

Nombre de zéros d'une équation différentielle

Leçon:

RS: Quisqela - Zwiely p 404

Contexte: Il est souvent compliqué d'obtenir une résolution explicite d'une EDO, on s'intéresse alors souvent à des études qualitatives, notamment le nombre de zéros d'une solution.

Proposition Soit $a \in \mathbb{R}$ et $q \in \mathcal{C}^1([a, +\infty[)$, $q > 0$, telle que $\int_a^{+\infty} \sqrt{q(u)} du = +\infty$ et $q'(x) = o(q^{3/2}(x))$.

Alors, si y est une solution non nulle de $y' + qy = 0$ sur $[a, +\infty[$, et si $N(x)$ désigne le nombre de zéros de y sur $[a, x]$, on a

$$N(x) \sim \frac{1}{\pi} \int_a^x \sqrt{q(u)} du.$$

La preuve utilise le lemme technique ci-dessous. (passage aux données positives)

Lemme Soit $a \in \mathbb{R}$ et soit $y_1, y_2 \in \mathcal{C}^1([a, +\infty[, \mathbb{R})$ deux zéros communs.

On pose $w = y_1 y_2' - y_2 y_1'$. Si $y_1(a) + i y_2(a) = r_0 e^{i\varphi_0}$, on peut

écrire $y_1 = r \cos \varphi$ et $y_2 = r \sin \varphi$

où $r, \varphi \in \mathcal{C}^1([a, +\infty[, \mathbb{R})$ sont données par :

$$r = \sqrt{y_1^2 + y_2^2}, \quad \varphi(x) = \varphi_0 + \int_a^x \frac{w(t)}{r^2(t)} dt.$$

Preuve

On pose $\varphi = y_1 + i y_2 \neq 0$ (car y_1 et y_2 n'ont pas de zéros communs), et $\Psi: x \mapsto \int_a^x \frac{\varphi'(t)}{\varphi(t)} dt + \text{Log}(r_0) + i \varphi_0$.

(Rem: $\varphi(x) e^{-\Psi(x)} = \varphi(a) e^{-\Psi(a)}$.)

Alors $(\varphi e^{-\Psi})' = (\varphi' - \varphi \Psi') e^{-\Psi} = (\varphi' - \varphi \frac{\varphi'}{\varphi}) e^{-\Psi} = 0$.

$$\begin{aligned} \text{Donc } \varphi(x) e^{-\varphi(x)} &= \varphi(a) e^{-\varphi(a)} \\ &= r_0 e^{i\omega_0} e^{-\operatorname{Im} r_0 - i\omega_0} \\ &= 1. \end{aligned}$$

$$\text{Donc } \varphi = e^\psi = r e^{i\omega} \quad \left| r = \sqrt{y_1^2 + y_2^2} \right| \text{ et } \omega = \operatorname{Im} \psi$$

$$\underline{\text{On}} \quad \psi(x) = \operatorname{Im} r_0 + i\omega_0 + \int_a^x \frac{y_1'(t) + i y_2'(t)}{y_1(t) + i y_2(t)} dt \quad (r_0 > 0)$$

$$= \operatorname{Im} r_0 + i\omega_0 + \int_a^x \frac{(y_1'(t) + i y_2'(t))}{r^2(t)} \times (y_1(t) - i y_2(t)) dt$$

$$= \operatorname{Im} r_0 + i\omega_0 + \int_a^x \frac{1}{r^2(t)} \left[\underbrace{y_1'(t) y_1(t) + y_2'(t) y_2(t)}_{\text{}} + i (y_1(t) y_2'(t) - y_2(t) y_1'(t)) \right] dt$$

$$\text{Ainsi, } \left| \omega = \operatorname{Im} \psi(x) = \omega_0 + \int_a^x \frac{\omega(t)}{r^2(t)} dt. \right|$$

□

Preuve (du Réciproque)

• Étape 1: Changement de variable.

On pose $\tau: [a, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ τ est par hypothèse
 $x \mapsto \int_a^x \sqrt{q(u)} du$

une bijection croissante de $[a, +\infty[$ sur $[0, +\infty[$, de classe \mathcal{C}^1 .

On pose alors $Y = y \circ \tau^{-1}$, τ^{-1} biject° de $[0, +\infty[$ sur $[a, +\infty[$,
 et y est une solution non nulle.

Ainsi, pour $x \in [a, +\infty[$:

$$\cdot y(x) = Y(\tau(x))$$

$$\cdot y'(x) = \tau'(x) Y'(\tau(x)) = \sqrt{q(x)} Y'(\tau(x))$$

$$\cdot y''(x) = \frac{q'(x)}{2\sqrt{q(x)}} Y'(\tau(x)) + q(x) Y''(\tau(x)).$$

Donc $\Theta'(t) \sim \frac{1}{t}$, donc $\Theta(t) \sim t$. (imédiate des \sim).

On note $\Pi(t)$ le nombre de zéros de Y sur $[0, t]$.

On va montrer que $\Pi(t) \sim \frac{t}{\pi}$ quand $t \rightarrow +\infty$.

Prevision: pourquoi $\Pi(t) < +\infty$?

Par l'abuse, on dit qu'il existe $t_0 > 0$ tel que $\Pi(t_0) = +\infty$.

Soit alors $(u_n)_n$ une suite ^{dérivée} tendant vers un point d'accumulation u .

$$\text{Alors } 0 = \frac{Y(u_n) - Y(u)}{u_n - u} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} Y'(u) = Y(u) = 0$$

Contradiction.

Y n'a pas de zéro, donc $\Pi(t) \sim \#\{u \in [t_0, t] : \sin \Theta(u) = 0\}$.

soit $t_0 > 0$ tel que $\forall t \geq t_0$ $\Theta'(t) > 0$ ($\Theta'(t) \rightarrow \pm$).

Or, sur $[t_0, t]$, Θ est un C^1 -diffeomorphisme de $[t_0, t]$ sur $[\Theta(t_0), \Theta(t)]$. Donc

$$\left[\begin{aligned} \Pi(t) &\sim \#\{u \in [\Theta(t_0), \Theta(t)], \sin u = 0\} \\ &= \#\{k \in \mathbb{Z}, \Theta(t_0) \leq \pi k \leq \Theta(t)\} \end{aligned} \right]$$

$$\sim \frac{\Theta(t) - \Theta(t_0)}{\pi} \sim \frac{\Theta(t)}{\pi} \sim \frac{t}{\pi}.$$

Plus formel, on remarque que $N(x) = \Pi(\Gamma(x))$.

(car $Y = y \circ \Gamma^{-1}$ et Γ bijection croissante de $[a, +\infty[$ sur $[0, +\infty[$).

Donc, comme $\lim_{x \rightarrow +\infty} \Gamma(x) = +\infty$, $\lim_{x \rightarrow +\infty} \frac{\Pi(\Gamma(x))}{\Gamma(x)} = \frac{1}{\pi}$.

$$\text{Ainsi } N(x) \sim \frac{\Gamma(x)}{\pi} = \frac{1}{\pi} \int_a^x \sqrt{f(u)} du.$$

□

l'équation devient alors:

$$\frac{q'(x)}{2\sqrt{q(x)}} Y'(\tau(x)) + q(x) Y''(\tau(x)) + q(x) Y(\tau(x)) = 0$$

$$\Leftrightarrow Y''(\tau(x)) + \frac{q'(x)}{2q(x)^{3/2}} Y'(\tau(x)) + Y(\tau(x)) = 0$$

($q > 0$)

Ensuite, on pose $t = \tau(x)$ et $\varphi(t) = \frac{q'(x)}{2q(x)^{3/2}}$ pour $\tau(x) = t$
($x = \tau^{-1}(t)$).

On a $Y''(t) + \varphi(t) Y'(t) + Y(t) = 0$ sur $\mathbb{R} \geq 0$.

Étape 2 : coordonnées polaires

Y et Y' ont des zéros communs (on avait $Y=0$ et $Y'=0$ simultanément) et sont de classe \mathcal{C}^1 sur $[0, +\infty[$.

Ainsi on peut écrire $Y = r \sin \theta$, $Y' = r \cos \theta$

avec $r, \theta \in \mathcal{C}^1([0, +\infty[, \mathbb{R})$.

En dérivant on obtient le système:

$$\begin{cases} Y' = r' \sin \theta + r \theta' \cos \theta = r \cos \theta \\ Y'' = r'' \sin \theta - r \theta'^2 \sin \theta - r \theta'' \cos \theta = -r \cos \theta - r \sin \theta \end{cases}$$

Ainsi, $r \theta' = r \theta' (\cos^2 \theta + \sin^2 \theta)$
 $= r \theta'^2 - r \theta' \cos \theta \sin \theta + r' \cos \theta \sin \theta$
 $+ r \theta'' \cos \theta \sin \theta + r \sin^2 \theta$
 $= r + r \theta'' \cos \theta \sin \theta$

Donc $\theta' = 1 + \theta'' \cos \theta \sin \theta$

$$\Rightarrow \forall t \geq 0 \quad |\theta'(t) - 1| \leq |\varphi(t)| |\sin \theta(t) \cos \theta(t)|$$

$$\leq \frac{1}{2} |\varphi(t)| \xrightarrow{t \rightarrow +\infty} 0 \text{ par Ruff. de } q/q'$$

Commentaires

- Rayonnement $q'(x) = 0$ ($q^{3/2}(x)$) indispensable.

$$a=1 \text{ et } q(x) \mapsto \frac{1}{4x^2}$$

$$\text{Alors } \int_1^{+\infty} \sqrt{q(u)} du = +\infty \text{ et } \frac{q'(x)}{q^{3/2}(x)} = -\frac{1}{2x^3} \cdot \frac{1}{4} x^3$$
$$= -\frac{1}{8} \neq 0.$$

résult° de $y'' + \frac{1}{4x^2} y = 0$? \rightarrow équation d'Euler.

$$\text{sur } [1, +\infty[\Leftrightarrow 4x^2 y'' + y = 0.$$

On pose $x = e^t$, $t = \ln x$.

Alors: $r_g(x) = y(e^t)$, donc $y(t) = r_g(\ln t)$.

$$\text{Donc } y'(t) = \frac{1}{t} r_g'(\ln t)$$

$$y''(t) = -\frac{1}{t^2} r_g'(\ln t) + \frac{1}{t^2} r_g''(\ln t)$$

$$\text{Alors } -4 r_g'(u) + 4 r_g''(u) + r_g(u) = 0$$

$$\Rightarrow r_g''(u) - r_g'(u) + \frac{1}{4} r_g(u) = 0$$

les racines de $X^2 - X + \frac{1}{4}$ sont $\frac{1}{2}$ (double). car $X^2 - X + \frac{1}{4}$

$$\left(\Delta = 1 - 4 \times \frac{1}{4} = 0, \quad = (X - \frac{1}{2})^2 \right)$$

Donc $r_g(u) = a e^{u/2} + b u e^{-u/2}$, $a, b \in \mathbb{R}$

Donc, comme $y(t) = r_g(\ln t)$,

$$y(t) = a e^{-\frac{1}{2} \ln t} + b \ln t e^{-\frac{1}{2} \ln t} = \sqrt{t} (a + b \ln t)$$

\rightarrow me rappelle que $\int_1^{+\infty} \frac{1}{x^2} dx = 1$ (sur $[1, +\infty[$)

$$\text{Alors } \frac{1}{u} \int_1^x \frac{1}{\sqrt{u}} du = \frac{1}{u} \int_1^x \frac{1}{\sqrt{u}} du = \frac{1}{2u} \ln x > 1.$$

$$-q(t) = b,$$

$$N(x) \sim \frac{1}{a} \int_a^x \sqrt{t} dt = \frac{1}{a} \left[\frac{2}{3} t^{3/2} \right]_a^x$$

$$= \frac{1}{a} \left[\frac{2}{3} t^{3/2} \right]_a^x$$

$$\underline{a=0}: \quad \underline{N(x) \sim \frac{2x^{3/2}}{3a}}$$