

Summary

Achtung: VL am 1.7.14 fällt aus

- Time delayed feedback control can be used to modify spectral properties of noise induced oscillations
- Peaks in power spectral density ($S(\omega)$) can be related to nearly vanishing real parts of eigenvalues (linearized system)

- Van der Pol - Osc:

Mean-field approximation of nonlinear damping

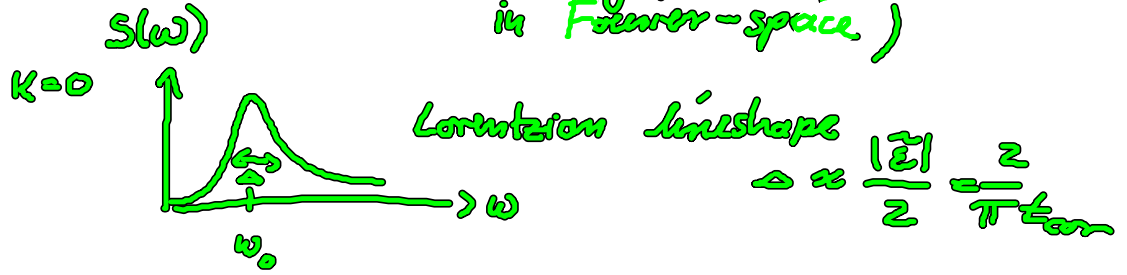
$$\varepsilon - x^2 \approx \varepsilon - \langle x^2 \rangle = \tilde{\varepsilon}$$

=> self-consistency equations for $\langle x^2 \rangle$

=> correlation-time

$$\tau_{cor} = \frac{4}{\pi \tilde{\varepsilon}} \left(1 + \frac{K}{2} \tau\right)$$

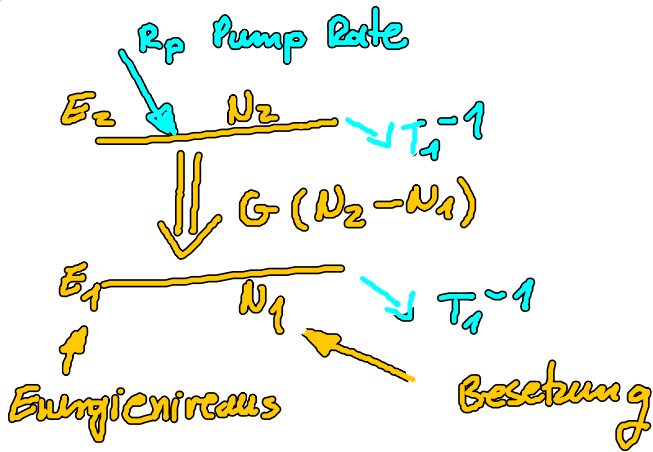
=> spectral properties: (solving mean field-equation in Fourier-space)



End of chapter 5: Noise

6. Nichtlineare Dynamik am Beispiel des Lasers

6.1. Laser - Rategleichungen



• Photonenzahl

$$\frac{dN_{ph}}{dt} = G \bar{D} N_{ph} - \frac{N_{ph}}{\tau_{ph}}$$

• Intensität $\bar{D} = N_2 - N_1$

$$\frac{d\bar{D}}{dt} = \frac{1}{T_1} (\bar{D} - \bar{D}_0) - 2G \bar{D} N_{ph}$$

$$\bar{D}_0 = R_p T_1$$

τ_{ph} : Photonlebensdauer

T_1 : Elektronenlebensdauer

Dimensionlose Formulierung

$$I = 2G T_1 N_{ph} \quad \text{Intensität}$$

$$D = G \tau_{ph} \bar{D} \quad \text{Intensität}$$

$$t = \frac{t^1}{\tau_{ph}}$$

$$\Rightarrow \dot{I} = I (D - 1)$$

$$\dot{D} = \gamma (P - D(1 + I))$$

• Zeitkalparameter

$$\gamma = \frac{\tau_{ph}}{T_1}$$

• Pump Parameter

$$P = G \tau_{ph} R_p T_1$$

Größenordnungen

Laser

- CO₂
- Festkörper
- Halbleiter GaAs
- HeNe

τ_{ph}

- $10^{-8} s$
- $10^{-6} s$
- $10^{-12} s$
-

T_1

- $4 \cdot 10^{-6} s$
- $2.5 \cdot 10^{-4} s$
- $10^{-9} s$
-

γ

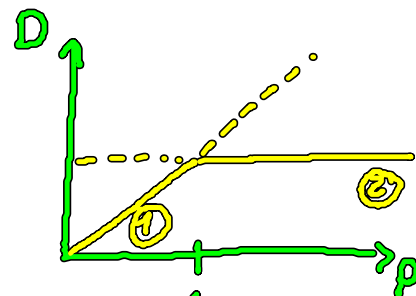
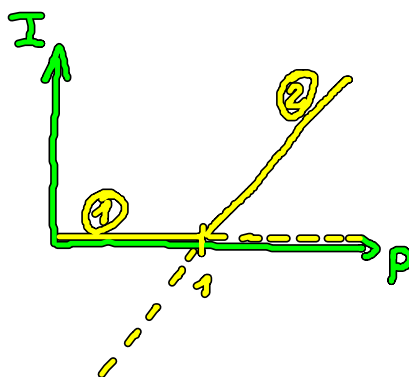
- $2.5 \cdot 10^{-3}$
- $4 \cdot 10^{-3}$
- 10^{-3}
- > 1

führt zu schlechter Stabilitäteeigenschaft

Fixpunkte

2 Lösungen

- ① $I=0$ & $D=P$
- ② $I=P-1$ & $D=1$



Laserschwell

↑
Transkritische
Bifurkation

Stabilität

Jakobi-Matrix

$$A = \begin{pmatrix} D-1 & \\ & -D\gamma \end{pmatrix}$$

$$I \quad - (1+I)\gamma$$

① EW am Fixpunkt ①

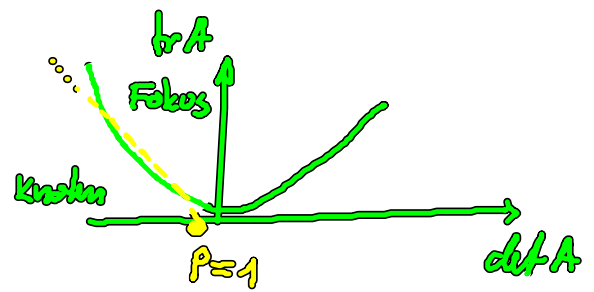
$$\lambda_1 = p-1$$

$$\lambda_2 = -\mu < 0$$

② EW am Fixpunkt ②

$$\lambda^2 + \mu P \lambda + \mu(P-1) = 0$$

$$\begin{aligned} \text{tr} A &= -\mu P < 0 \\ \det A &= \mu(P-1) > 0 \text{ für } P > 1 \end{aligned}$$



$$\lambda_{1,2} = -\mu \frac{P}{2} \pm i \sqrt{\mu(P-1) - \mu^2 \frac{P^2}{4}}$$

wenn $> 0 \rightarrow$ Fixpunkt ist Fokus

Für μ klein: Taylor um x_0

$$f(x_0 + \Delta x) \approx f(x_0) + \frac{1}{2} \Delta x f'(x_0)$$

$$\lambda_{1,2} = -\mu \frac{P}{2} \pm i \sqrt{\mu(P-1)} + O(\mu^{3/2})$$

$$\frac{1}{x_0} \Delta x \sim \frac{1}{\sqrt{\mu}} \mu^2$$

Lösung in der Nähe des Fixpunktes (μ klein)

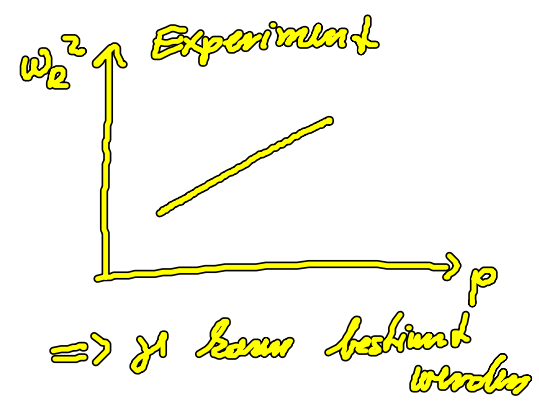
$$\begin{aligned} \delta \mathbf{I} &= \mathbf{I} - (P-1) = c_1 e^{\lambda_1 t} + c_2 e^{\lambda_2 t} \\ &= c e^{-\frac{\mu}{2} P t} \sin(\sqrt{\mu(P-1)} t + \phi) \end{aligned}$$

Dämpfungsrate
 $\Gamma = \mu \frac{P}{2}$

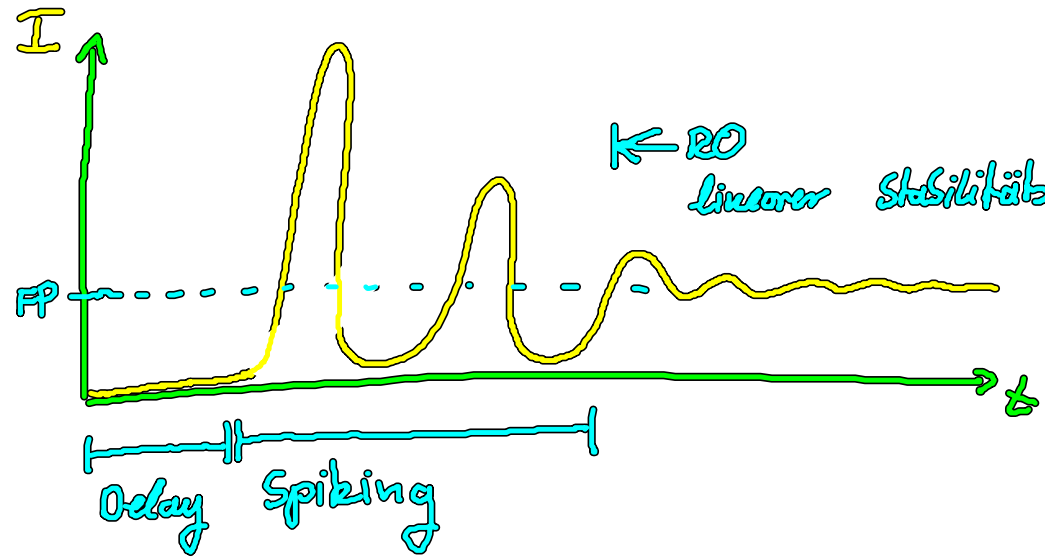
Relaxations-
 Oszillations (RO)
 Frequenz
 $\omega_R = \sqrt{\mu(P-1)}$

Bem.: - gedämpfte RO
 - schwach stabiler FP

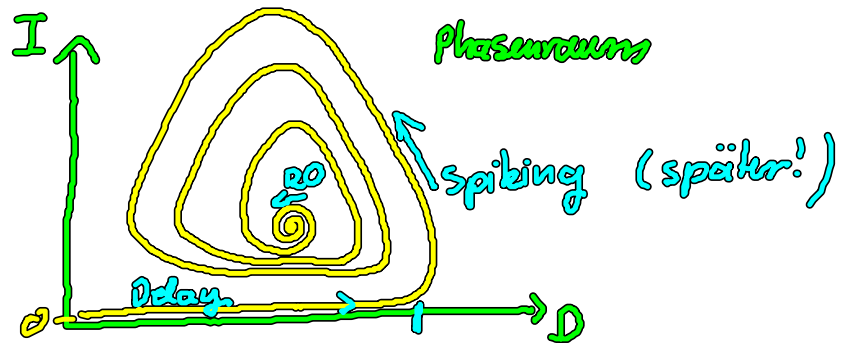
$$\omega_R^2 = 2\Gamma - \gamma$$



Einschwingvorgang (Experiment)



γ klein
 Class B Laser



• Beschreibung des Lasers mit elektrischem Feld $\tilde{E}(t)$

\tilde{E} : komplexes Feld (nur Amplitude ohne schnelle optische Frequenz)

$$E = \tilde{E} e^{i\omega_0 t}$$

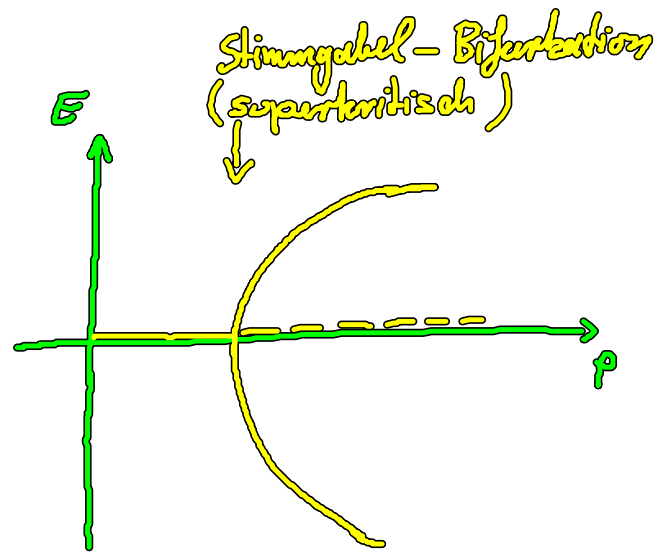
- Herleitung aus Maxwell-Bloch-Gl. mit Eliminierung der mikr. Polarisation

$$\dot{\tilde{E}} = \frac{1}{2} G \tilde{D} \tilde{E} - \frac{\tilde{E}}{2\tau_{ph}}$$

$$E = \sqrt{2\tau_1} \tilde{E} \quad (\text{dimensionslos})$$

$$\Rightarrow \text{(I)} \quad \dot{E} = \frac{1}{2} E (D - 1)$$

$$\text{(II)} \quad \dot{D} = \gamma (P - D(1 + E^2))$$



Lösung

- ①: $E=0, D=P$
- ②: $E=\pm\sqrt{P-1}, D=1$

Fall γ groß:

- D ändert sich schnell und ist dann konstant am Fixpunkt
- D folgt sofort jeder Änderung von E

- Verkleinerungsprinzip (Haken)

\Rightarrow adiabatisches Eliminieren
 $\Rightarrow \dot{D} = 0$

$$\Rightarrow \text{II: } \dot{D} = 0$$

$$D(1 + E^2) = P$$

$$\rightarrow D(t) = \frac{P}{1 + E^2(t)}$$

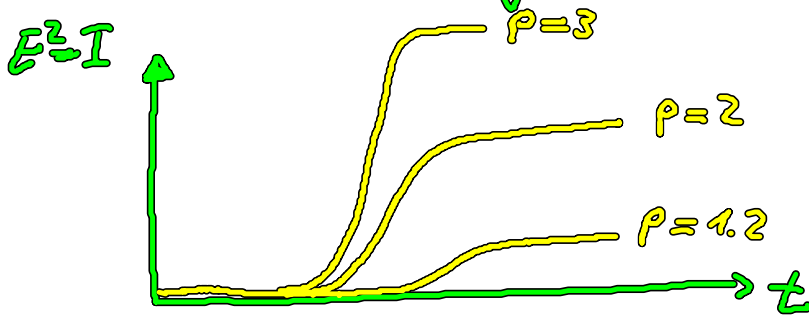
statischer Zusammenhang

ändert sich
nur auf
langsamer Zeitskala

ist zeitabhängig

$$\text{I: } \dot{E} = \frac{1}{2} E \left(\frac{P}{1 + E^2} - 1 \right) \Leftrightarrow \text{Class A Laser}$$

-> nur noch ein dynamischer Freiheitsgrad



- kritische Verlangsamung am Bifurkationspunkt $P=1$

4.2. Normalform der Laser Gleichung in der Nähe der Schwelle

- Suche einfache Amplitudengleichung bei $P=1$

- Methode: Störungstheorie mit Vielzeitensatz

Erinnerung: 2 Zeitskalen im System

⊗

$$\lambda_1 = -\gamma P + \frac{P-1}{P}$$

$$\lambda_2 = -\frac{P-1}{P}$$

(wenn $P \rightarrow 1 \Rightarrow \lambda_2$ klein)

$$\textcircled{*} \lambda_{1,2} = -\frac{\gamma}{2} \rho \pm i \sqrt{\underbrace{\gamma(\rho-1)}_{\Delta x} - \underbrace{\gamma^2 \frac{\rho^2}{4}}_{x_0}}$$

$$= -\frac{\gamma}{2} \rho \pm i \sqrt{x_0 + \gamma(\rho-1)}$$

$$\text{Taylor} \approx -\frac{\gamma}{2} \rho \pm i \left[\frac{\gamma \rho}{2} \pm \frac{1}{2} i \gamma (\rho-1) \right] \frac{2}{\gamma \rho \cdot i}$$

$$= -\frac{\gamma}{2} \rho \mp \frac{\gamma \rho}{2} \pm \frac{\rho-1}{\rho} \quad \square$$

Einschub Störungstheorie

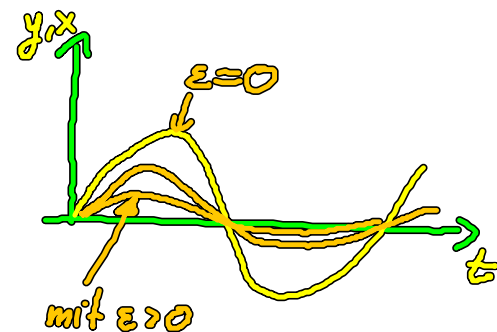
Bsp

$$\ddot{x} + \varepsilon \dot{x} + x = 0$$

↑
Ekin

ungestörtes Problem: $\ddot{y} + y = 0$

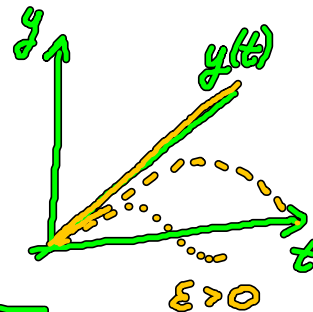
\Rightarrow **regulär gestörtes Problem**



Bsp

$$\ddot{x} + \varepsilon x = 0$$

ungestörtes Problem $\ddot{y} = 0$



\Rightarrow **Singular gestörtes Problem**

► Def.: Ein Problem $P_\varepsilon(x_\varepsilon)$ heißt regulär gestört, wenn seine Lösung x_ε für $\varepsilon \rightarrow 0$ gleichmäßig bezüglich t konvergiert.

► Def.: Ein Problem heißt singular gestört, wenn gleichmäßige Konvergenz $x(t, \varepsilon) \rightarrow y(t)$ für $\varepsilon \rightarrow 0$ verletzt ist.