

221. Equations différentielles linéaires. Systèmes d'équations différentielles linéaires, Exemples et applications

Soient $n, p, m \in \mathbb{N}^*$, I un intervalle de \mathbb{R} , $K = \mathbb{R}$ ou \mathbb{C}
I / Systèmes différentiels linéaires

1) Définitions

Def 1: Equation différentielle
 Une équ. diff. d'ordre p sur K^n est une équation de la forme

$$Y^{(p)} = g(t, Y, Y', \dots, Y^{(p-1)})$$

où g est une application continue déf. sur un ouvert $U \subset \mathbb{R} \times (K^n)^p$, à valeurs dans K^n
 L'inconnue est Y , une appli. d'un intervalle J de \mathbb{R} à valeurs dans K^n , p fois dérivable, et telle que $(t, Y(t), \dots, Y^{(p-1)}(t)) \in U$ pour tout $t \in J$.

Def 2: Equation différentielle linéaire (EDL)
 L'équa. diff. est dite linéaire si:

$$g(t, Y) = A_0(t)Y + \dots + A_{p-1}(t)Y^{(p-1)} + b(t)$$
 où les $A_i: I \rightarrow M_n(K)$ et $b: I \rightarrow K^n$ sont des appli. continues.

On note (E) : $Y^{(p)} = A_0(t)Y + \dots + A_{p-1}(t)Y^{(p-1)} + b(t)$

Def 3: • si $m=1$, l'équation est dite scalaire
 • si $m > 1$, on parle aussi de système d'équa. diff. / système différentiel

Ex 4:
 - $y'' + \omega_0^2 \sin y = 0$ est un équ. diff. scalaire d'ordre 2, non linéaire (équation du pendule sans frottement)
 - $y' = y + 3x$ est une EDL scalaire d'ordre 1
 - $Y = \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix}$, $Y' = Y$ est un système diff. linéaire / une EDL d'ordre 1 sur \mathbb{R}^2

Def 5: si $b \equiv 0$, l'équa. diff. est dite homogène
 On note (E_H) l'équa. diff. homogène associée à (E)

Ex 6: $y' = y$ est l'EDL homogène associée à $y' = y + 3$

Prop 7: Une EDL d'ordre p sur K^m se ramène à une EDL d'ordre 1 sur K^{mp} , en posant:

$$X(t) = \begin{pmatrix} Y(t) \\ Y'(t) \\ \vdots \\ Y^{(p-1)}(t) \end{pmatrix} \in K^{mp}, \quad A(t) = \begin{pmatrix} 0 & I_m & & 0 \\ 0 & 0 & I_m & \\ & & \ddots & \ddots \\ A_{p-1}(t) & \dots & 0 & A_0(t) \end{pmatrix} \text{ et } B(t) = \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ b(t) \end{pmatrix} \in K^{mp}$$

$(E) \Leftrightarrow X'(t) = A(t)X(t) + B(t)$

Ex 8: $y'' + \omega_0^2 y = 0 \Leftrightarrow \begin{pmatrix} y' \\ y \end{pmatrix}' = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\omega_0^2 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y' \\ y \end{pmatrix}$
 (oscillateur harmonique à la pulsation ω_0)
 \Rightarrow Par la suite on considère donc des EDL d'ordre 1 sur K^m
 $(E) Y'(t) = A(t)Y(t) + b(t)$

2) Solution au problème de Cauchy

Def 9: on appelle pb de Cauchy pour (E) en $(t_0, y_0) \in I \times K^m$, la recherche d'une solution Y de (E) , qui vérifie de plus $Y(t_0) = y_0$

Th. 10: Théorème de Cauchy - Lipschitz (linéaire) [DVP1]
 Le pb de Cauchy admet une unique solution $Y: I \rightarrow K^m$

Ex 11: $y: t \in \mathbb{R} \mapsto 2e^{3t}$ est l'unique solution au pb de Cauchy

$$\begin{cases} y'(t) = 3y(t), t \in \mathbb{R} \\ y(0) = 2 \end{cases}$$

Contre-ex 12: Solution non globale dans le cas non linéaire
 Dans le cas linéaire, la solution est définie sur I en entier; la solution est dite globale.
 Dans le cas non linéaire; le pb de Cauchy $\begin{cases} y'(t) = y^2(t), t \in \mathbb{R} \\ y(1) = 1 \end{cases}$

admet comme solution $y:]0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ et celle-ci ne peut se prolonger en une solution sur \mathbb{R}
 $t \mapsto \frac{1}{t}$

Contre-ex 13: Non unicité dans le cas non linéaire
 $y_1 \equiv 0$ et $y_2: t \in \mathbb{R} \mapsto \frac{t^2}{2}$ sont 2 sol. du pb de Cauchy: $\begin{cases} y'(t) = y^2(t), t \in \mathbb{R} \\ y(0) = 0 \end{cases}$

3) Espace des solutions

On note S l'ensemble des solutions de (E)
 $S_H \subset S \quad (E_H)$

Th. 14: Structure de S_H
 • S_H est un sev de $E^1(I, K^m)$
 • Pour tout $t_0 \in I$, $\varphi_{t_0}: S_H \rightarrow K^m$ est un isomorphisme (d'espaces vectoriels)
 $\varphi_{t_0}: Y \mapsto Y(t_0)$
 • S_H est de dimension m

Ex 15: linéaire scalaire d'ordre 1 homogène
 soit $a \in E(\mathbb{R}, \mathbb{R})$, si $(E_H): y' = ay$, alors:
 $S_H = \text{Vect}(t \mapsto e^{\alpha(t)})$ où α est une primitive de a

Contre-ex 16: Attention aux équations non résolues!
 L'équa. diff. $t^2 y''(t) - 6t y'(t) + 12y(t) = 0, t \in \mathbb{R}$, ne peut se mettre sous la forme $y''(t) = g(t, y, y')$ sur \mathbb{R} ; on dit qu'elle est non résolue.
 L'ensemble des solutions sur \mathbb{R} est un ev de dim. 4.

Corollaire 17: Structure de S
 S est un sous-espace affine de $E^1(I, K^m)$ de direction S_H
 \Rightarrow Ainsi:
 "sol. générale de $(E) =$ sol. générale de $(E_H) +$ sol. particulière de (E) "

Ex 18: les solutions de $y'(t) = 3y(t) + 1, t \in \mathbb{R}$
 sont: $y(t) = \lambda e^{3t} - \frac{1}{3}, \lambda \in \mathbb{R}$.

Prop. 19: Principe de superposition
 si Y_1 est solution de $Y' = AY + B_1$
 Y_2 ———— $Y' = AY + B_2$

Alors pour tous $(\lambda, \mu) \in \mathbb{R}^2$, $\lambda Y_1 + \mu Y_2$ est sol. de $Y' = AY + B_1 + \mu B_2$

Appli. 20: Pour résoudre $y'(t) + y(t) = ch t = \frac{e^t + e^{-t}}{2}$,
 on peut résoudre $\begin{cases} y'(t) + y(t) = e^t \\ y'(t) + y(t) = e^{-t} \end{cases}$ puis "superposer" les solutions

Def. 21: Wronskien
 Soit B une base de K^m , si Y_1, \dots, Y_m sont m sol. de (E_H) , on déf. leur Wronskien $W(t) = \det(y_1(t), \dots, y_m(t))$ (ne dépend pas de B)

Prop. 22: les assertions suivantes sont équivalentes:
 i) Y_1, \dots, Y_m est une base de S_H
 ii) $\forall t \in I, W(t) \neq 0$
 iii) $\exists t_0 \in I, W(t_0) \neq 0$

Appli 23: $y_0(t) = e^t$ et $y_1(t) = te^t$ sont 2 sol. de:
 $y''(t) - 2y'(t) + y(t) = 0, t \in \mathbb{R} \quad (E)$
 En écrivant $(E): Y'(t) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} Y(t)$ et en posant $Y_0 = \begin{pmatrix} y_0 \\ y_0' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^t \\ e^t \end{pmatrix}$
 on a $W(0) = |Y_0(0) \ Y_1(0)| = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 1 & 1 \end{vmatrix} = 1 \neq 0$
 Ainsi, (y_0, y_1) forme une base de S_H

II / Résolution

1) Systèmes homogènes

a) Systèmes à coefficients constants; $Y'(t) = AY(t)$

On suppose connue la notion d'exponentielle de matrices, et la réduction de Jordan

Prop 24; - les sol. de (EH) sont $Y(t) = e^{tA} C$, $C \in \mathbb{K}^m$
 - si $(t_0, Y_0) \in \mathbb{I} \times \mathbb{K}^m$ la sol. de (EH) qui vérifie $Y(t_0) = Y_0$ est $Y(t) = e^{(t-t_0)A} Y_0$

\Rightarrow Ainsi on sait résoudre les systèmes homogènes à coeff constants, à condition de savoir calculer e^{tA} . Une méthode est d'utiliser la forme de Jordan de A dans $M_n(\mathbb{C})$.

Prop 25; Exponentielle d'un bloc de Jordan

si $J_n(\lambda) = \begin{pmatrix} \lambda & & 0 \\ & \lambda & \\ 0 & & \lambda \end{pmatrix} \in M_n(\mathbb{K})$, $\lambda \in \mathbb{K}$, alors :

$$e^{tJ_n(\lambda)} = e^{\lambda t} \begin{pmatrix} 1 & t & \frac{t^2}{2} & \dots & \frac{t^{n-1}}{(n-1)!} \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \vdots \\ & & 0 & \ddots & \vdots \\ & & & \ddots & \vdots \\ & & & & 1 \end{pmatrix}$$

\Rightarrow Par un calcul par blocs et un changement de base, on en déduit e^{tA} pour $A \in M_n(\mathbb{C})$ quelconque.

Ex. 26; Le cas $m=2$

3 cas sont possibles selon la nature des valeurs propres de A

① A diagonalisable dans $M_2(\mathbb{R})$; soient λ_1, λ_2 ses valeurs propres (éventuellement égales), alors :

$$A = P \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} P^{-1} \text{ donc } e^{tA} = P \begin{pmatrix} e^{\lambda_1 t} & 0 \\ 0 & e^{\lambda_2 t} \end{pmatrix} P^{-1}$$

② A a une valeur propre réelle λ avec un seul vecteur propre associé à λ ;

$$A = P \begin{pmatrix} \lambda & 1 \\ 0 & \lambda \end{pmatrix} P^{-1} \text{ donc } e^{tA} = e^{\lambda t} P \begin{pmatrix} 1 & t \\ 0 & 1 \end{pmatrix} P^{-1}$$

③ A a 2 valeurs propres complexes non réelles $\alpha \pm i\beta$;

$$A = P \begin{pmatrix} \alpha & \beta \\ -\beta & \alpha \end{pmatrix} P^{-1} \text{ donc } e^{tA} = e^{\alpha t} P \begin{pmatrix} \cos t\beta & \sin t\beta \\ -\sin t\beta & \cos t\beta \end{pmatrix} P^{-1}$$

où dans chaque cas, P est une matrice de $GL_2(\mathbb{R})$

Appli. 27; Le système $\begin{cases} x' = x + 2y \\ y' = 2x + y \end{cases}$ a pour solutions :

$$\begin{cases} x(t) = \lambda \frac{e^{3t} + e^{-t}}{2} + \mu \frac{e^{3t} - e^{-t}}{2} \\ y(t) = \lambda \frac{e^{3t} - e^{-t}}{2} + \mu \frac{e^{3t} + e^{-t}}{2} \end{cases} \quad (\lambda, \mu) \in \mathbb{R}^2$$

Ex. 28; Cas des équations d'ordre 2 scalaires

Soit (E) : $ny'' + p y' + q y = 0$, $(p, q) \in \mathbb{R}^2$

On introduit le polynôme caractéristique de l'équation :

$$P = X^2 + pX + q$$

① Si P a 2 racines réelles distinctes λ_1, λ_2 , les sol sont :

$$y(t) = \lambda e^{\lambda_1 t} + \mu e^{\lambda_2 t}, \quad (\lambda, \mu) \in \mathbb{R}^2$$

② Si P a une racine double $\lambda \in \mathbb{R}$, les sol sont :

$$y(t) = (\lambda + \mu t) e^{\lambda t}, \quad (\lambda, \mu) \in \mathbb{R}^2$$

③ Si P a 2 racines complexes non réelles $\alpha \pm i\beta$, les solutions sont :

$$y(t) = \lambda e^{\alpha t} \cos(\beta t) + \mu e^{\alpha t} \sin(\beta t), \quad (\lambda, \mu) \in \mathbb{R}^2$$

Appli. 23; Circuit RLC

On considère un circuit résistance / bobine / condensateur en série, à $t=0$ on ferme l'interrupteur

La charge q du condensateur est régie par l'EDL :

$$q'' + \frac{R}{L} q' + \frac{q}{LC} = E \quad \text{où } (E, R, L, C) \text{ sont des constantes physiques}$$

Alors on sait résoudre l'équation homogène :

- si $R > 2\sqrt{\frac{L}{C}}$ on est dans le cas ① de Ex. 28

- si $R = 2\sqrt{\frac{L}{C}}$ on est dans le cas ②

- si $R < 2\sqrt{\frac{L}{C}}$ on est dans le cas ③

b) Systèmes à coefficients variables

On ne sait pas résoudre $Y'(t) = A(t)Y(t)$ en général.

On peut par exemple :

- voir une solution évidente

- chercher une solution en série entière si les coeff sont des polynômes ent.

Ex 30; Equation de Bessel $t y''(t) + y'(t) + t y(t) = 0$ (pendule simple dont la longueur du fil peut varier)

$$y(t) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{4^n (n!)^2} t^{2n} \text{ est une solution}$$

Prop. 31; EDL 2 scalaire $y''(t) + p(t)y'(t) + q(t)y(t) = 0$

si (ψ, φ) est une base de S_H , alors $W(t) = C e^{\int p(t) dt}$, où P est une primitive de p , et $C \in \mathbb{R}$

\Rightarrow on peut utiliser ceci dans la situation où on connaît une solution φ de (EH), pour trouver une autre solution ψ telle que (φ, ψ) forme une base de S_H

Ex 32; $t^2 y''(t) + (t+t^2) y'(t) - y(t) = 0$, $t > 0$ (EH)

$\varphi(t) = \frac{1}{t} (e^{-t} + t - 1)$ est solution de (EH).

Alors, on trouve que $\psi(t) = \frac{t}{e^{-t} + t - 1} \int_1^t \frac{e^{-u}}{e^{-u} + u - 1} du$ est une autre solution, et $S_H = \text{Vect}(\varphi, \psi)$

2) Recherche d'une solution particulière

a) Méthode générale; variation des constantes

si (Y_1, \dots, Y_m) base de S_H , alors on cherche une solution de (E) de la forme $Y(t) = \sum_{i=1}^m \alpha_i(t) X_i(t)$, avec $\alpha_i \in C^1(\mathbb{I}, \mathbb{R})$

Prop. 33; Cette forme est solution ssi $\sum_{i=1}^m \alpha_i'(t) X_i(t) = B(t)$

Ex. 34; EDL d'ordre 2 scalaire $y''(t) + p(t)y'(t) + q(t)y(t) = b(t)$

si on connaît (φ, ψ) une base de S_H , alors :

$t \mapsto \lambda(t)\varphi(t) + \mu(t)\psi(t)$ est solution de (E) ssi

$$\begin{cases} \lambda' \varphi + \mu' \psi = 0 \\ \lambda' \varphi' + \mu' \psi' = b(t) \end{cases}$$

Appli. 35; (E) $y''(t) + y(t) = \tan^2(t)$, $t \in]-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}[$

Une solution particulière est :

$$y(t) = \left(-\cos t - \frac{1}{\cos t}\right) \cos t + \left(-\sin t + \ln\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{t}{2}\right)\right]\right) \sin t = -2 + \sin t \ln\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{t}{2}\right)\right]$$

Prop. 36; Si A est constante, on a une formule générale

pour les solutions de (E). Si on impose $Y(t_0) = Y_0$, la sol est :

$$Y(t) = e^{(t-t_0)A} Y_0 + \int_{t_0}^t e^{(t-\Delta)A} B(\Delta) d\Delta$$

Rq 37; En pratique on ne retient pas la formule, on rajoute les calculs

Autres méthodes

Prop-38: Résoudre $y''(t) + p y'(t) + q y(t) = \alpha(t) e^{\lambda t}$ (E) où α polynôme.

On note P le polynôme caractéristique de (E), Alors:

- si $P(\lambda) \neq 0$, on cherche une solution de la forme: $y(t) = T(t) e^{\lambda t}$ où T polynôme, $\deg T = \deg P$
- si λ racine simple de P, $y(t) = T(t) e^{\lambda t}$, $\deg T = \deg P + 1$
- si λ racine double de P, $y(t) = T(t) e^{\lambda t}$, $\deg T = \deg P + 2$

Appli 39: $y'' + 2y' - 3y = e^{-3t}$
 $y(t) = \frac{1}{4} t e^{-3t}$ est une solution particulière

III / Etude qualitative

On s'intéresse au comportement des solutions. On se restreint au cas A constante.

1) Stabilité

Def. 40: On dit que $u_0 \in \mathbb{R}^m$ est un point d'équilibre du système $X'(t) = A X(t)$, si $A u_0 = 0$.
 Un point d'équilibre est donc une solution constante de (E).

Notation: Pour $v \in \mathbb{R}^m$, on note X_v la solution du pb de Cauchy $\begin{cases} X'(t) = A X(t) \\ X(0) = v \end{cases}$. On choisit $\|\cdot\|$ une norme sur \mathbb{R}^m .

Def. 41: Soit u_0 un pt d'équilibre, on sq $u_0 = 0$ (quitte à faire un changement de variable). On dit que 0 est:
 - stable si $\forall \epsilon > 0, \exists \delta > 0, \forall \|v\| \leq \delta \Rightarrow \forall t \geq 0, \|X_v(t)\| \leq \epsilon$
 - asymptotiquement stable si 0 est stable et que de plus: $\exists \eta > 0, \forall \|v\| \leq \eta \Rightarrow \|X_v(t)\| \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0$

Voir annexe.

Th. 42: Soient $(\lambda_j)_{1 \leq j \leq n}$ les valeurs propres de A dans \mathbb{C} .

- 0 est stable si $\forall j \in \{1, \dots, n\}, \text{Re}(\lambda_j) \leq 0$ et le bloc de Jordan associé est diagonalisable
- 0 est asymptotiquement stable si $\forall j \in \{1, \dots, n\}, \text{Re}(\lambda_j) < 0$ et plus dans ce cas, il existe $\delta > 0, M > 1$ tels que: $\forall t \geq 0, \|e^{tA}\| \leq M e^{-\delta t}$ où $\|\cdot\|$ désigne la norme subordonnée à $\|\cdot\|$.

Ex-43: $\begin{cases} x' = x + y \\ y' = 2x \end{cases}$ (E), 0 est un pt d'équilibre instable de (E)

2) Allure des trajectoires

On traite le cas $m = 2$. On sq A est inversible de sorte que 0 est le seul point d'équilibre. L'allure des trajectoires dépend uniquement de la nature des valeurs propres de A.

1 A a 2 valeurs propres réelles $\lambda_1 \neq \lambda_2$; 3 cas possibles

Ex 44: on considère le système de Ex-43. L'origine est un point selle

2 A a une valeur propre réelle double λ , et A est diagonalisable
 2 cas possibles

3 A a une valeur propre réelle double et un seul vecteur propre associé à λ
 2 cas possibles

4 A a 2 valeurs propres complexes non réelles
 3 cas possibles

Voir annexe.

Appli 45: pendule simple au voisinage de 0



- Sans frottement: $y'' + \omega_0^2 \sin y = 0$
 En approximant $\sin y \approx y$; $y'' + \omega_0^2 y = 0$
 $\Rightarrow 0$ est un centre
- Avec frottement: $y'' + p y' + \omega_0^2 y = 0$ au voisinage de 0
 Avec $0 < p < 2\omega_0$
 $\Rightarrow 0$ est un foyer stable

3) Linéarisation autour d'un point d'équilibre

On étudie (S) $\begin{cases} Y' = g(Y) \\ Y(0) = Y_0 \end{cases}$ un système non linéaire, g de classe C^1

On sq $g(0) = 0$; on dit que 0 est un pt d'équilibre de (S).

Def. 46: Le système $Y'(t) = A Y(t)$ où $A = dg(0)$, est appelé système linéarisé de (S) autour du pt d'équilibre 0.

Ex-47: Dans Appli. 45 on a linéarisé l'équation autour de 0

Th. 48: Théorème de Liapounov

DVP2

si $A = dg(0)$ a toutes ses valeurs propres de partie réelle strictement négative, alors l'origine est un point d'équilibre asymptotiquement stable du système (S)

\Rightarrow Autrement dit, au vu du Th. 42, la propriété "0 est asymptotiquement stable" se transmet du système linéarisé, au système (S).

Contre-ex 43: Dans les autres cas on ne peut pas conclure!

Soit (S) $\begin{cases} x' = \alpha x^3(t) \\ y' = \beta y^3(t) \end{cases}, t \in [0, +\infty[$

$dg(0) = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ donc 0 est stable pour le système linéarisé

- Maintenant pour (S):
- 0 est instable si $\alpha > 0$ ou $\beta > 0$
 - 0 est asymptotiquement stable si $\alpha < 0$ et $\beta < 0$

Rq 50: les trajectoires des solutions de (S) ne ressemblent pas toujours à celles du système linéarisé

(S) $\begin{cases} x' = -y - x(x^2 + y^2) \\ y' = x - y(x^2 + y^2) \end{cases}$

L'origine est un foyer stable pour (S) mais un centre pour le système linéarisé