

1. Übung zur Nichtlinearen Dynamik & Strukturtheorie 1

Inhalt: 1) Love Affairs

2) Maxwell-Block-Gleichungen

1 Love Affairs (Strogatz 1988, Sprott 2004)

$R(t)$: Romeo's ^{$R>0$} Liebe / ^{$R<0$} Abneigung für Julia

$J(t)$: Julia's ^{$J>0$} " ^{$J<0$} Romeo

Dynamisches System:

$$\dot{R} = \alpha R + \beta J$$

$$\dot{J} = \gamma R + \delta J$$

1. Fall:

$$\dot{R} = aJ$$

$$\dot{J} = -bR$$

, $a, b > 0$

$$\Rightarrow \begin{pmatrix} \dot{R} \\ \dot{J} \end{pmatrix} = \underbrace{\begin{pmatrix} 0 & a \\ -b & 0 \end{pmatrix}}_{=A} \begin{pmatrix} R \\ J \end{pmatrix}$$

- Q: (i) Eigenwerte (+ Fixpunkt)
(ii) Typ des Fixpunkts
(iii) Phasenraumportraits

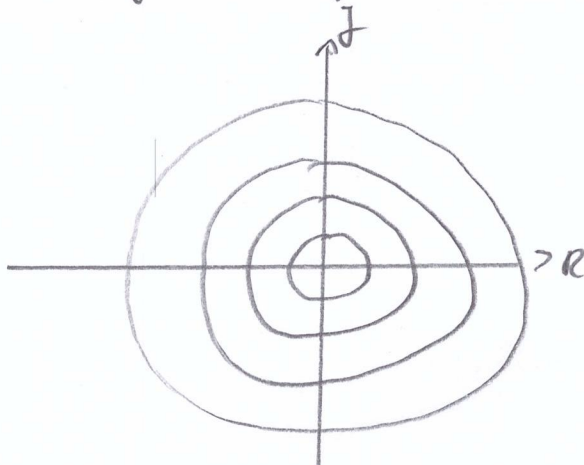
(i) Eigenwerte: $\det(A - \lambda I) = \begin{vmatrix} -\lambda & a \\ -b & -\lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 + ab \stackrel{!}{=} 0$

Fixpunkt: $\begin{pmatrix} R^k \\ J^k \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$

$$\Rightarrow \lambda^2 = \pm \sqrt{-ab} = \pm i\sqrt{ab}$$

(ii) rein imaginäre Eigenwerte \Rightarrow Zentrum

(iii)



Interpretation?

2. Fall: 2 vorsichtige Liebhaber

$$\begin{aligned} \dot{R} &= aR + bJ \quad \text{mit } a < 0 \quad (\text{Grad der Vernunft}) \\ \dot{J} &= bR + aJ \quad b > 0 \quad (\text{Grad der Erwiedrig}) \end{aligned}$$

$$\Leftrightarrow \begin{pmatrix} \dot{R} \\ \dot{J} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a & b \\ b & a \end{pmatrix} \begin{pmatrix} R \\ J \end{pmatrix}$$

$$(i) \text{ FP: } \begin{pmatrix} R^* \\ J^* \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \Rightarrow \det(A - \lambda I) = \begin{vmatrix} a-\lambda & b \\ b & a-\lambda \end{vmatrix} = (a-\lambda)^2 - b^2$$

$$= \lambda^2 - 2a\lambda - b^2 + a^2 = 0$$

$$\Rightarrow \lambda_{1,2} = \frac{2a}{2} \pm \sqrt{\left(\frac{2a}{2}\right)^2 + b^2}$$

$$= a \pm b$$

Frage: Eigenvektoren $v_{1,2}$ zu $\lambda_{1,2}$? ($Av_{1,2} = \lambda_{1,2} v_{1,2}$)

$$1) \begin{pmatrix} a-(a+b) & b \\ b & a-(a+b) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1^{(1)} \\ v_1^{(2)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} -b v_1^{(1)} + b v_1^{(2)} = 0 \\ b v_1^{(1)} - b v_1^{(2)} = 0 \end{cases} \Rightarrow v_1^{(1)} = v_1^{(2)} \text{ etwa } v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$2) \begin{pmatrix} a-(a-b) & b \\ b & a-(a-b) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_2^{(1)} \\ v_2^{(2)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

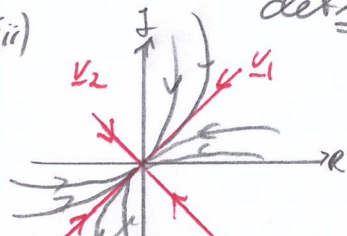
$$\Leftrightarrow \begin{cases} b v_2^{(1)} + b v_2^{(2)} = 0 \\ b v_2^{(1)} + b v_2^{(2)} = 0 \end{cases} \Rightarrow v_2^{(1)} = -v_2^{(2)} \text{ etwa } v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

Abpendern: $\text{tr} A = 2a < 0$ für $a < 0$

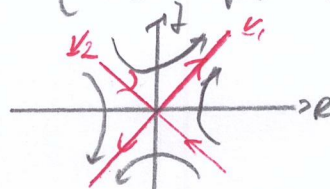
$$\det A = a^2 - b^2$$

$$\begin{cases} < 0 & \text{für } a^2 < b^2 \\ > 0 & \text{für } a^2 > b^2 \end{cases}$$

(ii) + (iii)

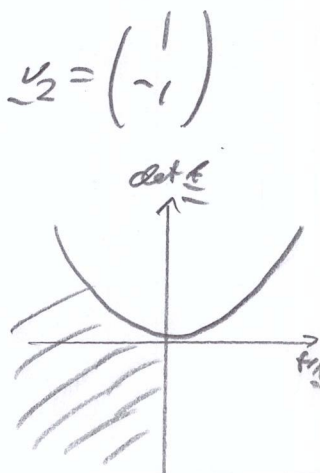


$\det A > 0$, stabile ($|\lambda_2| > |\lambda_1|$)



$\det A < 0$, Sattelpunkt

$\lambda_2 < 0, \lambda_1 > 0$



"ever growing/love" / hate

2.) Maxwell-Bloch-Gleichungen

Die Maxwell-Bloch-Gleichungen sind (dimensionslose) Ratengleichungen und beschreiben die Dynamik eines Lasers

$$\begin{aligned}\dot{E} &= \kappa(P - E), \\ \dot{P} &= \gamma_1(ED - P), \\ \dot{D} &= \gamma_2(\lambda + 1 - D - EP).\end{aligned}$$

class C
laser

Hierbei ist E das elektrische Feld der Lasermode, P die mittlere Polarisation im Medium und D die Besetzungsinversion. Der Parameter $\kappa > 0$ ist die Photon-Verlustrate und $\gamma_1 > 0$ und $\gamma_2 > 0$ sind die Zerfallsraten der Polarisation bzw. der Inversion. Der Parameter λ stellt die Pumprate abzüglich des Schwellwerts dar und kann positiv, null oder negativ sein.

Diese Gleichungen sind äquivalent zu den Lorenz-Gleichungen und zeigen daher kompliziertes dynamisches Verhalten und insbesondere auch Chaos.

1. Finden Sie die Fixpunkte der Gleichungen und charakterisieren Sie diese (stabil/instabil, Focus/Sattel/Knoten).
2. Für viele Laser gibt es eine Zeitskalentrennung $\gamma_1, \gamma_2 \gg \kappa$. Damit lassen sich dann P und D adiabatisch wie folgt eliminieren. Nehmen Sie $\dot{P} \approx 0$ und $\dot{D} \approx 0$ an. Leiten Sie damit eine einzelne Differentialgleichung erster Ordnung für E her.
3. Finden Sie für die vereinfachte eindimensionale Gleichung die Fixpunkte E^* und deren Stabilität. Zeichnen Sie ein Bifurkationsdiagramm mit E^* in Abhängigkeit von λ .

1) Fixpunkte: $\dot{E} = 0 = \dot{P} = \dot{D}$

$\Rightarrow 0 = \kappa(P - E) \Rightarrow P = E$

$0 = \gamma_1(ED - P) \Rightarrow P = ED$

$0 = \gamma_2(\lambda + 1 - D - EP) \Rightarrow D = \lambda + 1 - EP$

$$x^* = \begin{pmatrix} E^* \\ P^* \\ D^* \end{pmatrix} \in \left\{ \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \lambda + 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} \sqrt{\lambda} \\ \sqrt{\lambda} \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -\sqrt{\lambda} \\ -\sqrt{\lambda} \\ 1 \end{pmatrix} \right\}$$

↑
Lichtaus!

↑
physikalisch?

Linearisierung: Jacobi-Matrix

$$A = \begin{pmatrix} -\kappa & \kappa & 0 \\ \gamma_1 D & -\gamma_1 & \gamma_1 E \\ -\gamma_2 P & -\gamma_2 E & -\gamma_2 \end{pmatrix}$$

Betrachte 1. FP : $E^* = P^* = 0$, $D^* = 1 + \gamma$

$$\Rightarrow \underline{A} \Big|_{E^*, P^*, D^*} = \begin{pmatrix} -k & k & 0 \\ \gamma_1(\lambda+1) & -\gamma_1 & 0 \\ 0 & 0 & -\gamma_2 \end{pmatrix}$$

Entwickeln
nach 3. Zeile /
3. Spalte

Eigenwerte bestimmen:

$$\det(\underline{A} - \lambda \mathbb{1}) = \begin{vmatrix} -k-\lambda & k & 0 \\ \gamma_1(\lambda+1) & -\gamma_1-\lambda & 0 \\ 0 & 0 & -\gamma_2-\lambda \end{vmatrix} \stackrel{\downarrow}{=} (-\gamma_2-\lambda) \begin{vmatrix} -k-\lambda & k \\ \gamma_1(\lambda+1) & -\gamma_1-\lambda \end{vmatrix}$$

anderes Symbol,
weil λ Parameter

$$= (-\gamma_2 - \lambda) \underbrace{[(-k-\lambda)(-\gamma_1-\lambda) - k\gamma_1(\lambda+1)]}_{\stackrel{!}{=} 0}$$

$\Rightarrow \lambda_1 = -\gamma_2 < 0$

$$[\dots] = \lambda^2 + \lambda(k + \gamma_1) + \gamma_1 k - k\gamma_1(\lambda+1) \stackrel{!}{=} 0$$

$$\Rightarrow \lambda_{2,3} = -\frac{1}{2} \left(k + \gamma_1 \pm \sqrt{(k + \gamma_1)^2 + 4k\gamma_1} \right)$$

(a) $\lambda > 0 \Rightarrow \lambda_1 < 0, \lambda_2 < 0, \lambda_3 > 0 \Rightarrow$ Sattelpunkt

(b) $0 > \lambda > -\frac{(\gamma_1 + k)^2}{4k\gamma_1} \Rightarrow \lambda_1 < 0, \lambda_2 < 0, \lambda_3 < 0 \Rightarrow$ stabiler Knoten

(c) $-\frac{(\gamma_1 - k)^2}{4k\gamma_1} > \lambda \Rightarrow \lambda_1 < 0, \operatorname{Re} \lambda_2 < 0, \operatorname{Re} \lambda_3 < 0, \Rightarrow$ stabiler Fokus

$$\operatorname{Im} \lambda_2 = -\operatorname{Im} \lambda_3$$

2. u. 3. FP schwierig zu analysieren : $\begin{pmatrix} E^* \\ P^* \\ D^* \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \pm \sqrt{\lambda} \\ \pm \sqrt{\lambda} \\ 1 \end{pmatrix}$

2) Betrachte $\gamma_1, \gamma_2 \gg \kappa \Rightarrow \dot{P} \approx 0, \dot{D} \approx 0$ adiabatische Elimination!

$$\left. \begin{aligned} P &= ED \\ D &= \lambda H - EP \end{aligned} \right\} P = E(\lambda + 1 - EP)$$

$$\Rightarrow P(1 + E^2) = E(\lambda + 1) \Rightarrow P = E \frac{\lambda + 1}{1 + E^2}$$

$$\Rightarrow \dot{E} = \kappa(P - E) = \kappa E \left(\frac{\lambda + 1}{1 + E^2} - 1 \right) = \kappa E \frac{1 - E^2}{1 + E^2} \quad (\text{class A laser})$$

Fixpunkte: $E^* \in \{0, +\sqrt{\lambda}, -\sqrt{\lambda}\}$

$$\begin{aligned} \text{Jacobi-Matrix: } \frac{\partial \dot{E}}{\partial E} &= \kappa \frac{1 - E^2}{1 + E^2} + \kappa E \left(\frac{2E}{1 + E^2} - \frac{2E(1 - E^2)}{(1 + E^2)^2} \right) \\ &= \frac{\kappa(1 - (1 + 3)E^2 - E^4)}{(1 + E^2)^2} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \Lambda_1(E^* = 0) = \kappa \lambda$$

$$\Lambda_{2,3}(E^* = \pm\sqrt{\lambda}) = \frac{\kappa(\lambda - (\lambda + 3)\lambda - \lambda^2)}{(1 + \lambda)^2} = \frac{\kappa(\lambda - 2\lambda^2 - 3\lambda)}{(1 + \lambda)^2}$$

ker für $\lambda > 0$

$$= \frac{\kappa(-2\lambda)(1 + \lambda)}{(1 + \lambda)(1 + \lambda)} = -\frac{\kappa 2\lambda}{1 + \lambda}$$

