

## 2.1.3 Stabilität des lasenden Fixpunktes (Fortsetzung)

$$\dot{S} = \omega D S - \kappa S$$

Photonendichte

$$\dot{D} = \frac{D_0 - D}{T} - 2\omega D S V$$

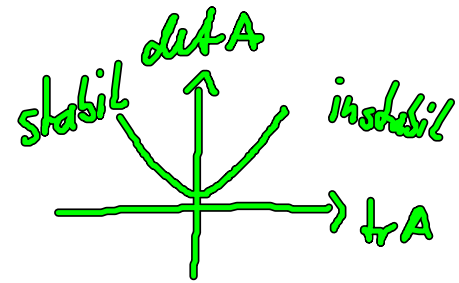
Inversion des  
2 Niveaus Atomlasers

(ii) 2. Fall: lasender Fixpunkt ist reell

$$\det A >$$

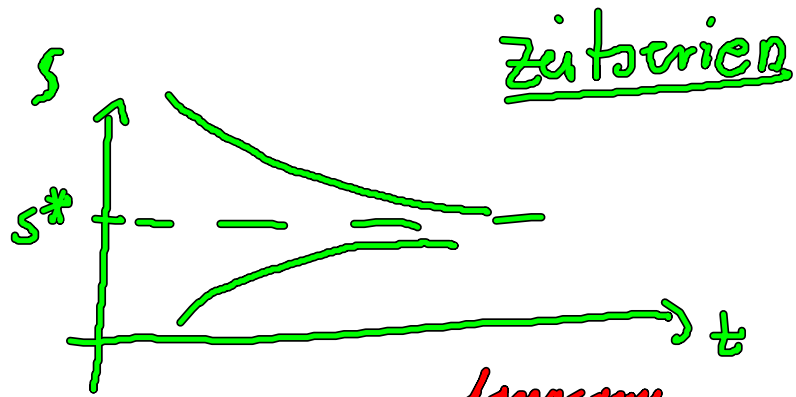
$$\operatorname{tr} A < 0$$

$$\operatorname{tr} A^2 > 4 \det A$$

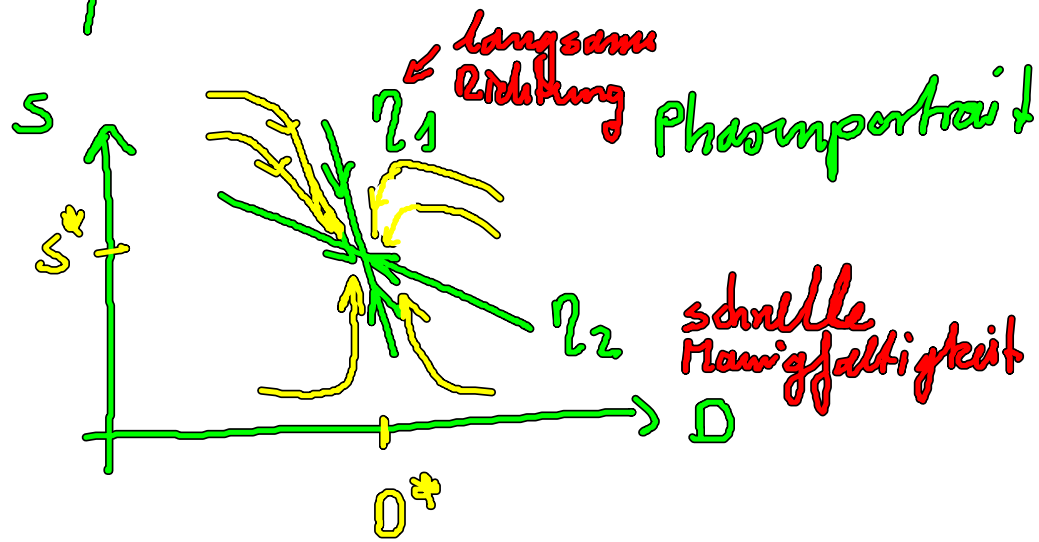


$$\Rightarrow \begin{pmatrix} \delta D \\ \delta S \end{pmatrix} = c_1 \eta_1 e^{-|\lambda_1|t} + c_2 \eta_2 e^{-|\lambda_2|t}$$

allgemeine Lösung



$$\lambda_{1,2} = \frac{1}{2} \frac{P}{T} \pm \frac{1}{2} \sqrt{\frac{P^2}{T^2} - \frac{8K(P-1)}{T}}$$



- alle Trajektorien nähern sich tangential zur Eigenrichtung mit betragsmäßig kleinsten EW an den Fixpunkt an

stabiler Knoten

- $\lambda_1$  und  $\lambda_2$  definieren 2 Zeitskalen im System
- wenn Größenordnungen stark verschieden sind, dann ist Dynamik nach kurzer Zeit durch langsame Richtung beschreibbar

Entwicklung der Eigenwerte für

kleine

$$4kT \ll 1$$

(Elektronen leben kürzer als Photonen)

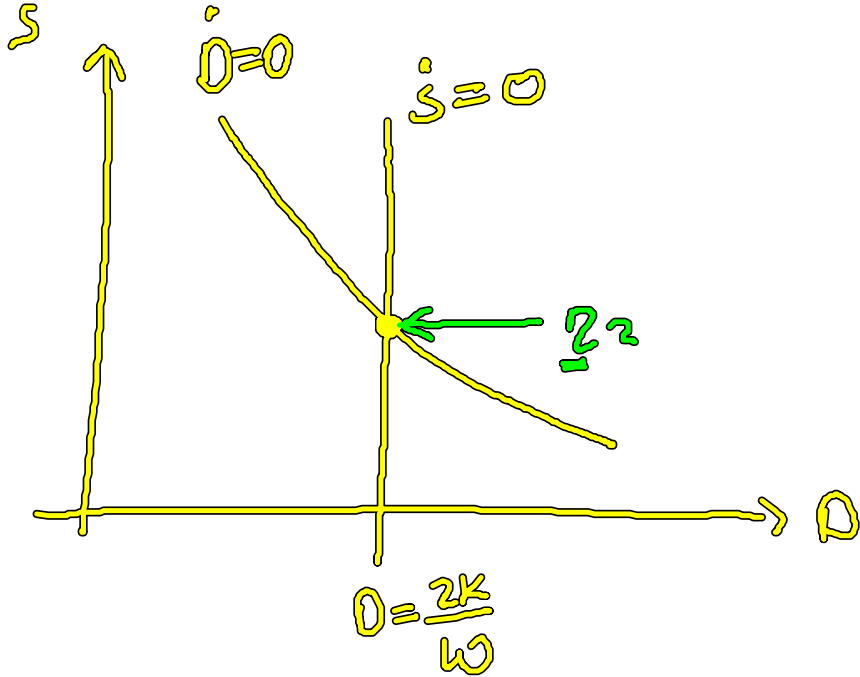
$$\lambda_{1,2}$$

$$= -\frac{1}{2} \frac{P}{T} \pm \frac{1}{2} \sqrt{\frac{P^2}{T^2} - \frac{8kT(P-1)}{T^2}}$$

$$\approx -\frac{1}{2} \frac{P}{T} \pm \frac{1}{2} \left[ \sqrt{\frac{P^2}{T^2}} + \frac{1}{2 \cdot 2} \sqrt{\frac{P^2}{T^2}}^{-1} \cdot \left( f(4kT) \approx f(0) + \frac{1}{2} f'(0) 4kT \right) \cdot 8kT \frac{(P-1)}{T^2} \cdot (-1) \right]$$

$$\approx \begin{cases} 0 - k \frac{P-1}{P} = \lambda_1 & \text{langsam} \\ -\frac{P}{T} + \frac{P-1}{P} k = \lambda_2 & \text{schnell} \end{cases}$$

$$\begin{aligned} 2kT &\ll 1 \\ 2k &\ll \frac{1}{T} \end{aligned}$$



Nulllinien:

$$\boxed{\dot{D} = 0}$$

$$2\omega D s v = \frac{D_0 - D}{T}$$

$$s = \frac{D_0}{2T\omega v D} - \frac{1}{2T\omega v}$$

$$\boxed{\dot{s} = 0}$$

$$2k s = \omega D s$$

Entwicklung der Dynamik: ① parallel zur D-Achse bis Nulllinie erreicht ist

② langsam entlang  $\dot{D} = 0$

Sche ich das an den Gleichungen?

► Asymptotische Argumentation für mögliche Reduktion der dyn. Freiheitsgrade:

- Zum Abschätzen der Unterschiede in  $\dot{O}$  und  $\dot{S}$  sollten  $O$  und  $S$  Größen der Ordnung 1 sein ( $O(1)$  quantities)

→ geschicktes Umschreiben nötig

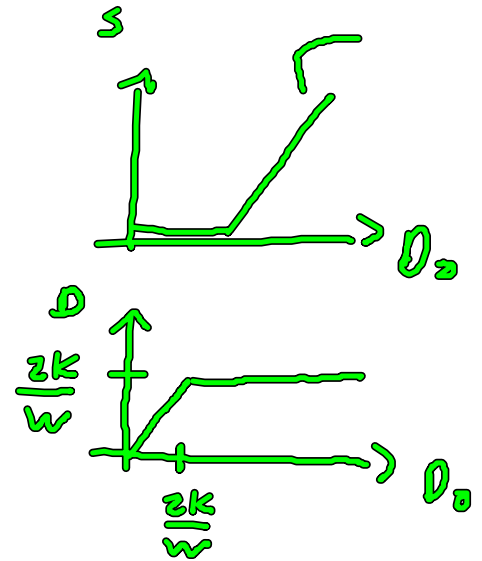
Trick: Fixpunkte anschauen

$$2TW \zeta V = \frac{D_0}{O} - 1$$

Also:  $I = 2TW \zeta V$  ist  $O(1)$

$$\tilde{O} = \frac{W}{2R} D \text{ ist } O(1)$$

⇒ OGL in  $\tilde{O}$  und  $I$



$$\begin{aligned} \dot{I} &= 2\kappa \tilde{O}I - 2\kappa I \\ \dot{\tilde{O}} &= \frac{\tilde{D}_0 - \tilde{D}}{T} - \tilde{D}I \frac{1}{T} \end{aligned} \quad \Rightarrow \quad \begin{aligned} \dot{I} &= \tau_{ph}^{-1} (\tilde{O}I - I) \\ \dot{\tilde{O}} &= \frac{1}{T} (\tilde{D}_0 - \tilde{D} - \tilde{D}I) \end{aligned}$$

wenn  $\tau_{ph} \gg T$

ist  $\dot{\tilde{O}} \gg \dot{I}$

Zeitabtrennung von Elektronen  
und Photonen schlägt sich direkt auf  
Zeitentwicklung von D.I nieder

### ▷ Adiabatisches Eliminieren

$$\dot{\tilde{O}} = 0 \quad \rightarrow \quad \tilde{O} = \frac{D_0}{1 - 2TWSV}$$

ändert sich erst  
schnell und ist dann Null

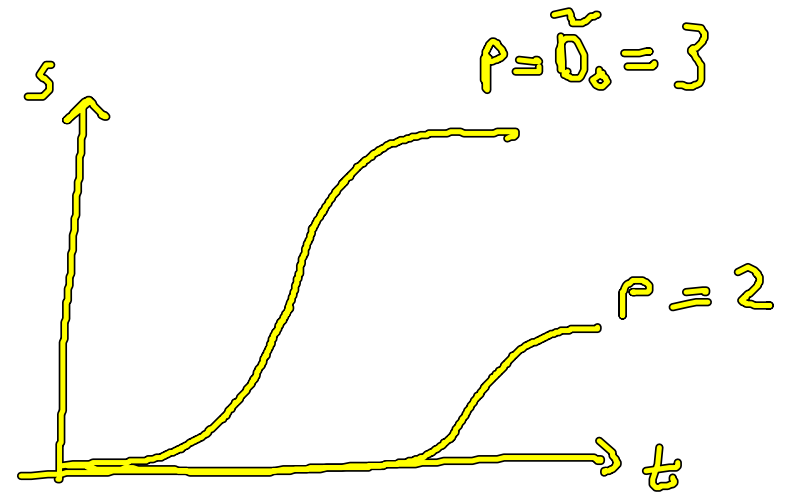
$$\rightarrow \dot{S} = WS \frac{D_0}{1 - 2TWSV} - 2\kappa S$$

# Class A Laser

- D wird von S  
versteuert  
folgt instantan der  
Dynamik von S

$$\dot{S} = \text{Gain} \cdot S - \text{Verluste} \cdot S$$

$$\text{Lösung} \sim e^{(\text{Gain} - \text{Verluste}) \cdot t}$$



"gültig auf  
Zeiträumen  $t > T$ "

• Gain sättigt da

$$G = \frac{\omega D_0}{1 - 2\omega TSV}$$

• kritische Verlangsamung des  
Systems bei  $P = 1$  (Schwelle)

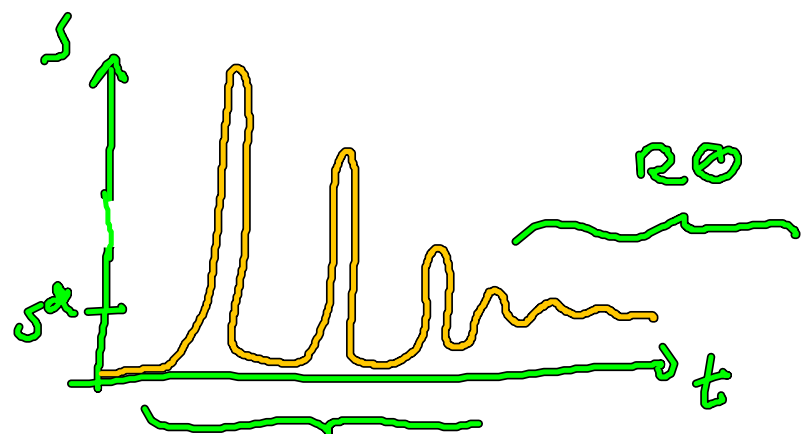
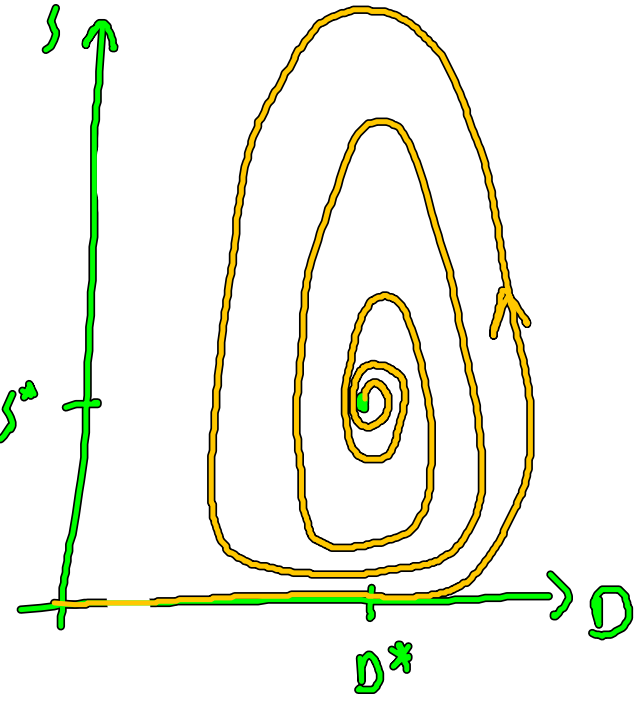
(Gain = Verlust)

# 2.1.4 Dynamik für große Abweichungen

## Vom Fixpunkt für Class B Laser

$2kT > 1$   
Elektronen leben länger als Photonen

$$g = \frac{\Sigma_{ph}}{T} = \frac{1}{2kT}$$





# Spiking

- nichtlinear resonante Oszillationen für  $\mu \ll 1$

Ziel: Näherungslösung für Spiking

Verwenden von dimensionslosen Größen

$$\begin{aligned}\dot{I} &= I(\tilde{D} - 1) \\ \dot{\tilde{D}} &= \mu(P - \tilde{D}(1 + I))\end{aligned}$$

$$I = Z \omega T S V$$

$$\tilde{D} = \frac{\omega}{2k} D$$

$$t = \frac{t_{\text{old}}}{\tau_{ph}} = 2k t_{\text{old}}$$

Problem: Grenzfall  $\mu \rightarrow 0$

liefert unphysikalische Lösungen

$$\begin{aligned}\dot{\tilde{D}} = 0 &\rightarrow \dot{I} = I(\tilde{D}(0) - 1) \\ I(t) &= I(0) e^{[\tilde{D}(0) - 1]t}\end{aligned}$$

$$I \rightarrow 0 \text{ oder } I \rightarrow \infty$$

singulärer Grenzfalle!

Lösung: Reduzieren der Gleichungen damit  $z$  nicht mehr die rechte Seite multipliziert

Ansatz:

$$t = \sigma s$$

$$I = p^{-1} + \alpha y$$

$$\tilde{D} = 1 + \beta x$$

neue  
Variablen,  $s, y, x$

neue Zeit  $s$

$\sigma$  Periode der RD  
in Einheiten von  $z$

gesucht:  $\sigma, \alpha, \beta$

Bedingung: - wenige Parameter  
-  $z$  nicht vor rechter  
Seite der DGL

→ Hausaufgabe!

Ergebnis

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