

Réu Par contre, la matrice $B = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ est évidemment diagonalisable : le p.v. propre associé est \mathbb{R}^2 : sa dimension est 2 et 0 est valeur propre double.

B) Exponentielle de matrices :

Prop 1: $\forall A$ matrice $N \times N$, on pose :

$$e^A = \sum_{n=0}^{+\infty} \frac{1}{n!} A^n. \text{ Cette série est } C^{\infty} \forall A.$$

De plus si 2 matrices A et B commutent, i.e. si $AB = BA$, alors $e^{A+B} = e^A \cdot e^B = e^B \cdot e^A$.

$$\text{En particulier } e^A e^{-A} = e^{-A} e^A = I.$$

Si A est diagonalisable, alors $\exists P ; A = PDP^{-1}$

$$e^A = P e^D P^{-1} = P \begin{pmatrix} e^{A_1} & & \\ & \ddots & \\ & & e^{A_N} \end{pmatrix} P^{-1}.$$

Formule plus compliquée si A est seulement "jordanisable".

Dém. Admettre. A et B ne commutent pas, il se peut que $e^{A+B} \neq e^A \cdot e^B$, ex. $A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, B = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$.

Ex 2-3 - Solution générale d'un système homogène à coeff. constants

Thm 4: La sol. générale du système $\dot{X}(t) = AX(t)$ (13) est donnée par

$$X(t) = e^{(t-t_0)A} X_0, \forall X_0 \in \mathbb{R}^N. \quad (14)$$

Donc l'ensemble des solutions du système (13) est un e.v. de dimension $N :=$ taille du système (13).

En particulier, (14) est l'unique solution du Pb de Cauchy (13), (15), où $X(t_0) = X_0$ (15).

Corollaire: si A est diagonalisable, et si $\text{e.g. } t_0 = 0$, alors la sol. générale est $X(t) = P e^{t D P^{-1}} X_0$, où $A = P D P^{-1}$ (14')

Dém. • supposons $t_0 = 0$ pour simplifier. D'abord, $\forall A$ matrice $N \times N$,

$$\frac{d}{dt}(e^{tA}) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h} (e^{(t+h)A} - e^{tA}), \text{ et } e^{(t+h)A} = e^{tA} \cdot e^{hA},$$

car hA et tA commutent (\checkmark). Donc

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}(e^{tA}) &= e^{tA} \lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h} (e^{hA} - I) = e^{tA} \lim_{h \rightarrow 0} \frac{(I - e^{-hA} + e^{-hA} - I)}{h} \\ &= e^{tA} \lim_{h \rightarrow 0} \left(A + h \frac{A^2}{2!} + \dots + h \frac{k-1}{k!} A^k + \dots \right) \\ &= e^{tA} \cdot A \lim_{h \rightarrow 0} \underbrace{\left(I + h \frac{A}{1!} + \frac{h^2 A^2}{2!} + \dots + \frac{h^{k-1} A^{k-1}}{k!} + \dots \right)}_{\substack{\text{car } A \text{ et } \frac{A^k}{k!} \text{ commutent} \\ \text{Série entière CV de matrices, } R_{CV} = +\infty}} \end{aligned}$$

Donc $\| \frac{d}{dt}(e^{tA}) - A e^{tA} \| = \lim_{h \rightarrow 0} O(h) = 0$.

Donc $\frac{d}{dt}(e^{tA}) = A e^{tA} = e^{tA} A$. Donc (si e.g. $t_0 = 0$)

$$\frac{dX(t)}{dt} = \frac{d}{dt}(e^{tA} X_0) = \frac{d}{dt}(e^{tA}) X_0 = A e^{tA} X_0 = A X(t). \quad (15)$$

Donc $\forall X_0 \in \mathbb{R}^N$, $X(t) := e^{tA} X_0$ est solution de (14).

Maintenant, soit $X^i(t) := e^{tA} X_0^i$, $1 \leq i \leq N$, (15')

où les X_0^i , $1 \leq i \leq N$ forment une base algébrique de \mathbb{R}^N .

Alors $\forall t \in \mathbb{R}$, $y^i(t)$ est l'unique solution du Pb de Cauchy $\begin{cases} \dot{X}^i(t) = A X^i(t), & \forall t \in \mathbb{R} \\ X^i(0) = X_0^i \end{cases}$ (16)

qui vérifie exo les hypothèses du thm de Cauchy global, cf ch 1, donc $X^i(\cdot)$ est définie sur \mathbb{R} .

De plus $\forall t \in \mathbb{R}$, la famille $X^i(t)$, $1 \leq i \leq N$, est linéairement indépendante, car si $\exists \alpha_i \in \mathbb{R}$, $1 \leq i \leq N$,

tg $\sum_{i=1}^N \alpha_i X^i(t) = \sum_{i=1}^N \alpha_i e^{tA} X_0^i = e^{tA} \left(\sum_{i=1}^N \alpha_i X_0^i \right) = 0$,
 comme e^{tA} est inversible (son inverse est e^{-tA}),
 on a $\sum_{i=1}^N \alpha_i X_0^i = 0$, donc $\alpha_i = 0, \forall i=1, \dots, N$.
 ↑ (famille libre)

- En particulier, si A diagonalisable, alors

$$\begin{aligned} e^{tA} &= e^{tPDP^{-1}} = I + tPDP^{-1} + \frac{t^2}{2!} PDP^{-1} PDP^{-1} + \dots \\ &= I + tPDP^{-1} + \frac{t^2}{2!} PD^2 P^{-1} + \dots + \frac{t^k}{k!} PD^k P^{-1} \\ &= P(I + tD + \dots + \frac{t^k D^k}{k!} + \dots)P^{-1} = Pe^{tD}P^{-1} \end{aligned}$$

Donc $e^{tA} X_0 = P \begin{pmatrix} e^{t\lambda_1} & & \\ & \ddots & 0 \\ 0 & & e^{t\lambda_N} \end{pmatrix} P^{-1}$, si A diagonalisable
 (17)

En posant $X_0 := PZ_0$, i.e. $Z_0 := P^{-1}X_0$, on a
muni: ~~(*****)~~

Thm 5: Si A diagonalisable : $A = PDP^{-1}$, alors

la sol. générale de (14) est

$$X(t) = e^{tA} X_0 = PZ(t) = Pe^{tD}P^{-1}X_0 = Pe^{tD}Z_0.$$

Donc dans la base de \mathbb{R}^N formée de vecteurs

propres \vec{w}_i de A associés à la matrice P, la solution générale Z(t) a pour composantes

$$\begin{cases} z_i(t) = e^{t\lambda_i} \cdot z_{i,0}, \text{ sol générale de } \dot{z}_i(t) = \lambda_i z_i(t) \\ \text{pour } i=1, \dots, N \end{cases} \in \mathbb{R} \quad (18)$$

Si A est diagonalisable, le système diff.

ordinaire (14) se découpe en N éq. diff. ordinaires

(18)_i indépendantes, $i=1, \dots, N$

3.2.4. Cas $N=2$. Etude des trajectoires d'un système à coefficients constants près d'un point d'équilibre: 10

On considère le système $\dot{x} = Ax$ linéaire, à coefficients constants, sans second membre

on pourra noter - cf TD -

$$x(t) := \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^2.$$

Si au départ le système était ~~l'autonomie~~^{linéaire}, avec un second membre constant : $y(t) = Ay(t) + B^*$ (14)

avec $B^* := \begin{pmatrix} b^* \\ c^* \end{pmatrix}$, alors on peut se ramener au cas homogène si A inversible : on pose alors

$$y^* = A^{-1}B^*, \text{ puis } x(t) := y(t) - y^*, \quad (15)$$

$$\text{d'où } \dot{x}(t) = Ax(t). \quad (14)$$

Si A est inversible, (14) a qu'un seul état d'équilibre : $x=0$, i.e. $y=-y^*$. Si A n'est pas inversible, l'équation

$$Ay^* + B^* = 0 \quad (16)$$

peut ne pas avoir de solution : dans ce cas, (14) n'a pas d'état d'équilibre, ou en a une infinité. Dans ce cas, (14) a une infinité d'états d'équilibre B^* . Dans les deux cas, on a un état d'équilibre [de (13)].

Exo : on considère le système :

$$\begin{cases} \dot{x} = ax \\ \dot{y} = cx + dy \end{cases} \quad \begin{array}{l} \text{Etudier ses états d'équilibre,} \\ \text{suivant les valeurs de } a \in \mathbb{R}. \end{array} \quad \square$$

On étudie les valeurs propres λ_1, λ_2 de $A := \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}$. Elles vérifient : $\lambda^2 - (a+b)\lambda + ad - bc = 0$, donc $\lambda_1, \lambda_2 = \frac{-(a+b) \pm \sqrt{(a+b)^2 - 4(ad-bc)}}{2}$ (17)

$$\lambda_1, \lambda_2 = \det(A), \text{ et } \lambda_1 + \lambda_2 = a+b := \text{Tr}(A) \quad (\text{trace de } A)$$

A) Premier cas : $\lambda_1 \neq \lambda_2, \lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{R} (\Delta > 0)$ ✓1

. Alors A est diagonalisable : en posant

$$\left\{ \begin{array}{l} X(t) = P Z(t) \text{ et } D = \text{diag}(\lambda_1, \lambda_2) = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix}, (18) \\ \dot{Z}(t) = D Z(t) : Z(t) = \begin{pmatrix} z_1(t) \\ z_2(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{\lambda_1 t} z_{1,0} \\ e^{\lambda_2 t} z_{2,0} \end{pmatrix}, z_{1,0}, z_{2,0} \text{ quelq.} \end{array} \right.$$

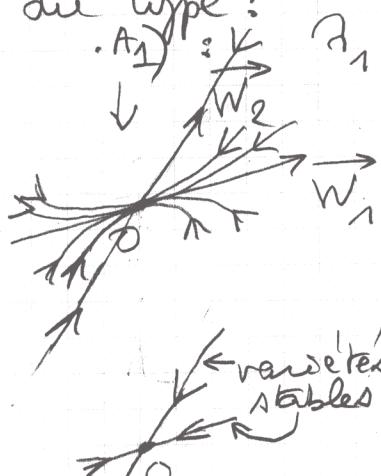
les trajectoires du système diagonal vérifient

$$\text{donc } |z_2(t)| = C |z_1(t)|^{\lambda_2/\lambda_1}, C := \frac{|z_{2,0}|}{(|z_{1,0}|)^{\lambda_2/\lambda_1}}. \quad (19)$$

$$\text{et } \begin{cases} \underset{\substack{\uparrow \\ \text{signe}}}{\text{sgn}}(z_i(t)) = \text{sgn}(z_{i,0}) & i=1,2. \end{cases}$$

. Par ailleurs, les vecteurs propres $\vec{w}_i := \begin{pmatrix} v_i \\ w_i \end{pmatrix}$ de A vérifient

$(a - \lambda_i)v_i + b w_i = 0$; et $c v_i + (d - \lambda_i)w_i = 0$, (20)
mais ces deux équations sont proportionnelles (0%), car λ_i est valeur propre. On a donc une figure du type :



O : noeud attractif

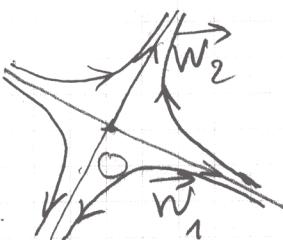
. A1) $\lambda_1 < \lambda_2 < 0$: toutes les trajectoires en

$X=0$ sont tangentes à \vec{w}_1 , sauf celle qui correspond à $z_1 = 0$, qui est co-linéaire à \vec{w}_2 . De plus, O est (fortement) stable : on note :

$$\left\{ \begin{array}{l} \forall X_0, \|X(t)\| \rightarrow 0, \text{ et même} \\ e^{\alpha t} \|X(t)\| \rightarrow 0 \quad (t \rightarrow +\infty), (21) \\ \forall \alpha < -\lambda_2 \end{array} \right.$$

. A2) $\lambda_1 < 0 < \lambda_2$: alors $|z_2(t)| = C |z_1(t)|^{\frac{\lambda_2}{\lambda_1}}$,

avec $\frac{\lambda_2}{\lambda_1} < 0$, sauf si $z_1 = 0$.



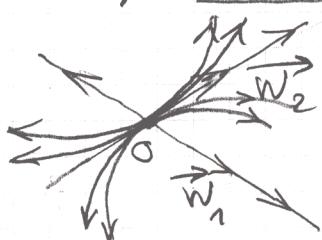
La seule trajectoire tq $X(t) \rightarrow 0$

quand $t \rightarrow +\infty$ est $\begin{cases} z_2(t) \equiv 0 \\ z_1(t) \equiv 0 \end{cases}$

O : col (ou nulle):

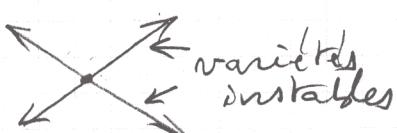
12

- . A₃) $0 < \lambda_1 < \lambda_2$: toutes les trajectoires en $x=0$ sont tangentes à \vec{W}_2 , (car $|\lambda_2| > |\lambda_1|$), sauf celle qui est co-linéaire à \vec{W}_1 .



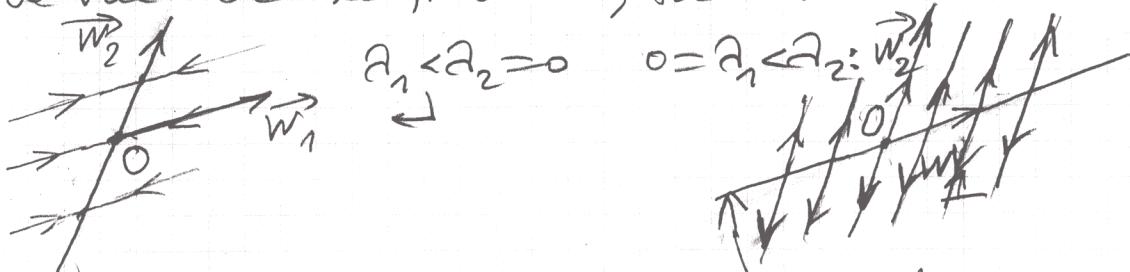
De plus O est (fortement) instable. On se ramène au cas λ_1 en changeant t en -t: $\forall x_0, \forall \alpha > -\lambda_1$,

$$e^{\alpha t} \|x(t)\| \rightarrow 0 \quad (t \rightarrow -\infty). \quad (22)$$



O: noeud répulsif.

- . A₄) $\lambda_1 < \lambda_2 = 0$, [ou $\lambda_1 = 0 < \lambda_2$]. Dans ce cas la droite $\text{IR } \vec{W}_2$ [ou $\text{IR } \vec{W}_1$] est une droite de points d'équilibre, et du fait de la stabilité, on a:



points d'équilibre stables, instables.

- B) Deuxième cas: $\lambda_1 \neq \lambda_2$, $\lambda_2 = \bar{\lambda}$ ($\Delta < 0$).

- B1) $\text{Re } \lambda_1 = \text{Re } \lambda_2 = \frac{1}{2} \text{tr}(A) < 0$: on passe en coordonnées polaires, cf e.g. TD feuille 3, cf e.g. [J.P. Demailly: Analyse numérique et eq. diff., p 274 – 281].

Foyer stable:
ici, trajectoire annulaire
 $\lambda_1, \lambda_2 = \alpha + i\beta$, $\alpha < 0, \beta > 0$.



• B₂) $\alpha = \operatorname{Re} \lambda_1 = \operatorname{Re} \lambda_2 = \frac{1}{2} \operatorname{tr}(A) > 0$ ($\Delta < 0$) 13

Idem: forme instable



$I\omega$, trajectoire instable
 $\lambda_1 = \alpha + i\beta, \alpha > 0$
 $\beta > 0$

• B₃) $\alpha = \operatorname{Re} \lambda_1 = \operatorname{Re} \lambda_2 = 0$ ($\text{et } \Delta < 0$)



$I\omega \alpha = 0, \beta > 0$

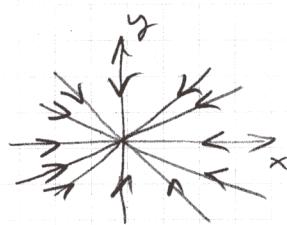
c) Transverse cas: $\lambda_1 = \lambda_2 \in \mathbb{R}$

- C₁) Cas diagonalisable: \exists une base dans

laquelle

$$\begin{cases} z_1 = z_{1,0} e^{\lambda t} \\ z_2 = z_{2,0} e^{\lambda t} \end{cases}$$

Tous les vecteurs de \mathbb{R}^2 sont vecteurs propres de $A = \lambda I$, $\lambda \in \mathbb{R}$



0: nœud stable



0: nœud stable

$\lambda = 0$

$\forall x \in \mathbb{R}^2$,
 x est un
point stationnaire,
stable

- C₂) Cas non diagonalisable:

\exists une base de \mathbb{R}^2 dans laquelle on a:

$$P^{-1}AP = J = \begin{pmatrix} \lambda & 1 \\ 0 & \lambda \end{pmatrix} \text{ ou (au choix) } J = \begin{pmatrix} \lambda & 0 \\ 1 & \lambda \end{pmatrix}$$

bloc de Jordan. Avec ce choix, e.g. on a:

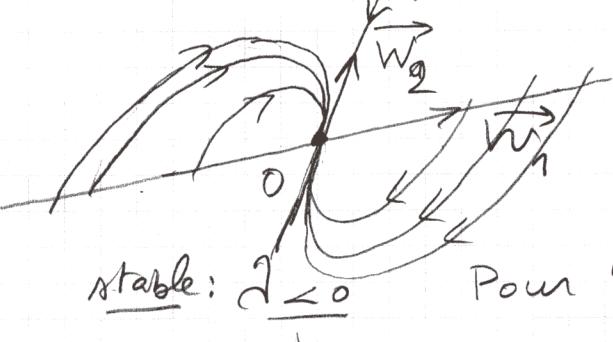
$$z_1(t) = e^{\lambda t} z_{1,0}, \text{ car } \dot{x}_1 = \lambda x_1$$

$$z_2(t) = (z_{2,0} + t z_{1,0}) e^{\lambda t}, \quad \dot{x}_2 = x_1 + \lambda x_2$$

on obtient un: nœud exceptionnel

$$t = \frac{1}{\lambda} \log \left| \frac{z_1}{z_{1,0}} \right|$$

$$z_2 = z_{2,0} \frac{z_1}{z_{1,0}} + \frac{z_1}{\lambda} \log \left| \frac{z_1}{z_{1,0}} \right|$$



stable: $\lambda < 0$

Pour $\lambda > 0$, changer le sens des flèches.