

1) a)  $\begin{cases} y_1(t) = x(t) \\ y_2(t) = x'(t) \end{cases}$  Então a EDO fica

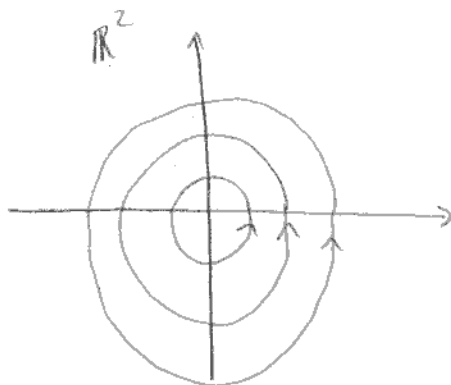
$$\begin{pmatrix} y_1' \\ y_2' \end{pmatrix} = \underbrace{\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}}_A \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ g(t) \end{pmatrix} \quad \text{com} \quad \begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_0 \\ x_0' \end{pmatrix}$$

Solução da homogênea associada  $\Psi(t) = e^{At} = \begin{pmatrix} \cos t & \sin t \\ -\sin t & \cos t \end{pmatrix}$ .

Solução da não-homogênea se obtém pela fórmula de variação de parâmetros que diz:

$$\begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = e^{At} \begin{pmatrix} x_0 \\ x_0' \end{pmatrix} + e^{At} \int_0^t e^{-As} g(s) ds.$$

Retrato de fase da EDO linear homogênea associada:



1) b)

(2)

$$\dot{x} = \underbrace{\begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}}_A x + \begin{pmatrix} t \\ 1 \end{pmatrix} \quad \text{c.I. } x(0) = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$A = \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 1/2 \\ 0 & 1/2 \end{pmatrix} \quad e^{At} = \begin{pmatrix} e^t & \sinh t \\ 0 & e^{-t} \end{pmatrix}$$

$$x(t) = e^{At} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^t e^{A(t-s)} \begin{pmatrix} s \\ 1 \end{pmatrix} ds$$

$$= \begin{pmatrix} \sinh t \\ e^{-t} \end{pmatrix} + \int_0^t \begin{pmatrix} s e^{t-s} + \sinh(t-s) \\ e^{-(t-s)} \end{pmatrix} ds$$

$$= \begin{pmatrix} \sinh t \\ e^{-t} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} e^t & \sinh t \\ 0 & e^{-t} \end{pmatrix} \int_0^t \begin{pmatrix} s e^{-s} + \sinh(-s) \\ e^s \end{pmatrix} ds$$

$$\int_0^t \underbrace{s}_{u} \underbrace{e^{-s}}_v ds = \underbrace{-s e^{-s}}_u \Big|_0^t + \int_0^t \underbrace{e^{-s}}_v ds = (-t e^{-t}) - (-0) + [-e^{-s}]_0^t$$

$$\begin{array}{l} u = s \quad u' = -1 \\ v = -e^{-s} \quad v' = e^{-s} \end{array} \quad = -t e^{-t} - [e^{-t} - e^0]$$

$$= -t e^{-t} - e^{-t} + 1$$

$$\int_0^t -\sinh(s) ds = -[\cosh t]_0^t = -[\cosh t - 1]$$

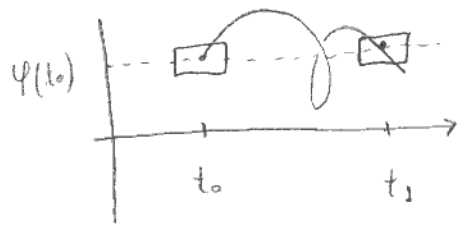
$$\begin{aligned}
 x(t) &= \begin{pmatrix} \sinh t \\ e^{-t} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} e^t & \sinh t \\ 0 & e^{-t} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -te^{-t} - e^{-t} - \cosh t + 2 \\ e^t - 1 \end{pmatrix} \\
 &= \begin{pmatrix} \cancel{\sinh t} - t - 1 - e^t \cosh t + 2e^t + e^t \sinh t - \cancel{\sinh t} \\ \cancel{e^{-t}} + 1 - \cancel{e^{-t}} \end{pmatrix} \\
 &= \begin{pmatrix} -t - 1 + 2e^t + e^t \left( \frac{e^t - e^{-t}}{2} - \frac{e^t + e^{-t}}{2} \right) \\ 1 \end{pmatrix} \\
 &= \begin{pmatrix} -t - 1 + 2e^t - 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2e^t - t - 2 \\ 1 \end{pmatrix}
 \end{aligned}$$

Verificação:

$$x'(t) = \begin{pmatrix} 2e^t - 1 \\ 0 \end{pmatrix} \stackrel{?}{=} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2e^t - t - 2 \\ 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} t \\ 1 \end{pmatrix}$$

De fato!  $LD = \begin{pmatrix} 2e^t - \cancel{t} - 2 + 1 \\ -1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \cancel{t} \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2e^t - 1 \\ 0 \end{pmatrix}$

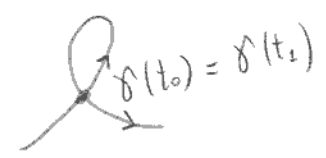
2)



Não contraria Picard-Lindelöf porque apesar de  $\psi(t_0) = \psi(t_1)$ ,  $(t_0, \psi(t_0))$  e  $(t_1, \psi(t_0))$  são pontos distintos em  $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$  e cada um tem sua própria vizinhança,  $I_\alpha(t_0) \times B_b$  e  $I_\alpha(t_1) \times B_b$  onde vale a unicidade de solução.

Exemplo: Considere qualquer curva  $\delta(t) = (\delta_1(t), \delta_2(t))$  em  $\mathbb{R}^2$  com

$\delta(t_0) = \delta(t_1)$  com  $\delta'(t_0)$  e  $\delta'(t_1)$  l.i



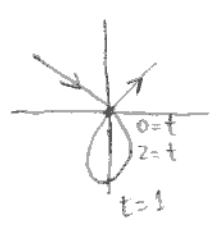
Tome  $f(t, x) = (\delta'_1(t), \delta'_2(t)) \in \mathbb{R}^2$ .

Então as soluções de  $x' = f(t, x) \in \mathbb{R}^2$  com C.I.  $x(t_0) = x_0$

são dados por  $x(t) = (x_0 - \delta(t_0)) + \delta(t)$

(O fluxo é um movimento rígido do plano)  
 $\therefore$  isometria.

Exemplo de curva:  $t \mapsto (t(t-1)(t-2), t(t-2))$



$\delta'(0) = \delta'(2) = 0$   
 $\delta'(1) = (0, -1)$

No caso autônomo essa situação não existe pois  $f(\psi(t_0)) = f(\psi(t_1))$ .

3) Ver Corolário 8, Cap. 1 Sotomayor (pág 16). (5)

$$\text{Tomem } \alpha = \min \left\{ d, \frac{d}{M} \right\}.$$

4) a) Para cada C.I.  $x(0) = v_i$ , o corolário da versão global do Teorema de Picard garante que existe uma única solução de  $x' = A(t)x$ , digamos  $\varphi_i$  com  $\varphi_i(0) = v_i$ . Tomando  $\Psi(t) = (\varphi_1(t) \dots \varphi_m(t))$ , olhando coluna por coluna verificamos que  $\Psi'(t) = A(t)\Psi(t)$ .

O Teorema de Liouville garante que  $\Psi(t) \in GL(m, \mathbb{R}) \forall t \in \mathbb{R}$ .

Em particular, tomando  $v_i = e_i$  elementos da base canônica de  $\mathbb{R}^n$ , então existe uma única solução fundamental  $\tilde{\Psi}$  com  $\tilde{\Psi}(0) = Id$ .

Se  $\Psi(t)$  é uma solução fundamental com colunas de  $\Psi(0)$  dadas por  $v_1, \dots, v_m$  então  $\tilde{\Psi}(0) \cdot \Psi(0)$  também é uma solução fundamental com essas mesmas condições iniciais. Por unicidade, temos que  $\Psi(t) = \tilde{\Psi}(0) \cdot \underbrace{\Psi(0)}_C$ .

$$b) (\Rightarrow) A(t)\Psi(t) = \Psi'(t) = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{\Psi(t+s) - \Psi(t)}{s} = \left( \lim_{s \rightarrow 0} \frac{\Psi(s) - Id}{s} \right) \Psi(t) = A(0)\Psi(t)$$

$$\therefore A(t) \equiv A(0) \Rightarrow \Psi(t) = e^{A(0)t}$$

( $\Leftarrow$ ) Óbvio das propriedades de  $e^{At}$

5) Demonstrado na teoria apresentado em aula.

O argumento apresentado não funcionaria em dimensão infinita porque não temos aproximação uniforme por funções contínuas e Lipschitz na 2ª coordenada.