

Soluções

1) Como $f \in C^1$ então sabemos que a dependência em x_0 e em λ é diferenciável. Descobriremos essa dependência. Suponha inicialmente, como fizemos em aula que a EDO não depende de λ , i.e. $x' = f(x)$. Precisamos então descobrir a diferencial

$$\frac{\partial \Psi}{\partial x_0}(t, x_0) : T_{x_0} \mathbb{R}^n \longrightarrow T_{\Psi(t, x_0)} \mathbb{R}^n$$

O teorema da dependência diferenciável diz que dado $v_0 \in T_{x_0} \mathbb{R}^m$,

$$\text{se } v_t = \left(\frac{\partial \Psi}{\partial x_0} (t, x_0) \right) \cdot v_0 \quad \text{então} \quad \dot{v}_t = \left(D_{\Psi(t, x_0)} X \right) v_t.$$

Para introduzir o parâmetro λ , usaremos a descrição acima, mas com o espaço de estados estendido $\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^K$, com λ fixo no tempo: $(\dot{x}_t, \dot{\lambda}_t) = F(x_t, \lambda_t) = (f(x_t, \lambda), 0)$.

$$\lambda \text{ fixo no tempo: } (\dot{x}_t, \dot{\lambda}_t) = F(x_t, \lambda_t) = (f(x_t, \lambda), 0).$$

Assim, aplicando o caso anterior, se $(v_0, w_0) \in T_{(x_0, z_0)} \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^k$

$$e \quad (v_t, w_t) = \frac{\partial \varphi(t, (x_0, \lambda_0))}{\partial (x_0, \lambda_0)} (v_0, w_0) \quad \text{então}$$

$$\begin{pmatrix} \dot{v}_t \\ \dot{w}_t \end{pmatrix} = \left(\begin{array}{c|c} \frac{\partial f}{\partial x} & \frac{\partial f}{\partial \lambda} \\ \hline 0 & 0 \end{array} \right) \begin{pmatrix} v_t \\ w_t \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} w_t \equiv w_0 \\ \dot{w}_t \equiv 0 \end{pmatrix} \quad (2)$$

i.e.

$$\boxed{\dot{v}_t = \left(\frac{\partial f}{\partial x} (\Psi(t, x, \lambda_0), \lambda_0) \right) v_t + \frac{\partial f}{\partial \lambda} (\Psi(t, x, \lambda_0), \lambda_0) \cdot w_0}$$

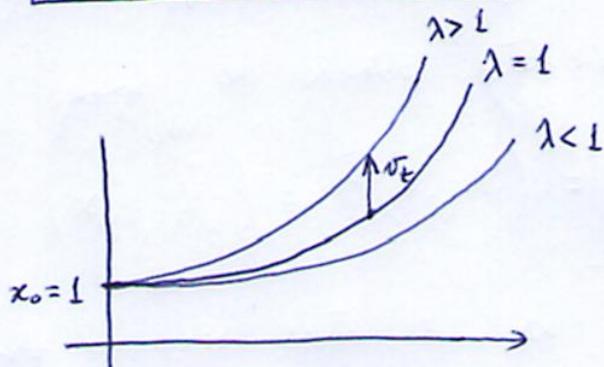
No exemplo $x' = \lambda x$, $\frac{\partial f}{\partial x} = \lambda \quad \forall x$ e

$$\frac{\partial f}{\partial \lambda} (\Psi(t, x, \lambda), \lambda_0) = \Psi(t, x, \lambda_0) = x_t.$$

Então $\dot{v}_t = \lambda v_t + x_t$. Digamos que $\lambda_0 = x_0 = 1$, então $x_t = \Psi(t, x_0, \lambda_0) = e^t$ e $\boxed{\dot{v}_t = v_t + e^t w_0}$

cuja solução é $\boxed{v_t = e^t v_0 + t e^t w_0}$. Por exemplo, fixando

x_0 e variando λ :



$$\boxed{v_t = t e^t \cdot w_0} \quad (v_0 \equiv 0)$$

e que confirma com $\frac{\partial \Psi(t, \lambda)}{\partial \lambda} = \frac{\partial}{\partial \lambda} e^{\lambda t} = t e^{\lambda t}$

(Fin da Questão 1)

Questão 2. (Teorema da Subvariedade Estável). Se $x_0 \in \mathbb{R}^n$ é um ponto fixo hiperbólico de $\dot{x} = X(x)$, com campo $X \in C^1$, E^s é o subespaço correspondente aos autovalores com parte real negativa de $D_{x_0}X$ e E^u é o subespaço correspondente aos autovalores com parte real positiva ($E^s \oplus E^u = \mathbb{R}^n$) então existe um aberto de x_0 onde existem as subvariedades estável S e instável U tais que $\Psi_t(S) \subseteq S$ para $t \geq 0$, $\Psi_t(U) \subseteq U$ para $t \leq 0$, $E^s = T_{x_0}S$, $E^u = T_{x_0}U$. $\forall x \in S$ temos que

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \Psi_t(x) = x_0,$$

$$\text{e } \forall x \in U, \quad \lim_{t \rightarrow -\infty} \Psi_t(x) = x_0.$$

Principais etapas da demonstração:

Seja $C \in GL(n, \mathbb{R})$ uma matriz mudança de base tal que

$$D_{x_0}X = C A C^{-1} \quad \text{onde} \quad A = \begin{pmatrix} P & 0 \\ 0 & Q \end{pmatrix} \quad \text{onde}$$

$$\begin{cases} P \text{ tem parte real de autovalores} < 0, \\ Q \text{ " " " " " } > 0. \end{cases}$$

$$E^s = C \cdot \text{ger}\{e_1, \dots, e_k\} \quad \text{e} \quad E^u = C \cdot \text{ger}\{e_{k+1}, \dots, e_n\}.$$

Assuma que $x_0 = 0$, caso contrário componha com a translação T , com $T\tilde{x} = \tilde{x} - x_0$. Note que $DT = Id$ não interfere na hiperbolicidade.

Considerando o sistema conjugado $y = C^{-1}x$, temos que
 $y' = C^{-1}X(Cy)$. Assim, separando a componente linear, podemos
escrever

$$(*) \quad y' = Ay + G(y) \quad \text{com } G(0)=0 \text{ e } D_0G=0.$$

Dado um parâmetro $a = (a_1, \dots, a_k, a_{k+1}, \dots, a_n) \in \underset{\text{ltdo}}{\mathcal{U}C\mathbb{R}^n}$, considere a curva $u(t, a)$ dada por

$$u(t, a) = \begin{pmatrix} e^{Pt} & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} a + \int_0^t \begin{pmatrix} e^{P(t-s)} & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} G(u(s, a)) ds - \int_t^{+\infty} \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & e^{Q(t-s)} \end{pmatrix} G(u(s, a)) ds$$

- 1) Mostramos que $u(t, a)$ é uma solução de $(*)$
- 2) Mostramos que $u(t, a) \rightarrow 0$ quando $t \rightarrow +\infty$ ($\therefore u(t, a)$ são candidatos a serem pontos de S)
- 3) Define as funções $\Psi_j(a_1, \dots, a_k) = u^j(0, (a_1, \dots, a_k, 0, \dots, 0))$, $j = k+1, \dots, n$.
- 4) O gráfico de $(a_1, \dots, a_k) \mapsto (\Psi_{k+1}, \dots, \Psi_n)$ é invariante pelo fluxo, converge para 0 quando $t \rightarrow +\infty$ e tangencia o espaço horizontal \mathbb{R}^k .

Portanto, a subvariedade S é esse gráfico.

Obs: 1) Voltamos à equação original em x via conjugação por C .

2) Para a subvariedade instável, usamos a mesma demonstração para $x' = -X(x)$.

(Fim da questão 2)

Questão 3: Seja S uma subvariedade de \mathbb{R}^n , $\dim S = 1$

passando pela origem, invariante por Ψ_t , o fluxo de X .

Tome $v_0 \in T_o S$ e uma curva $\gamma: (-\varepsilon, \varepsilon) \rightarrow S$ dif. tal que

$\dot{\gamma}(0) = v_0$. O fluxo Ψ_t leva a curva $\gamma(s)$ na curva

$$\Psi_t(\gamma(s)) \text{ cuja derivada em } s \left. \frac{d}{ds} \Psi_t(\gamma(s)) \right|_{s=0} = D_o \Psi_t(v_0)$$

por definição. Chamando $v_t = D_o \Psi_t(v_0)$, sabemos que, por linearização,

$$\dot{v}_t = (D_o X) \cdot v_t.$$

Assim, como S é invariante, $\Psi_t(\gamma(0)) = 0$ e $\dim S = 1$ então

$v_t \in T_o S \quad \forall t \in \mathbb{R}$, portanto v_0 está em uma direção invariante de $(D_o X)$, i.e. ~~Há aqui um erro~~ $T_o S$ é um espaço de auto vetores

de $D_o X$.

Se Ψ_t contrai S para a origem então

$$\left| \left. \frac{d}{ds} \Psi_t(\gamma(s)) \right|_{s=0} \right| \leq \left| \left. \frac{d}{ds} \gamma(s) \right|_{s=0} \right|$$

i.e. autoválor de $D_o \Psi_t \leq 1 \iff$ autoválor de $D_o X \leq 0$ na direção de v_0 .

Analogamente, se Ψ_t expande S , $(D_o X) v_0 = \lambda_0 v_0$ com $\lambda_0 \geq 0$.

b) Digamos que S^1, S^2 e S^3 são subvariedades de dimensão 1, invariantes pelo fluxo, com S^1, S^2 contraindo e S^3 expandindo. Tome $\lambda_1 \in T_0 S^1$, $\lambda \in T_0 S^2$ e $v_3 \in T_0 S^3$.

Se $A = D_0 X$ então pelo item A temos que

$$\begin{cases} A v_1 = \lambda_1 v_1 \text{ com } \lambda_1 \leq 0 \\ A v_2 = \lambda_2 v_2 \text{ com } \lambda_2 \leq 0. \end{cases}$$

Como v_1 e v_2 são l.i., a forma de Jordan de A é

$$\begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} \quad \text{com } \lambda_1, \lambda_2 \leq 0.$$

Mas $A v_3 = \lambda_3 v_3$, com $\lambda_3 \geq 0$, com v_3 l.i. de v_1 e de v_2 . Portanto, a única possibilidade para a forma de Jordan é com $\lambda_1 = \lambda_2 = 0$ (e portanto $\lambda_3 = 0$).

Concluímos que $A = D_0 X = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$

(fim da Questão 3)

Questaão 4. Lema de Gronwall: Se $u, v: [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ são contínuas e não negativas e $u(t) \leq \alpha + \int_0^t u(s)v(s) ds$ então $u(t) \leq \alpha e^{\int_0^t v(s) ds}$.
(7)

Dem: Se $\alpha > 0$, tome $w(t) = \alpha + \int_0^t u(s)v(s) ds$. Então $w(t)$ é derivável e $w'(t) = u(t)v(t) \leq w(t)v(t)$. Então

$$\frac{w'(t)}{w(t)} \leq v(t) \quad (w(t) > 0 \text{ porque } w(a) = \alpha \text{ e } w' > 0)$$

$$\Downarrow \quad w(t) \leq w(a) e^{\int_a^t v(s) ds}.$$

□/2

Se $\alpha = 0$, use o caso anterior com $\alpha = \varepsilon$ e faça $\varepsilon \searrow 0$

■

Dada uma EDO em \mathbb{R}^n : $x' = f(t, x)$ com o campo f K-Lipschitz na segunda coordenada então as soluções começando ($t = t_0$) em x_0 e y_0 satisfazem:

$$\begin{aligned} |\varphi(t, t_0, x_0) - \varphi(t, t_0, y_0)| &= \left| x_0 - y_0 + \int_{t_0}^t f(s, \varphi(s, t_0, x_0)) - f(s, \varphi(s, t_0, y_0)) ds \right| \\ &\leq |x_0 - y_0| + \int_{t_0}^t K |\varphi(s, t_0, x_0) - \varphi(s, t_0, y_0)| ds \end{aligned}$$

Se $t > t_0$, o resultado segue pelo lema de Gronwall acima tomando $\alpha = |x_0 - y_0|$, $u = |\varphi(t, t_0, x_0) - \varphi(t, t_0, y_0)|$ e $v = K$.

Se $t < t_0$, reverta o tempo da equações para que o gráfico da solução fique o simétrico por, i.e., espelhado na reta vertical t_0 . Para isso, use o resultado acima com o campo $-f(t_0 - (t - t_0))$. Note que para t perto de t_0 , $(t_0 - (t - t_0), x)$

também estará no domínio da f , se (t_0, x) o estiver.

Se existir $k > 0$ t.g. $k|x-y| \leq |f(t,x) - f(t,y)|$,
nada pode ser dito sobre como se afastam as soluções de x_0 e y_0 .

Por exemplo, se $x \in \mathbb{R}^2$ e $f(t,x) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}x \quad \forall t$.
então o fluxo $\Psi(t, t_0, x_0) = \begin{pmatrix} \cos(t-t_0) & -\sin(t-t_0) \\ \sin(t-t_0) & \cos(t-t_0) \end{pmatrix} \cdot x_0$ é uma rotação em \mathbb{R}^2 . Assim, ∀ par x_0, y_0

$$|\Psi(t, t_0, x_0) - \Psi(t, t_0, y_0)| \equiv |x_0 - y_0| \quad \forall t.$$

$$\text{E, } |f(t,x) - f(t,y)| = \left| \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}(x-y) \right| = |x-y|$$

■

(FIM DA QUESTÃO 4)

Questão 5. Seja X um campo de vetores em M e $\Psi: M \rightarrow M$ um difeomorfismo. Se φ_t é o fluxo (local) de X então

$\Psi \circ \varphi_t$ é o fluxo de $d\Psi(X)$. De fato

$$\frac{d}{dt}(\Psi \circ \varphi_t(x_0)) = d_{\varphi_t(x_0)}\Psi\left(\frac{d}{dt}(\varphi_t(x_0))\right) = d_{\varphi_t(x_0)}\Psi(X(\varphi_t(x_0)))$$

Portanto Ψ consegue o fluxo de X com o fluxo de $d\Psi(X)$.

Se $X = d\Psi(X)$, i.e., se os fluxos são iguais, a

expressão da conjugação fica

$$\varphi_t = \Psi^{-1} \varphi_t \Psi \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

Portanto Ψ comuta com φ_t para todo $t \in \mathbb{R}$.

□

Exemplos: 1) Campos lineares $x' = Ax$. Se $B \in \text{GL}(n, \mathbb{R})$ e comuta com A então $B e^{At} = e^{At}B$.

2) $X(x, y) \equiv \vec{e}_1$ em \mathbb{R}^2 e $\Psi(x, y) = (x+a, y+b)$, $(a, b) \in \mathbb{R}^2$.

3) Fluxo Norte-Sul na esfera S^2 e Ψ = rotação por θ no eixo z .

4) etc ...

□