

2.1.3 Stabilität des lasenden Fixpunktes (Fortsetzung)

$$\dot{S} = WDS - ZKS$$

Photonendichte

$$\dot{D} = \frac{D_0 - D}{T} - ZWDSV$$

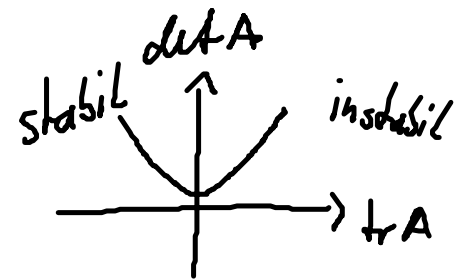
Inversion des
2 Niveaus Atomlasers

(ii) 2. Fall: lasender Fixpunkt ist reell

$$\det A >$$

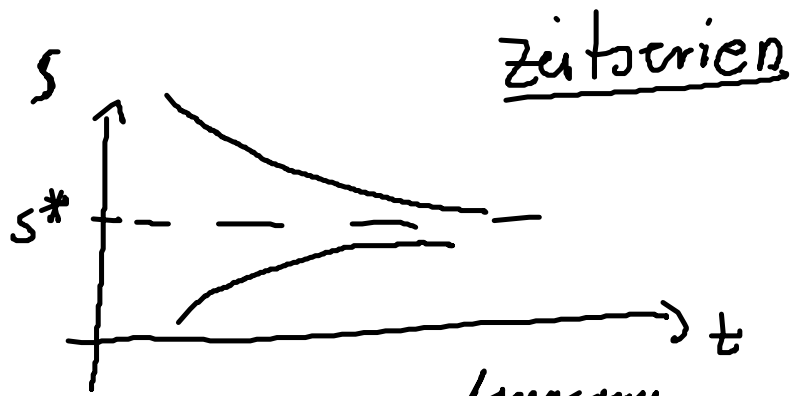
$$\operatorname{tr} A < 0$$

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

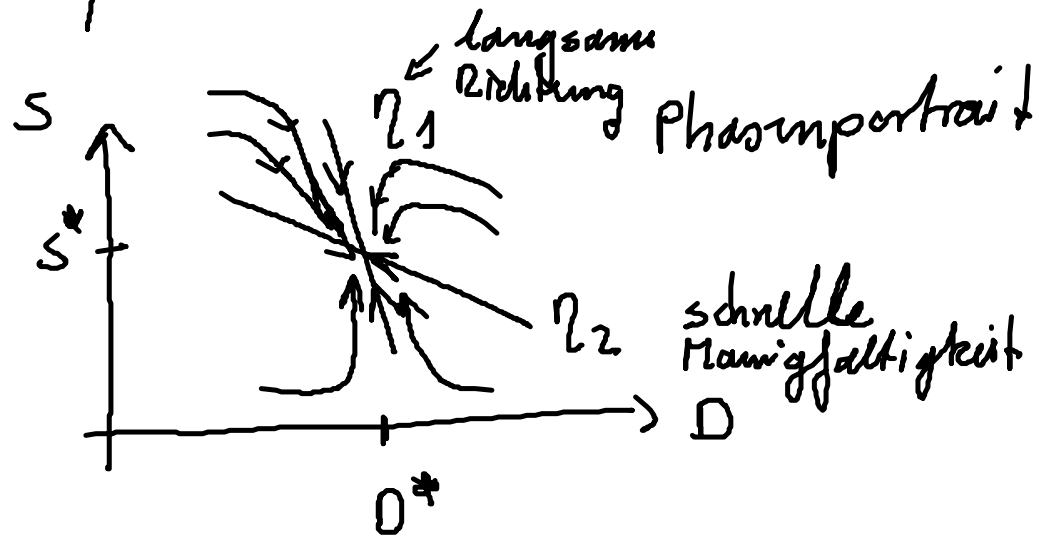


$$\Rightarrow \begin{pmatrix} \delta D \\ \delta S \end{pmatrix} = c_1 \eta_1 e^{-|\lambda_1|t} + c_2 \eta_2 e^{-|\lambda_2|t}$$

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

- λ_1 und λ_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)

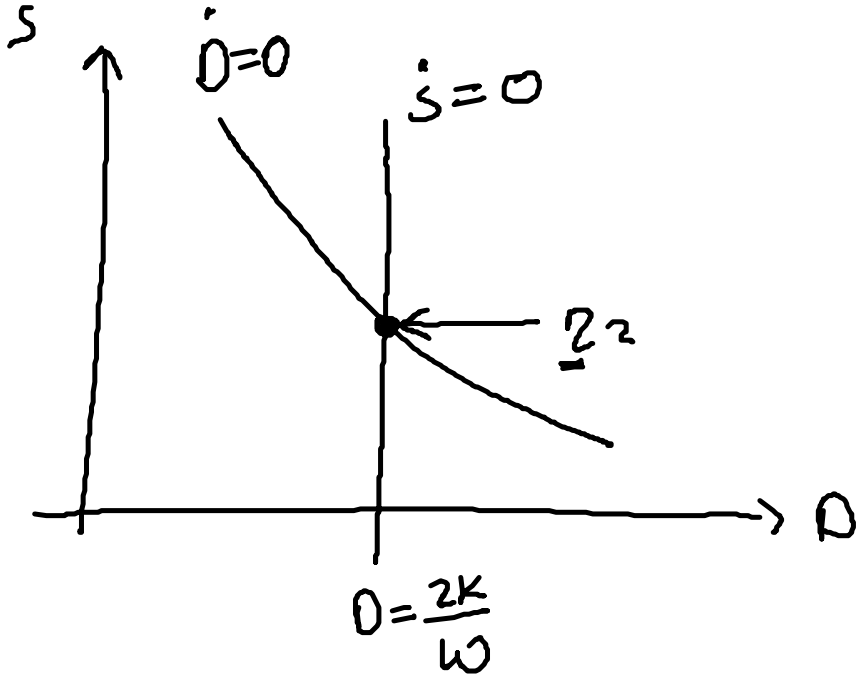
$$\lambda_{1,2} = -\frac{1}{2} \frac{P}{T} \pm \frac{1}{2} \sqrt{\frac{P^2}{T^2} - \frac{8kT(P-1)}{T^2}}$$

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

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

$$2kT \ll 1$$

$$2k \ll \frac{1}{T}$$



Nulllinien:

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

$$z_{WDSV} = \frac{D_0 - D}{T}$$

$$s = \frac{D_0}{z_{TWV} D} - \frac{1}{z_{TWV}}$$

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

$$z_{KS} = \omega D S$$

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

② langsam entlang $\dot{D} = 0$

Siehe 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

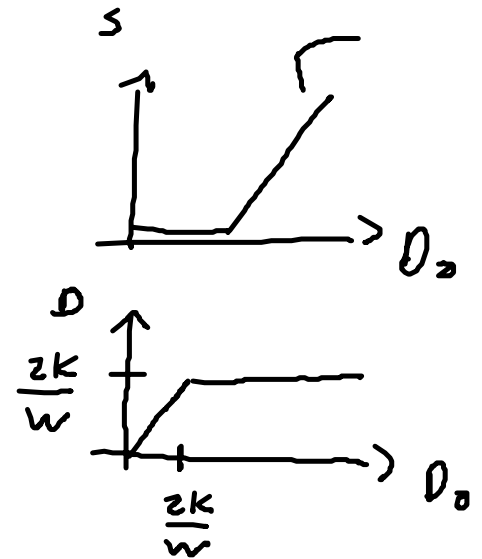
Trick: Fixpunkte anschauen

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

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

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

⇒ DGL in \tilde{O} und I



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

wenn $\tilde{\tau}_{ph} \gg T$

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

Zeitabtrennung von Elektronen
und Photonem 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

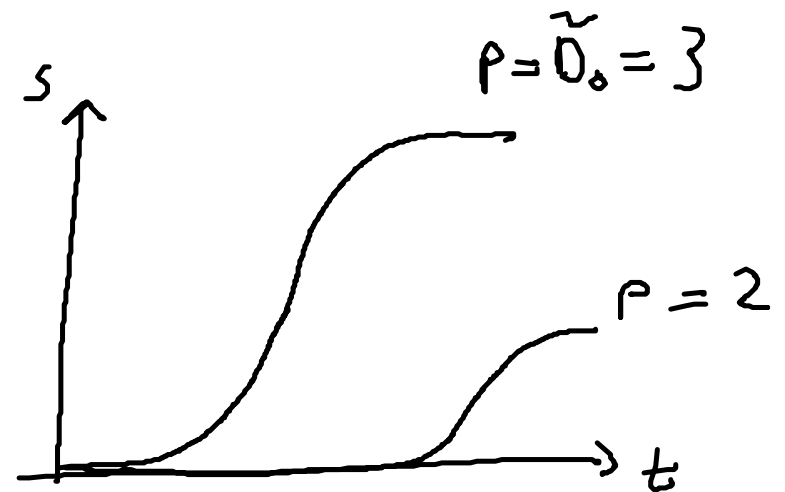
$$\rightarrow \boxed{\dot{\underline{S}} = WS \frac{D_0}{1 - 2TWSV} - 2kS}$$

Class A Laser

- D wird von S
versteuert
folgt instantan den
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
Zeitskalen $t > T$ "

- Gain sättigt da
$$G = \frac{\omega D_0}{1 - 2\omega TSV}$$
- kritische Verlangsamung des
Systems bei $P = 1$ (Schwelle)

(Gain = Verlust)

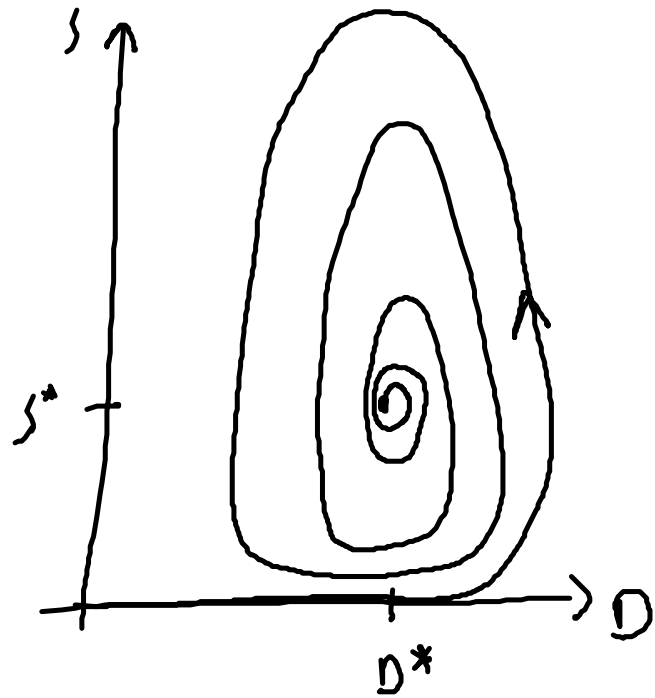
2.1.4 Dynamik für große Abweichungen

vom Fixpunkt für Class B Laser

$$2kT > 1$$

Elektronen leben
länger als Photonen

$$g_1 = \frac{\tau_{ph}}{T} = \frac{1}{2kT}$$



Spiking

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

Ziel: Näherungslösung für Spiking

Verwenden von dimensionslosen Größen

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

$$\mathbf{I} = \mathbf{Z} \mathbf{W} \mathbf{T} \mathbf{S} \mathbf{V}$$

$$\tilde{\mathbf{D}} = \frac{\omega}{2\kappa} \mathbf{D}$$

$$t = \frac{t_{\text{alt}}}{\tau_{\text{ph}}} = 2\kappa t_{\text{alt}}$$

Problem: Grenzfall $\mu \rightarrow 0$

liefert unphysikalische Lösungen

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

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

singulärer Grenzfall!

Lösung: Reskalieren der Gleichungen damit y 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

σ Periode der RO
in Einheiten von z_k

gesucht: σ, α, β

Bedingung: - wenige Parameter
- y nicht vor rechter
Seite der DGL

→ Hausaufgabe!

Ergebnis

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