

Cours destiné aux étudiants de 1ère année master

Spécialité

Mathématiques

Option : EDP et applications

INTITULÉ

ÉQUATIONS DIFFÉRENTIELLES ORDINAIRES 1

Enseignée par

Meddour Halima

Année Universitaire

2020-2021

TABLE DES MATIÈRES

1	INITIATIONS SUR LES ÉQUATIONS DIFFÉRENTIELLES ORDINAIRES	5
1.1	Introduction	5
1.2	Définitions	6
1.3	Notions élémentaires	9
1.4	Exercices	16

INITIATIONS SUR LES ÉQUATIONS DIFFÉRENTIELLES ORDINAIRES

1.1 INTRODUCTION

Une équation différentielle est un modèle destiné à décrire l'évolution, au cours du temps, d'un système physique ou abstrait décrit par un nombre fini de paramètres. On appelle **espace d'état** X du système l'ensemble dans lequel cet état est à priori autorisé à varier, et dans lequel on le recherche. Cet espace est supposé de **dimension fini**, (par exemple : $\mathbb{R}, \mathbb{C}, \mathbb{R}^n, \mathbb{C}^n$ ou tout espace vectoriel de dimension fini, ou encore tout sous ensemble non vide ouvert de l'un de ces espaces). **L'inconnu** est une fonction dépendant d'un paramètre temps, à valeurs dans l'espace des états. **Une équation différentielle** est une relation entre **dérivées de la fonction inconnue** $t \rightarrow x(t)$.

Avant de faire une mise en départ, donnons quelques exemples.

Exemple. (1) *On modélise la croissance $x(t)$ d'une quantité radioactive dans un espace d'états*

$X = \mathbb{R}_+$, par l'équation différentielle

$$x'(t) = -ax(t)$$

(2) La position d'une bille roulant dans un bol sans frottement est modélisé dans un espace d'état X qui est une surface ouverte de \mathbb{R}^3 (X est la surface du bol), l'équation différentielle est

$$mx''(t) = -mge_y + R(x(t)),$$

où m la masse de la bille, g la force de gravité, e_y le vecteur unitaire verticale et $R(x)$ est la réaction exercée par le bol sur la bille.

On notera par convention t la variable de temps, qui sera une variable réelle qui varie toujours dans **un intervalle** de \mathbb{R} .

1.2 DÉFINITIONS

Définition 1.2.1. (équation déterministe) Une équation est dite *déterministe* si toute solution $x(t)$ de cette équation, définie sur un intervalle de temps $I =]a, b[$, est entièrement déterminée par ses valeurs sur un intervalle de temps $]a, a + \varepsilon[$, avec ε est arbitrairement petit.

Cela signifie que si $x(t)$ et $\tilde{x}(t)$ sont deux solutions sur $]a, b[$, telles que

$$x(t) = \tilde{x}(t), \quad t \in]a, a + \varepsilon[$$

alors

$$x(t) = \tilde{x}(t), \quad t \in]a, b[.$$

Par suite on peut dire que **le système est entièrement prédictible à partir de son observation initiale.**

Exemple. Il est facile de vérifier que l'équation $x'(t) = -ax(t)$ est déterministe, tandis que l'équation $|x'(t)| \leq 1$ n'est pas déterministe.

De ce fait, on va restreindre notre étude le long de ce cours aux équations différentielles de la forme $x'(t) = f(t, x(t))$ ou $x''(t) = f(t, x(t), x'(t))$. De telles équations sont dites **explicites** car la dérivée de plus haut degré de $x(t)$ est donnée comme **une fonction des dérivées de degré inférieur**. Cependant, une définition plus générale autorise des équations **implicites**.

Définition 1.2.2. (1) Une **"EDO"**, équation différentielle ordinaire, est une équation de la forme

$$F(t, x(t), x'(t), \dots, x^{(n)}(t)) = 0,$$

où n est un entier et $x^{(j)}(\cdot)$ est la dérivée d'ordre j de $x(\cdot)$ par rapport à t . On appelle n l'ordre de l'équation différentielle.

(2) Une **EDO explicite** est une EDO de la forme

$$x^{(n)}(t) = G(t, x(t), x'(t), \dots, x^{(n-1)}(t))$$

(3) Une EDO est **linéaire** si elle est définie par une fonction F linéaire, et polynomiale si elle est définie par une fonction F polynomiale.

Exemple. (1) L'EDO $x''(t) = (x'(t))^3 + x^2(t) + 1$ est une équation explicite polynomiale non linéaire.

(2) L'EDO $(x''(t))^2 x(t) + (x'(t))^2 = 1$ est une équation implicite polynomiale non linéaire.

Remarque. On peut réécrire toute EDO comme une EDO d'ordre un, d'une manière simple et importante : si l'on a une EDO

$$F(t, x(t), x'(t), \dots, x^{(n)}(t)) = 0,$$

on définit une nouvelle fonction inconnue

$$z(t) = (x(t), x'(t), \dots, x^{(n-1)}(t)).$$

Et si par exemple $x(t)$ varie dans l'espace d'états $X = \mathbb{R}$, alors $z(t)$ varie dans l'espace d'états $Z = \mathbb{R}^n$.

Ainsi, la nouvelles équation prendra la forme

$$F(t, z_1(t), z_2(t), \dots, z_{n-1}(t), z'_{n-1}(t)) = 0.$$

Exemple. Soit l'EDO polynomiale

$$x''(t) = x^3(t) - a^2(t) + 2tx'(t), \quad t \in \mathbb{R}.$$

Si on pose

$$z(t) = (x(t), x'(t)) \equiv (z_1(t), z_2(t)).$$

Alors

$$z'_1(t) = x'(t) = z_2(t)$$

$$z'_2(t) = x''(t) = x^3(t) - a^2(t) + 2tx'(t) = z_1^3(t) - az_1^2(t) + 2tz_2(t).$$

Donc, si on pose

$$f(t, z_1(t), z_2(t)) = (z_2(t)z_1^3(t) - az_1^2(t) + 2tz_2(t)),$$

l'EDO aura la forme

$$z'(t) = f(t, z(t)).$$

Il faut remarquer que l'ordre de l'équation a été réduit de 2 à 1, mais la dimension de l'espace d'état est passée de 1 à 2. C'est un phénomène général!

1.3 NOTIONS ÉLÉMENTAIRES

Soit une EDO explicite du premier ordre

$$x'(t) = f(t, x(t)) \quad (1.3.1)$$

Pour chaque état z , le vecteur

$$f(t, z)$$

est la variation de la solution "quand elle prend la valeur z ". Par ailleurs la fonction $z \rightarrow f(t, z)$ est une fonction à valeurs **vectorielles** ou encore **champ de vecteurs**, on peut donc la représenter comme une famille de vecteurs qui dépendent du temps t , telle que $f(t, z)$ a son origine en z . De plus, imposer une **régularité** sur f , revient à parler de la régularité de la variation de ce vecteur en fonction de z et t . Réciproquement, un champ de vecteurs définit une EDO.

Définition 1.3.1. (*courbe intégrale*) Soient I un intervalle de \mathbb{R} et Ω un ouvert de \mathbb{R}^n . Le champ de vecteurs $(t, x) \rightarrow f(t, x) \in \mathbb{R}^n$ définit une EDO

$$x'(t) = f(t, x(t)) \quad (1.3.2)$$

On dit que les **solutions** de (1.3.2) sont les **courbes intégrales du champ de vecteurs** $f(t, x)$.

Remarque. Si $f(t, x)$ est un champ de vecteurs, une courbe intégrale $y(t)$ est **tangente** en chaque temps t à ce champ de vecteurs. Par suite, la résolution d'une EDO est étroitement liée à un problème que l'on peut formuler en termes purement géométriques.

Définition 1.3.2. (*équilibre d'une EDO*) Soit $f(t, x)$ un champ de vecteurs défini dans $I \times \Omega$. On appelle **équilibre** associé à f , tout point $x \in \Omega$ tel que

$$f(t, x) = 0, \quad \forall t \in I. \quad (1.3.3)$$

Les équilibres sont donc **les états x invariants par l'évolution du système** : c-à-d que si le système est au départ dans l'état x , il y reste au cours du temps t .

Définition 1.3.3. (EDO autonome) Une EDO est dite autonome, si elle est définie par **un champ stationnaire**, c-à-d indépendant de la variable t . On peut écrire donc une EDO autonome sous forme

$$x'(t) = f(x(t)) \quad (1.3.4)$$

Remarque. Tout EDO est équivalente à une EDO autonome. Cela se montre en introduisant un **"temps auxiliaire"**, que nous allons noter s , en considérant la nouvelle variable comme partie des données et en faisant en sorte qu'elle coïncide automatiquement, le long de la solution, avec le temps naturel t . En effet, soit $f(t, x)$ un champ de vecteurs défini sur $I \times \Omega$ et introduisons une nouvelle variable que l'on note s , et on note $y = (x, s)$ la nouvelle inconnue, explicitement, ce sera une fonction $(x(t), s(t))$. On définit alors la nouvelle EDO par

$$x'(s) = f(s, x(s)) \quad (1.3.5)$$

$$s'(t) = 1 \quad (1.3.6)$$

La deuxième équation implique $s(t) = t + c$, où c est une constante. Si l'on impose alors une condition $s(t_0) = t_0$ où t_0 est un temps quelconque dans l'intervalle I , alors s et t coïncideront automatiquement : pour toute solution, $s(t) = t$. En posant donc

$$F(x, s) \equiv (f(s, x), 1),$$

on aura

$$x'(t) = f(t, x(t)) \text{ implique } y'(t) = F(t)$$

Cela vient donc avec **une dimension supplémentaire dans l'espace des états et une condition supplémentaire** $s(t_0) = t_0$.

Si toutes les équations peuvent se transformer en équations autonomes du premier ordre, il faut

bien s'attendre à ce que ces dernières **ne soient en général pas résolubles explicitement**. De plus on va voir (dans la suite du cours) que même les équations d'ordre 1, explicites, autonomes, en dimension 1, **ne sont pas résolubles explicitement**, par exemple résoudre $x'(t) = f(x(t))$ se ramène en dimension 1, à calculer une primitive de $\frac{1}{f}$, ce qui est en général impossible à faire explicitement.

Il existe cependant plusieurs exceptions notables : des situations dans lesquelles un calcul explicite est possible. La plus importante est le cas des **équations linéaires à coefficients constants**, c-à-d des EDO vectorielles prenant la forme $x'(t) = Ax(t)$, où A ou matrice $n \times n$.

Proposition 1.3.4. Soient A une matrice réelle $n \times n$ et $t_0 \in \mathbb{R}$. Alors l'EDO

$$x'(t) = Ax(t), \quad t \in \mathbb{R}, \quad (1.3.7)$$

se résout en

$$x(t) = e^{(t-t_0)A}x(t_0), \quad t \in \mathbb{R}, \quad (1.3.8)$$

En particulier, la solution est déterminée par sa valeur en t_0 , et l'espace des solutions est exactement de dimension n .

Ici la fonction exponentielle matricielle est définie par

$$e^A = \sum_{i=0}^{\infty} \frac{A^i}{i!}$$

On rappelle que si la matrice A est triangulaire inférieure, alors e^A est aussi triangulaire inférieure, et les coefficients de la diagonale sont les exponentielles des coefficients de la diagonale de A . De plus, le déterminant de l'exponentielle coïncide avec l'exponentielle de la trace, c-à-d

$$\det e^A = e^{\text{tr}(A)}.$$

Exemple. (1) L'EDO $x'(t) = \alpha x(t)$, se résout en $x(t) = x(t_0)e^{\alpha(t-t_0)}$.

(2) L'EDO $x''(t) = -x(t)$, se résout pour $t_0 = 0$ sous forme $x(t) = x(0) \cos t + x'(0) \sin t$.

On peut écrire cette EDO d'ordre deux sous forme d'un système d'EDO d'ordre un, pour

ce faire on pose $z(t) = (x(t), x'(t))$, d'où on obtient $z'(t) = Az(t)$ avec $A = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{bmatrix}$

et une solution est $z(t) = e^{At}z(0)$, ce qui donne la formule précédente.

Dans le cas général, en l'absence de solution explicite, on se retrouve forcé de faire une étude qualitative des solutions.

Soit $f : I \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ un champ de vecteurs continue et $x_0 \in \Omega$.

Définition 1.3.5. (*problème de Cauchy*) On appelle problème de Cauchy, la recherche d'un intervalle J tel que $t_0 \in J \subset I$ et d'une solution $x : J \rightarrow \Omega$ telle que $x(\cdot)$ soit dérivable sur J et

$$x'(t) = f(t, x(t)), \quad t \in J$$

$$x(t_0) = x_0. \quad (\text{PC})$$

Proposition 1.3.6. Le problème de Cauchy (PC) est équivalent à

$$x(t) = x(t_0) + \int_{t_0}^t f(s, x(s)) ds. \quad \forall t \in J. \quad (1.3.9)$$

Démonstration. Comme f est continue et $x(\cdot)$ est dérivable alors $x'(\cdot)$ est continue et donc $x(\cdot)$ est de classe C^1 . Ainsi, on peut écrire

$$x(t) = x(t_0) + \int_{t_0}^t x'(s) ds.$$

On remplace $x'(s)$ par $f(s, x(s))$, on trouve la formule désirée.

Inversement, il suffit de dériver la formule intégrale pour obtenir $x'(t) = f(t, x(t))$ et on évalue en t_0 pour avoir $x(t_0) = x_0$. □

Définition 1.3.7. (solution locale) Un couple $(J, x(\cdot))$ est appelé solution locale du problème de Cauchy (PC) si et seulement si $t_0 \in J \subset I$, $x \in C^1(J)$, J un voisinage de t_0 dans I et pour tout $t \in J$: $x'(t) = f(t, x(t))$ et $x(t_0) = x_0$.

Définition 1.3.8. (prolongement de solution) Soient $(J_1, x_1(\cdot))$ et $(J_2, x_2(\cdot))$ deux solutions de (PC). On dit que $(J_1, x_1(\cdot))$ prolonge $(J_2, x_2(\cdot))$ si et seulement si $J_2 \subset J_1$ et $x_1(t) = x_2(t)$, $\forall t \in J_2$.

Définition 1.3.9. (solution maximale) Une solution locale est dite maximale si tous ses prolongements lui sont égaux.

Définition 1.3.10. (solution globale) Une solution est dite globale si $J = I$.

Lemme 1.3.11. Si f est de classe C^k sur $I \times \Omega$, alors toute solution locale $x(\cdot)$ est de classe C^{k+1} sur J

Démonstration. La preuve se fait par récurrence sur k en utilisant l'EDO dans (PC). \square

Exemple. (1) Soit le problème de Cauchy

$$x'(t) = -2tx^2(t), \quad t \in \mathbb{R}$$

$$x(0) = 1$$

En supposant que $x(t) \neq 0$, $\forall t \in \mathbb{R}$, on peut écrire

$$\frac{x'(t)}{x^2(t)} = -2t$$

En intégrant par rapport à t on trouve

$$-\frac{1}{x(t)} + \frac{1}{x(0)} = -t^2.$$

Alors une solution s'écrit

$$x(t) = \frac{x(0)}{1 + t^2 x(0)}.$$

Mais $x(0) = 1$, d'où

$$x(t) = \frac{1}{1+t^2}.$$

On remarque que $x(\cdot)$ est bien définie sur \mathbb{R} , d'où $J = \mathbb{R}$, c-à-d la solution est globale.

(2) Le problème de Cauchy

$$x'(t) = 2tx^2(t), \quad t \in \mathbb{R}$$

$$x(0) = 1$$

admet une solution (faire une démarche analogue au premier exemple), sous forme

$$x(t) = \frac{1}{1-t^2}, \quad t \in J =]-1, 1[$$

cette solution est maximale mais non globale ($J \neq \mathbb{R}$).

Lemme 1.3.12. (lemme de Gronwall) Soient $u, v : [0, T] \rightarrow \mathbb{R}_+$ deux fonctions continues, telle qu'il existe une constante $c > 0$ avec

$$u(t) \leq c + \int_0^t u(\tau)v(\tau)d\tau; \forall t \in [0, T].$$

Alors

$$u(t) \leq ce^{\int_0^t v(\tau)d\tau}; \forall t \in [0, T].$$

Démonstration. Posons

$$f(t) = c + \int_0^t u(\tau)v(\tau)d\tau, \quad c > 0,$$

$$g(t) = ce^{\int_0^t v(\tau)d\tau}, \quad c > 0.$$

On veut démontrer que $f(t) \leq g(t), \forall t \in [0, T]$. On remarque que $g(t) > 0$ et que $f(0) = g(0) = c$. Il suffit donc de prouver que

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{f(t)}{g(t)}\right) \leq 0$$

Pour cela, on a

$$f'(t) = u(t)v(t) \leq f(t)v(t),$$

mais par hypothèse

$$u(t) \leq c + \underbrace{\int_0^t u(\tau)v(\tau)d\tau}_{f(t)}, \forall t \in [0, T],$$

et

$$g'(t) = cv(t)e^{\int_0^t v(\tau)d\tau} = g(t)v(t),$$

donc

$$f'(t)g(t) - f(t)g'(t) \leq f(t)v(t)g(t) - f(t)g(t)v(t) = 0,$$

par suite

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{f(t)}{g(t)}\right) \leq 0.$$

Il vient que

$$\frac{f(t)}{g(t)} \leq \frac{f(0)}{g(0)} = \frac{c}{c} = 1,$$

d'où le résultat

$$f(t) \leq g(t), \forall t \in [0, T].$$

□

On donne aussi deux autre formes de ce lemme (on les cite sans démonstration).

Lemme 1.3.13. (*lemme de Gronwall : forme Différentielle*)

Soit $u : [0, T] \rightarrow \mathbb{R}_+$ une fonction continue, dérivable sur $[0, T]$. Soit $v : [0, T] \rightarrow \mathbb{R}_+$ une fonction continue telle que

$$\frac{d}{dt}u(t) \leq v(t)u(t), \forall t \in [0, T].$$

Alors

$$u(t) \leq u(0)e^{\int_0^t v(\tau)d\tau}, \forall t \in [0, T].$$

Lemme 1.3.14. (*lemme de Gronwall : version générale*) Soient $u, v : [0, T] \rightarrow \mathbb{R}_+$ deux fonctions continues et soit $c : [0, T] \rightarrow \mathbb{R}$ une fonction continue à valeurs dans \mathbb{R} telle que

$$u(t) \leq c(t) + \int_0^t u(\tau)v(\tau)d\tau; \forall t \in [0, T].$$

Alors

$$u(t) \leq c(t)e^{\int_0^t v(\tau)d\tau}; \forall t \in [0, T].$$

1.4 EXERCICES

Exercice 1.

1. Déterminer $x(\frac{3}{4})$ si $x(\cdot)$ est solution du problème de Cauchy

$$x'(t) = x^3(t), \quad t \in \mathbb{R}, \quad x(0) = 1.$$

2. Déterminer $x(\frac{1}{4})$ si $x(\cdot)$ est solution du problème de Cauchy

$$x'(t) = x^{\frac{1}{3}}(t), \quad t \in \mathbb{R}, \quad x(\frac{1}{2}) = 0$$

Exercice 2.

Montrer que l'EDO

$$x'(t) = \left(\frac{1}{1+t^2}\right)e^{-x^2 \sin^2 t}, \quad t \in \mathbb{R}$$

admet une solution unique qui vérifie la condition initiale $x(0) = 1$. Puis vérifier que cette solution est globale (c-à-d $J = \mathbb{R}$).

Exercice 3.

Soit l'EDO du second ordre suivante

$$x''(t) + q(t)x(t) = 0, \quad t \in J \subset \mathbb{R}, \quad x(t) \in \mathbb{R}. \quad (1)$$

où $q : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ une fonction continue donnée.

- (1) Discuter le domaine de définition d'une solution maximale de (1).
- (2) Soit $x(\cdot)$ une solution de (1). Montrer que si $x(\cdot)$ s'annule, alors ses zéros sont isolés ou bien $x(\cdot)$ est identiquement nulle.
- (3) Ecrire l'EDO (1) sous forme d'un système d'EDO d'ordre un sous forme

$$z'(t) = A(t)z(t). \quad (2)$$

- (1.1) Rappeler la notion de résolvante $R(t, s)$ associée à (2) ainsi que ses propriétés.
- (1.2) Déterminer la valeur du déterminant de la résolvante en $s = 0$: $\det R(t, 0)$.
- (1.3) Montrer que la résolvante $R(t, 0)$ admet une valeur propre λ telle que $|\lambda| \leq 1$.