

# Partie I

## Question 1

**1.1.** La fonction  $\theta$  est définie deux fois en  $\pi/2$  mais on vérifie que les deux fois  $\theta(\pi/2) = 0$ .

L'étude des graphes demande une étude partielle des dérivées. La suite demande, pour les théorèmes de Dirichlet, une étude plus précise des classes des fonctions. Je fais les deux études ensemble.

- Sur  $[0, \pi/2]$  la restriction de  $\theta$  est  $C^\infty$  et de dérivée  $-2x$  :  $\theta$  décroît de  $\frac{\pi^2}{4}$  à 0
- Sur  $[\pi/2, \pi]$  la restriction de  $\theta$  est  $C^\infty$  et de dérivée  $2(x - \pi)$  :  $\theta$  décroît de 0 à  $-\frac{\pi^2}{4}$
- On remarque que en  $\pi/2$  la dérivée à gauche est égale à la dérivée à droite (elle vaut  $-\pi$ ) : la restriction de  $\theta$  à  $[0, \pi]$  est donc  $C^1$  (et  $C_{pm}^\infty$ )
- par imparité la restriction de  $\theta$  à  $[-\pi, 0]$  est  $C^1$  et  $C_{pm}^\infty$  et comme  $\theta'(0^+) = \theta'(0^-) = 0$  la restriction de  $\theta$  à  $[-\pi, \pi]$  est  $C^1$  et  $C_{pm}^\infty$ .
- par périodicité  $\theta$  est donc  $C_{pm}^\infty$  sur  $\mathbb{R}$ , mais  $\theta'(\pi^-) = 0$  et  $\theta'(\pi^+) = \theta'(-\pi^+)$  (par périodicité) et donc  $\theta'(\pi^+) = -\theta'(\pi^-) = 0$  par imparité de  $\theta'$ . Donc  $\theta$  est  $C^1$  sur  $\mathbb{R}$ .
- Enfin on peut remarquer que  $\theta''(\pi/2^+) = 2$  alors que  $\theta''(\pi/2^-) = -2$  :  $\theta$  n'est pas  $C^2$ .
- la classe de  $\theta'$  s'en déduit par dérivation.

$$\boxed{\theta \in C^1(\mathbb{R}), \theta \in C_{pm}^\infty(\mathbb{R}), \theta_1 \in C^0(\mathbb{R}), \theta_1 \in C_{pm}^\infty(\mathbb{R})}$$

voir les graphes en annexe.

Les calculs précédents donnent le calcul de  $\theta_1$

$$\begin{cases} \forall x \in [0, \pi/2], \theta_1(x) = -2x \\ \forall x \in [\pi/2, \pi], \theta_1(x) = 2(x - \pi) \end{cases}$$

de plus :  $\theta$  étant paire  $\theta_1$  est impaire.  $\theta$  étant  $2\pi$  périodique  $\theta_1$  l'est aussi.

**1.2.** La fonction  $\theta_1$  étant impaire, on a

- $a_n(\theta_1) = 0$  pour tout  $n \in \mathbb{N}$ ,
- $b_n(\theta_1) = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \theta_1(x) \sin(nx) dx$  pour tout  $n \in \mathbb{N}^*$ . Calculons :

$$b_n(\theta_1) = \frac{2}{\pi} \left( \int_0^{\pi/2} (-2x) \sin(nx) dx + \int_{\pi/2}^\pi 2(x - \pi) \sin(nx) dx \right)$$

par intégration par parties avec les fonctions  $C^1$  sur le segment  $[0, \pi/2]$  :  $u(x) = x$  et  $v(x) = -\frac{\cos(nx)}{n}$  on a

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi/2} x \sin(nx) dx &= \left[ -\frac{x \cos(nx)}{n} \right]_0^{\pi/2} + \int_0^{\pi/2} \frac{\cos(nx)}{n} dx = \left[ -\frac{x \cos(nx)}{n} + \frac{\sin(nx)}{n^2} \right]_0^{\pi/2} \\ &= -\frac{\frac{\pi}{2} \cos(n\pi/2)}{n} + \frac{\sin(n\pi/2)}{n^2} \end{aligned}$$

de même

$$\int_{\pi/2}^\pi (x - \pi) \sin(nx) dx = \left[ -\frac{(x - \pi) \cos(nx)}{n} + \frac{\sin(nx)}{n^2} \right]_{\pi/2}^\pi = -\frac{\frac{\pi}{2} \cos(n\pi/2)}{n} - \frac{\sin(n\pi/2)}{n}$$

$$\text{donc } b_n(\theta_1) = -\frac{8}{\pi} \cdot \frac{\sin(n\pi/2)}{n^2}$$

- si  $n = 2k$  est pair on a  $b_{2k}(\theta_1) = 0$  pour tout  $k \in \mathbb{N}^*$
- si  $n = 2k + 1$  est impair  $b_{2k+1}(\theta_1) = \frac{8(-1)^k}{\pi(2k+1)^2}$  pour tout  $k \in \mathbb{N}$ .
- La série de Fourier de  $\theta_1$  est donc  $\frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^{k+1}}{(2k+1)^2} \sin(2k+1)x$ .

La fonction  $\theta_1$  est continue,  $C^1$  par morceaux, donc  $\theta_1$  est somme de sa série de Fourier :

$$\forall x \in \mathbb{R}, \theta_1(x) = \frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^{k+1}}{(2k+1)^2} \sin((2k+1)x)$$

et il y a convergence normale de cette série sur  $\mathbb{R}$ .

## Question 2

### Etude de $\theta$

- La fonction  $\theta$  est paire, donc  $b_n(\theta) = 0$  pour tout  $n \in \mathbb{N}^*$ .
- pour  $n > 0$

$$a_n(\theta) = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \theta(t) \cos(nt) dt$$

si on intègre par parties avec  $u = \theta$  on a

$$a_n(\theta) = -\frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \theta_1(t) \frac{\sin(nt)}{n} dt = -\frac{b_n(\theta_1)}{n} = \begin{cases} 0 & \text{si } n = 2k \text{ est pair} \\ \frac{8}{\pi} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^3} & \text{si } n = 2k+1 \text{ impair} \end{cases}$$

(même si on ne la connaît pas par coeur on sait qu'il existe une relation entre les coefficients de Fourier de  $f$  et ceux de  $f'$ )

- et pour  $n = 0$

$$a_0(\theta) = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \theta(x) dx = \frac{2}{\pi} \left( \int_0^{\pi/2} \left( \frac{\pi^2}{4} - x^2 \right) dx + \int_{\pi/2}^\pi \left( x^2 - 2\pi x + \frac{3\pi^2}{4} \right) dt \right)$$

On peut alors calculer ces intégrales ou utiliser la symétrie du graphe : Si on pose  $u = \pi - x$

$$\int_{\pi/2}^\pi \left( x^2 - 2\pi x + \frac{3\pi^2}{4} \right) dt = -\int_{\pi/2}^0 \left( u^2 - \frac{\pi^2}{4} \right) du = -\int_0^{\pi/2} \left( \frac{\pi^2}{4} - x^2 \right) dx$$

- La série de Fourier associée à la fonction  $\theta$  est donc  $\frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^3} \cos(2k+1)x$ . Comme  $\theta$  est continue,  $C_{pm}^1$   $2\pi$ -périodique, cette série converge normalement sur  $\mathbb{R}$  vers la fonction  $\theta$  :

$$\forall x \in \mathbb{R}, \theta(x) = \frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^3} \cos(2k+1)x$$

autre plan possible : justifier qu'on peut intégrer termes à termes la série donnant  $\theta_1$ , sans oublier la constante. Le calcul de  $a_0(f)$  donne la constante.

### Etude de $\Phi$

- La fonction  $\Phi$  est une primitive de  $\theta$   $\Phi$  est donc  $C^2, C_{pm}^\infty$  sur  $\mathbb{R}$ ;
- La fonction  $\Phi$  est  $2\pi$ -périodique :

$$\begin{aligned} \Phi(x+2\pi) - \Phi(x) &= \int_x^{x+2\pi} \theta(t) dt = \int_0^{2\pi} \theta(t) dt \quad (\theta \text{ est périodique de période } 2\pi) \\ &= \pi a_0(\theta) = 0 \end{aligned}$$

- La fonction  $\Phi$  est impaire

$$\Phi(-x) = \int_0^{-x} \theta(t) dt = \int_0^x \theta(-u)(-du) = -\Phi(x) \text{ par parité de } \theta$$

donc  $a_n(\Phi) = 0$  pour tout  $n \in \mathbb{N}$ .

- Une intégration par parties comme pour  $\theta$  donne  $b_n(\Phi) = \frac{1}{n} a_n(\theta)$  pour tout  $n \in \mathbb{N}^*$ ,
- La série de Fourier de  $\Phi$  est  $\frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^4} \sin(2k+1)x$ .
- Ici encore, comme la fonction est continue  $C_{pm}^1$   $2\pi$  périodique il y a convergence normale de cette série vers la fonction  $\Phi$

$$\forall x \in \mathbb{R}, \Phi(x) = \frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^4} \sin(2k+1)x$$

### Au secours , je n'ai pas su faire les calculs.

Les remarques de parité doivent vous donner  $\Phi(x) = \sum_{k=0}^{+\infty} b_k \sin(kx)$  et vous exprimer la suite en fonction des  $b_k(\Phi)$ . On ne sera même limité dans les justifications théoriques car l'hypothèse  $b_k(\Phi)$  bornée suffira dans toutes les questions sauf une ; et encore dans cette question  $\Phi \in C^1, C^2_{pm}$  donc  $b_k = o\left(\frac{1}{k^2}\right)$  suffira. A défaut Il faudra plusieurs fois donner un énoncé clair du théorème et admettre que ça marche ou admettre les hypothèses sur les  $b_k$  en le rédigeant très clairement..

## Partie 2.

*Remarque : le sujet ne respecte pas le programme de PSI (ni celui de PC) puisque on utilise des fonctions  $C^2$  sur un domaine du plan qui n'est pas un ouvert.*

### Question 1

**1.1.** Si  $g$  est  $C^2$  sur  $[0, \pi]$  alors  $(x, t) \mapsto g(x)$  est  $C^2$  sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$ , de même pour  $h$ , et donc  $V$  est aussi  $C^2$  sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$  par produit de fonctions  $C^2$ .

On a alors par hypothèses sur  $g$  et  $h$  pour  $(x, t) \in [0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2}(x, t) = g''(x) h(t) = \mu g(x) h(t) \quad \text{et} \quad \frac{\partial V}{\partial t}(x, t) = g(x) h'(t) = \mu g(x) h(t)$$

donc la relation (1) est satisfaite sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$ .

### 1.2.

- Pour  $h$  on a une équation différentielle linéaire du premier ordre à résoudre :

$$h'(t) - \mu h(t) = 0 \iff \boxed{h(t) = C e^{\mu t}} \text{ avec } C \text{ constante réelle ;}$$

- Pour  $g$  on a une équation différentielle du second ordre à coefficients constants. L'équation caractéristique est  $r^2 - \mu = 0$

$$\text{de racines : } \begin{cases} 0 \text{ racine double si } \mu = 0 \\ \pm i\sqrt{-\mu} \text{ racines non réelles si } \mu < 0 \\ \pm\sqrt{\mu}, \text{ racines réelles } \mu > 0 \end{cases}$$

$$g''(x) - \mu g(x) = 0 \iff \boxed{g(x) = \begin{cases} Ax + B & \text{si } \mu = 0 \\ A \cos(\sqrt{-\mu}x) + B \sin(\sqrt{-\mu}x) & \text{si } \mu < 0 \\ A \operatorname{ch}(\sqrt{\mu}x) + B \operatorname{sh}(\sqrt{\mu}x) & \text{si } \mu > 0 \end{cases}}$$
  $A$  et  $B$  étant deux constantes réelles.

même si toute la suite supposera  $\mu < 0$ , ne pas oublier les autres cas.

dans le cas "négatif" il est possible de commencer le calcul avec les solutions sous forme d'exponentielles complexes. Il faudra alors revenir à la trigo au cours de la question 2.

### 1.3.

- On a  $g_k(x) = A'_k \cos kx + B'_k \sin kx$  et  $h_k(t) = C'_k e^{-k^2 t}$ , donc :

$$V_k(x, t) = (A_k \cos kx + B_k \sin kx) e^{-k^2 t}$$

en posant  $A_k = A'_k C'_k$  et  $B_k = B'_k C'_k$

- Les fonctions  $V_k$  sont alors toutes continues sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$ ,  $C^2$  sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$  vérifiant la condition (1)
- Les conditions (2) imposent  $\forall t \in \mathbb{R}^+ : A_k e^{-k^2 t} = 0$  donc  $A_k = 0$ ,
- La condition (3) est toujours vérifiée car :

$$|V_k(x, t)| \leq (|A_k| + |B_k|) e^{-k^2 t} \text{ de limite nulle car } -k^2 < 0$$

donc

$$\boxed{V_k(x, t) = B_k \sin kx e^{-k^2 t}}$$

### Question 2

*Rappel : avec les séries le calcul va vite, le justifier théoriquement est la partie la plus longue du travail.*

**2.1.** Si on cherche  $H$  sous la forme  $H(x, t) = \sum_{k=1}^{+\infty} d_k \sin kx e^{-k^2 t}$  (somme d'une série trigonométrique supposée convergente), on a  $H(x, 0) = \sum_{k=1}^{+\infty} d_k \sin kx$ . La relation (4) impose

$$H(x, 0) = \Phi(x) = \sum_{k=1}^{+\infty} b_k(\Phi) \sin(kx)$$

elle est donc vérifiée en prenant  $\boxed{d_k = b_k(\Phi)}$ , soit  $d_{2p} = 0$  et  $d_{2p+1} = \frac{8 \cdot (-1)^p}{\pi \cdot (2p+1)^4}$ .

On a une solution. Rien ne garanti à ce stade qu'elle est unique (le cours ne dit pas que si deux séries trigonométriques sont égales leurs coefficients sont égaux, c'est vrai seulement pour les séries de Fourier, et le sujet ne suppose pas  $x \mapsto H(x, t)$  D.S.F.). L'unicité sera l'objet de la troisième partie.

**2.2.** Posons donc  $H(x, t) = \sum_{k=1}^{+\infty} b_k(\Phi) \sin(kx) e^{-k^2 t}$ ,

- La fonction  $H$  est bien définie sur  $\mathbb{R}^+$  et il y a convergence absolue de la série définissant  $H$  puisque :

$$\left| b_k(\Phi) \sin(kx) e^{-k^2 t} \right| \leq |b_k(\Phi)| e^{-k^2 t} \leq \frac{8}{\pi} e^{-k^2 t}$$

et la série  $\sum e^{-k^2 t}$  convergente (série à termes positifs telle que  $\lim (k^2 e^{-k^2 t}) = 0$  car  $t > 0$ )

Si le calcul de la question 1 a échoué, il suffit de savoir que les coefficients de Fourier sont bornés (limite nulle).

- travaillons à  $t > 0$  fixé pour dériver par rapport à  $x$ . Soit  $H_1(x)$  la fonction partielle.

On souhaite écrire

$$\frac{\partial^2 H}{\partial x^2}(x, t) = H_1''(x) = \sum_{k=1}^{+\infty} d_k (-k^2 \sin(kx)) e^{-k^2 t}$$

il faut donc dériver deux fois sous le signe  $\sum$  :

- la fonction  $x \mapsto b_k(\Phi) \sin(kx) e^{-k^2 t}$  est  $C^2$  sur  $[0, \pi]$
- la série  $\sum b_k(\Phi) \sin(kx) e^{-k^2 t}$  converge absolument donc simplement sur  $[0, \pi]$
- la série des dérivées  $\sum b_k(\Phi) k \sin(kx) e^{-k^2 t}$  converge aussi simplement :

$$\left| b_k(\Phi) k \sin(kx) e^{-k^2 t} \right| \leq \frac{8}{\pi} k e^{-k^2 t} \text{ et } \lim (k^3 e^{-k^2 t}) = 0$$

- la série des dérivées secondes  $-\sum b_k(\Phi) k^2 \sin(kx) e^{-k^2 t}$  converge normalement donc uniformément sur  $[0, \pi]$  :

$$\left| b_k(\Phi) k^2 \sin(kx) e^{-k^2 t} \right| \leq \frac{8}{\pi} k^2 e^{-k^2 t} \text{ indépendant de } x \text{ et } \lim (k^4 e^{-k^2 t}) = 0$$

On peut dériver termes à termes la série donnant  $H''_1$  donc :

$$\boxed{\frac{\partial^2 H}{\partial x^2}(x, t) = \sum_{k=1}^{+\infty} b_k(\Phi) (-k^2 \sin(kx)) e^{-k^2 t}}$$

L'important est de bien rédiger la dérivation termes à termes par rapport à  $x$ , Parler de  $H_1$  n'est pas obligatoire. Ici aussi l'hypothèse que les coefficients de Fourier sont bornés suffit.

- travaillons à  $x \in [0, \pi]$  fixé pour dériver par rapport à  $t$  :

On souhaite écrire

$$\frac{\partial H}{\partial t}(x, t) = \sum_{k=1}^{+\infty} d_k (\sin(kx)) (-k^2 e^{-k^2 t})$$

et donc dériver sous le signe  $\sum$  par rapport à  $t$ .

- la fonction  $t \mapsto b_k(\Phi) \sin(kx) e^{-k^2 t}$  est  $C^2$  sur  $\mathbb{R}^{+*}$
- la série  $\sum b_k(\Phi) \sin(kx) e^{-k^2 t}$  converge absolument donc simplement sur  $\mathbb{R}^{+*}$
- la série des dérivées  $\sum -k^2 b_k(\Phi) \sin(kx) e^{-k^2 t}$  converge uniformément sur tout segment  $[a, b]$  inclus dans  $\mathbb{R}^{+*}$

$$\left| b_k(\Phi) \sin(kx) k^2 e^{-k^2 t} \right| \leq \frac{8}{\pi} k^2 e^{-k^2 t} \leq \frac{8}{\pi} k^2 e^{-k^2 a} \text{ indépendant de } t \text{ et } \lim (k^4 e^{-k^2 a}) = 0$$

- on peut dériver terme à terme par rapport à la variable  $t$  et :

$$\boxed{\frac{\partial H}{\partial t}(x, t) = \sum_{k=1}^{+\infty} b_k(\Phi) \sin(kx) (-k^2 e^{-k^2 t})}$$

Ici aussi l'hypothèse que les coefficients de Fourier sont bornés suffit.

### Question 3.

Soit la fonction  $H : H(x, t) = \frac{8}{\pi} \sum_{p=0}^{+\infty} \frac{(-1)^p}{(2p+1)^4} \sin(2p+1)x e^{-(2p+1)^2 t}$ . La fonction  $H$  est définie sur

- $H$  est alors continue sur  $\mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}$  :

On peut en effet dominer  $\left| \frac{(-1)^p}{(2p+1)^4} \sin(2p+1)x e^{-(2p+1)^2 t} \right|$  par  $\frac{1}{(2p+1)^4}$  terme général d'une série convergente indépendante de  $x$  et  $t$ .

si on n'a pas le résultat du calcul on a besoin de savoir que  $\sum |b_k(\Phi)|$  converge. Il faut réussir à montrer que  $b_k(\Phi) = o\left(\frac{1}{k^2}\right)$ , possible sans calcul avec la classe de la fonction.

- $H$  est  $C^2$  sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$

- Les calculs faits à la question précédente montrent que  $H$  admet des dérivées partielles  $\frac{\partial H}{\partial t}$  et  $\frac{\partial^2 H}{\partial x^2}$  continues sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$ .
- De la même façon  $\frac{\partial^2 H}{\partial t^2}(x, t) = \sum_{k=1}^{+\infty} b_k (\Phi) \sin(kx) \left( k^4 e^{-k^2 t} \right)$  et est continue par domination sur tout segment de  $\left| b_k (\Phi) \sin(kx) \left( k^4 e^{-k^2 t} \right) \right|$  par  $\frac{8}{\pi} k^4 e^{-k^2 a}$
- On recommence encore avec les dérivées croisées

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 H}{\partial x \partial t}(x, t) &= \sum_{k=1}^{+\infty} k^3 b_k (\Phi) \cos(kx) e^{-k^2 t} \\ \frac{\partial^2 H}{\partial t \partial x}(x, t) &= \sum_{k=1}^{+\infty} k^3 b_k (\Phi) \cos(kx) e^{-k^2 t} \end{aligned}$$

et domination sur tout segment par  $k^3 e^{-k^2 a}$

- $H$  vérifie (1) : conséquence du calcul des dérivées à la question 2.2 :
- $H$  vérifie (2) : évident en prenant  $x = 0$  et  $x = \pi$  on a  $H(0, t) = H(\pi, t) = \sum 0 = 0$
- $H$  vérifie (3) : On doit passer à la limite dans une série . On souhaite écrire pour  $x$  fixé

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} (H(x, t)) = \sum_{k=1}^{+\infty} b_k (\Phi) \sin(kx) \lim_{t \rightarrow +\infty} (e^{-k^2 t}) = 0$$

On a donc besoin de la convergence uniforme sur un intervalle du type  $[a, +\infty[$  . or la domination par  $\frac{8}{\pi} e^{-k^2 a}$  permet de conclure en prenant  $a > 0$ .

On peut aussi majorer  $|H(x, t)| \leq \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{8}{\pi} e^{-k^2 t} \leq \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{8}{\pi} e^{-kt} = \frac{8e^{-t}}{\pi} \cdot \frac{1}{1-e^{-t}}$  (srie géométrique) de limite nulle.

- $H$  vérifie (4) par choix des  $d_k$

**$H$  est solution de (P)**

remarque : la continuité et la classe de  $H$  ne sont pas clairement dans la proposition (P) . Mas si on a bien su dériver au 2.2. la rédaction de cette partie peut-être très rapide.

## Partie 3

### question 1

1.1. Vérifions que  $E$  est un sous espace vectoriel de  $C^0(, \mathbb{R})$ ;

- $E \subset C^0(, \mathbb{R})$
- $E \neq \emptyset$
- on a stabilité par combinaisons linéaires:

si  $w_1$  et  $w_2$  sont deux fonctions de  $E$  et si  $\lambda_1$  et  $\lambda_2$  sont deux réels :

- $(\lambda_1 w_1 + \lambda_2 w_2)$  est  $C^2$  sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$  par produit de fonctions  $C^2$
- $\frac{\partial^2 (\lambda_1 w_1 + \lambda_2 w_2)}{\partial x^2} = \lambda_1 \frac{\partial^2 (w_1)}{\partial x^2} + \lambda_2 \frac{\partial^2 (w_2)}{\partial x^2} = \lambda_1 \frac{\partial (w_1)}{\partial t} + \lambda_2 \frac{\partial (w_2)}{\partial t} = \frac{\partial (\lambda_1 w_1 + \lambda_2 w_2)}{\partial t}$
- $(\lambda_1 w_1 + \lambda_2 w_2) (0, t) = \lambda_1 w_1(0, t) + \lambda_2 w_2(0, t) = 0$
- $(\lambda_1 w_1 + \lambda_2 w_2) (\pi, t) = \lambda_1 w_1(\pi, t) + \lambda_2 w_2(\pi, t) = 0$
- $\lim_{t \rightarrow +\infty} (\lambda_1 w_1 + \lambda_2 w_2) (x, t) = \lambda_1 \lim_{t \rightarrow +\infty} (w_1(x, t)) + \lambda_2 \lim_{t \rightarrow +\infty} (w_2(x, t)) = 0$  (linéarité de la limite)
- $(\lambda_1 w_1 + \lambda_2 w_2) (x, 0) = \lambda_1 w_1(x, 0) + \lambda_2 w_2(x, 0) = 0$

- donc  $E$  est un sous-espace vectoriel de  $\mathcal{C}(, \mathbb{R})$ .

1.2. C'est presque : évident :

- $(u - v)$  est continue sur  $[0, \pi]$ ,  $C^2$  sur  $[0, \pi] \times \mathbb{R}^{+*}$  par combinaison linéaires de telles fonctions
- (1),(2) et (3) sont vérifiés comme au 1.1
- enfin  $w(x, 0) = u(x, 0) - v(x, 0) = \Phi(x) - \Phi(x) = 0$

## Question 2

### 2.1.

- Pour  $t = 0$ , danger : le sujet ne suppose pas  $\omega \in C^1$  il faut donc justifier l'existence de la dérivée partielle :  
Or dans ce cas on a  $\omega(x, 0) = 0$  pour tout  $x \in [0, \pi]$ , donc la dérivée partielle  $\frac{\partial \omega}{\partial x}$  est définie en ces points et vaut 0, puis  $\frac{\partial}{\partial x} (\omega(x, 0) \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, 0)) = 0$ , donc l'intégrale proposée est nulle.
- Pour  $t > 0$ , la fonction  $x \mapsto \omega(x, t)$  est de classe  $C^2$  sur  $[0, \pi]$ , donc  $\frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t)$  est  $C^1$  ainsi que  $\omega(x, t) \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t)$ . La fonction  $\frac{\partial}{\partial x} (\omega(x, t) \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t))$  est donc continue sur  $[0, \pi]$  l'intégrale existe et vaut  $[\omega(x, t) \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t)]_{x=0}^{x=\pi} = 0$  puisque  $\omega(0, t) = \omega(\pi, t) = 0$ .

$$\boxed{\int_0^\pi \frac{\partial}{\partial x} (\omega(x, t) \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t)) dx = 0}$$

2.2. Pour  $t \in \mathbb{R}^{+*}$ , on a, en utilisant (1), :

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x} (\omega(x, t) \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t)) &= \left( \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t) \right)^2 + \omega(x, t) \frac{\partial^2 \omega}{\partial x^2}(x, t) \\ &= \left( \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t) \right)^2 + \omega(x, t) \frac{\partial \omega}{\partial t}(x, t) \\ &= \left( \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t) \right)^2 + \frac{1}{2} \frac{\partial(\omega^2)}{\partial t}(x, t), \end{aligned}$$

pour  $t = 0$  je ne vois pas comment prouver que la fonction partielle  $t \rightarrow \omega^2(x, t)$  est dérivable en  $t = 0$  avec les hypothèses du sujet. Si vous connaissez un corrigé qui traite proprement de la question je suis preneur.

$$\forall t > 0, \int_0^\pi \left( \left( \frac{\partial \omega}{\partial x}(x, t) \right)^2 + \frac{1}{2} \frac{\partial(\omega^2)}{\partial t}(x, t) \right) dx = 0$$

J'admet que pour  $(x, 0)$  la fonction  $\frac{\partial \omega}{\partial t}$  existe et est continue donc que la relation est vraie pour  $t = 0$ .

2.3 La fonction précédente étant identiquement nulle, son intégrale sur tout segment est nulle.

La première intégrale est l'intégrale d'une fonction positive, donc est positive (les bornes étant dans le bon sens :  $0 \leq T$ ,  $0 \leq \pi$ )

La seconde intégrale est aussi positive : elle se transforme grâce au théorème de Fubini la fonction à intégrer étant continue.

$$\begin{aligned} \int_0^T \left( \int_0^\pi \omega(x, t) \frac{\partial \omega}{\partial t}(x, t) dx \right) dt &= \int_0^\pi \left( \int_0^T \frac{1}{2} \frac{\partial(\omega^2)}{\partial t}(x, t) dt \right) dx \\ &= \int_0^\pi \left[ \frac{1}{2} \omega^2(x, t) \right]_{t=0}^{t=T} dx = \frac{1}{2} \int_0^\pi \omega^2(x, T) dx, \end{aligned}$$

donc  $\psi(T)$  est la somme de deux termes positifs. Les deux termes sont nuls, en particulier :

$$\boxed{\forall T \in \mathbb{R}^+ \int_0^\pi \omega^2(x, T) dx = 0.}$$

2.4. La fonction  $x \mapsto \omega^2(x, T)$  est continue et positive sur  $[0, \pi]$  et son intégrale est nulle ; elle est donc identiquement nulle. Donc  $\omega = 0$  sur  $[0, \pi]$ .

2.5. Le problème (P) a donc une solution unique, qui est la fonction  $H$  obtenue à la question 3. de la partie 2.