

NOM : AUFORT Prénom : William Jury :

Algèbre ← Entourez l'épreuve → Analyse

Sujet choisi : 220 - Equations différentielles  $x' = f(t, x)$ . Exemples et étude de  
 Autre sujet : solutions en dimension 1 ou 2.

réviser les consignes de CL

<p><u>I) Théorie générale</u> a) Problèmes</p> <p><u>Def 1:</u> Une équation différentielle <math>x' = f(t, x)</math> est la dérivée de <math>(\Omega, I, f)</math> où :</p> <ul style="list-style-type: none"> <li><math>\Omega</math> est un ouvert de <math>\mathbb{R}^m</math></li> <li><math>I</math> est un intervalle ouvert de <math>\mathbb{R}</math></li> <li><math>f: I \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m</math> est une fonction continue.</li> </ul> <p><u>Def 2:</u> Une solution de cette équation diff est un couple <math>(\gamma, \varphi)</math> où <math>\gamma</math> est un sous intervalle de <math>I</math> d'intérieur non vide et <math>\varphi</math> une fonction dérivable, définie sur <math>\gamma</math> à valeurs dans <math>\Omega</math> telle que <math>\gamma'(t) = f(t, \varphi(t)) \forall t \in \gamma</math>.</p> <p><u>Rem 3:</u> <math>\gamma'</math> intervalle <math>\gamma</math> fait partie des inconnues.</p> <p><u>Def 4:</u> Le problème de Cauchy de <math>(E)</math> en <math>(t_0, x_0)</math> est la recherche d'une solution <math>(\gamma, \varphi)</math> de <math>(E)</math> telle que <math>\varphi(t_0) = x_0</math> <math>\forall t \in \gamma</math>.</p> <p><u>Ex 5:</u> <math>x' = x^2</math> sur <math>\Omega = I = \mathbb{R}</math>. Le problème de Cauchy en <math>(t_0, x_0)</math> admet une solution unique <math>\gamma(t) = \frac{x_0}{x_0(t-t_0) + 1}</math>. Si <math>x_0 &gt; 0</math>, cette fonction est définie sur <math>]t_0, t_0 + \frac{1}{x_0}[ \neq \mathbb{R}</math>.</p> <p><u>Def 5:</u> Une solution <math>\varphi: \gamma \rightarrow \mathbb{R}^m</math> est dite maximale s'il n'existe pas <math>(\tilde{\gamma}, \tilde{\varphi}): \tilde{\gamma} \rightarrow \mathbb{R}^m</math> solution telle que <math>\gamma \subset \tilde{\gamma}</math> et <math>\tilde{\varphi} _{\gamma} = \varphi</math>.</p> <p><u>Rem 7:</u> des questions que l'on se pose: Existence de solutions? De solutions maximales? Unicité?</p> <p>b) Théorèmes d'existence et d'unicité</p> <p><u>Def 8:</u> <math>f</math> est localement lipschitzienne par rapport à la seconde variable si <math>\forall (t_0, x_0) \in I \times \Omega, \exists V</math> voisinage de <math>(t_0, x_0)</math> et <math>\exists k &gt; 0, \forall t \in I, \forall y_1 \in V, \forall y_2 \in V</math></p>	<p><math>(t, y) \in V</math> et <math>(t, y_2) \in V \Rightarrow \ f(t, y_1) - f(t, y_2)\  \leq k \ y_1 - y_2\ </math>.</p> <p><u>Théorème 9 (Cauchy-Lipschitz)</u> Si <math>f</math> est localement Lipschitz par rapport à la seconde variable alors <math>\forall t_0 \in I, \forall x_0 \in \Omega, \exists \alpha &gt; 0</math> et il existe une application <math>\varphi: ]t_0 - \alpha, t_0 + \alpha[ \rightarrow \mathbb{R}^m</math> solution de <math>x' = f(t, x)</math> avec <math>\varphi(t_0) = x_0</math>.</p> <p>de plus il y a unicité au sens suivant: si <math>\varphi, \psi: I \rightarrow \mathbb{R}^m</math> et <math>\psi: J \rightarrow \mathbb{R}^m</math> sont solutions du même problème de Cauchy, alors sur <math>I \cap J, \varphi(t) = \psi(t)</math>.</p> <p><u>Remarque 10:</u> L'utilisation de Cauchy-Lipschitz est utile en applications, surtout le caractère unique.</p> <p><u>Exemple 11:</u> Si <math>f: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}</math>, si <math>\varphi</math> et <math>\psi</math> sont 2 sol. max. de <math>x' = f(t, x)</math>, si on suppose qu'il existe <math>t_0</math> tel que <math>\varphi(t_0) &gt; \psi(t_0)</math>, alors <math>\forall t, \varphi(t) &gt; \psi(t)</math>.</p> <p><u>Interprétation 12:</u> Deux solutions distinctes ne se croisent pas.</p> <p><u>Remarque 13:</u> Si l'équation différentielle est linéaire, clair à dire <math>x' = A(t)x</math>, on peut être plus précis: <u>Théorème 14 (Cauchy-Lipschitz linéaire)</u> <math>\forall t_0 \in \Omega, \forall t \in I</math>, il existe une unique solution <math>\varphi</math> définie sur <math>I</math> telle que <math>\varphi'(t) = A(t)\varphi(t)</math> et <math>\varphi(t_0) = x_0</math>.</p> <p><u>Remarque 15:</u> Si on suppose seulement <math>f</math> continue, on peut l'unicité.</p> <p><u>Exemple 16:</u> <math>x' = 3 x ^{2/3}</math> sur <math>\mathbb{R} \times \mathbb{R}</math> admet des solutions définies sur <math>\mathbb{R}</math> tout entier distinctes.</p> <p><u>Théorème 17 (Cauchy-Léon-Arzela)</u> Si <math>f</math> est continue, alors <math>\forall (t_0, x_0) \in I \times \Omega</math>, il existe <math>\alpha &gt; 0</math> et <math>\varphi</math> solution du problème de Cauchy en <math>(t_0, x_0)</math> sur <math>]t_0 - \alpha, t_0 + \alpha[</math>.</p>
--	--

(cf: Demain, Thèmes, notes de CL, 220)  
 devoir à copier CL et appliquer à

c) Dues de ve forme de Gemwell  
 On se place dans le cadre du theoreme 9.  
 Theoreme 18 (Lemme de Sobolev de haut compact).  
 Soit  $\varphi$  une relation maximale definie sur  $]t; t[$ .  
 Si  $t_+ < \sup I$ , alors  $\varphi$  est definitivement de haut compact compen dans  $\Omega$  quand  $t \rightarrow t_+$

Condition 19 Si une relation maximale reste compacte dans un compad  $K \subset \Omega$ , alors elle est definie sur  $\mathbb{R}$ .

Exemple 20  $\begin{cases} x' = -y + x(x^2 + y^2) \\ y' = x + y(x^2 + y^2) \end{cases}$  en  $(t_0, (x_0, y_0))$   
 Si  $x_0^2 + y_0^2 < 1$ , alors la relation maximale en ce point est definie sur  $\mathbb{R}$ .

Theoreme 21 (Lemme de Gemwell) Soient  $\varphi, \varphi', \varphi''$  continue sur  $[a, b]$  telles que  $V(\varphi, \varphi'), \varphi'' \leq \varphi'' + \int_a^t \varphi''(s) \varphi(s) ds$   
 alors  $V(\varphi, \varphi'), \varphi'' \leq \varphi'' + \int_a^t \varphi''(s) \varphi(s) ds$

Corollaire 22 Si  $\exists c > 0, V(\varphi, \varphi') \leq c \exp(\int_a^t \varphi''(s) ds)$   
 $\varphi'' \leq c + \int_a^t \varphi''(s) \varphi(s) ds$ , alors  $\varphi'' \leq c \exp(\int_a^t \varphi''(s) ds)$ .

Application 23 Soit  $q \in \mathcal{C}^1(\mathbb{R}^+, \mathbb{R}^+)$  croissante.  
 Alors toutes les relations de  $x' + q(x) = 0$  sont bornes sur  $\mathbb{R}^+$ .

II) Methodes de resolution explicite.

a) Equations differentielles lineaires d'ordre 1  
 Def 24 Une equa diff lineaire d'ordre 1 est une equa du type  $x' = a(t)x + b(t)$ , ou  $(a, b) \in \mathcal{C}^0(I, \mathbb{K})$ .

Thm 25: Ensemble des relations maximales de  $(H): x' = a(t)x$  forme un  $\mathbb{K}$ -ev de dimension 1. Les relations sont du type  $\lambda e^{y(t)}$ , ou  $\lambda \in \mathbb{K}$  et  $\varphi$  est une primitive de  $a$  sur  $I$ .

Thm 26: Ensemble des relations de  $(L)$  est un espace affine de dim 1, dirigé par  $S_1$  ensemble des relations de  $(H)$ .

Propriete 27 (Variation de la constante) On cherche une relation particuliere sous la forme  $\lambda(t)e^{y(t)}$   
 $\Rightarrow \lambda$  est une primitive de  $b(t)e^{-y(t)}$ .

Exemple 28 Determiner les relations sur  $\mathbb{R}$  de  $y' + y = \sin t$ .

Remarque 29 Certaines equations differentielles ne peuvent pas etre separees.

Ex 30 (Equation de Bernoulli)  
 $x' = p(t)x + q(t)x^\alpha, \alpha \neq 1$ .  
 En posant  $y = x^{1-\alpha}, y'$  est alors relation de  $\frac{1}{1-\alpha} y' = p(t)y + q(t)$ .

b) Systemes differentiels lineaires a coefficients constants  
 Def 31 On considere une equation du type  $x' = Ax, \text{ ou } A \in M_n(\mathbb{C})$ .

Theoreme 32 La relation de  $(E)$  telle que  $x(t_0) = x_0$  est  $\varphi(t) = \exp((t-t_0)A) \cdot x_0, \forall t \in \mathbb{R}$ .

Remarque 33 Pour simplifier, on suppose  $t_0 = 0$ .  
 On n'est ramene a calculer  $\exp(tA)$ .

Theoreme 34 Si  $\text{Sp}(A) = \{\lambda_1, \dots, \lambda_p\}$ , alors  $\exists P \in GL_n(\mathbb{C})$  telle que  $P^{-1}AP = \begin{pmatrix} \lambda_1 & & \\ & \ddots & \\ & & \lambda_p \end{pmatrix}$  ou  $T_i = \begin{pmatrix} \lambda_i & & \\ & \ddots & \\ & & \lambda_i \end{pmatrix}$   
 Alors:  $\exp(tA) = P \begin{pmatrix} \exp(\lambda_1 t) & & \\ & \ddots & \\ & & \exp(\lambda_p t) \end{pmatrix} P^{-1}$

On calcule chaque  $\exp(\lambda_i t)$  comme ceci.

$\exp(tT_i) = \exp(\lambda_i t I + N_i) = e^{\lambda_i t} \exp(tN_i)$   
 avec  $N_i, N_i^k = 0$  pour  $k \geq m_i$   
 $\Rightarrow \exp(tN_i) = \sum_{n=0}^{m_i-1} \frac{t^n}{n!} N_i^n = \begin{pmatrix} 1 & & \\ & \ddots & \\ & & 1 \end{pmatrix}$   
 avec  $Q_i(t) = \exp(tN_i)$  est un polynome de degre  $\leq m_i$ , avec  $Q_i(0) = I$ .

c) Equation autonome de degre 1  
 $x' = f(x), f: I \rightarrow \mathbb{R}$  continue.

Equation pour s'ecrire  $\frac{dx}{dt} = f(x)$ .  
 $\Leftrightarrow \frac{dx}{f(x)} = dt$  a condition que  $f(x) \neq 0$ .

Dans l'ouvert  $V = \{t \in \mathbb{R} \mid f(x) \neq 0\}$ , les relations ont la forme  $G(x) = t + C$  d'ou  $x = G^{-1}(t+C)$ .

III) Etude locale qualitative

a) "Interpretation geometrique": portrait de phase  
 Def 35 Un champ de vecteurs sur  $\Omega$  ouvert de  $\mathbb{R}^n$  est une application  $f: \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ . On peut alors s'interesser a l'equation differentielle:  $y' = f(y)$

On parle d'equation autonome (la variable temporelle n'apparait pas).

Ex 36 Voir en annexe 1 la representation du champ de vecteurs pour l'equation de Lotka-Volterra  $\begin{pmatrix} x' \\ y' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x(a-by) \\ y(-c+dx) \end{pmatrix}$

Rem 37:  $f(y)$  joue alors le role de tangente/vecteur vitesse.

Def 38 Si on se place dans le cas f localement différentiable, alors  $\forall x \in \Omega$ , on note  $(T_x, \psi(x))$  la relation maximale de condition initiale  $(x_0)$ .  $\psi$  est appelé flot du champ de vecteurs  $f$ .

Def 39: L'orbite de  $x \in \Omega$  est l'ensemble  $O_x$  pour des points  $\{ \psi(t, x) \}_{t \in I_x}$ .

Prop/Def 40: Les orbites passant par une fonction de  $\Omega$  appartiennent au plus à un champ.

Remarque 41: On a une formulation l'ensemble des trajectoires possibles des relations.

b) Etude: Stabilité, points réguliers

Def 42: Soit  $g(t, z)$  la relation maximale de  $x = f(t, x)$  telle que  $g(t_0, z_0) = z_0$ . On suppose que  $g(t, z_0)$  est définie sur  $D_{g, z_0} \subset \mathbb{R}$ . On dit que  $g(t, z_0)$  est stable s'il existe une borne pour  $\|g(t, z) - g(t, z_0)\| \leq C \|z - z_0\|$ .

1)  $\forall z \in B(z_0, r)$ ,  $t \rightarrow g(t, z)$  définie sur  $D_{g, z}$   
 2)  $\forall z \in B(z_0, r)$ ,  $\forall t \in I_z$   
 Dans le cas contraire, on dit que  $g(t, z_0)$  est instable.

Def 43 La relation  $g(t, z_0)$  est dite complètement stable si elle est stable et s'il existe une fonction  $T: D_{g, z_0} \rightarrow \mathbb{R}^+$  continue telle que  $g(t, z) \rightarrow z_0$  et  $\forall z \in B(z_0, r)$ ,  $\forall t \geq T$ ,  $\|g(t, z) - g(t, z_0)\| \leq g(t)$ .

Remarque 44 Intégrabilité: stable  $\rightarrow g(t, z)$  "cote" "pré" de  $g(t, z_0)$   
 complètement stable  $\rightarrow$  les solutions de ce système

Def 45: Soit  $f$  un champ de vecteurs sur  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ . On dit que  $x_0 \in \Omega$  est un point critique si  $f(x_0) = 0$ .

Remarque 46 On dit aussi: point singulier. En particulier, si  $x_0$  est un point singulier, la relation constante  $x = x_0$  est solution de  $\dot{x} = f(x)$ .

Remarque 47 A proximité d'un point singulier, l'allure du champ de vecteurs peut avoir plusieurs configurations.  $\rightarrow$  param. caractéristiques au voisinage d'un point singulier.

c) Exemple: Etude qualitative d'un champ linéaire  $x' = Ax$   $A = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}$ .  
 On classe à représenter le portrait de phase selon  $A$ .

Remarque 48  $(0,0)$  est un point critique. C'est le seul  $(\Leftrightarrow)$  det  $A \neq 0$ .

Exercice 49: On peut tracer l'allure des portraits de phase en fonction des valeurs propres (voir Annexe 2).

IV) Etude d'exemples Rappeler Riccati

a) Théorie de Sturm et applications

Théorème 50 Soient  $I \subset \mathbb{R}$ ,  $q_1, q_2: I \rightarrow \mathbb{R}$  continues telles que  $q_2 > q_1$ . Soient  $(y_1, p)$ ,  $\alpha < \beta$ , deux solutions d'une relation non nulle de  $(E)$ :  $y'' + q_1 y = 0$ . Alors toute solution de  $(E)$ :  $y'' + q_2 y = 0$

Démonstration: voir [Ex 16].  
 Application 51: On considère  $(E)$ :  $y'' + e^y = 0$ . Alors toute solution non nulle admet une limite

de zéros, que l'on peut ordonner en une suite  $(t_n)_{n \in \mathbb{N}}$ . On a en particulier  $t_n \sim \frac{\pi^2 n^2}{4}$ .

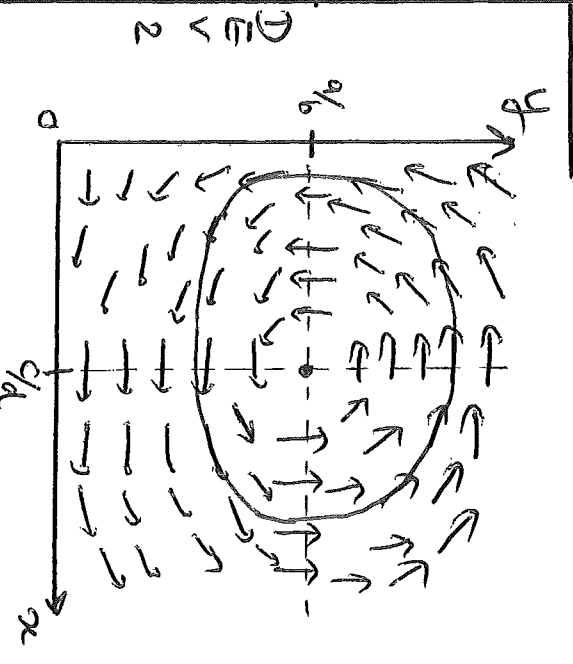
b) Equation de Birkhoff-Nagel  $\begin{cases} x' = x(a - by) \\ y' = y(c - dx) \end{cases}$   
 On considère le système:

Remarque 52 Modélise un système proie-prédateur

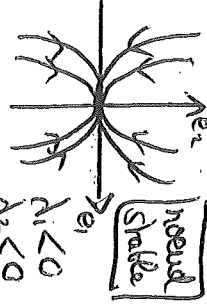
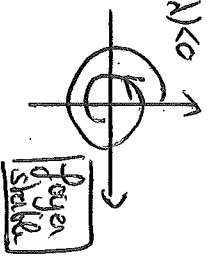
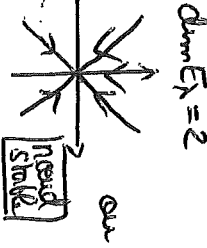
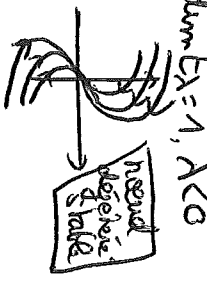
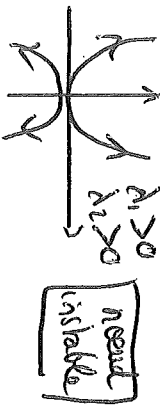
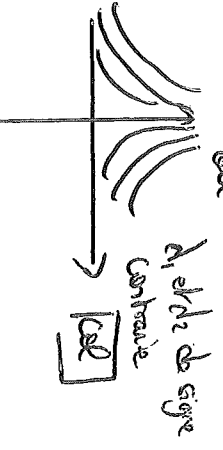
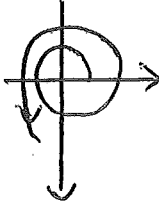
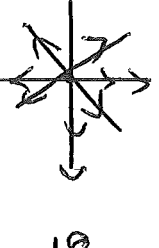
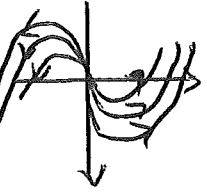
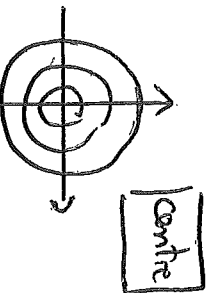
Exercice 53: Les relations "non linéaires" (telles que  $x(t) \neq 0$  ou  $y(t) \neq 0$ ) sont particulières. (voir annexe 2)

Reférences: Gaudin, Demilly, Dandekar, Annexe 1

Système Birkhoff-Nagel



Anexe 2 (dans le cas  $\Delta A \neq 0$ )

nature de l'équilibre $\lambda_1, \lambda_2$ valeurs propres	valeurs distinctes	Complexes conjugués	égales
Asymptotiquement stable	 <p>noeud stable <math>\lambda_1 &lt; 0</math> <math>\lambda_2 &lt; 0</math></p>	 <p><math>Re(\lambda) &lt; 0</math> foyer stable</p>	 <p>noeud stable ou</p>  <p>noeud dégeneré stable <math>\dim E_\lambda = 2</math> ou <math>\dim E_\lambda = 1, \lambda &lt; 0</math></p>
Instable	 <p>noeud instable <math>\lambda_1 &gt; 0</math> <math>\lambda_2 &gt; 0</math></p> <p>ou</p>  <p>noeud instable <math>\lambda_1, \lambda_2</math> de signe contraire</p>	 <p><math>Re(\lambda) &gt; 0</math> foyer instable</p>	 <p>noeud instable ou</p>  <p>noeud dégeneré instable <math>\dim E_\lambda = 2</math> ou <math>\dim E_\lambda = 1, \lambda &gt; 0</math></p>
Stable		 <p>centre</p>	

Représente: Grilles, Arête linéaire (si analyse est délicate).

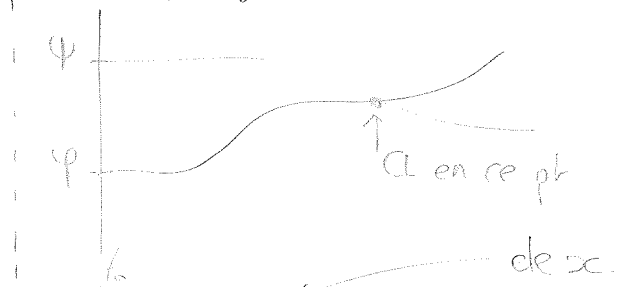
Nbr: Le line est lui même Hirsch, Smale, Pflaum had equations, dynamical systems and linear algebra

## I) Directions plan

Expte 11 Illustrer quoi ?

↳ Illustrer une appli directe de CL.

! Dire que  $f$  vérifie les condi° de CL,  $\varphi$  &  $\psi$  sont maximales



Par vrai en dir° 2.  $P_q$  ?

↳ Parce qu'on n'a pas le TM pour dire que ça implique que  
! ça se voit

## II) Commentaires plan

- Parler plus de stabilité et de fonctions de Lyapounov.

Lyapounov justifie l'étude qualitative linéaire.

ce qu'on comprend bien c'est le théorème des équ° lin. coeff. est

Pois non-est fin (théorème de Poincaré pour les coeff. périodiques).

Non-linéaire: on comprend plus rien. Localement, si esp de  $P_0 < \infty$ , thm de Lyapounov. Et forc° de Lyapounov pour peu localement.

- Indispensable: intégrales premières

Sau instrument qui nous permet d'avancer de la chp de vect. non linéaire.

Permet de retrouver les dir° pour un

Us de système de Lotka-Volterra

$y' = f(y)$  H tq  $\forall y \in \text{supp } f \subset I$ ,  $H(y) = \text{cste} + \text{régularité } \circ H$   
 $f: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$   $\hookrightarrow \text{cl}(H) \circ \text{grad}(f) = 0$

Si  $H$  conservée, pour résoudre  $H$  on peut résoudre l'EDP  $\sum \frac{\partial H}{\partial y_i} \times f_i = 0$

$\Leftrightarrow \langle \nabla H, f \rangle = 0$ .

Pein d'exemples intéressants.

// mécanique. Intégrales premières - énergie.

- Peut parler des Hamiltoniens

- Liouville

### III Exercices

1 //  $y'' + qy = 0$  (E).  $y(t) = \exp\left(\int_0^t \beta(t) dt\right)$  chgt de variable.

$$y'(t) = \beta(t) y(t)$$

$$y''(t) = \beta'(t) y(t) + \beta(t)^2 y(t)$$

$$\hookrightarrow \beta'(t) y(t) + \beta(t)^2 y(t) + q(t) y(t) = 0 \quad \rightarrow \quad \boxed{\beta' + \beta^2 + q = 0} \quad (E')$$

avec  $\beta = \frac{y'}{y}$  (équation de Riccati)

Rq. Lien de Sturm. Les zéros de l'équation de Sturm (E) correspondent aux pts de singularité / d'explosion de l'équation de Riccati (E')

→ Bien à mettre en appli du thm de Sturm

- 1) Soient  $I$  un intervalle de  $\mathbb{R}$  et  $q_1, q_2: I \rightarrow \mathbb{R}$  continues telles que  $q_1 > q_2$ . Soient  $(\alpha, \beta)$ ,  $\alpha < \beta$ , deux zéros d'une solution non nulle de  $y'' + q_2 y = 0$ . Montre que toute solution de  $y'' + q_1 y = 0$  s'annule sur  $[\alpha, \beta]$ .
- 2) Application (E)  $y'' + e^t y = 0$  sur  $I = \mathbb{R}^+$ . Montre qu'une solution non nulle admet une infinité de zéros que l'on peut ordonner en une suite  $(t_n)$  croissante. Montre finalement que  $t_n \rightarrow +\infty$  et  $e^{t_n} \sim \frac{\pi^2 n^2}{4}$ .

Reference FGV, Oaux X-ENS Analyse 4.

1) Soit  $y_2$  une solution non nulle de  $(E_2)$  admettant  $\alpha$  et  $\beta$  pour zéros. On commence par montrer que les zéros de  $y_2$  sont isolés.

En effet,  $y_2$  est de classe  $C^2$ . Au voisinage de  $\alpha$  on peut écrire  $y_2(\alpha+h) = \underbrace{y_2(\alpha)}_{=0} + h y_2'(\alpha) + o(h)$

Si  $y_2'(\alpha) = 0$ , alors par unicité du problème de Cauchy  $\begin{cases} y'' + q_2 y = 0 \\ y(\alpha) = y'(\alpha) = 0 \end{cases}$ , nécessairement  $y_2 = 0$ , ce qui est exclu. D'où  $y_2'(\alpha) \neq 0$  et donc pour  $h$  suffisamment petit  $y_2(\alpha+h) \neq 0$ , soit  $\exists \eta > 0 / \forall x \in ]\alpha-h, \alpha+h[ \setminus \{\alpha\}, y_2(x) \neq 0$

Ce qui prouve bien que les zéros de  $y_2$  sont isolés.  $\rightarrow$  signe de  $y_2$  constant (après  $\alpha$ ,  $y_2$  est positif).

Pour l'absolu, si  $y_1$  solution de (E) ne s'annule pas sur  $[\alpha, \beta]$ , elle garde un signe constant (supposons  $> 0$ ). Comme les zéros de  $y_2$  sont isolés, on peut supposer que  $\beta$  est le premier zéro de  $y_2$  après  $\alpha$ , et donc que  $y_2$  a aussi un signe constant (supposons  $> 0$  de même). On s'intéresse à

$\Delta \rightarrow (W) = \begin{vmatrix} y_1 & y_2 \\ y_1' & y_2' \end{vmatrix}$   $W$  est de classe  $C^1$  et  $W' = \begin{vmatrix} y_1 & y_2 \\ y_1'' & y_2'' \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} y_1 & y_2 \\ -q_1 y_1 & -q_2 y_2 \end{vmatrix} = \underbrace{y_1 y_2}_{> 0} (q_1 - q_2) > 0$

Pas on introduit pour que les 2 zéros soient

de même signe

$W$  est donc croissante sur  $[\alpha, \beta]$  avec

$$W(\alpha) = \underbrace{y_1(\alpha)}_{>0} \underbrace{y_2'(\alpha)}_{>0} > 0 \quad \text{et} \quad W(\beta) = \underbrace{y_1(\beta)}_{>0} \underbrace{y_2'(\beta)}_{<0} < 0$$

( $y_2(\alpha) = 0$  et  $y_2$  positive sur  $]\alpha, \beta[$ )      (même argument)

Les valeurs de  $W(\alpha)$  et  $W(\beta)$  contredisent la croissance de  $\alpha$ , absurde.  $\square$

2) Soit  $y$  une solution non nulle de  $y'' + e^t y = 0$ .

Idee: [Utiliser 1) et une autre équation pour exhiber un nouveau zéro]

• Soit  $\alpha > 0$  et  $\geq e^\alpha \quad \forall t \in [\alpha, +\infty[$

On regarde  $y'' + e^\alpha y = 0$ , dont une solution est

$$z(t) = \sin(e^{\alpha/2}(t-\alpha)), \quad \text{cette solution s'annule en } \alpha \text{ et } \alpha + \pi e^{-\alpha/2}, \text{ donc d'après 1), } y \text{ s'annule sur } [\alpha, \alpha + \pi e^{-\alpha/2}]$$

En répétant ce procédé, on voit que le nombre de zéros de  $y$  est infini.

• On a vu que les zéros de  $y$  sont isolés, il y a donc un nombre fini dans tout compact  $[0, A]$ ,  $A > 0$ , ce qui permet de les ordonner en une suite croissante  $(t_n)_{n \in \mathbb{N}}$ . On a tout de suite  $\lim_{n \rightarrow +\infty} t_n = +\infty$ , car  $(t_n)$  n'est pas majorée.

• Équivalent de  $t_{n+1} - t_n$ : Le procédé précédent avec  $\alpha = t_n$  montre que  $t_{n+1} \leq t_n + \pi e^{-t_n/2}$ .

On utilise le même genre de technique pour l'encadrement inverse:

$$\text{Soit } J = [t_n, t_{n+1}] \quad e^t \leq e^{t_{n+1}} \quad \forall t \in J$$

On regarde  $y'' + e^{t_{n+1}} y = 0$ , dont une solution est

$$u(t) = \sin\left(e^{\frac{t_{n+1}}{2}}(t-t_n)\right), \quad \text{donc sur } J = [t_n, t_{n+1}], u \text{ s'annule}$$

or  $u$  s'annule pour  $t = t_n + \pi e^{-\frac{t_{n+1}}{2}}$ , ce qui prouve que

$$t_n + \pi e^{-\frac{t_{n+1}}{2}} \leq t_{n+1}$$

$$\text{D'où} \quad \underbrace{\pi e^{-\frac{t_{n+1}}{2}}}_{\xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0} \leq t_{n+1} - t_n \leq \underbrace{\pi e^{-\frac{t_n}{2}}}_{\xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0}$$

donc  $t_{n+1} - t_n \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \Rightarrow e^{\frac{t_{n+1}}{2}} \sim e^{t_n/2}$ , et finalement



$$t_{n+1} - t_n \sim \frac{\pi}{e^{t_n/2}}$$

• Équivalent de  $e^{t_n}$  Soit  $u_n = e^{t_n/2} \Leftrightarrow t_n = 2 \ln(u_n)$ .

Les équivalents précédents donnent

$$2(\underbrace{\ln(u_{n+1}) - \ln(u_n)}_{\text{toit}}) \sim \frac{\pi}{u_n}$$

$$\ln\left(\frac{u_{n+1}}{u_n}\right) \sim \frac{u_{n+1}}{u_n} - 1 = \frac{u_{n+1} - u_n}{u_n}$$

↓ n→∞  
1

$$\Rightarrow u_{n+1} - u_n \underset{n \rightarrow +\infty}{\sim} \frac{\pi}{2}$$

↑  
qui est le terme général d'une suite divergente.

On peut alors sommer les équivalents et en déduire

$$\sum_{k=1}^{n-1} (u_{k+1} - u_k) \underset{\text{toit}}{\sim} (n-1) \frac{\pi}{2} \underset{\text{toit}}{\sim} \frac{n\pi}{2} \quad \left. \vphantom{\sum_{k=1}^{n-1}} \right\} \rightarrow u_n \underset{n \rightarrow +\infty}{\sim} \frac{n\pi}{2}$$

$$u_n - u_2 \sim u_n$$

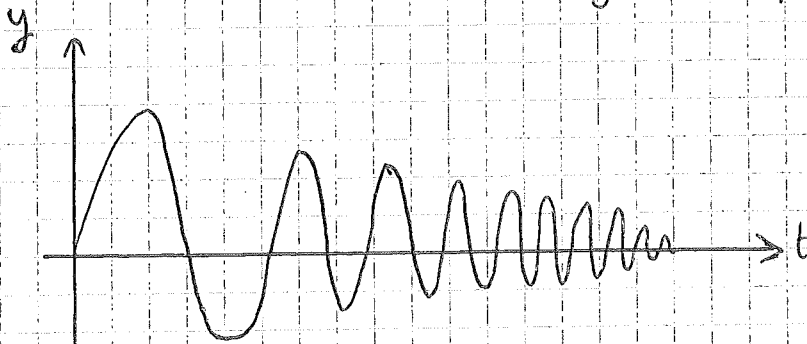
Avec  $u_n = e^{t_n/2} = \sqrt{e^{t_n}}$

D'où  $e^{t_n} \underset{n \rightarrow +\infty}{\sim} \frac{n^2 \pi^2}{4}$

Note En particulier, comme  $e^{t_n} \underset{n \rightarrow +\infty}{\neq} 1$ , on peut passer au log dans l'équivalent pour obtenir

$$t_n \underset{n \rightarrow +\infty}{\sim} \ln\left(\frac{n^2 \pi^2}{4}\right) = \ln(n^2) + \ln\left(\frac{\pi^2}{4}\right) \underset{n \rightarrow +\infty}{\sim} \frac{2 \ln(n)}{1}$$

↓  
Les zéros se rapprochent.



Directions

Que se passe-t-il si on remplace  $e^x$  par  $f$  dans l'appli.

