Equations Différentielles I

STEP, MINES ParisTech*

25 septembre 2019 (#78eca1a)

Table des matières

Un peu d'histoire
Cadre de l'étude
Equation différentielle de degré p
Exemples
Réduction à l'ordre 1
Problème de Cauchy (<i>Initial Value Problem</i>)
Représentation intégrale des solutions
Classe plus générale de solutions
Etude du problème de Cauchy
Existence de solutions locales
Théorème de Peano-Arzelà
Solution maximale
Exemple
Unicité des solutions
Théorème de Cauchy-Lipschitz (ou de Picard-Lindelöf)
Relâchement à f Lipschitzienne
Approximations successives
Exemples
Solutions globales
Example d'explosion en temps fini
Théorème des bouts
Critère d'existence globale
Exemples
Régularité et stabilité des solutions
Sensibilité aux conditions initiales et erreurs de modèle
Régularité en temps fini
Exemples

^{*}Ce document est un des produits du projet **O** boisgera/CDIS, initié par la collaboration de (S)ébastien Boisgérault (CAOR), (T)homas Romary et (E)milie Chautru (GEOSCIENCES), (P)auline Bernard (CAS), avec la contribution de Gabriel Stoltz (Ecole des Ponts ParisTech, CERMICS). Il est mis à disposition selon les termes de la licence Creative Commons "attribution – pas d'utilisation commerciale – partage dans les mêmes conditions" 4.0 internationale.

Chaos déterministe et exposant de Lyapunov	13
Exemples	13
Propriétés asymptotiques	13
	14
Stabilité, stabilité asymptotique	14
Exemples	14
	14
Cas d'un système linéaire	14
Cas du plan : portrait de phase et théorème de Bendixon	15
Références	15
Exercices	15
Ecoulement dans un réservoir	15
Autour du Lemme de Grönwall	16
Proie/prédateur	16
Masse/ressort	16
Attractivité locale implique stabilité asymptotique globale pour	
	17
Contrôle d'un système linéaire	17
Correction des exercices	17
Ecoulement dans un réservoir	17
Autour du Lemme de Grönwall	17
Proie/prédateur	19
Masse/ressort	19
	19
Contrôle d'un système linéaire	20
Annexes	20
Preuve du théorème des bouts	20
Notations à définir/uniformiser	
$ C^k(I,\mathbb{R})$	
— boule ouverte/fermée	
— interieur	

Un peu d'histoire

Cadre de l'étude

Soit $n \in \mathbb{N}^*$.

Equation différentielle de degré p

Soient $p \in \mathbb{N}^*$, U ouvert de $\mathbb{R} \times (\mathbb{R}^n)^p$ et $f: U \to \mathbb{R}^n$ une application continue sur U. Une application $x: I \to \mathbb{R}^n$ continue sur un intervalle $I \subseteq \mathbb{R}$ non réduit ¹ à un point, est dite solution (sur ² I) de l'équation différentielle d'ordre p

$$x^{(p)} = f(t, x, \dot{x}, \dots, x^{(p-1)})$$

si x est de classe C^p sur I et pour tout $t \in I$,

$$\begin{array}{ll} & - & (t, x(t), \dot{x}(t), \dots, x^{(p-1)}(t)) \in U \\ & - & x^{(p)}(t) = f(t, x(t), \dot{x}(t), \dots, x^{(p-1)}(t)). \end{array}$$

On dira que l'équation différentielle est *autonome* si l'application f ne dépend pas de t. Dans ce cas, on pourrait définir U directement comme un ouvert de $(\mathbb{R}^n)^p$ et $f:U\subseteq (\mathbb{R}^n)^p\to \mathbb{R}^n$.

Exemples

quelques systèmes physiques vus en prépa (RLC, masse ressort, hamiltonien)

Réduction à l'ordre 1

Etant donnés $p \in \mathbb{N}^*$, U un ouvert de $\mathbb{R} \times (\mathbb{R}^n)^p$ et $f \in C^0(U, \mathbb{R}^n)$, définissons l'application $f \in C^0(U, \mathbb{R}^n)$ par

$$f(t, x_0, x_1, \dots, x_{p-1}) = (x_1, x_2, \dots, x_{p-1}, f(t, x_0, \dots, x_{p-1}))$$
.

Alors $x \in C^p(I, \mathbb{R}^n)$ est solution de l'équation différentielle d'ordre p définie par f si et seulement si $(x, \dot{x}, \dots, x^{(p-1)})$ est solution de l'équation différentielle d'ordre 1

$$\underline{\dot{x}} = f(t, \underline{x}) .$$

 $D\'{e}monstration:$

Nous déduisons que résoudre une équation différentielle d'ordre p est en fait équivalent à résoudre une équation différentielle d'ordre 1, quitte à considérer comme inconnue la suite des dérivées $(x,\dot{x},\ldots,x^{(p-1)})\in C^1(I,\mathbb{R}^n)$ avec $\underline{n}=np$, au lieu de $x\in C^p(I,\mathbb{R}^n)$. Dans la suite de ce cours nous nous restreignons donc à p=1.

^{1.} Certaines références autorisent les solutions définies sur un intervalle d'intérieur vide, c'est-à-dire réduit à un point, qui sont dîtes "triviales". Mais cela n'a pas grand intérêt ici et nous supposons donc que les solutions sont définies au moins "pendant un certain temps".

^{2.} On pourra omettre de préciser l'intervalle I sur lequel x est solution lorsque I est l'ensemble de définition naturel (ou clairement défini) de x. Lorsque celui-ci est ambigue ou bien lorsque l'on veut insister sur l'intervalle de définition, on dira solution sur I.

Problème de Cauchy (Initial Value Problem)

Soient U un ouvert de $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, $(t_0, x_0) \in U$ et $f \in C(U, \mathbb{R}^n)$. Le problème de Cauchy fait référence au système

$$\dot{x} = f(t, x) \quad , \quad x(t_0) = x_0 \ .$$

On dira donc que $x: I \to \mathbb{R}^n$ est solution du problème de Cauchy défini par f et (t_0, x_0) (sur un intervalle I non réduit à un point) si

On notera alors $x \in S_f(t_0, x_0)$.

Représentation intégrale des solutions

Soient U un ouvert de $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, $f \in C(U, \mathbb{R}^n)$, I un intervalle de \mathbb{R} d'intérieur non vide, $(t_0, x_0) \in U$ tel que $t_0 \in I$, et $x \in C(I, \mathbb{R}^n)$ telle que $(t, x(t)) \in U$ pour tout $t \in I$. Alors, $x \in S_f(t_0, x_0)$ si et seulement si x est solution de l'équation intégrale

$$x(t) = x_0 + \int_{t_0}^t f(s, x(s)) ds \qquad \forall t \in I.$$

Démonstration: Supposons $x \in S_f(t_0, x_0)$. Alors $x \in C^1(I, \mathbb{R}^n)$, and pour tout $t \in I$,

$$x_0 + \int_{t_0}^t f(s, x(s))ds = x(t_0) + \int_{t_0}^t \dot{x}(s)ds = x(t)$$
.

Réciproquement, si x vérifie l'équation intégrale, $x(t_0) = x_0$, et puisque f est continue sur U, on a $x \in C^1(I, \mathbb{R}^n)$ et par dérivation, $\dot{x}(t) = f(t, x(t))$ pour tout $t \in I$.

Classe plus générale de solutions

Relaxation de la continuité de f et de la notion de solution de manière à ce que cette intégrale existe + ref à calcul intégral

Etude du problème de Cauchy

Existence de solutions locales

Le théorème suivant assure l'existence locale de solutions au problème de Cauchy sous une simple hypothèse de continuité de f.

Théorème de Peano-Arzelà

Soient U un ouvert de $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ et $f \in C(U, \mathbb{R}^n)$. Pour tout $(t_0, x_0) \in U$, il existe $\epsilon > 0$ et $x \in C^1([t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon], \mathbb{R}^n)$ tels que $x \in S_f(t_0, x_0)$.

Démonstration: La démonstration de ce résultat est hors-programme car elle fait appel au théorème d'Ascoli(-Arzelà) qui sera abordé dans les notions avancées de Calcul Différentiel III. Seule la connaissance et compréhension du résultat est exigible. Pour les curieux, preuve en appendice?

Solution maximale

Soient U un ouvert de $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, $f \in C(U, \mathbb{R}^n)$. On dit que $x \in C^1(I, \mathbb{R}^n)$ est une solution maximale de l'équation différentielle

$$\dot{x} = f(t, x)$$

si pour toute autre solution $y \in C^1(J, \mathbb{R}^n)$ telle que $I \subseteq J$ et $x_{|I|} \equiv y_{|I|}$, on a nécessairement I = J et $x \equiv y$. En d'autres termes, elle n'est pas prolongeable.

Exemple

Considérons le problème de Cauchy

$$\dot{x} = -\sqrt{|x|}$$
 , $(t_0, x_0) = (0, 0)$

permettant de modéliser l'écoulement d'un fluide dans un réservoir, selon la loi de Torricelli. La fonction $f:(t,x)\mapsto -\sqrt{|x|}$ est continue sur $U=\mathbb{R}\times\mathbb{R}$, donc on sait que ce problème de Cauchy admet au moins une solution. En fait, on montrera en exercice qu'il existe une infinité de solutions maximales.

Unicité des solutions

Nous avons vu dans la partie précédente que des solutions locales au problème de Cauchy existent toujours si f est continue mais qu'elles ne sont pas nécessairement uniques. Le théorème suivant montre que l'unicité des solutions est garantie si f est de classe C^1 par rapport à la variable x.

Théorème de Cauchy-Lipschitz (ou de Picard-Lindelöf)

Soient U un ouvert de $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ et $f \in C^0(U, \mathbb{R}^n)$ telle que sa dérivée partielle $(t,x) \mapsto \frac{\partial f}{\partial x}(t,x)$ existe et est continue sur U (on dira que f est de classe C^1 par rapport à x). Alors pour tout $(t_0,x_0) \in U$, il existe une unique solution maximale $x: I \to \mathbb{R}^n$ dans $S_f(t_0,x_0)$. De plus, l'intervalle I est ouvert et contient un voisinage de t_0 .

Démonstration Nous donnons ici le principe de la preuve qu'il est important de comprendre. La preuve complète est donnée en appendice? L'essentiel est

en fait de montrer que sous l'hypothèse de régularité de f par rapport à x, il existe une unique solution locale au problème de Cauchy. De là on peut ensuite déduire qu'elle se prolonge en une unique solution maximale unique. L'ouverture de son intervalle de définition vient du fait qu'elle pourrait sinon être de nouveau prolongée $au\ bord$ de l'intervalle puisque U est ouvert, ce qui contradirait sa maximalité. La partie cruciale est donc le résultat local suivant qui constitue en fait le théorème initial de Cauchy-Lipschitz (sa généralisation aux solutions globales étant plutôt dûe à Picard et Lindelöf).

Théorème de Cauchy-Lipschitz local Soient U un ouvert de $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, $f \in C^0(U,\mathbb{R}^n)$ de classe C^1 par rapport à x, et $(t_0,x_0) \in U$. Soient $\tau > 0$ et r > 0 tels que

$$\mathcal{C} := [t_0 - \tau, t_0 + \tau] \times \overline{B}_r(x_0) \subset U .$$

Pour tout $\tau_m \in [0, \tau]$ tel que $\tau_m \max_{\mathcal{C}} ||f|| \leq r$, il existe une unique fonction $x \in S_f(t_0, x_0)$ définie sur $[t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$.

Démonstration Tout d'abord, C étant fermé et borné en dimension finie, C est compact et par continuité de f, $\max_{C} ||f||$ existe bien. Rappelons nous que $E := C^0([t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m], \mathbb{R}^n)$ (ref?) est un espace de Banach pour la norme uniforme $||\cdot||_{\infty}$, et définissons

$$F = \{x \in E : x([t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]) \subseteq \overline{B}_r(x_0)\}$$
.

On peut montrer que ³ F est un sous-ensemble fermé de E. F est donc complet (ref?) (toujours pour la norme uniforme $\|\cdot\|_{\infty}$). Pour tout $x \in F$, par définition, $(s, x(s)) \in \mathcal{C} \subset U$ pour tout $s \in [t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$; on peut donc définir l'opérateur $\Gamma : F \to E$ par

$$\Gamma(x)(t) = x_0 + \int_{t_0}^t f(s, x(s))ds \qquad \forall t \in [t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m] .$$

En fait, d'après la représentation intégrale des solutions, on sait qu'une fonction $x \in F$ est solution du problème de Cauchy sur $[t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$ si et seulement si elle vérifie

$$\Gamma(x) = x$$

c'est-à-dire x est un point fixe de Γ . Par ailleurs, on peut prouver ⁴ que pour tout $x \in S_f(t_0, x_0)$ définie sur $[t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$, x est dans F: c'est donc un point fixe x^* de Γ sur F. L'idée de la preuve est donc de montrer que Γ (ou une de ses

$$|x_n(t) - x^*(t)| \le |x_n - x^*|_{\infty} \longrightarrow_{n \to \infty} 0$$

donc la suite $(x_n(t))$ d'éléments du fermé $\overline{B}_{x_0}(r)$ converge dans \mathbb{R}^n vers $x^*(t)$ qui est donc dans $\overline{B}_{x_0}(r)$. Ceci implique $x^* \in F$.

4. Il suffit de montrer que $x([t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]) \subseteq \overline{B}_r(x_0)$. Supposons le contraire et sans perdre en généralité supposons que

$$S := \{ t \in [t_0, t_0 + \tau_m] : |x(t) - x_0| > r \} \neq \emptyset.$$

Soit $t^* = \inf S$. Nécessairement $t_0 < t^* < t_0 + \tau_m$. Donc par la représentation intégrale,

$$|x(t^*) - x_0| \le (t^* - t_0) \max_{s \in [t_0, t^*]} f(s, x(s)) < \tau_m \max_{\mathcal{C}} |f| < r$$
.

Par continuité de x, $|x(t) - x_0| \le r$ pour un temps après t^* , ce qui contredit sa définition.

^{3.} Pour toute suite (x_n) d'éléments de F convergeant vers x^* , pour tout $t \in [t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$,

itérées) est contractante pour utiliser le théorème de point fixe sur un espace de Banach et en déduire l'existence et l'unicité de ce point fixe (REF?).

D'abord, pour tout $x \in F$, pour tout $t \in [t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$,

$$\|\Gamma(x)(t) - x_0\| \le \left| \int_{t_0}^t \|f(s, x(s))\| ds \right| \le \tau_m \max_{\mathcal{C}} \|f\| \le r$$

de sorte que $\Gamma(x) \in F$, i.e. $\Gamma: F \to F$. Ensuite, pour tout $(x_a, x_b) \in F \times F$, pour tout $t \in [t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$,

$$\|\Gamma(x_a)(t) - \Gamma(x_b)(t)\| \le \left| \int_{t_0}^t \|f(s, x_a(s)) - f(s, x_b(s))\| ds \right|.$$

Soit $k = \max_{\mathcal{C}} \left\| \frac{\partial f}{\partial x} \right\|$ (bien défini car \mathcal{C} est compact et $\frac{\partial f}{\partial x}$ est continue par hypothèse). Alors l'application du théorème des accroissement finis (REF) nous donne

$$\|\Gamma(x_a)(t) - \Gamma(x_b)(t)\| \le \left| \int_{t_0}^t k \|x_a(s) - x_b(s)\| ds \right| \le |t - t_0|k \|x_a - x_b\|_{\infty}$$

et donc $\|\Gamma(x_a) - \Gamma(x_b)\|_{\infty} \le \tau_m k \|x_a - x_b\|_{\infty}$. A ce stade, sauf si $\tau_m k < 1$, Γ n'est pas contractante. Cependant, on peut montrer par récurrence que pour tout $p \in \mathbb{N}$, et pour tout $t \in [t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$,

$$\|\Gamma^p(x_a)(t) - \Gamma^p(x_b)(t)\|_{\infty} \le \frac{(|t - t_0|k)^p}{p!} \|x_a - x_b\|_{\infty}$$

en notant $\Gamma^p = \underbrace{\Gamma \circ \Gamma \circ \ldots \circ \Gamma}_{p \text{ fois}}$. Donc pour tout $p \in \mathbb{N}$, $\|\Gamma^p(x_a) - \Gamma^p(x_b)\|_{\infty} \le$

 $\frac{(\tau_m k)^p}{p!} \|x_a - x_b\|_{\infty}$. Il existe donc m tel que Γ^m est contractante. D'après le théorème de point fixe de Banach (REF), Γ admet un unique point fixe x^* dans F

Relâchement à f Lipschitzienne

La première preuve d'existence et unicité locale de solutions sous l'hypothèse que f est de classe C^1 par rapport à x est dûe à Augustin Louis Cauchy (1820) et repose sur l'utilisation du théorème d'accroissements finis 5 . Mais on remarque dans notre preuve qu'il suffirait qu'il existe k > 0 tel que

$$||f(t,x_a)-f(t,x_b)|| \le k||x_a-x_b|| \quad \forall t \in [t_0-\tau_m,t_0+\tau_m], \forall (x_a,x_b) \in \overline{B}_r(x_0),$$

c'est-à-dire que la fonction f soit lipschitzienne par rapport à x au voisinage de (t_0, x_0) . Cette propriété fut introduite par le mathématicien allemand Rudolf Lipschitz quelques années plus tard (1868) pour prouver le même résultat de façon indépendante: d'où le nom de théorème de Cauchy-Lipschitz. Notons que cette dernière hypothèse est plus faible que celle de Cauchy car elle impose seulement que $x \mapsto f(t,x)$ soit lipschitzienne au voisinage de (t_0,x_0) , au lieu de différentiable. Par exemple, $x \mapsto ||x||$ est lipschitzienne (mais pas C^1) et $\dot{x} = ||x||$ admet donc une unique solution maximale quel que soit la condition initiale.

^{5.} En l'absence d'outils d'analyse fonctionnelle à cette époque, la preuve de Cauchy consistait plutôt à discrétiser en temps l'intégrale de plus en plus finement et montrer la convergence vers une solution.

Approximations successives

Mise à part quelques formes particulières de f, il est très rare de savoir résoudre explicitement une équation différentielle. Cependant, la preuve (dans sa forme moderne donnée plus haut) caractérise la solution comme le point fixe de l'opérateur Γ . Or, on sait (REF) que ce point fixe est la limite uniforme de la suite des itérées de Γ . En pratique, on peut donc s'approcher arbitrairement proche de la solution sur l'intervalle $[t_0 - \tau_m, t_0 + \tau_m]$ (au sens de la norme uniforme), en calculant la suite $x_{p+1} = \Gamma(x_p)$ définie par

$$x_{p+1}(t) = x_0 + \int_{t_0}^t f(s, x_p(s)) ds,$$

en notant ici de manière abusive x_0 la fonction constante égale à x_0 . Cette méthode de recherche de point fixe porte le nom d'approximations successives et est introduite pour la première fois par le mathématicien français Emile Picard à la fin du XIXème siècle grâce aux progrès de l'analyse fonctionnelle. C'est finalement le mathématicien finlandais Ernst Lindelöf qui donne à la preuve sa forme moderne en utilisant en 1894 la théorie des espaces de Banach. Pour les anglophones, ce théorème s'appelle d'ailleurs le théorème de Picard-Lindelöf.

Exemples

— Une équation différentielle *linéaire*, c'est-à-dire pour laquelle il existe $a \in C^0(\mathbb{R}, \mathbb{R}^{n \times n})$ et $b \in C^0(\mathbb{R}, \mathbb{R}^n)$ telles que

$$f(t,x) = a(t)x + b(t) ,$$

admet une unique solution maximale quelque-soit sa condition initiale $(t_0, x_0) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$.

Solutions globales

Dans la section précédente, nous avons vu que lorsque f est C^1 par rapport à x, la solution maximale au problème de Cauchy (qui est alors unique) est définie sur un intervalle ouvert. Mais cet intervalle n'est pas nécessairement $\mathbb R$ entier même si $U=\mathbb R\times\mathbb R^n$ et f est de classe C^∞ . On dit dans ce cas que la solution n'est pas globale.

Example d'explosion en temps fini

Par exemple, considérons le problème de Cauchy

$$\dot{x} = x^2 \quad , \qquad (t_0, x_0) \in \mathbb{R}^2 \ .$$

La fonction $f:(t,x)\mapsto x^2$ est de classe C^1 sur $U=\mathbb{R}^2$, donc il existe une unique solution maximale. On peut vérifier par le calcul que celle-ci s'écrit

$$x(t) = \frac{x_0}{1 - x_0(t - t_0)}$$
 , $I = \left(-\infty, t_0 + \frac{1}{x_0}\right)$.

Cette solution diverge au temps $t_0 + \frac{1}{x_0}$, on dit qu'elle explose en temps fini.

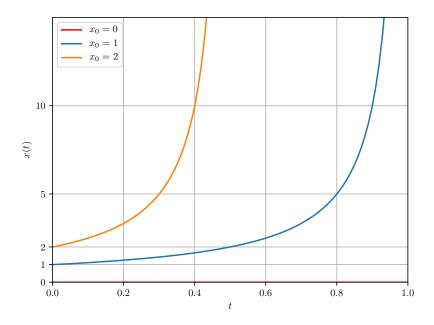


FIGURE 1 – Solutions à $\dot{x}=x^2$ pour $t_0=0$ et différentes valeurs de x_0

En fait, le théorème suivant montre que pour toute solution maximale, la paire (t,x(t)) quitte nécessairement n'importe quel compact de U au bout d'un certain temps. Dans le cas usuel où $U=\mathbb{R}\times\mathbb{R}^n$, ceci implique donc que toute solution maximale non globale, i.e. définie sur $\left[0,\overline{t}\right[$ avec $\overline{t}<+\infty$, explose en temps fini, c'est-à-dire

$$\lim_{t \to \bar{t}} \|x(t)\| = +\infty ,$$

Dans le cas où U ne serait pas l'espace entier, une solution non globale pourrait aussi tendre en temps fini vers le "bord" de U sans nécessairement diverger.

Théorème des bouts

Soient U un ouvert de $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ et $f \in C^0(U, \mathbb{R}^n)$ de classe C^1 par rapport à x. Soient $(t_0, x_0) \in U$ et $x :]\underline{t}, \overline{t}[\to \mathbb{R}^n$ la solution maximale au problème de Cauchy correspondant, avec $\underline{t} \in [-\infty, t_0[$ et $\overline{t} \in]t_0, +\infty]$. Alors pour tout compact $K \subset U$, il existe $t_K^+ \in [t_0, \overline{t}[$ and $t_K^- \in]\underline{t}, t_0]$) tels que

$$(t, x(t)) \notin K \qquad \forall t \in [t_K^+, \bar{t}[\cup]\underline{t}, t_K^-]$$

Démonstration : Voir en annexe.

Critère d'existence globale

Soient I un intervalle ouvert de \mathbb{R} , $U = I \times \mathbb{R}^n$, $(t_0, x_0) \in U$ et $f \in C^0(U, \mathbb{R}^n)$. S'il existe $a, b : I \to \mathbb{R}$ telles que

$$||f(t,x)|| \le a(t)||x|| + b(t) \quad \forall (t,x) \in I \times \mathbb{R}^n$$

alors toute 6 solution maximale au problème de Cauchy associé est définie sur I entier. On dit alors que f a une croissance au plus affine.

Démonstration : Prouvé dans l'exercice Autour du Lemme de Grönwall.

Exemples

— Reprenons l'exemple d'une équation différentielle *linéaire*, c'est-à-dire pour laquelle il existe $A \in C^0(I, \mathbb{R}^{n \times n})$ et $b \in C^0(I, \mathbb{R}^n)$ telles que

$$f(t,x) = A(t)x + b(t) .$$

D'après le théorème précédent, quelque-soit sa condition initiale $(t_0, x_0) \in I \times \mathbb{R}^n$, sa solution maximale est définie sur I entier. Dans le cas où A est constant, on en a même une formule explicite (obtenue par la méthode de variation de la constante)

$$x(t) = e^{A(t-t_0)}x_0 + \int_{t_0}^t e^{A(t-s)}b(s)ds ,$$

où $e^{A(t-s)}$ est l'exponentielle de matrice définie par

$$e^{A(t-s)} = \sum_{n=0}^{+\infty} \frac{A^p(t-s)^p}{p!}$$
.

Attention, cette formule ne fonctionne que si A est constant.

— Un autre cas important d'une croissance au plus affine est lorsque f est globalement bornée en x. Par exemple,

$$f(t,x) = c(t)\arctan(x)$$
 ou $f(t,x) = \frac{c(t)}{1+x^2}$

engendrent des problèmes de Cauchy aux solutions uniques et globales.

Régularité et stabilité des solutions

Depuis l'apparition de la mécanique Newtonienne au XVIIème sciècle, l'étude des équations différentielles a toujours été motivée par l'espoir de compréhension et de prédiction du comportement futur ou passé de systèmes physiques. En particulier, une question ayant taraudé et divisé les scientifiques au cours des siècles est celle de la stabilité du système à trois corps (Terre-Lune-Soleil), ou plus généralement du système solaire. Enchanté devant les avancées de la mécanique céleste, Pierre-Simon Laplace écrit en 1814:

^{6.} Si f est de classe C^1 par rapport à x, cette solution est unique. Mais ce théorème est aussi valable pour f seulement continue.

Nous devons donc envisager l'état présent de l'univers comme l'effet de son état antérieur, et comme la cause de celui qui va suivre. Une intelligence qui pour un instant donné connaîtrait toutes les forces dont la nature est animée et la situation respective des êtres qui la composent, si d'ailleurs elle était assez vaste pour soumettre ses données à l'analyse, embrasserait dans la même formule les mouvements des plus grands corps de l'univers et ceux du plus léger atome : rien ne serait incertain pour elle, et l'avenir comme le passé serait présent à ses yeux.

Cette conviction déterministe, c'est-à-dire que les phénomènes physiques passés ou futurs sont entièrement déterminés par leur condition initiale, fut confirmée par le théorème de Cauchy-Lipschitz quelques années plus tard. Ce dernier suggère en effet que l'on peut prévoir l'évolution des systèmes physiques par la seule connaissance de leur condition initiale et de leur modèle physique.

Cependant, à la fin du XIXème siècle, on se rend vite compte que la réalité est en fait toute autre:

- d'une part, la condition initiale et le modèle ne sont jamais parfaitement connus: quelle est alors la qualité de notre prédiction?
- d'autre part, ne pouvant généralement pas calculer explicitement la solution, comment anticiper son comportement sur des temps longs, voire son comportement asymptotique?

Sensibilité aux conditions initiales et erreurs de modèle

La première question fut soulevée par Henri Poincaré à la fin du XIXème siècle alors qu'il s'attelle à la question de la stabilité du système solaire. Il écrit:

Si un cône repose sur sa pointe, nous savons bien qu'il va tomber, mais nous ne savons pas de quel côté [...]. Si le cône était parfaitement symétrique, si son axe était parfaitement vertical, s'il n'était soumis à aucune autre force que la pesanteur, il ne tomberait pas du tout. Mais le moindre défaut de symétrie va le faire pencher légèrement d'un côté ou de l'autre, et dès qu'il penchera, si peu que ce soit, il tombera tout à fait de ce côté. Si même la symétrie est parfaite, une trépidation très légère, un souffle d'air pourra le faire incliner de quelques secondes d'arc [...].

Le théorème suivant nous montre que pour un horizon de temps fini donné, on peut obtenir une solution arbitrairement précise si le système est initialisé suffisamment précisément et si les perturbations (ou erreurs de modèle) sont suffisamment faibles. En d'autres termes, la solution est *régulière* par rapport aux perturbations en temps fini. Ceci est crucial en physique puisque l'on ne peut jamais tout modéliser parfaitement.

Régularité en temps fini

Soient U un ouvert de $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, $f \in C^0(U, \mathbb{R}^n)$ de classe C^1 par rapport à x, $(t_0, x_0) \in U$, et $x : I \to \mathbb{R}^n$ la solution maximale dans $S_f(t_0, x_0)$. Pour tout \bar{t} tel que $[t_0, \bar{t}] \subset I$, il existe $\delta_m > 0$ et $\lambda \in \mathbb{R}$ tels que pour $\delta \in \mathbb{R}^n$ tel que $|\delta| \leq \delta_m$, la solution maximale x_δ dans $S_f(t_0, x_0 + \delta)$ est définie sur $[t_0, \bar{t}]$ et vérifie

$$|x(t) - x_{\delta}(t)| \le e^{\lambda(t - t_0)} |\delta| \quad \forall t \in [t_0, \overline{t}].$$

On dit alors que la solution du problème de Cauchy est continue par rapport à la condition initiale à horizon de temps fini : plus l'erreur de condition initiale δ est petite, plus l'erreur sur la trajectoire à horizon \bar{t} est petite. Attention, l'hypothèse " C^1 par rapport à x" est importante encore ici, comme illustré dans l'exercice $Ecoulement\ dans\ un\ réservoir$.

Démonstration Prouvé dans l'exercice Autour du Lemme de Grönwall

Exemples

- Si $\lambda < 0$, l'erreur commise sur la condition initiale disparait au cours du temps dans les solutions : on dit qu'elles "oublient" leur condition initiales et que le système est contractant.
- On peut aussi déduire de ce résultat la continuité des solutions par rapport à des paramètres p intervenant dans la fonction f. En effet, il suffit de considérer le système étendu

$$\dot{y} = f(t, y, p)$$
$$\dot{p} = 0$$

pour lequel l'incertitude de paramètre se ramène à une incertitude de condition initiale.

 Considérons un système linéaire à paramètre et/ou condition initiale incertains

$$\dot{x} = (a + \delta_a)x \qquad , \qquad x_0 = c + \delta_c$$

Pour $\delta_a = 0 = \delta_c$, la solution est $x(t) = ce^{at}$, et sinon

$$x_{\delta}(t) = (c + \delta_c)e^{(a+\delta_a)t}$$
.

On a donc pour tout t,

$$||x(t) - x_{\delta}(t)|| = ||c - (c + \delta_c)e^{\delta_a t}||e^{at}|| \le (|\delta_c|e^{\delta_a t} + |1 - e^{\delta_a t}||c|)e^{at}$$

et pour tout $\bar{t} > 0$ et $|\delta_a| \leq \frac{1}{\bar{t}}$

$$\sup_{t \in [0,\bar{t}]} \|x(t) - x_{\delta}(t)\| \le \left(|\delta_c| e^{\delta_a \bar{t}} + |\delta_a| |c| \bar{t} \right) e^{a\bar{t}}$$

qui peut être rendu aussi faible que voulu si δ_a et δ_c sont suffisamment petits. On voit bien ici que cette différence est bornée en temps fini, mais pas forcément aymptotiquement en particulier si a > 0.

— L'outil Fibre 7 permet d'observer en dimension 3 cette continuité des solutions par rapport aux conditions initiales : à "Integration Time" fixé, plus on réduit la boîte de condition initiales, plus les solutions restent proches. Par contre, lorsqu'on augmente le "Integration Time" les solutions s'écartent.

Chaos déterministe et exposant de Lyapunov

Même si la continuité des solutions par rapport aux paramètres et conditions initiales est une bonne nouvelle qui donne espoir de pouvoir simuler et prédire des systèmes physiques, elle est malheureusement parfois insuffisante. Henri Poincaré continue:

Si nous connaissions exactement les lois de la nature et la situation de l'univers à l'instant initial, nous pourrions prédire exactement la situation de ce même univers à un instant ultérieur. Mais, lors même que les lois naturelles n'auraient plus de secret pour nous, nous ne pourrions connaître la situation qu'approximativement. Si cela nous permet de prévoir la situation ultérieure avec la même approximation, c'est tout ce qu'il nous faut, nous disons que le phénomène a été prévu, qu'il est régi par des lois ; mais il n'en est pas toujours ainsi, il peut arriver que de petites différences dans les conditions initiales en engendrent de très grandes dans les phénomènes finaux ; une petite erreur sur les premières produirait une erreur énorme sur les derniers. La prédiction devient impossible et nous avons le phénomène fortuit.

En fait, A FINIR + insister sur determinisme + anecdote poincaré, fin de l'espoir de Laplace chaos que pour borné

Exemples

- 1963 : l'attracteur de Lorenz, météo
- 1992 : Sussman& Wisdom système solaire chaotique avec horizon de Lyapunov 200 million d'années
- electricité, pendule forcé

Propriétés asymptotiques

Dans la section précédente nous avons répondu à la première question qui était la sensibilité des solutions aux erreurs de condition initiale et de modèle. Mais cette étude était en temps fini et nous nous intéressons maintenant à la seconde question qui est le comportement asymptotique des solutions. Nous voulons des critères sur la fonction f qui nous permettent de prédire ce comportement: est-ce qu'il diverge ? est-ce qu'il tend vers un point en particulier ? vers un cycle limite ?

^{7.} https://portsmouth.github.io/fibre/ + details

Dans la suite, pour simplifier, nous étudions les équations différentielles dites autonomes, c'est-à-dire dont la fonction f est indépendente du temps. On se donne donc un ouvert Ω de \mathbb{R}^n et une fonction continue $f:\Omega\to\mathbb{R}^n$. Dans ce cas, on prend par défaut $t_0=0$. Puisque l'on souhaite étudir plus particulièrement le comportement asymptotique des solutions de $\dot{x}=f(x)$, on se restreint aux solutions complètes, c'est-à-dire définies sur $\mathbb{R}_{>0}=[0,+\infty)$.

Point d'équilibre

On appelle point d'équilibre un point $a \in \mathbb{R}^n$ tel que

$$f(a) = 0.$$

En d'autres termes, la fonction constante $x \equiv a$ est solution.

Stabilité, stabilité asymptotique

Un point d'équilibre a est dit:

— stable si l'on peut rester arbitrairement proche de a quitte à initialiser les solutions suffisamment proche de a, c'est-à-dire pour tout $\varepsilon > 0$, il existe $\eta > 0$ tel que toute solution $x : \mathbb{R}_{\geq 0} \to \mathbb{R}$ vérifie

$$|x(0) - a| \le \eta \implies |x(t) - a| \le \varepsilon \quad \forall t \in I.$$

- *instable* s'il n'est pas stable.
- localement attractif si toutes les solutions initialisées suffisamment proche de a convergent vers a, c'est-à-dire s'il existe $\eta>0$ tel que toute solution $x:\mathbb{R}_{\geq 0}\to\mathbb{R}$ vérifie

$$|x(0) - a| \le \eta$$
 \Longrightarrow $\lim_{t \to +\infty} x(t) = a$.

- globalement attractif si toutes les solutions convergent vers a.
- localement (resp. globalement) asymptotiquement stable s'il est à la fois stable et localement (resp. globalement) attractif.

Exemples

Caractérisation par Lyapunov

Cas d'un système linéaire

Soit $A \in \mathbb{R}^{n \times n}$. Le point d'équilibre 0 est asymptotiquement stable pour le système

$$\dot{x} = Ax$$

si et seulement si les valeurs propres de A sont toutes à partie réelle strictement négative.

 $D\acute{e}monstration$ La notion d'asymptotiquement stable contient deux propriétés : la stabilité et l'attractivité. On montrera en exercice que pour un système

linéaire, la stabilité asymptotique est équivalente à l'attractivité, c'est-à-dire que la stabilité vient gratuitement avec l'attractivité. C'est une propriété propre aux systèmes linéaires. Il suffit donc de trouver un critère caractérisant l'attrictivité de 0. On a vu que les solutions s'écrivent

$$x(t) = e^{At}x_0 .$$

Si A était diagonale (réelle), on aurait $x_i(t) = e^{\lambda_i t} x_{0,i}$, où λ_i sont les valeurs propres et l'on voit bien que la convergence des solutions vers 0 est équivalente à avoir $\lambda_i < 0$. Maintenant, si A est diagonalisable, i.e., il existe $P \in \mathbb{R}^{n \times n}$ telle que $P^{-1}AP$ est diagonale, on a $P^{-1}x(t)P = e^{P^{-1}APt}P^{-1}x_0P$, et reproduisant le même argument, $P^{-1}xP$ (et donc x) converge vers 0 si et seulement si les entrées diagonales de $P^{-1}AP$, qui sont les valeurs propres de A, sont à partie réelle strictement négative. Ceci dit toute matrice A n'est pas diagonalisable. Par contre, toute matrice est triangularisable.

Attention ce critère n'est valable que pour A constant. Le fait que $A \in C^0(I, \mathbb{R}^{n \times n})$ ait des valeurs propres à partie réelle strictement négative pour tout t n'implique pas que le système

$$\dot{x} = A(t)x$$

soit asymptotiquement stable. EXEMPLE?

Cas du plan : portrait de phase et théorème de Bendixon

Références

Exercices

Ecoulement dans un réservoir

Considérons un réservoir cylindrique de section S qui se vide par une ouverture de section s située à sa base. On note x la hauteur de liquide dans le réservoir. D'après la loi de $Torricelli^8$, l'équation d'évolution de x est donnée par

$$\dot{x} = -k\sqrt{|x|} \qquad k = \frac{s}{S}\sqrt{2g}$$

où g est la pesanteur.

8. Sous l'hypothèse d'incompressibilité du fluide, la loi de Bernoulli dit que

$$p_s + \rho g h_s + \rho \frac{v_s^2}{2} = p_o + \rho g h_o + \rho \frac{v_o^2}{2}$$

où s fait référence aux quantités à la surface et o à l'ouverture. On a $p_s=p_o$ égales à la pression atmosphérique, $h_s-h_o=x,\,v_s=\frac{s}{S}v_o$ par conservation du débit, et $\dot{x}=-v_s$. On obtient donc

$$\dot{x} = -\frac{1}{\sqrt{\left(\frac{S}{s}\right)^2 - 1}} \sqrt{2gx} \approx -\frac{s}{S} \sqrt{2gx}$$

en supposant que $s \ll S$.

- 1. Etant donné un temps initial t_0 et une hauteur initiale x_0 , résoudre le problème de Cauchy associé.
- 2. Comment expliquer physiquement la multitude de solutions ?
- 3. Les solutions sont-elles continues par rapport aux conditions initiales au sens du théorème de régularité des solutions donné plus haut ? Pourquoi ?

-> Correction

Autour du Lemme de Grönwall

1. (Lemme de Grönwall) Soient $t^-, t^+ \in \mathbb{R}, u, \alpha, \beta \in C^0([t^-, t^+], \mathbb{R}_{\geq 0})$, tels que

$$u(t) \le \alpha(t) + \int_{t_0}^t \beta(s)u(s)ds \qquad \forall t \in [t^-, t^+] .$$

Montrer qu'alors

$$u(t) \le \alpha(t) + \int_{t_0}^t \alpha(s)\beta(s) \exp\left(\int_s^t \beta(r)dr\right)ds \quad \forall t \in [t^-, t^+].$$

En déduire que si α est constant,

$$u(t) \le \alpha \exp\left(\int_{t_0}^t \beta(r)dr\right) \qquad \forall t \in [t^-, t^+] \ .$$

Indice : poser $v(t) = \int_{t_0}^t \beta(s)u(s)ds$ et étudier la dérivée de $v(t)\exp\left(-\int_{t_0}^t \beta(r)dr\right)$.

- 2. Utiliser le Lemme de Grönwall pour montrer le théorème d'existence globale de solutions. *Indice : utiliser la représentation intégrale des solutions*.
- 3. Utiliser le Lemme de Grönwall pour montrer le théorème de continuité par rapport aux conditions initiales. *Indice : utiliser la représentation intégrale des solutions*.

\rightarrow Correction

Proie/prédateur

Cycle limite Bendixon ou exo cercle attractif

Masse/ressort

Considérons une masse m accrochée à un ressort de raideur k, lui-même fixé à un mur.

1. Montrer que l'évolution de la position de la masse peut être décrite par

$$m\ddot{x} = -\lambda \dot{x} - kx ,$$

- où λ est un coefficient de frottement. Que représente x?
- 2. Réduire l'équation différentielle à l'ordre 1.
- 3. Déterminer les points d'équilibre.
- 4. Etudier leur stabilité et le comportement des solutions pour $\lambda=0$ et $\lambda>0$. Les dessiner sur un portrait de phase.
- -> Correction

Attractivité locale implique stabilité asymptotique globale pour un système linéaire

Soit $A \in \mathbb{R}^{n \times n}$. Montrer que si 0 est localement attractif pour

$$\dot{x} = Ax$$

alors il l'est globalement et 0 est stable.

 \rightarrow Correction

Contrôle d'un système linéaire

Soit le système décrit par

$$\dot{x} = x + u(t)$$

où $t \mapsto u(t)$ est une entrée à choisir.

- 1. Comment se comporte le système si $u \equiv 0$?
- 2. Si on mesure $t \mapsto x(t)$, comment choisir u pour le rendre asymptotiquement stable ?
- \rightarrow Correction

Correction des exercices

Ecoulement dans un réservoir

Autour du Lemme de Grönwall

1. Soit v l'application définie par $v(t)=\int_{t_0}^t\beta(s)u(s)ds$ sur $[t^-,t^+].$ Elle vérifie

$$\dot{v}(t) = \beta(t)u(t)$$
 , $u(t) \le \alpha(t) + v(t)$,

et donc puisque β est à valeurs positives.

$$\dot{v}(t) \le \alpha(t)\beta(t) + \beta(t)v(t) \ .$$

Soit maintenant w l'application définie par $w(t) = v(t) \exp\left(-\int_{t_0}^t \beta(r) dr\right)$. w est dérivable sur $[t^-, t^+]$ et

$$\dot{w}(t) = (\dot{v}(t) - \beta(t)v(t)) \exp\left(-\int_{t_0}^t \beta(r)dr\right)$$

$$\leq \alpha(t)\beta(t) \exp\left(-\int_{t_0}^t \beta(r)dr\right)$$

En intégrant des deux côté entre t_0 et t, on obtient

$$w(t) - w(t_0) \le \int_{t_0}^t \alpha(s)\beta(s) \exp\left(-\int_{t_0}^s \beta(r)dr\right)ds$$

et en remplaçant w par son expression,

$$v(t) \le \int_{t_0}^t \alpha(s)\beta(s) \exp\left(\int_{t_0}^t \beta(r)dr\right)ds$$
,

ce qui donne le résultat. Finalement, si α est constant alors

$$u(t) \le \alpha + \alpha \left[-\exp\left(\int_{s}^{t} \beta(r)dr\right) \right]_{t_{0}}^{t}$$
$$\le \alpha - \alpha + \alpha \exp\left(\int_{t_{0}}^{t} \beta(r)dr\right)$$

ce qui donne le résultat.

2. Soit $x:]\underline{t},\overline{t}[\subseteq I \to \mathbb{R}^n$ une solution au problème de Cauchy. Par le théorème de représentation intégrale des solutions,

$$x(t) = x_0 + \int_{t_0}^t f(s, x(s)) ds$$
,

et donc, utilisant l'hypothèse de borne au plus affine de f,

$$||x(t)|| \le ||x_0|| + \int_{t_0}^t |b(s)| + |a(s)|||x(s)|| ds$$
.

Sur tout segment $[t^-, t^+] \subset]\underline{t}, \overline{t}[$, on peut donc appliquer le Lemme de Grönwall, ce qui donne

$$||x(t)|| \le \alpha(t) + \int_{t_0}^t \alpha(s)\beta(s) \exp\left(\int_s^t \beta(r)dr\right)$$

avec $\alpha(t) = ||x_0|| + \int_{t_0}^t |b(s)|$ et $\beta(t) = |a(t)|$ qui sont continues sur I. D'après le théoreme des bouts, nécessairement $]\underline{t}, \overline{t}[=I]$.

3. Soient $x: I \to \mathbb{R}^n$ et $x_{\delta}: I_{\delta} \to \mathbb{R}^n$ les solutions maximales associées à (t_0, x_0) et $(t_0, x_0 + \delta)$ respectivement, et \bar{t} tel que $[t_0, \bar{t}] \subset I$. On sait que

$$x(t) = x_0 + \int_{t_0}^t f(s, x(s))ds \qquad \forall t \in \mathbb{R}$$

$$x_{\delta}(t) = x_0 + \delta + \int_{t_0}^t f(s, x_{\delta}(s)) ds$$
 $\forall t \in I_{\delta}$

ce qui donne

$$|x(t) - x_{\delta}(t)| \le |\delta| + \int_{t_0}^t |f(s, x(s)) - f(s, x_{\delta}(s))| ds \quad \forall t \in I \cap I_{\delta}$$

Si $[t_0, \overline{t}] \subset I \cap I_\delta$, définissont le compact $\mathcal{C} := x([t_0, \overline{t}]) \cup x_\delta([t_0, \overline{t}])$. Puisque $\frac{\partial f}{\partial x}$ est continue sur U par hypothèse, $M = \max_{[t_0, \overline{t}] \times \mathcal{C}} \frac{\partial f}{\partial x}$ est bien défini. On a donc par le théorème des accroissements finis

$$|x(t) - x_{\delta}(t)| \le |\delta| + \int_{t_0}^t M|x(s) - x_{\delta}(s)|ds \qquad \forall t \in [t_0, \overline{t}].$$

Donc par le Lemme de Grönwall,

$$|x(t) - x_{\delta}(t)| \le |\delta| e^{M(t - t_0)} \qquad \forall t \in [t_0, \overline{t}].$$

Il suffit donc de montrer que $[t_0, \overline{t}] \subset I \cap I_{\delta}$. A FINIR !!!

Proie/prédateur

Masse/ressort

Attractivité locale implique stabilité asymptotique globale pour un système linéaire

Tout d'abord, montrons que l'attractivité locale de 0 implique l'attractivité globale. Ceci est dû à la propriété d'homogénéité des systèmes linéaires: si x une solution initialisée à $x_0 \in \mathbb{R}$, alors λx est solution initialisée à λx_0 puisque

$$\lambda x(t) = \lambda e^{At} x_0 = e^{At} (\lambda x_0) .$$

Donc soit $\eta > 0$ tel que toute solution initialisée dans $B_{\eta}(0)$ converge vers 0. Soit x une solution initialisée à $x_0 \in \mathbb{R}$. Alors λx avec $\lambda < \eta/|x_0|$ est solution initialisée dans $B_{\eta}(0)$ et converge vers 0. Donc x converge vers 0.

Maintenant, montrons la stabilité. Soit $\varepsilon > 0$. Notons $(x_i)_{i=1...n}$ une base orthonormale de \mathbb{R}^n . Soit alors M > 0 tel que

$$|e^{At}x_i| \le M \quad \forall t \in \mathbb{R}_{\ge 0} \quad \forall i \in \{1, ..., n\}$$

qui existe bien puisque toutes les solutions convergent vers 0 et n est fini. Soit maintenant $\eta > 0$. Pour tout $x_0 \in B_{\eta}(0)$ dont la décomposition dans la base s'écrit

$$x_0 = \sum_{i=1}^{n} \alpha_i x_i$$

on a $|\alpha_i| \leq \eta$ et donc pour tout $t \in \mathbb{R}_{>0}$,

$$\left| e^{At} x_0 \right| \le \left| \sum_{i=1}^n e^{At} \alpha_i x_i \right| \le n \eta M$$

On conclut que pour des conditions initiales suffisamment petites $(\eta < \frac{\varepsilon}{nM})$, les solutions restent inférieures à ε en norme. Donc le système est stable.

Contrôle d'un système linéaire

Si $u \equiv 0$, les solutions sont $x(t) = e^t x_0$ donc le point d'équilibre 0 est instable et les solutions divergent. Si l'on mesure x(t), on peut prendre u(t) = -kx(t), ce qui donne

$$\dot{x} = -(k-1)x$$

qui est donc asymptotiquement stable si k > 1.

Annexes

Preuve du théorème des bouts

Prouvons l'existence de t_K^+ (l'existence de t_K^- se prouvant de la même façon). Pour cela, supposons le contraire c'est-à-dire qu'il existe un compact $K \subset U$ tel que

$$\forall t_K \in [t_0, \overline{t}[, \exists t \in [t_K, \overline{t}[: x(t) \in K$$

En d'autres termes, on suppose que la solution revient de manière persistente dans K. Alors il existe une suite $(t_p)_{p\in\mathbb{N}}$ telle que

$$\bar{t} - \frac{1}{p} \le t_p < \bar{t}$$
 et $(t_p, x(t_p)) \in K \quad \forall p \in \mathbb{N}$

On a donc $\lim_{p\to +\infty} t_p = \overline{t}$, et par compacité de K, on peut extraire de $(t_p,(x(t_p))_{p\in\mathbb{N}}$ une sous-suite qui converge vers $(\overline{t},\overline{x})\in K$. Pour simplifier les notations, on suppose donc directement $\lim_{p\to +\infty} x(t_p) = \overline{x}$.

Soient $\tau > 0$, r > 0 et $\tau_m \in (0, \tau]$ tels que

$$\mathcal{C} := \left[\overline{t} - 2\tau, \overline{t} + 2\tau \right] \times \overline{B}_{2r}(\overline{x}) \subset U \quad , \quad \tau_m \max_{\mathcal{C}} \|f\| \le r \ .$$

Soit $p \in \mathbb{N}$ tel que $|t_p - \overline{t}| < \tau_m$ et $||x(t_p) - \overline{t}|| < r$. Alors $[t_p - \tau, t_p + \tau] \times \overline{B}_r(x(t_p)) \subset U$ et le théorème de Cauchy Lipschitz nous dit qu'il existe une solution $y: [t_p - \tau_m, t_p + \tau_m] \to \mathbb{R}^n$ au problème de Cauchy $\dot{y} = f(t, y), y(t_n) = x(t_n)$. On a alors $t_p + \tau_m > \overline{t}$, et par unicité, $x \equiv y$ sur $[t_p, \overline{t})$. Donc x peut être prolongée, ce qui contredit sa maximalité.