

Equations Différentielles Ordinaires

Maxime Weytens

Septembre 2019

1 Les bases

1.1 Théorème de Cauchy-Lipshitz

Théorème. Soient $\Omega \in \mathbb{R}^d$, ($d \in \mathbb{N}$) un ouvert; $J \in \mathbb{R}$ un intervalle ouvert et $(t_0, y_0) \in J \times \Omega$.

Si $f : J \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}^d$ une fonction **continue** et **localement lipshitzienne en espace** ($\Leftarrow C^1$) sur $J \times \Omega$,

alors le problème de Cauchy $\begin{cases} y' = f(t, y) & \forall t \in I \\ y(t_0) = y_0 \end{cases}$ possède une unique solution maximale définie sur un intervalle ouvert $I \subset J$ contenant t_0 .

1.2 Séparation des variables

On considère l'équation différentielle

$$y' = f(y)g(t)$$

On procède alors comme suit:

$$\begin{aligned} & y' = f(y)g(t) \\ \Leftrightarrow & \frac{y'}{f(y)} = g(t) && \text{on intègre} \\ \Leftrightarrow & \int^t \frac{y'(s)}{f(y(s))} ds = \int^t g(s) ds \\ \Leftrightarrow & \int^{y(t)} \frac{du}{f(u)} = \mathcal{G}(t) && \text{où } \mathcal{G}(t) \text{ est une primitive de } g \\ \Leftrightarrow & \mathcal{F}(y) = \mathcal{G}(t) && \text{où } \mathcal{F} \text{ est une primitive de } \frac{1}{f} \\ \Leftrightarrow & y(t) = \mathcal{F}^{-1}(\mathcal{G}(t)) \end{aligned}$$

2 Equations Linéaires

Théorème. Dans une équation différentielle linéaire (sans condition initiale), l'ensemble des solutions \mathcal{S} est un espace affine et s'écrit de la manière $\mathcal{S} = y_p + \mathcal{S}_H$ où y_p est **une** solution particulière et \mathcal{S}_H est l'ensemble des solutions de l'équation homogène.

On notera par convention y_h une solution de l'équation homogène. Elle sera souvent définie à une constante près désignée par une lettre grecque.

2.1 Ordre 1

On considère l'équation

$$y' = a(t)y + b(t)$$

En posant que \mathcal{A} est une primitive de a , on obtient

$$y_h = \phi e^{\mathcal{A}(t)} \quad (\phi \in \mathbb{C})$$

Pour trouver une solution particulière, on utilise la méthode dite de "la variation des constantes". C'est à dire qu'on recherche une solution particulière de la forme $y_p = \phi(t)e^{A(t)}$ où $\phi(t)$ est maintenant une fonction. Ainsi, en remplaçant dans l'équation, on obtient la condition :

$$\begin{aligned} & (\phi(t)e^{A(t)})' = a(t)\phi(t)e^{A(t)} + b(t) \\ \Leftrightarrow & \phi'(t)e^{A(t)} + \phi(t)a(t)e^{A(t)} = a(t)\phi(t)e^{A(t)} + b(t) \quad \Leftrightarrow \phi'(t)e^{A(t)} = b(t) \\ \Leftrightarrow & \phi'(t) = b(t)e^{-A(t)} \quad \Leftrightarrow \phi(t) = \int^t b(s)e^{-A(s)} ds \end{aligned}$$

On peut donc écrire la solution générale :

$$y(t) = e^{A(t)} \int^t b(s)e^{-A(s)} ds + \phi e^{A(t)} = e^{A(t)} \int^t b(s)e^{-A(s)} ds$$

Solution : $y(t) = e^{A(t)} \int^t b(s)e^{-A(s)} ds$

2.2 Ordres Supérieurs

Le principe de la variation des constantes peut se généraliser aux ordres supérieurs. On considère, pour l'exemple, l'équation d'ordre 2

$$y'' + a(t)y' + b(t)y = c(t)$$

Supposons que l'on connaisse une solution particulière non-triviale y_h de l'équation homogène. A nouveau, tout multiple ϕy_h est aussi solution. On cherche donc une solution de la forme $y(t) = \phi(t)y_h$

En remplaçant dans l'équation, le terme en $\phi(t)$ se simplifie :

$$\begin{aligned} & (\phi''y_h + 2\phi'y'_h + \phi y''_h) + a(t)(\phi'y_h + \phi y'_h) + b(t)\phi y_h = c(t) \quad \text{on regroupe les dérivées de } \phi \\ \Leftrightarrow & y_h\phi'' + (2y'_h + a(t)y_h)\phi' + (y''_h + a(t)y'_h + b(t)y_h)\phi = c(t) \quad \text{le dernier terme du membre de gauche est nul} \\ \Leftrightarrow & y_h\phi'' + (2y'_h + a(t)y_h)\phi' = c(t) \quad \text{équation d'ordre 1 en } \phi' ! \end{aligned}$$

On peut donc trouver ϕ' , puis primitiver pour trouver ϕ et enfin, on a la solution $y(t) = \phi(t)y_h(t)$.

Dans le cas d'ordre $n > 2$, il faut recommencer cette méthode pour l'équation en ϕ' jusqu'à atteindre l'ordre 1, i.e. il faudra trouver $n - 1$ solutions homogène non-triviales puis trouver $n - 1$ primitives. Ce n'est pas facile mais cela nous évite de calculer des racines de polynômes.

2.3 Coefficients constants

On considère l'équation

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y' + a_0y = b(t)$$

Par soucis de clarté, on traite le cas $n = 3$. Il est très facile de généraliser à partir de là.

Supposons que l'on connaisse les 3 racines du polynôme caractéristique $x^3 + a_2x^2 + a_1x + a_0$. Nommons les $\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3$.

L'équation différentielle se réécrit

$$\begin{aligned} & \left(\frac{d}{dt} - \alpha_3\right)\left(\frac{d}{dt} - \alpha_2\right)\left(\frac{d}{dt} - \alpha_1\right)y = b(t) \\ \Leftrightarrow & \left(\frac{d}{dt} - \alpha_3\right)\left(\frac{d}{dt} - \alpha_2\right)y_1 = b(t) & y_1(t) & := \left(\frac{d}{dt} - \alpha_1\right)y \\ \Leftrightarrow & \left(\frac{d}{dt} - \alpha_3\right)y_2 = b(t) & y_2(t) & := \left(\frac{d}{dt} - \alpha_2\right)y_1 \end{aligned}$$

On peut maintenant résoudre une à une les équations d'ordre 1 avec la méthode vue plus haut:

$$\begin{cases} \left(\frac{d}{dt} - \alpha_3\right)y_2 = b(t) & \Rightarrow \text{on trouve } y_2(t) \\ \left(\frac{d}{dt} - \alpha_2\right)y_1 = y_2(t) & \Rightarrow \text{on trouve } y_1(t) \\ \left(\frac{d}{dt} - \alpha_1\right)y = y_1(t) & \Rightarrow \text{on trouve } y(t) \end{cases}$$

2.4 Réduction à l'ordre 1 et exponentielle de matrice

Si on a une équation du type $y^{(n)} = f(y, y', \dots, y^{(n-1)}, t)$ où f est linéaire en espace ou si on a un système d'équations linéaires, on peut se ramener à une équation d'ordre 1.

Exemple.
$$\begin{cases} x' = a_1x + a_2y + b_1(t) \\ y' = a_4y' + a_3y + b_3(t) \end{cases} \Leftrightarrow \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}' = \begin{pmatrix} a_1 & a_2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & a_3 & a_4 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ y' \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} b_1(t) \\ 0 \\ b_3(t) \end{pmatrix} \Leftrightarrow Y' = AY + B(t)$$

On considère donc l'équation

$$Y = AY + B(t)$$

où contrairement à la section 1, A est une matrice (indépendante du temps). On a alors directement

$$Y_H = \exp(At) \cdot \Phi \quad (\Phi \in \mathbb{C}^d)$$

Pour calculer l'exponentielle de A , le plus simple est de jordaniser celle-ci. Si $S = m_{E, B_J}(Id)$ désigne la matrice dont les colonnes représentent les vecteurs de la base de Jordan, on écrit que $J = S^{-1}AS$ où J est sous forme canonique de Jordan.

Propriété. Avec les mêmes notations, $\exp(At) = S \cdot \exp(S^{-1}AS t) \cdot S^{-1} = S \cdot \exp(Jt) \cdot S^{-1}$

Ainsi, la solution homogène est :

$$Y_H = S \cdot \exp(Jt) \cdot S^{-1} \cdot \Phi = S \cdot \exp(Jt) \cdot \Psi \quad (\Psi := S^{-1} \cdot \Phi \in \mathbb{C}^d \Rightarrow \text{permet de ne pas inverser } S)$$

Pour la solution particulière :

- Si les composantes de $B(t)$ sont des $\begin{cases} \text{polynômes} \\ \text{exponentielles} \end{cases}$, on cherche Y_P sous la forme de $\begin{cases} \text{polynômes} \\ \text{ces exponentielles} \end{cases}$

La solution est alors :

$$Y(t) = S \cdot \exp(Jt) \cdot \Psi + Y_P$$

- Sinon, on fait la méthode de la variation des constantes $Y_P = S \cdot \exp(Jt) \cdot S^{-1} \cdot \Phi(t)$.

La solution est alors :

$$Y(t) = S \cdot \exp(Jt) \cdot S^{-1} \cdot (\Phi + \Phi(t))$$

2.5 Equation d'Euler

On considère l'équation

$$a_n(\alpha t + \beta)^n y^{(n)} + \dots + a_1(\alpha t + \beta)y' + a_0y = 0$$

On pose : $\tau = \begin{cases} \ln(\alpha t + \beta) & \text{si } \alpha t + \beta > 0 \\ \ln -(\alpha t + \beta) & \text{si } \alpha t + \beta < 0 \end{cases}$

3 Equations Non-Linéaires

3.1 Sans terme d'ordre 1

On considère l'équation

$$\boxed{y'' = f(y)}$$

L'astuce est de faire apparaître un terme "Energie cinétique" en multipliant par y' :

$$\begin{aligned} & y'' \cdot y' = f(y) \cdot y' && \text{on intègre} \\ \Leftrightarrow & \frac{1}{2}(y')^2 = \mathcal{F}(y) + \lambda && \text{où } \mathcal{F} \text{ est une primitive de } f \text{ et } \lambda \in \mathbb{C} \\ \Leftrightarrow & y' = \pm \sqrt{2(\mathcal{F}(y) + \lambda)} \\ \Leftrightarrow & \pm \int^y \frac{du}{\sqrt{2(\mathcal{F}(u) + \lambda)}} = t + \mu \quad \mu \in \mathbb{C} \end{aligned}$$

3.2 Equation "homogène"

On considère l'équation

$$\boxed{y' = f(t, y)} \quad (\text{où } f \text{ est telle que } f(kt, ky) = f(t, y), \forall k, t \neq 0, \forall y \in \Omega)$$

On pose : $u(t) = \frac{y(t)}{t}, t \neq 0$

3.3 Equation de Bernoulli

On considère l'équation

$$\boxed{y' = a(t)y + b(t)y^k} \quad (k \neq 1)$$

On pose : $u(t) = (y(t))^{1-k}$

3.4 Equation de Ricatti

On considère l'équation

$$\boxed{y' = a(t)y^2 + b(t)y + c(t)}$$

Supposons que l'on connaisse une solution particulière y_p ,

On pose : $u(t) = \frac{1}{y(t) - y_p}$

3.5 Equation exacte

On considère l'équation

$$\boxed{f(t, y) + g(t, y)y' = 0} \quad (f, g \in C^1(D \subset \mathbb{R}^2), D \text{ étoilé})$$

Supposons qu'on ait l'égalité $\frac{\partial f}{\partial y} = \frac{\partial g}{\partial t} (*)$. En posant $F(t, y) = \int_0^1 (f(\tau t, \tau y)t + g(\tau t, \tau y)y)d\tau$, l'équation devient:

$$\frac{\partial F}{\partial t} + \frac{\partial F}{\partial y} \frac{dy}{dt} = 0 \Leftrightarrow \frac{d}{dt} F(t, y) = 0$$

Donc $F(t, y)$ est une intégrale première et on peut, en théorie, trouver des solutions grâce au théorème de la fonction implicite.

Remarque. On peut parfois rendre une équation exacte en la multipliant par un facteur intégrant $M(t, y)$ qui permet l'égalité (*) entre les nouvelles fonctions f et g .