

Problème A : intégrale de Dirichlet

1) C'est un exemple du cours : soient ε et X tels que $0 < \varepsilon < X$; j'intègre par parties :

$$\int_{\varepsilon}^X \frac{\sin t}{t} dt = \left[(1 - \cos t) \frac{1}{t} \right]_{\varepsilon}^X + \int_{\varepsilon}^X \frac{1 - \cos t}{t^2} dt.$$

Comme les fonctions intégrées se prolongent par continuité en 0, j'obtiens lorsque ε tend vers 0

$$\int_0^X \frac{\sin t}{t} dt = \frac{1 - \cos X}{X} + \int_0^X \frac{1 - \cos t}{t^2} dt.$$

Or $\frac{1 - \cos X}{X} \xrightarrow{X \rightarrow +\infty} 0$ et la fonction $t \mapsto \frac{1 - \cos t}{t^2}$ (prolongée par continuité en 0) est intégrable sur \mathbb{R}^+ (car continue par morceaux sur \mathbb{R}^+ , à valeurs positives, et $O\left(\frac{1}{t^2}\right)$ au voisinage de $+\infty$). En conclusion

$$\lim_{X \rightarrow +\infty} \int_0^X \frac{\sin t}{t} dt = \int_{\mathbb{R}^+} \frac{1 - \cos t}{t^2} dt,$$

ce qui donne un sens à l'intégrale impropre

$$F = \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} dt.$$

2) Soient $n \in \mathbb{N}^*$ et $x \in]0, \pi[$. J'ai

$$\forall k \in [1, n] \quad 2 \sin x \cos 2kx = \sin(2k+1)x - \sin(2k-1)x,$$

d'où, en constatant l'hécatombe

$$\sum_{k=1}^n 2 \sin x \cos 2kx = \sin(2n+1)x - \sin x.$$

Il n'y a plus qu'à diviser par $\sin x$ (qui est strictement positif)

$$\forall x \in]0, \pi[\quad \frac{\sin(2n+1)x}{\sin x} = 1 + 2 \sum_{k=1}^n \cos 2kx.$$

(Autres idées récurrence ou utilisation de $\sum e^{2ikx} \dots$)

La fonction $x \mapsto \frac{\sin(2n+1)x}{\sin x}$ se prolonge par continuité en 0 et j'obtiens en intégrant la relation précédente (par linéarité de l'intégrale, il s'agit d'une somme finie !) :

$$\int_0^{\pi/2} \frac{\sin(2n+1)x}{\sin x} dx = \frac{\pi}{2} + 2 \sum_{k=1}^n \int_0^{\pi/2} \cos 2kx dx,$$

soit

$$\int_0^{\pi/2} \frac{\sin(2n+1)x}{\sin x} dx = \frac{\pi}{2}.$$

3) a) Soit f une application de classe \mathcal{C}^1 sur $[0, \pi/2]$; pour $n \in \mathbb{N}^*$, j'intègre par parties (f et $x \mapsto -\frac{\cos nx}{n}$ sont bien de classe \mathcal{C}^1) :

$$I_n = \left[-f(x) \frac{\cos nx}{n} \right]_0^{\pi/2} + \frac{1}{n} \int_0^{\pi/2} f'(x) \cos nx dx,$$

d'où, en notant $M_0 = \sup_{[0, \pi/2]} |f|$ et $M_1 = \sup_{[0, \pi/2]} |f'|$, $|I_n| \leq \frac{2M_0}{n} + \frac{1}{n} \frac{\pi}{2} M_1$. Il en résulte que

$$\text{La suite de terme général } I_n = \int_0^{\pi/2} f(x) \sin nx dx \text{ converge vers 0.}$$

b) Par construction, f est continue sur $[0, \pi/2]$, de classe \mathcal{C}^1 (car \mathcal{C}^2) sur $]0, \pi/2[$ avec, en utilisant la formule de Taylor-Young pour g et pour g' :

$$\begin{aligned}
\forall x \in]0, \pi/2] \quad f'(x) &= \frac{xg'(x) - g(x) + g(0)}{x^2} \\
&= \frac{x(g'(0) + xg''(0) + o(x)) - \left(g(0) + xg'(0) + \frac{x^2}{2}g''(0) + o(x^2)\right) + g(0)}{x^2} \\
&= \frac{g''(0)}{2} + o(1)
\end{aligned}$$

Par conséquent, f' admet une limite finie en 0, donc (théorème de prolongement \mathcal{C}^1)

$$\boxed{f \text{ est de classe } \mathcal{C}^1 \text{ sur } [0, \pi/2].}$$

D'après le **a**), la suite de terme général I_n converge vers 0, où :

$$I_n = \int_0^{\pi/2} f(x) \sin nx dx = \int_0^{\pi/2} \frac{g(x) - g(0)}{x} \sin nx dx = \int_0^{\pi/2} \frac{g(x) \sin nx}{x} dx - g(0) \int_0^{\pi/2} \frac{\sin nx}{x} dx.$$

Cette dernière égalité est justifiée par l'intégrabilité des deux fonctions apparaissant (elles se prolongent par continuité en 0). Ainsi, grâce au changement de variable $t = nx$:

$$I_n = J_n - g(0) \int_0^{n\pi/2} \frac{\sin t}{t} dt, \quad \text{soit} \quad J_n = g(0) \Phi(n\pi/2) + I_n,$$

où $\Phi : X \mapsto \int_0^X \frac{\sin t}{t} dt$ admet pour limite F en $+\infty$ (d'après **1**). Finalement :

$$\boxed{\text{La suite de terme général } J_n = \int_0^{\pi/2} g(x) \frac{\sin nx}{x} dx \text{ converge vers } F \cdot g(0).}$$

4) $g : x \mapsto \begin{cases} \frac{x}{\sin x} & \text{si } x \in]0, \pi/2] \\ 1 & \text{si } x = 0 \end{cases}$ est l'inverse de $h : x \mapsto \begin{cases} \frac{\sin x}{x} & \text{si } x \in]0, \pi/2] \\ 1 & \text{si } x = 0 \end{cases}$ (qui ne s'annule pas). Il suffit de montrer que h est de classe \mathcal{C}^2 . On vérifie comme au **3b**) que h est de classe \mathcal{C}^1

sur $[0, \pi/2]$, avec $h' : x \mapsto \begin{cases} \frac{x \cos x - \sin x}{x^2} & \text{si } x \in]0, \pi/2] \\ 0 & \text{si } x = 0 \end{cases}$. J'applique maintenant le théorème de prolongement \mathcal{C}^1 à h' , qui est continue sur $[0, \pi/2]$ et de classe \mathcal{C}^1 sur $]0, \pi/2]$, avec, tous calculs faits,

$$\forall x \in]0, \pi/2] \quad h''(x) = \frac{(2 - x^2) \sin x - 2x \cos x}{x^3} = -\frac{1}{3} + o(1) \xrightarrow{x \rightarrow 0} -\frac{1}{3}.$$

Ainsi, h' est de classe \mathcal{C}^1 sur $[0, \pi/2]$, autrement dit

$$\boxed{g \text{ est de classe } \mathcal{C}^2 \text{ sur } [0, \pi/2].}$$

5) Appliqué à cette fonction g , le **2**) m'apprend que la suite (J_n) converge vers F (puisque $g(0) = 1$). Or le **2**) montre que $J_{2n+1} = \frac{\pi}{2}$ pour tout n de \mathbb{N}^* , d'où, par unicité de la limite de cette suite extraite

$$\boxed{F = \frac{\pi}{2}.}$$

Problème B

1) Soit $x \in]-1, 1[$, j'ai

$$t^2 + 2xt + 1 = (t+x)^2 + 1 - x^2,$$

Puisque $1 - x^2 > 0$, il en résulte que la fonction $t \mapsto \frac{1}{t^2 + 2xt + 1}$ est continue, positive sur \mathbb{R}^+ ; en outre j'ai les primitives

$$\int \frac{dt}{t^2 + 2xt + 1} = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} \arctan \frac{t+x}{\sqrt{1-x^2}} + C^{ste}.$$

Par conséquent, pour tout $T > 0$

$$\int_0^T \frac{dt}{t^2 + 2xt + 1} = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} \left(\arctan \frac{T+x}{\sqrt{1-x^2}} - \arctan \frac{x}{\sqrt{1-x^2}} \right).$$

Cette expression admettant une limite finie lorsque T tend vers $+\infty$, l'existence de $F(x)$ est justifiée, avec plus précisément

$$F(x) = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} \left(\frac{\pi}{2} - \arctan \frac{x}{\sqrt{1-x^2}} \right).$$

- 2) Par hypothèse, $a^2 - 4b < 0$, ainsi j'ai nécessairement $b > 0$ et donc, grâce au changement de variable \mathcal{C}^1 bijectif $u = t\sqrt{b}$, j'ai

$$\int_0^{+\infty} \frac{du}{u^2 + au + b} = \int_0^{+\infty} \frac{\sqrt{b} dt}{b \left(t^2 + \frac{a}{\sqrt{b}} t + 1 \right)},$$

c'est-à-dire

$$G(a, b) = \frac{1}{\sqrt{b}} F \left(\frac{a}{2\sqrt{b}} \right).$$

(Noter que $\frac{a}{2\sqrt{b}}$ est bien dans $] -1, 1[$, puisque $\frac{a^2}{4b} < 1$.)

- 3) Pour des raisons de parité, je cherche une décomposition de Φ sous la forme

$$\Phi(X) = \frac{\lambda X + \mu}{X^2 + aX + b} + \frac{-\lambda X + \mu}{X^2 - aX + b}.$$

Pour une fois, bricolons ! La valeur de $\Phi(0)$ me donne $\mu = \frac{1}{2b}$ et celle de $\Phi(i\sqrt{b})$ (on peut bricoler habilement !) fournit $\lambda = \frac{1-b}{2ab}$ et l'on vérifie "aisément" que

$$\Phi(X) = \frac{1}{2ab} \left[\frac{(1-b)X + a}{X^2 + aX + b} + \frac{(b-1)X + a}{X^2 - aX + b} \right].$$

- 4) $X^4 + X^2 + \frac{1}{2} = \left(X^2 + \frac{1}{\sqrt{2}} \right)^2 - (\sqrt{2} - 1) X^2$, soit

$$P(X) = (X^2 + aX + b)(X^2 - aX + b) \quad \text{où} \quad a = \sqrt{\sqrt{2} - 1} \quad \text{et} \quad b = \frac{1}{\sqrt{2}}.$$

(Noter que $a > 0$ et $a^2 - 4b = -1 - \sqrt{2} < 0$.)

- 5) I est bien définie, en tant qu'intégrale d'une fonction continue sur un segment, je peux aussi la considérer comme une intégrale sur $[0, \pi/2[$! Pour calculer I , les règles de Bioche m'incitent à poser le changement de variable \mathcal{C}^1 bijectif $\varphi \mapsto \tan \varphi$, de $[0, \pi/2[$ dans $[0, +\infty[$ (d'où la remarque précédente !), de sorte que

J'ai alors

$$\varphi = \arctan t; \quad d\varphi = \frac{dt}{1+t^2}; \quad \sin^4 \varphi = \left(1 - \frac{1}{1+t^2} \right)^2 = \frac{t^4}{(t^2+1)^2},$$

d'où (puisque I converge)

$$\int_0^{\pi/2} \frac{d\varphi}{1 + \sin^4 \varphi} = \int_0^{+\infty} \frac{t^2 + 1}{(t^2 + 1)^2 + t^4} dt = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \frac{t^2 + 1}{P(t)} dt.$$

Je reprends alors les valeurs a, b du 4) et j'applique le résultat du 3)

$$(1-b)X + a = \frac{1-b}{2}(2X+a) + a \cdot \frac{1+b}{2} \quad \text{et} \quad (b-1)X + a = \frac{b-1}{2}(2X-a) + a \cdot \frac{1+b}{2}$$

d'où

$$\int \Phi(t) dt = \Psi(t) + C^{ste} \quad \text{où} \quad \Psi(t) = \frac{1-b}{4ab} \cdot \ln \frac{t^2 + at + b}{t^2 - at + b} + \frac{1+b}{4b} \cdot \left(\int \frac{dt}{t^2 + at + b} + \int \frac{dt}{t^2 - at + b} \right).$$

Il en résulte, grâce au **1)** et au **2)**,

$$2I = \lim_{t \rightarrow +\infty} \Psi(t) - \Psi(0) = \frac{1+b}{4b} \cdot (G(a,b) + G(-a,b)) = \frac{1+b}{4b} \cdot \frac{1}{\sqrt{b}} \cdot \frac{1}{\sqrt{1-\frac{a^2}{4b}}} \cdot \pi.$$

Or

$$\frac{1+b}{4b} = \frac{1+\sqrt{2}}{4} \quad \text{et} \quad b - \frac{a^2}{4} = \frac{1+\sqrt{2}}{4}$$

d'où finalement

$$I = \frac{\sqrt{1+\sqrt{2}}}{4} \cdot \pi.$$

(Il est satisfaisant de vérifier à la calculatrice que $I \approx 1,22033$!)

Problème C

Partie I

1) C'est un exemple du cours. Notons $f : (x, t) \mapsto e^{-t}t^{x-1}$. Je montre que Γ est \mathcal{C}^1 sur $[a, b]$, a et b réels fixés tels que $0 < a < b$ (pour faciliter la domination).

- Pour tout $x \in [a, b]$, $t \mapsto f(x, t)$ est continue par morceaux (car continue !) et intégrable sur $]0, +\infty[$ par comparaison à des intégrales de Riemann : intégrable sur $]0, 1]$ car $f(x, t) \underset{t \rightarrow 0^+}{\sim} \frac{1}{t^{1-x}}$ et $1-x < 1$, intégrable sur $[1, +\infty[$ car $f(x, t) \underset{t \rightarrow +\infty}{=} o\left(\frac{1}{t^2}\right)$ et $2 > 1$.

- Pour tout $t \in]0, +\infty[$, $x \mapsto f(x, t)$ est de classe \mathcal{C}^1 sur $[a, b]$, avec

$$\forall (x, t) \in [a, b] \times]0, +\infty[\quad \frac{\partial f}{\partial x}(x, t) = (\ln t) e^{-t}t^{x-1}$$

- Pour tout $x \in [a, b]$, $t \mapsto \frac{\partial f}{\partial x}(x, t)$ est continue par morceaux sur $]0, +\infty[$
- Domination : pour $t \in]0, 1]$ j'ai $x-1 \geq a-1$ et $\ln t \leq 0$ d'où $t^{x-1} \leq t^{a-1}$ et, pour $t > 1$, j'ai $x-1 \leq b-1$ et $\ln t \geq 0$ d'où $t^{x-1} \leq t^{b-1}$. Ainsi

$$\forall (x, t) \in [a, b] \times]0, +\infty[\quad \left| \frac{\partial f}{\partial x}(x, t) \right| \leq \psi(t) \quad \text{où} \quad \psi(t) = \begin{cases} |\ln t| e^{-t}t^{a-1} & \text{si } t \in]0, 1] \\ (\ln t) e^{-t}t^{b-1} & \text{si } t > 1 \end{cases}.$$

La fonction φ est indépendante de x , continue par morceaux et intégrable sur $]0, +\infty[$: toujours $o\left(\frac{1}{t^2}\right)$ au voisinage de $+\infty$ et $o\left(\frac{1}{t^\alpha}\right)$ au voisinage de 0, où α est fixé tel que $1-a < \alpha < 1$, ce qui s'obtient en écrivant

$$|\ln t| e^{-t}t^{a-1} = \left(t^{\alpha-(1-a)} |\ln t| e^{-t}\right) \cdot \frac{1}{t^\alpha} \quad \text{où} \quad \alpha - (1-a) > 0.$$

Ainsi, le théorème de dérivation sous le signe somme s'applique : Γ est de classe \mathcal{C}^1 sur $[a, b]$, cela pour tous a, b tels que $0 < a < b$, donc Γ est \mathcal{C}^1 sur $]0, +\infty[$. De plus on intègre une fonction continue, positive et non identiquement nulle, donc

$$\boxed{\Gamma \text{ est de classe } \mathcal{C}^1 \text{ et strictement positive sur }]0, +\infty[.}$$

2) Soit $x > 0$. Les fonctions $u : t \mapsto t^x$ et $v : t \mapsto -e^{-t}$ sont de classe \mathcal{C}^1 sur $]0, +\infty[$ et le produit uv admet la limite 0 en 0 ($x > 0$) et en $+\infty$ (croissances comparées). Or nous avons vu que $\int_0^{+\infty} uv'$ converge (c'est $\Gamma(x+1)$), je peux donc intégrer par parties :

$$\int_0^{+\infty} t^x e^{-t} dt = [t^x (-e^{-t})]_{t \rightarrow 0}^{t \rightarrow +\infty} - \int_0^{+\infty} x t^{x-1} (-e^{-t}) dt = x \int_0^{+\infty} t^{x-1} e^{-t} dt.$$

Autrement dit

$$\boxed{\Gamma(x+1) = x\Gamma(x), \text{ cela pour tout } x > 0.}$$

Comme $\Gamma(0) = \int_0^{+\infty} e^{-t} dt = 1$, il en résulte par une récurrence immédiate

$$\boxed{\forall n \in \mathbb{N}^* \quad \Gamma(n) = (n-1)!}$$

3) a) Fixons $n \geq 1$ et $x > 0$. La continuité de f_n sur $]0, n[$ est assurée par les théorèmes opératoires classiques, f_n est nulle donc continue sur $]n, +\infty[$; enfin $\lim_{n^-} f_n = 0$ donc f_n est également continue en n .

Pour l'intégrabilité, je vais dominer les f_n (ce sera utile au **b**)).

Selon l'inégalité classique $\ln(1+u) \leq u$ pour tout $u > -1$, j'ai

$$\forall t \in]0, n[\quad \ln\left(1 - \frac{t}{n}\right) \leq -\frac{t}{n} \quad \text{d'où} \quad n \ln\left(1 - \frac{t}{n}\right) \leq -t$$

et par croissance de l'exponentielle

$$\forall t \in]0, n[\quad \left(1 - \frac{t}{n}\right)^n \leq e^{-t} \quad \text{d'où} \quad 0 \leq f_n(t) \leq e^{-t} t^{x-1}.$$

Or cette majoration est également vraie sur $[n, +\infty[$. J'ai donc la domination

$$\forall n \geq 1 \quad \forall t > 0 \quad |f_n(t)| \leq \varphi(t)$$

où $\varphi : t \mapsto e^{-t} t^{x-1}$ est continue et intégrable sur $]0, +\infty[$ (vu au **1**)). Il en résulte en particulier que

$$\boxed{f_n \text{ est continue et intégrable sur }]0, +\infty[, \text{ cela pour tout } n \geq 1.}$$

b) Toujours avec $x > 0$ fixé, je remarque que $I_n(x)$ n'est autre que $\int_0^{+\infty} f_n$ et j'applique le théorème de convergence dominée à la suite (f_n) sur $]0, +\infty[$:

* les f_n sont continues par morceaux (car continues !) sur $]0, +\infty[$

* (f_n) converge simplement sur $]0, +\infty[$ vers $\varphi : t \mapsto e^{-t} t^{x-1}$ (en effet, pour $t > 0$ fixé, $t \in]0, n[$ à partir d'un certain rang (dès que $n > t$!), donc $f_n(t) = \left(1 - \frac{t}{n}\right)^n t^{x-1}$ or $n \ln\left(1 - \frac{t}{n}\right) \underset{n \rightarrow \infty}{\sim} -t$, d'où par continuité de l'exponentielle $f_n(t) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \varphi(t)$)

* l'hypothèse de domination a été vérifiée au **a**).

Par conséquent,

$$\boxed{\lim_{n \rightarrow \infty} I_n(x) = \Gamma(x), \text{ cela pour tout } x > 0.}$$

c) Je justifie au préalable la convergence de $J_n(x)$ pour tout $x > 0$ et $n \geq 0$: la fonction $t \mapsto (1-t)^n t^{x-1}$ est continue sur $]0, 1[$ et $(1-t)^n t^{x-1} \underset{t \rightarrow 0}{\sim} \frac{1}{t^{1-x}}$ avec $1-x < 1$ puisque $x > 0$, d'où la convergence par comparaison à un intégrale de Riemann.

Fixons $x > 0$ et $n \geq 0$. Les fonctions $u : t \mapsto (1-t)^{n+1}$ et $v : t \mapsto t^x$ sont \mathcal{C}^1 sur $]0, 1[$, le produit uv admet pour limite 0 en 0 (car $x > 0$) et en 1 (car $n+1 > 0$). De plus $\int_0^1 u'v$ converge (c'est $-(n+1)J_n(x+1)$), je peux donc intégrer par parties, avec un crochet nul :

$$-(n+1)J_n(x+1) = -\int_0^1 uv' = -xJ_{n+1}(x).$$

Il en résulte

$$\boxed{J_{n+1}(x) = \frac{n+1}{x} J_n(x+1), \text{ cela pour tout } x > 0 \text{ et tout } n \geq 0.}$$

d) Pour $x > 0$ fixé, une récurrence immédiate sur n donne alors

$$J_n(x) = \frac{n(n-1)\dots 1}{x(x+1)\dots(x+n-1)} J_0(x+n).$$

Or par un calcul banal de primitive, $J_0(x) = \frac{1}{x}$ pour tout $x > 0$, d'où finalement :

$$\boxed{J_n(x) = \frac{n!}{x(x+1)\dots(x+n-1)(x+n)}}.$$

e) Par ailleurs, pour $x > 0$ et $n \geq 1$, le changement de variable \mathcal{C}^1 bijectif $t = u/n$ donne :

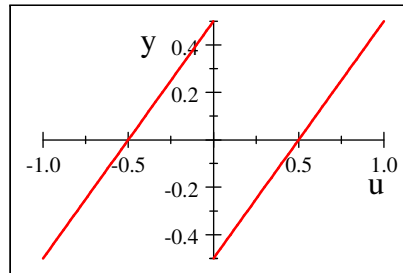
$$J_n(x) = \int_0^n \left(1 - \frac{u}{n}\right)^n \left(\frac{u}{n}\right)^{x-1} \frac{1}{n} du = \frac{1}{n^x} I_n(x).$$

D'où, en combinant les résultats du **b)** et du **d)**,

$$\forall x > 0 \quad \Gamma(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n! \cdot n^x}{x(x+1)\dots(x+n)}.$$

Partie II

- 1) Pour $u \in [-1, 0[$, $h(u) = u - (-1) - 1/2 = u + 1/2$ et pour $u \in [0, 1[$, $h(u) = u - 1/2$, d'où le graphe, sachant que $h(1) = -1/2$ ne se voit pas beaucoup.



- 2) Comme $[u+1] = [u] + 1$, la fonction h est 1-périodique et donc bornée sur \mathbb{R} , précisément $|h| \leq 1/2$. Comme la fonction partie entière, h est continue par morceaux sur \mathbb{R} , donc la fonction H est bien définie sur \mathbb{R} et 1/2-lipschitzienne en vertu de la remarque précédente et de l'inégalité de la moyenne :

$$\forall (x, y) \in \mathbb{R}^2 \quad |H(y) - H(x)| = \left| \int_x^y h \right| \leq |y - x| \cdot 1/2.$$

A fortiori H est continue sur \mathbb{R} . De plus, h est d'intégrale nulle sur $[0, 1]$ donc sur tout intervalle d'amplitude 1 par périodicité. Ainsi d'après la relation de Chasles H est 1-périodique. Soit $n \in \mathbb{Z}$; la fonction h est continue sur $[n, n+1[$ (la partie entière est constante sur cet intervalle), donc (théorème fondamental !) la fonction $H_n : x \mapsto \int_n^x h$ est \mathcal{C}^1 sur $[n, n+1[$; or d'après la relation de Chasles, H coïncide avec $H(n) + H_n$ sur cet intervalle, donc H est \mathcal{C}^1 sur $]n, n+1[$ (on ne se prononce pas en n ou $n+1$ pour H , qui est définie sur \mathbb{R} , et en effet H n'est pas dérivable en n , ni en $n+1$). Finalement,

$$\boxed{H \text{ est continue sur } \mathbb{R}, \text{ 1-périodique et } \mathcal{C}^1 \text{ sur }]n, n+1[\text{ pour tout } n \in \mathbb{Z}.}$$

Notons en outre que, d'après ce qui précède : $\forall n \in \mathbb{Z} \quad \forall x \in]n, n+1[\quad H'(x) = h(x)$.

- 3) Soit $x > 0$ fixé et $n \in \mathbb{N}$; d'après **2)**, je peux intégrer par parties sur $[n, b]$ pour tout b de $[n, n+1[$:

$$\int_n^b \frac{h(u)}{x+u} du = \left[\frac{H(u)}{x+u} \right]_{u=n}^{u=b} - \int_n^b H(u) \cdot \left(-\frac{1}{(x+u)^2} \right) du.$$

Pour les mêmes raisons que ci-dessus, ces fonctions de b sont continues et je peux donc passer à la limite lorsque b tend vers $n+1$. Or H est nulle en 0 et 1-périodique, donc nulle en tout point entier, donc j'obtiens

$$\int_n^{n+1} \frac{h(u)}{x+u} du = \int_n^{n+1} \frac{H(u)}{(x+u)^2} du, \text{ cela pour tout } n \in \mathbb{N}.$$

Combinant cela avec la relation de Chasles, j'en déduis en sommant les égalités précédentes pour n allant de 0 à $[b] - 1$,

$$\begin{aligned} \forall b > 0 \quad \int_0^b \frac{h(u)}{x+u} du &= \int_0^{[b]} \frac{H(u)}{(x+u)^2} du + \int_{[b]}^b \frac{h(u)}{x+u} du \\ &= \int_0^b \frac{H(u)}{(x+u)^2} du + \frac{H(b)}{x+b} \end{aligned}$$

en reprenant l'intégration par parties ci-dessus. Or H est 1-périodique et continue, donc bornée sur \mathbb{R} ,

par conséquent

$$\frac{H(u)}{(x+u)^2} \underset{u \rightarrow +\infty}{=} O\left(\frac{1}{u^2}\right) \quad \text{et} \quad \frac{H(b)}{x+b} \xrightarrow{b \rightarrow +\infty} 0.$$

Comme la fonction $u \mapsto \frac{H(u)}{(x+u)^2}$ est en outre continue sur \mathbb{R}^+ elle est intégrable sur \mathbb{R}^+ (par comparaison à une intégrale de Riemann au voisinage de $+\infty$, puisque $2 > 1$). J'en conclus que

$$\boxed{\int_0^{+\infty} \frac{h(u)}{x+u} du \text{ converge et vaut } \int_0^{+\infty} \frac{H(u)}{(x+u)^2} du.}$$

4) Le changement de variable $t = u - n$ donne (avec la périodicité de h)

$$\forall n \in \mathbb{N} \quad \int_{n+1/2}^{n+1} \frac{|h(u)|}{x+u} du = \int_{1/2}^1 \frac{|h(t)|}{x+n+t} dt \geq \frac{1}{x+n+1} \int_{1/2}^1 |h(t)| dt = \frac{1}{8(x+n+1)}$$

J'en déduis que : $\forall n \in \mathbb{N}^* \quad \int_0^{n+1} \frac{|h(u)|}{x+u} du \geq \frac{1}{8} \sum_{k=0}^n \frac{1}{x+k+1}$.

Ce minorant est de limite infinie quand $n \rightarrow +\infty$ (somme partielle d'une série positive divergente).

A fortiori, $b \mapsto \int_0^b \frac{|h(u)|}{x+u} du$ n'admet pas de limite finie quand $b \rightarrow +\infty$. Ainsi

$$\boxed{u \mapsto \frac{h(u)}{x+u} \text{ n'est pas intégrable sur } \mathbb{R}^+.$$

5) Reprenant le résultat du **3**), j'utilise le théorème de dérivation sous le signe \int sur $[a, +\infty[$, $a > 0$ étant fixé. Je note f la fonction de deux variables $f : (x, u) \mapsto \frac{H(u)}{(x+u)^2}$.

- Pour tout $x \geq a$, $u \mapsto f(x, u)$ est continue par morceaux et intégrable sur \mathbb{R}^+ (vu au **3**)
- Pour tout $u \geq 0$, $x \mapsto f(x, u)$ est de classe \mathcal{C}^1 sur $[a, +\infty[$ et

$$\forall (x, u) \in [a, +\infty[\times [0, +\infty[\quad \frac{\partial f}{\partial x}(x, u) = -2 \frac{H(u)}{(x+u)^3}.$$

- Pour tout $x \geq a$, $u \mapsto f(x, u)$ est continue par morceaux sur \mathbb{R}^+
- Domination : en notant M un majorant de $|H|$ sur \mathbb{R} (nous avons vu que H était bornée),

$$\forall (x, u) \in [a, +\infty[\times \mathbb{R}^+ \quad \left| -2 \frac{H(u)}{(x+u)^3} \right| \leq \frac{2M}{(a+u)^3}$$

et la fonction $u \mapsto \frac{2M}{(a+u)^3}$ est indépendante de x , continue et intégrable sur \mathbb{R}^+ (dominée par $u \mapsto 1/u^3$ au voisinage de $+\infty$, avec $3 > 1$).

Donc le théorème s'applique : φ est de classe \mathcal{C}^1 sur $[a, +\infty[$, cela pour tout $a > 0$, donc sur \mathbb{R}^{+*} , avec selon la formule de Leibniz

$$\forall x > 0 \quad \varphi'(x) = \int_0^{+\infty} \frac{-2H(u)}{(x+u)^3} du.$$

Par ailleurs, le même type d'intégration par parties qu'au **3**) donne aisément

$$\int_0^{+\infty} \frac{h(u)}{(x+u)^2} du = \int_0^{+\infty} \frac{2H(u)}{(x+u)^3} du.$$

Soit finalement

$$\boxed{\varphi \text{ est } \mathcal{C}^1 \text{ sur } \mathbb{R}^{+*} \text{ et : } \forall x > 0 \quad \varphi'(x) = - \int_0^{+\infty} \frac{h(u)}{(x+u)^2} du.}$$

Partie III

1) Une intégration par parties donne (en choisissant $t \mapsto t - x - i - 1$ pour primitive de 1)

$$\int_{x+i}^{x+i+1} \ln t dt = [(t - x - i - 1) \ln t]_{t=x+i}^{t=x+i+1} - \int_{x+i}^{x+i+1} \frac{t - x - i - 1}{t} dt$$

Avec le changement de variable $u = t - x$ dans la dernière intégrale

$$\int_{x+i}^{x+i+1} \ln t dt = \ln(x+i) - \int_i^{i+1} \frac{u-i-1}{u+x} du.$$

2) J'ai tout d'abord par définition de h

$$\begin{aligned} \forall i \in \mathbb{N} \quad \int_i^{i+1} \frac{h(u)}{x+u} du &= \int_i^{i+1} \frac{u-i-1/2}{u+x} du = \int_i^{i+1} \frac{u-i-1}{u+x} du + \frac{1}{2} \int_i^{i+1} \frac{du}{u+x} \\ &= \ln(x+i) - \int_{x+i}^{x+i+1} \ln t dt + \frac{1}{2} \int_i^{i+1} \frac{du}{u+x} \text{ d'après 1) } \end{aligned}$$

En sommant ces relation de $i = 0$ à $i = n$ et en utilisant la relation de Chasles, il vient

$$\int_0^{n+1} \frac{h(u)}{x+u} du = \ln(x(x+1)\dots(x+n)) - \int_x^{x+n+1} \ln t dt + \frac{1}{2} \int_0^{n+1} \frac{du}{u+x}.$$

Or

$$\int_x^{x+n+1} \ln t dt = (x+n+1) \ln(x+n+1) - (x+n+1) - x \ln x + x$$

et

$$\int_0^{n+1} \frac{du}{u+x} = \ln(x+n+1) - \ln x.$$

J'ai alors en sortant $\ln x$ du premier \ln et en y absorbant $\ln(x+n+1)$,

$$\int_0^{n+1} \frac{h(u)}{x+u} du = \ln((x+1)\dots(x+n)(x+n+1)) - \left(x+n+\frac{3}{2}\right) \ln(x+n+1) + n+1 + \left(x+\frac{1}{2}\right) \ln x,$$

ce qui donne bien, avec les notations de l'énoncé,

$$F_n(x) = G_n(x) - \int_0^{n+1} \frac{h(u)}{x+u} du.$$

3) a) J'ai selon la formule de Stirling $\ln\left(\frac{n!}{\sqrt{2\pi n}\left(\frac{n}{e}\right)^n}\right) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$, autrement dit

$$\ln(n!) \underset{n \rightarrow \infty}{=} n \ln n - n + \frac{\ln n}{2} + \frac{\ln(2\pi)}{2} + o(1)$$

et par développement limité de $\ln(1+t)$ en 0

$$\begin{aligned} \left(x+n+\frac{3}{2}\right) \ln(x+n+1) &\underset{n \rightarrow \infty}{=} \left(n+x+\frac{3}{2}\right) \left(\ln n + \ln\left(1+\frac{1+x}{n}\right)\right) \\ &\underset{n \rightarrow \infty}{=} \left(n+x+\frac{3}{2}\right) \left(\ln n + \frac{1+x}{n} + o\left(\frac{1}{n}\right)\right) \\ &\underset{n \rightarrow \infty}{=} n \ln n + \left(x+\frac{3}{2}\right) \ln n + (1+x) + o(1) \end{aligned}$$

J'en déduis que

$$G_n(x) \underset{n \rightarrow \infty}{=} n \ln n - n + \frac{\ln n}{2} + \frac{\ln(2\pi)}{2} + (x+1) \ln n - n \ln n - \left(x+\frac{3}{2}\right) \ln n - 1 - x + n + 1 + \left(x+\frac{1}{2}\right) \ln x + o(1)$$

d'où finalement

$$\lim_{n \rightarrow \infty} G_n(x) = \left(x+\frac{1}{2}\right) \ln x - x + \ln \sqrt{2\pi}.$$

b) Avec l'identité d'Euler et la continuité de \ln , j'ai $F_n(x) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \ln \Gamma(x+1)$. J'ai ainsi, en passant à la limite dans la relation établie au 2),

$$\ln \Gamma(x+1) = \left(x+\frac{1}{2}\right) \ln x - x + \ln \sqrt{2\pi} - \int_0^{+\infty} \frac{h(u)}{x+u} du.$$

c) D'après les résultats précédents, je peux dériver la relation ci-dessus, par rapport à $x \in \mathbb{R}^{+*}$ et j'obtiens après simplification

$$\frac{\Gamma'(x+1)}{\Gamma(x+1)} = \ln x + \frac{1}{2x} + \int_0^{+\infty} \frac{h(u)}{(u+x)^2} du.$$