

# English summary:

## 1. Dynamical systems & deterministic chaos

### 1.1 Vector fields as dynamical systems

Dynamical system: set of differential equations of 1<sup>st</sup> order:  $\dot{\underline{x}} = \underline{F}(\underline{x}(t), t)$

$\underline{x} \in \mathbb{R}^n$ : dynamical variable

$\underline{F}: \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}_t \rightarrow \mathbb{R}^n$ : vector field

Flow of vector fields:  $\phi: M \times \mathbb{R}_t \rightarrow M$  such that  $\phi(\underline{x}_0, t) = \phi_t(\underline{x}_0) = \underline{x}(t; \underline{x}_0)$   
↑ manifold ↑ initial state

⇒ Set of trajectories

fixed point  $\underline{x}^*$  of  $\dot{\underline{x}} = \underline{F}(\underline{x})$  (autonomous system):  $0 \stackrel{!}{=} \underline{F}(\underline{x}^*)$

types of fixed points: stable, unstable, neutrally stable

Linear stability analysis: consider small deviations  $\delta \underline{x} = \underline{x} - \underline{x}^*$ :

$$\Rightarrow \delta \dot{x}_i = \sum_{k=1}^n \left( \frac{\partial F_i}{\partial x_k} \right)_{\underline{x}^*} \delta x_k \Leftrightarrow \delta \dot{\underline{x}} = \underbrace{(D\underline{F})_{\underline{x}^*}}_{\text{Jacobian}} \delta \underline{x}$$

(ii) Ebenes Pendel mit Reibung:

$$\ddot{\varphi} + 2\gamma \dot{\varphi} + \frac{g}{l} \sin \varphi = 0$$

Reibung  $\frac{g}{l}$

$$\dot{x}_1 = \frac{x_2}{ml^2}$$

$$\dot{x}_2 = -mg \sin x_1 - 2\gamma x_2$$

Fixpunkte unverändert im Vergleich zu (i)

Linearisierung: 
$$\begin{pmatrix} \delta \dot{x}_1 \\ \delta \dot{x}_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{ml^2} \\ -mg \cos x_1 & -2\gamma \end{pmatrix} \bigg|_{\underline{x}^*} \begin{pmatrix} \delta x_1 \\ \delta x_2 \end{pmatrix}$$

$$(ml^2 \ddot{\varphi} + kl^2 \dot{\varphi} + mgl \sin \varphi = 0)$$



$$x_1 = \varphi$$
$$x_2 = ml^2 \dot{\varphi}$$

$$\Rightarrow 2\gamma = \frac{\eta}{m}$$

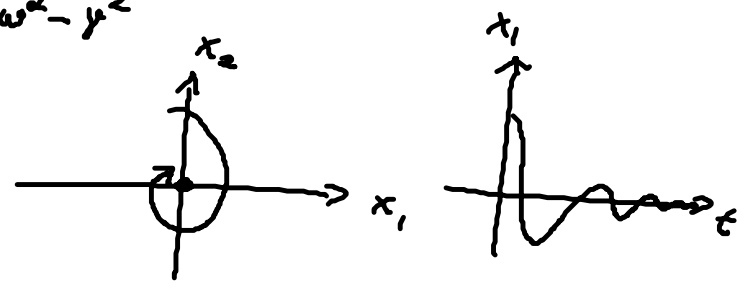
$$a) x_1 = x_2 = 0 = x_i^* : A|_{x^*} = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{m\omega^2} \\ -mgl & -2\gamma \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \text{Eigenwertgl.: } \lambda^2 + 2\gamma\lambda + \frac{g}{l} = \lambda^2 + 2\gamma\lambda + \omega^2 = 0$$

$$\Rightarrow \lambda_{1,2} = -\gamma \pm i\sqrt{\omega^2 - \gamma^2}$$

$\gamma^2 < \omega^2$  : schwache Reibung

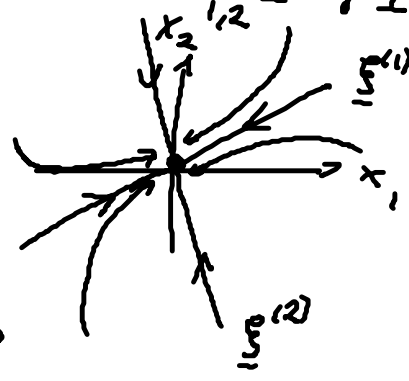
(a<sub>1</sub>) gedämpfte Schwingung:  
 $\gamma^2 < \omega^2$



(a<sub>2</sub>) aperiodische gedämpfte Bewegung (überdämpfter Oszillator)

starke Reibung  $\gamma^2 > \omega^2$  :  $\lambda_{1,2} = -\gamma \pm \sqrt{\gamma^2 - \omega^2} < 0$

stabiler Knoten



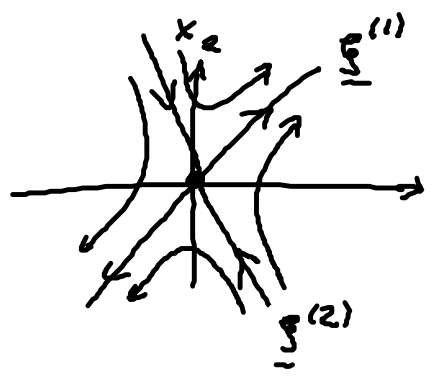
b)  $x_1 = \pi, x_2 = 0$



Eigenwerte:  $\lambda^2 + 2\gamma\lambda - \omega^2 = 0 \Rightarrow \lambda_{1,2} = -\gamma \pm \sqrt{\omega^2 + \gamma^2}$

$$\Rightarrow \lambda_1 > 0$$

$$\lambda_2 < 0$$



instabiler Fixpunkt (Sattelpunkt)

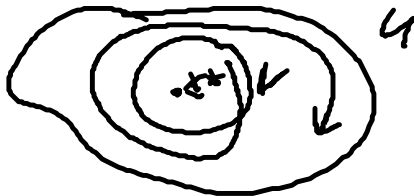
## 1.2 Stabilität und Langzeitverhalten

allgemeine Definition der Stabilität:

Sei  $\underline{x}^*$  Fixpunkt des dynamischen Systems  $\dot{\underline{x}} = \underline{F}(\underline{x}, t)$

Def.:  $\underline{x}^*$  heißt stabil (oder Ljapunov stabil), wenn zu jeder Umgebung  $U$  von  $\underline{x}^*$  eine Umgebung  $V$  von  $\underline{x}^*$  existiert, so dass gilt:

$$\underline{x} \in V \Rightarrow \phi(\underline{x}, t) \in U \quad \forall t \geq 0$$



Def.:  $\underline{x}^*$  heißt asymptotisch stabil, wenn zu  $\underline{x}^*$  eine Umgebung  $U$  existiert, so dass  $\phi(U, t_2) \subset \phi(U, t_1) \subset U$  für  $0 < t_1 < t_2$  und

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \phi(\underline{x}, t) = \underline{x}^* \quad \forall \underline{x} \in U$$



$U$  schrumpft mit wachsendem  $t$  auf  $\underline{x}^*$  zusammen, d.h. Phasenraumvolumina schrumpfen

Def.: Ein dynamisches System heißt dissipativ, wenn Phasenraumvolumina schrumpfen.

Kriterium für (Ljapunov-)Stabilität (lokal):

Wenn  $\underline{x}^*$  stabil ist, dann hat kein der Eigenwerte der Jacobi-Matrix  $(DF)_{\underline{x}^*}$  einen positiven Realteil. Bsp.: Fixpunkt a) sicher oben (mit/durch Reibung)

Hinreichende Bedingung für asymptotische Stabilität:

Alle Eigenwerte haben negative Realteile.

Bsp.: Fixpunkt a) des Pendels mit Reibung.

Beispiele für Instabilität: Fixpunkt b)

Allgemeines System mit  $n=2$ :

$$\begin{pmatrix} \dot{x}_1 \\ \dot{x}_2 \end{pmatrix} = \underline{A} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix}, \text{ Eigenwerte } \begin{vmatrix} a_{11} - \lambda & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} - \lambda \end{vmatrix} = (a_{11} - \lambda)(a_{22} - \lambda) - a_{12}a_{21}$$

$$\det(\underline{A} - \lambda \underline{1}) = \lambda^2 - \lambda \operatorname{tr} \underline{A} + \det \underline{A} = 0$$

Sum  $\alpha_{11} + \alpha_{22}$

$$\Rightarrow \lambda_{1,2} = \frac{1}{2} \left( \operatorname{tr} \underline{A} \pm \sqrt{(\operatorname{tr} \underline{A})^2 - 4 \det \underline{A}} \right), \quad \operatorname{tr} \underline{A} = \sum_{i=1}^2 \frac{\partial F_i}{\partial x_i} = \operatorname{div} \underline{F}$$

Fallunterscheidung:

(a) stabiler Fokus :  $\left. \begin{array}{l} \det \underline{A} > 0, \operatorname{tr} \underline{A} < 0 \\ (\operatorname{tr} \underline{A})^2 < 4 \det \underline{A} \end{array} \right\} \Rightarrow \lambda_{1,2} = -\lambda_0 \pm i\omega$



$\lambda_0, \omega > 0$

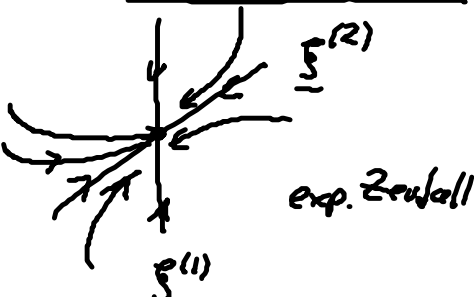
gedämpfte Oszillationen im Phasenraum

(b) instabiler Fokus :  $\left. \begin{array}{l} \det \underline{A} > 0, \operatorname{tr} \underline{A} > 0 \\ (\operatorname{tr} \underline{A})^2 < 4 \det \underline{A} \end{array} \right\} \Rightarrow \lambda_{1,2} = +\lambda_0 \pm i\omega$



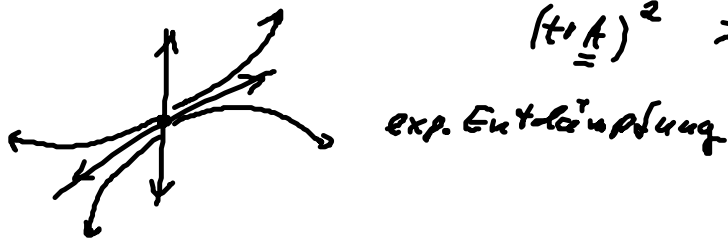
entdämpfte Oszillationen

(c) stabiler Knoten :  $\left. \begin{array}{l} \det \underline{A} > 0, \operatorname{tr} \underline{A} < 0 \\ (\operatorname{tr} \underline{A})^2 > 4 \det \underline{A} \end{array} \right\} \Rightarrow \lambda_1 < 0, \lambda_2 < 0, \lambda_{1,2} \in \mathbb{R}$



fast alle Trajektorien nähern sich dem Fixpunkt entlang des Eigenvektors, der zum betragsmäßig kleineren Eigenwert gehört.

(d) instabiler Knoten :  $\left. \begin{array}{l} \det \underline{A} > 0, \operatorname{tr} \underline{A} > 0 \\ (\operatorname{tr} \underline{A})^2 > 4 \det \underline{A} \end{array} \right\} \Rightarrow \lambda_1 > 0, \lambda_2 > 0, \lambda_{1,2} \in \mathbb{R}$

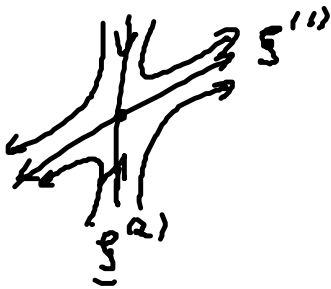


(e) Sattelpunkt:  $\det A < 0$

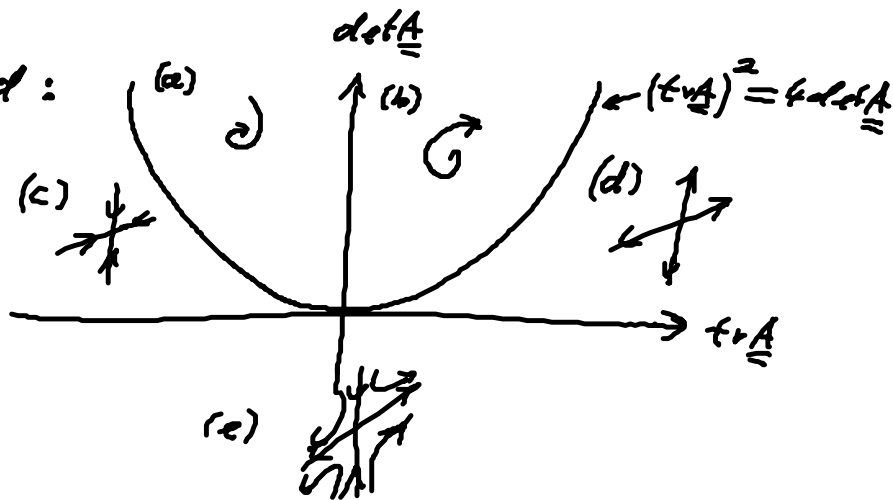
$$\lambda_1 > 0$$

$$\lambda_2 < 0$$

$\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{R}$



Zusammenfassend:



Grenze zwischen den 5 Bereichen: entartete Fälle

- lineare Stabilitätsanalyse verlangt, höhere Terme der Taylor-Entwicklung von  $\underline{F}(\underline{x})$  um den Fixpunkt nötig

$\text{tr} A = 0, \det A > 0$ : entweder Zentrum



oder schwach stabiler/instabiler Fokus

- qualitative Änderungen im Verhalten des Flusses möglich in Abhängigkeit der Systemparameter (Bifurkation = Verzweigung der Lösungsmanigfaltigkeit)

speziell Hamilton'sche Vektorfelder:  $\dot{q}_k = \frac{\partial H}{\partial p_k}, \dot{p}_k = -\frac{\partial H}{\partial q_k}$

$\text{tr} A = \text{div} \underline{F} = \sum_k \left( \frac{\partial}{\partial q_k} \frac{\partial H}{\partial p_k} - \frac{\partial}{\partial p_k} \frac{\partial H}{\partial q_k} \right) = 0 \Rightarrow$  keine asymptotische Stabilität möglich!