3.3.** On a  $u(z+1)+u(z) = \sum_{n=1}^{+\infty} e^{i\pi n^2 z} (1 + e^{i\pi n^2})$ , en remarquant que  $e^{i\pi n^2} = \begin{cases} 1 & \text{si } n \text{ est pair} \\ -1 & \text{si } n \text{ est impair} \end{cases}$ , on va séparer les pairs et les impairs dans la sommation précédente ( On peut scinder les deux sommations car elles convergent), on obtient

$$u(z+1) + u(z) = \sum_{n=1}^{+\infty} e^{i\pi n^2 z} (1 + e^{i\pi n^2}) = \sum_{n=1}^{+\infty} 2e^{i\pi 4n^2 z} = 2u(4z)$$

**3.4.** On pose  $\tilde{u}_n(x, y) = u_n(x + iy)$  et  $\tilde{u}(x, y) = u(x + iy)$

**3.4.1.** Pour tout  $(x, y) \in \mathbb{R} \times [a, +\infty[$ , on a  $|n^k \tilde{u}_n(x, y)| \leq n^k e^{-\pi n^2 a^2} = o\left(\frac{1}{n^2}\right)$ , avec  $\sum \frac{1}{n^2}$  convergente, donc  $\sum n^k \tilde{u}_n$  converge normalement et par suite converge uniformément sur  $\mathbb{R} \times [a, +\infty[$ .

**3.4.2.** Pour  $y > 0$  fixé, on pose pour tout  $x \in \mathbb{R}$ ,  $v_n(x) = \tilde{u}_n(x, y) = e^{i\pi n^2 x} e^{-\pi n^2 y}$ , on a alors

- Pour tout  $n \in \mathbb{N}^*$ ,  $v_n$  est de classe  $C^1$  sur  $\mathbb{R}$ .
- La série  $\sum v_n$  converge simplement sur  $\mathbb{R}$  selon **3.4.3.**
- La série des dérivées  $\sum v'_n$  converge uniformément sur  $\mathbb{R}$  selon **3.4.3.**

Donc la somme  $x \mapsto \sum_{n=1}^{+\infty} v_n(x)$  est de classe  $C^1$  sur  $\mathbb{R}$  et se dérive terme à terme, par suite  $\frac{\partial \tilde{u}}{\partial x}$  existe sur  $\mathbb{R} \times ]0, +\infty[$  et on a

$$\frac{\partial \tilde{u}}{\partial x}(x, y) = \sum_{n=1}^{+\infty} i\pi n^2 \tilde{u}_n(x, y)$$

**3.4.3.** De même pour tout  $x \in \mathbb{R}$  fixé, on pose pour tout  $y > 0$ ,  $w_n(y) = \tilde{u}_n(x, y) = e^{i\pi n^2 x} e^{-\pi n^2 y}$ , on a alors

- Pour tout  $n \in \mathbb{N}^*$ ,  $w_n$  est de classe  $C^1$  sur  $\mathbb{R}$ .
- La série  $\sum w_n$  converge simplement sur  $\mathbb{R}$  selon **3.4.1.**
- La série des dérivées  $\sum w'_n$  converge uniformément sur tout  $[a, +\infty[$  pour tout  $a > 0$ , selon **3.4.1.**

Donc la somme  $y \mapsto \sum_{n=1}^{+\infty} w_n(y)$  est de classe  $C^1$  sur  $]0, +\infty[$  et se dérive terme à terme, par suite  $\frac{\partial \tilde{u}}{\partial y}$  existe sur  $\mathbb{R} \times ]0, +\infty[$  et on a

$$\frac{\partial \tilde{u}}{\partial y}(x, y) = \sum_{n=1}^{+\infty} -\pi n^2 \tilde{u}_n(x, y) = i \frac{\partial \tilde{u}}{\partial x}(x, y)$$

**3.4.4.** On a  $\frac{\partial \tilde{u}}{\partial x}(x, y) = \sum_{n=1}^{+\infty} i\pi n^2 \tilde{u}_n(x, y)$ , avec

- Les  $i\pi n^2 \tilde{u}_n$  continues sur  $\mathbb{R} \times ]0, +\infty[$
- La série  $\sum_{n \geq 1} i\pi n^2 \tilde{u}_n$  converge uniformément sur  $\mathbb{R} \times [a, +\infty[$  selon **3.4.1**

Donc la somme  $\frac{\partial \tilde{u}}{\partial x}$  est continue sur  $\mathbb{R} \times ]0, +\infty[$ . Il en est de même pour  $\frac{\partial \tilde{u}}{\partial y}$ .

Ainsi  $\tilde{u}$  est différentiable sur  $\mathbb{R} \times ]0, +\infty[$  et vérifie les conditions de Cauchy-Riemann :  $\frac{\partial \tilde{u}}{\partial x} + i \frac{\partial \tilde{u}}{\partial y} = 0$ , par suite  $u$  est holomorphe sur l'ouvert  $\Omega$ .

**3.5.** Pour  $z$  complexe non réel négatif, on pose :  $z^\alpha = \exp(\alpha \log(z))$

**3.5.1.** La fonction  $z \mapsto z^\alpha$  est holomorphe sur  $\mathbb{C} \setminus \mathbb{R}^-$  comme composée de deux fonctions holomorphes.

**3.5.2.** La formule (2) peut-être écrite sous la forme

$$\forall a > 0, \left(\frac{i}{ia}\right)^{-\frac{1}{2}} (1 + 2u(ia)) = 1 + 2u\left(-\frac{1}{ia}\right)$$

Ainsi la fonction  $z \mapsto \left(\frac{i}{z}\right)^{-\frac{1}{2}} (1 + 2u(z)) - \left(1 + 2u\left(-\frac{1}{z}\right)\right)$  qui est holomorphe sur l'ouvert convexe  $\Omega$  s'annule sur tout le demi-axe ouvert des imaginaires purs :  $i\mathbb{R}^{*+}$ , donc ses zéros ne sont pas isolés et par suite elle est NULLE sur l'ouvert connexe par arcs  $\Omega$  tout entier. D'où le résultat connu sous le nom du prolongement analytique.

**3.5.3.** En utilisant la relation ci-dessus pour  $4z$  et pour  $z$ , on a aura :

$$\left(\frac{i}{4z}\right)^{-\frac{1}{2}} (1 + 2u(4z)) = \left(1 + 2u\left(-\frac{1}{4z}\right)\right) \text{ et } \left(\frac{i}{z}\right)^{-\frac{1}{2}} (1 + 2u(z)) = \left(1 + 2u\left(-\frac{1}{z}\right)\right) \text{ càd}$$

$$(1 + 2u(4z)) = \left(\frac{i}{4z}\right)^{\frac{1}{2}} \left(1 + 2u\left(-\frac{1}{4z}\right)\right) = \left(\frac{i}{z}\right)^{\frac{1}{2}} \left(\frac{1}{2} + u\left(-\frac{1}{4z}\right)\right) \text{ et}$$

$\left(\frac{1}{2} + u(z)\right) = \left(\frac{i}{z}\right)^{\frac{1}{2}} \left(\frac{1}{2} + u\left(-\frac{1}{z}\right)\right)$ , en faisant la différence membre à membre et tenant compte de  $u(z+1) + u(z) = 2u(4z)$ , on obtient :

$$u(z+1) + \frac{1}{2} = \left(\frac{i}{z}\right)^{\frac{1}{2}} \left(u\left(-\frac{1}{4z}\right) - u\left(-\frac{1}{z}\right)\right) = \left(\frac{i}{z}\right)^{\frac{1}{2}} \left(\sum_{n=1}^{+\infty} \exp\left(-\frac{i\pi n^2}{4z}\right) - \exp\left(-\frac{i\pi n^2}{z}\right)\right)$$

CQFD.



*Rien ne saurait remplacer un livre en papier*

*Des livres de prépas très joliment imprimés  
à des prix très accessibles*

# *Al9ahira*

*En 3 clics seulement, on livre, tu étudies*

*en ligne*



*La qualité est notre point fort.*

Vos commentaires sont importants pour nous  
Pour toute information, n'hésitez pas à nous contacter

<mailto:al9ahira@gmail.com>

<http://al9ahira.com/>

Tél : 0539/34 33 20

7, rue Égypte. Tanger