

14.1.09

14.1.09

$$\ddot{x} + \kappa(x^2 - 1)\dot{x} + x = 0$$

$\kappa \gg 1$ :

$$\text{DGL} = \frac{d}{dt} \left[ \dot{x} + \kappa \left( \frac{1}{3}x^3 - x \right) \right] + x = 0$$

$$f(x) = \frac{1}{3}x^3 - x \Rightarrow$$

Nichtlinearität  $f(x)$

$w$

$$\begin{aligned} \dot{w} &= -x \\ \dot{x} &= w - \kappa f(x) \end{aligned}$$

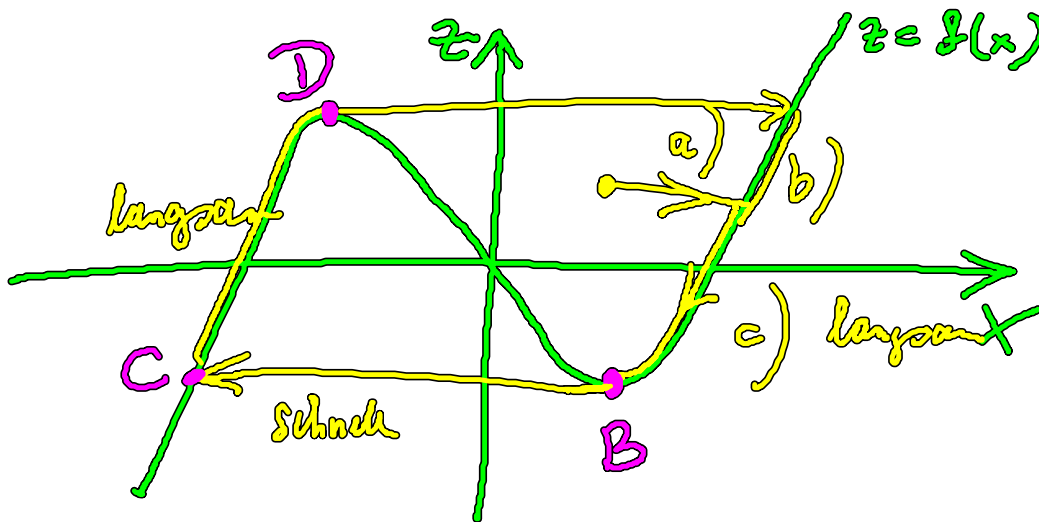
Umkehrzeit :  $\dot{x} = \kappa \left( \frac{1}{\kappa} w - f(x) \right)$   
 $\equiv \dot{z}$

$$\dot{x} = \kappa (z - f(x))$$

" schnelle Gleichung "

$$\dot{z} = -\frac{1}{\kappa} x$$

" langsame Gleichung "



$$f(x) = \frac{1}{3}x^3 - x$$

- a) Mit großer Geschw. in pos.  $x$ -Richtung
- b) In der Nähe von  $z = f(x)$  ändert sich  $x$  nur noch langsam.
- c) Langsame Änderung von  $z$   
gemäß  $\dot{z} = -\frac{1}{\kappa}x$ ,  $z$  ist wie  
konstanter Parameter in  $\dot{x} = \kappa(z - f(x))$

## Periode $T$ des Grenzzyklus

Verweildauer auf den beiden langsamen

Zweigen von  $z = f(x)$ . Dort gilt

$z \approx f(x)$ , also

$$f(x) = \frac{1}{3}x^3 - x$$

$$-\frac{x}{k} = \frac{dz}{dt} \approx f'(x) \cdot \frac{dx}{dt} = (x^2 - 1) \frac{dx}{dt}$$

Derives

$$dt = -k \frac{x^2 - 1}{x} dx$$

integrates

$$T = 2 \int_{(1)}^{(2)} dx \frac{-k(x^2 - 1)}{x} = k(3 - 2 \ln 2)$$

# 8. Dynamische Systeme (DS)

Definition Ein DS wird durch einen

Phasenraum  $M \subset \mathbb{R}^n$  und eine Abbildung

$\phi^t: M \rightarrow M$  mit Zeitparameter  $t \in \mathbb{R}$

(kontinuierlicher Fluss) oder  $t \in \mathbb{Z}$

(diskretes DS) und

$$\phi^0(x) = x$$

$$\phi^t(\phi^s(x)) = \phi^{t+s}(x) \text{ definiert.}$$

Kontin. Fall: Fluss gegeben durch DGL System

$$\dot{\underline{x}} = \underline{F}(\underline{x}, t), \quad \underline{x} = \underline{x}(t) \text{ ist gesucht.}$$

dessen Lösung als AWP eine

Trajektorie  $\underline{x}(t) = \phi^t(\underline{x}_0)$  in

Phasenraum mit  $\underline{x}(t=0) = \underline{x}_0$ .

Spezialfall:  $\dot{\underline{x}} = \underline{F}(\underline{x})$  autonomes DS

(keine  $t$ -Abhängigkeit)

a) z.B. param. Oszillator  $\ddot{x} + \omega^2(t)x = 0$

$$\begin{aligned} \dot{x} &= y \\ \dot{y} &= -\omega^2(t)x \end{aligned}$$

2d DS, nicht autonom

b) van-der-Pol  $\ddot{x} + \kappa(x^2 - 1)\dot{x} + x = 0$

$$\begin{aligned} \dot{x} &= y \\ \dot{y} &= -x - \kappa(x^2 - 1)y \end{aligned}$$

2d DS, autonom

$$\underline{\dot{x}} = \underline{F}(x); \quad \underline{x} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}; \quad \underline{F} = \begin{pmatrix} y \\ -x - \kappa(x^2 - 1)y \end{pmatrix}$$

Für  $\underline{\dot{x}} = \underline{F}(x)$  (autonom) wegen der Eindeutigkeit der Lösung schneiden sich die Trajektorien im Phasenraum nicht.

Jedes nichtautonome DS der Dimension  $n$   
kann in ein  $n+1$ -dimens. autonomes DS  
überführt werden.

Beispiel :

$$\dot{x} = y$$

$$\dot{y} = -\omega_0^2 (1 + \varepsilon \sin(\omega_{ext} t)) x$$

$$\downarrow t = z$$

$$\dot{x} = y$$

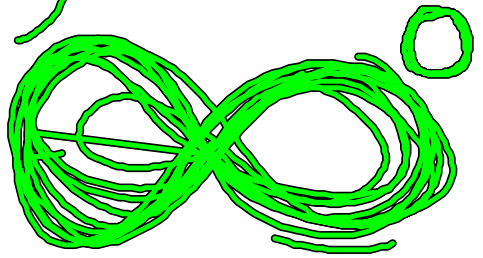
$$\dot{y} = -\omega_0^2 (1 + \varepsilon \sin(\omega_{ext} \cdot z)) \cdot x$$

$$\dot{z} = 1$$

$$\frac{dt}{dz} = 1$$

Wofür interessiert man sich?

- Wo enden Trajektorien zu großen Zeiten  $t$ :  
Fixpunkt, Grenzzyklus,  
seltsame Attraktoren



- Abhäng. des Lösung  $x(t)$   
von  $AB$   $x(t=0)$ .
- Änderung von Systemparametern: Bifurkationstheorie.

## Stabilitätsanalyse

### 1) Lineare Systeme

$$\underline{\dot{x}} = \underline{A} \underline{x}, \quad \underline{A} \quad n \times n \text{ Matrix}$$

Basis aus  $n$  Eigenvektoren  $\underline{x}_i$

Lösung für beliebige  $AB$   $\underline{x}(0)$ :

Zerlegung:  $\underline{x}(0) = \sum_{i=1}^n c_i \underline{x}_i$

$$\underline{A} \underline{x}_i = \lambda_i \underline{x}_i$$



$$\underline{x(t)} = e^{At} \underline{x(0)} = e^{At} \sum_{i=1}^n c_i \underline{y}_i =$$

$U(t,0)$  Zeitentw.-Operator

$$= \sum_{i=1}^n c_i e^{At} \underline{y}_i = \sum_{i=1}^n c_i e^{\lambda_i t} \underline{y}_i$$

Zeitentw. wird durch die EW  $\lambda_i$  bestimmt! -2+i

- Für  $t \rightarrow \infty$  :
- Für  $\operatorname{Re} \lambda_i < 0$  läuft der Anteil  $c_i e^{\lambda_i t} \underline{y}_i \rightarrow 0$
  - Für  $\operatorname{Re} \lambda_i > 0$  läuft der Anteil  $c_i e^{\lambda_i t} \underline{y}_i \rightarrow \infty$

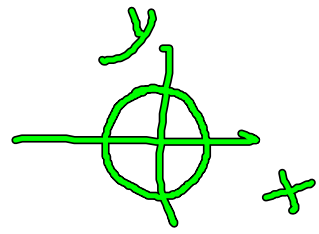
Zerlegung des gesamten Vektorraums  $\mathbb{R}^n$  in drei Teilräume, aufgespannt von den  $\underline{y}_i$  mit

$\operatorname{Re} \lambda_i < 0$ , stabiler Unterraum  
 $\operatorname{Re} \lambda_i > 0$ , instabiler Unterraum  
 $\operatorname{Re} \lambda_i = 0$ , Zentrum-Unterraum.

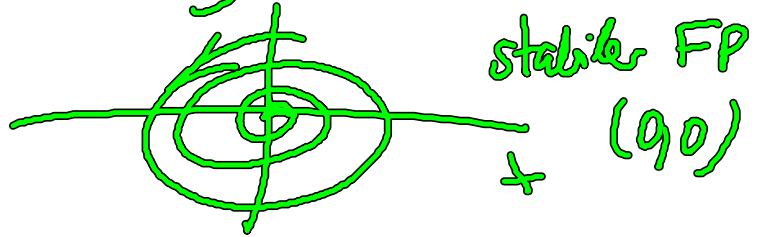
- Fall  $\operatorname{Re} \lambda_i = 0$  ist uns von harm. Dosislektor

Matrix  $A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$ ,  $x = y$ ,  $y = -x$ , EW  $\lambda_{1/2} = \pm i$

Lösung läuft um den Ursprung herum



• gedämpfte Oszillator:



Fall für alle EW  $\lambda_i$  gilt:  $\text{Re } \lambda_i < 0$ ,  
dann heißt die Lösung  $\underline{x}(t)$  des linearen DS  
 $\underline{\dot{x}} = A \underline{x}$  asymptotisch stabil.