

Théorème de Liapounov

Références : Rouvière, *Petit guide de calcul différentiel*, p143

Théorème.

On se donne y une fonction de \mathbb{R}^+ définie comme solution du système $\begin{cases} y' = f(y) \\ y(a) = x \end{cases}$ où $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ est \mathcal{C}^1 et $f(a) = 0$. On suppose que $\Re(\text{Sp}(Df(a))) \subset \mathbb{R}^{-*}$, alors a est point d'équilibre attractif du système différentiel.

On ne fera la preuve que dans le cas $a = 0$ pour simplifier.

Démonstration. On pose z la solution du système linéarisé $\begin{cases} z' = Az \\ z(0) = x \end{cases}$ avec $A := Df(0)$.

L'idée de la preuve est de transporter l'asymptotique stabilité de 0 du système linéarisé pour le vrai système différentiel, et cela en créant une nouvelle norme appropriée.

- On appelle $(\lambda_i)_{1 \leq i \leq k}$ les valeurs propres de A . Il existe $a > 0$ tel que pour tout i , $\Re(\lambda_i) < -a$.

On sait que $\mathbb{C}^n = \bigoplus_{1 \leq i \leq k} \text{Ker}((A - \lambda_i I_n)^{m_i})$. Donc pour tout $x \in \mathbb{R}^n$, on peut le décomposer sous la forme

$x = x_1 + \dots + x_k$ avec $x_i \in \text{Ker}((A - \lambda_i I_n)^{m_i})$.

On a $e^{tA} x_i = e^{t\lambda_i} e^{t(A - \lambda_i I_n)} x_i = e^{t\lambda_i} \sum_{p=0}^{m_i} \frac{t^p}{p!} (A - \lambda_i I_n)^p x_i$.

Donc en prenant une norme sous multiplicative, on a

$$\|e^{tA} x_i\| \leq e^{t\Re(\lambda_i)} \sum_{p=0}^{m_i} \frac{|t|^p}{p!} \|A - \lambda_i I_n\|^p \|x_i\| \leq e^{-at} \sum_{p=0}^{m_i} \frac{|t|^p}{p!} \|A - \lambda_i I_n\|^p \max_j \|x_j\|.$$

Il vient $\|e^{tA} x\| \leq \left(\sum_{i=1}^k \sum_{p=0}^{m_i} \frac{|t|^p}{p!} \|A - \lambda_i I_n\|^p \right) e^{-at} \max_j \|x_j\|$.

On a alors $\|e^{tA} x\| \leq CP(|t|)e^{-at} \|x\|$ avec P un polynôme et C une constante d'équivalence qui va bien entre les normes $\|\cdot\|$ et $\|x\|_* := \max \|x_j\|$.

Comme $z(t) = e^{tA} x$ est la solution du linéarisé, on a $\|z(t)\| \leq CP(|t|)e^{-at} \|x\|$, donc 0 est un point d'équilibre attractif du linéarisé.

- On définit $b(x, y) := \int_0^\infty (e^{tA} x, e^{tA} y) dt$.

Cette fonction est bien définie car $|(e^{tA} x, e^{tA} y)| \leq \|e^{tA} x\| \|e^{tA} y\| \leq C^2 e^{-2at} P(|t|)^2 \|x\| \|y\|$ qui est intégrable.

On vérifie que c'est un produit scalaire (car e^{tA} est inversible) et on pose $q(x) = b(x, x)$ la forme quadratique associée.

- On veut montrer qu'il existe $\alpha, \beta > 0$ tels que $q(y) \leq \alpha \Rightarrow q(y)' \leq -\beta q(y)$.

→ On sait que $\nabla q(x)(y) = 2b(x, y)$ donc $\nabla q(x)(Ax) = 2b(x, Ax) = \int_0^\infty 2(e^{tA} x, e^{tA} Ax) dt$.

Or $2(e^{tA} x, e^{tA} Ax) = \frac{d(\|e^{tA} x\|^2)}{dt}$, donc $\nabla q(x)(Ax) = 2b(x, Ax) = -\|x\|^2$.

→ On note $r(y) = f(y) - Ay$ la "différence" entre le système étudié et le linéarisé.

Alors $q(y)' = \nabla q(y) \cdot f(y) = 2b(y, f(y)) = 2b(y, A(y)) + 2b(y, r(y))$.

Or on a vu $2b(y, A(y)) = -\|y\|^2$, donc $q(y)' = -\|y\|^2 + 2b(y, r(y))$.

→ Soit $\varepsilon > 0$, on a $r(y) = f(y) - Ay = f(y) - f(0) - Df(0)y$. Par définition de la différentielle, $r(y) = o(\sqrt{q(y)})$ donc il existe $\alpha > 0$ tel que $q(y) \leq \alpha \Rightarrow \sqrt{q(r(y))} \leq \varepsilon \sqrt{q(y)}$ (on choisit juste d'exprimer ce fait avec la norme \sqrt{q}).

On a alors par Cauchy-Schwarz : $|b(y, r(y))| \leq \sqrt{q(y)} \sqrt{q(r(y))}$. Donc si $q(y) \leq \alpha$, alors $|b(y, r(y))| \leq \varepsilon q(y)$.

D'autre part, comme \sqrt{q} et $\|\cdot\|$ sont équivalentes, il existe C tel que $Cq(y) \leq \|y\|^2$.

On en déduit donc que si $q(y) \leq \alpha$, $q(y)' = -\|y\|^2 + 2b(y, r(y)) \leq -(C - 2\varepsilon)q(y)$. On note $\beta = C - 2\varepsilon$ et on choisit ε assez petit pour que $\beta > 0$.

• Pour finir, montrons que si $q(x) \leq \alpha$ alors pour tout $t \in \mathbb{R}^+$, $q(y(t)) \leq \alpha$. En particulier, la solution $y(t)$ sera globale car bornée.

En effet, si ce n'était pas le cas, on aurait l'existence de $t_0 > 0$ tel que $q(y(t_0)) = \alpha$ et pour $t > t_0$ assez proche de t_0 , on ait $q(y(t)) > \alpha$. Or $q(y)'(t_0) \leq -\beta q(y) < 0$, donc $q(y)$ est décroissante dans un voisinage de t_0 par continuité, donc ce serait absurde.

• Conclusion : si $q(x) \leq \alpha$, on a pour tout $t \in \mathbb{R}^+$, $q(y(t)) \leq \alpha$, donc $q(y)'(t) \leq -\beta q(y)(t)$. Le lemme de Gronwall donne alors $q(y)(t) \leq e^{-\beta t} q(x)$.

Il est maintenant clair au vu de cette formule que 0 est un point d'équilibre attractif du système différentiel. \square

Remarque : • On peut prouver que si $Df(0)$ possède une valeur propre de partie réelle strictement positive, alors 0 est instable pour le système différentiel.

• Une application de ce théorème est l'équation de Van der Pol, présente dans le X-ENS - analyse 4.

• Il est bon de connaître quelques contre-exemples sur ce sujet dans le cas où on a une valeur propre de partie réelle nulle. On en donne quelques-uns ici partant du point $(0, 0)$.

— NL instable, L instable :

$$(NL) : \begin{cases} x' = y \\ y' = -y^2 \end{cases} \quad \text{et (L)} : \begin{cases} X' = Y \\ Y' = 0 \end{cases}$$

On a

$$(NL) : \begin{cases} x(t) = x_0 + \ln(1 + y_0 t) \\ y(t) = \frac{y_0}{1 + y_0 t} \end{cases} \quad \text{et (L)} : \begin{cases} X(t) = X_0 + Y_0 t \\ Y(t) = Y_0 \end{cases}$$

— NL stable, L instable :

$$(NL) : \begin{cases} x' = y \\ y' = -y^{\frac{3}{2}} \end{cases} \quad \text{et (L)} : \begin{cases} X' = Y \\ Y' = 0 \end{cases}$$

On a

$$(NL) : \begin{cases} x(t) = x_0 + 2\sqrt{y_0} - \frac{4\sqrt{y_0}}{2 + \sqrt{y_0}t} \\ y(t) = \left(\frac{2\sqrt{y_0}}{2 + \sqrt{y_0}t} \right)^2 \end{cases} \quad \text{et (L)} : \begin{cases} X(t) = X_0 + Y_0 t \\ Y(t) = Y_0 \end{cases}$$

— NL stable, L stable :

$$(NL) : \{x' = -x^3 \quad \text{et (L)} : \{X' = 0$$

On a

$$(NL) : \left\{ x(t) = \frac{x_0}{\sqrt{1 + 2x_0^2 t}} \quad \text{et (L)} : \{X(t) = X_0 \right.$$

— NL instable, L stable :

$$(NL) : \{x' = x^3 \quad \text{et (L)} : \{X' = 0$$

On a

$$(NL) : \left\{ x(t) = \frac{x_0}{\sqrt{1 - 2x_0^2 t}} \quad \text{et (L)} : \{X(t) = X_0 \right.$$