

Reaktions-Diffusions-Systeme

XXV

(1)

$$\dot{u} = f(u) + \Delta u$$

↑
Laplace-Operator

bekannt z.B. aus
Problemen der Wärmeleitung

Parabolische partiell Differentialgleichung

"PDE" (engl.)

PDE zweiter Ordnung $Au_{xx} + Bu_{xy} + Cu_{yy} + Du_x + Eu_y + Fu = G$

$$u_x \equiv \frac{\partial u}{\partial x}, \quad u_{xy} \equiv \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} \quad \text{etc}$$


Wenn $B^2 - 4AC = 0 \Rightarrow$ parabolisch

" $> 0 \Rightarrow$ hyperbolisch

" < 0 elliptisch

In dieser Vorlesungsstunde wollen wir insbesondere
"traveling wave solutions" anschauen.

Achtung: $u_{tt} = c^2 u_{xx}$ hyperbolische PDE
gilt als "wave equation"

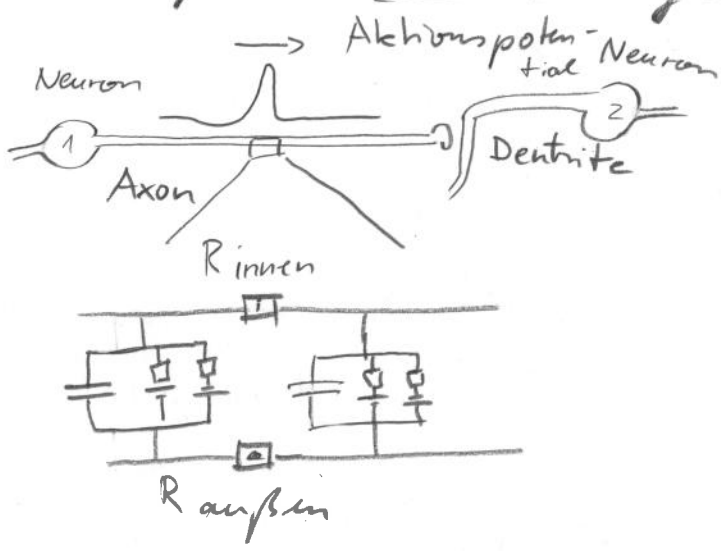


nicht triviale

Lösung der Form $\tilde{u}(\xi) = 0$ mit $\xi = x - ct$

(eigentlich $u(x,t) \rightarrow \tilde{u}(\xi)$ durch Transf. mitbewegte Koord.)

Beispiel: Nervenleitung



Bisher:
Punktnuron

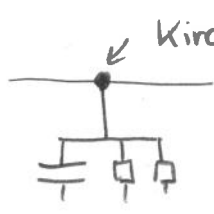
Zylindrische Geometrie $a \uparrow$ Radius

$R_i \gg R_o \approx 0$ außen Isopotential

spezifische Widerstände. $R_i = r_i \Delta x \frac{1}{\pi a^2}$

$$V(x + \Delta x, t) - V(x, t) = -I_L(x, t) R_L$$

$$I_L(x, t) = -\frac{\pi a^2}{r_i} \frac{\partial V}{\partial x}(x, t)$$



Kirchhoff

$$0 = \frac{C_m}{2\pi a \Delta x} \frac{\partial V}{\partial t} + 2\pi a \Delta x i_{ion} + \frac{\pi a^2}{r_L} \frac{\partial V}{\partial x}(x, t) - \frac{\pi a^2}{r_L} \frac{\partial V}{\partial x}(x + \Delta x, t)$$

$$C_m \frac{\partial V}{\partial t} = \frac{a}{2r_L} \frac{\partial^2}{\partial x^2} V - i_{ion}$$

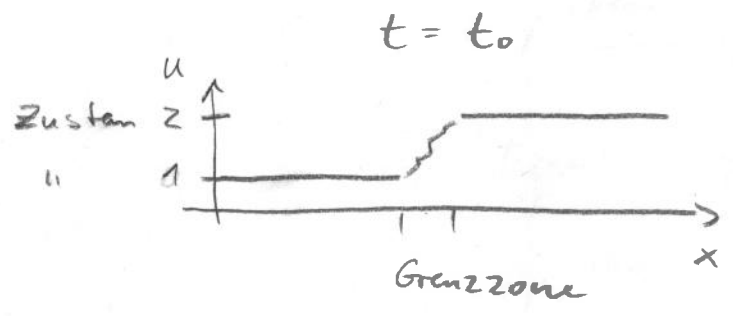
Diffusions-
Gleichung

RD: Reaktions-
Diffusion

RD-Gleichung

Einfaches System $u, f(u)$ Skalar

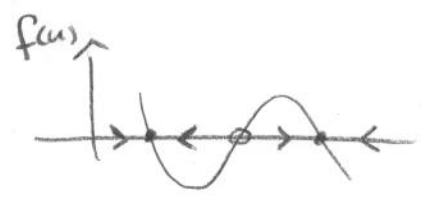
Frontpropagation: Ein Zustand invadeiert einen anderen



Welcher Zustand zu $t \gg t_0$

Zustand 1 und 2 sollen beide stabil sein

$$\frac{\partial f(u_{0/2})}{\partial x} < 0$$



$$\dot{u} = u(u-a)(u-1) + \frac{\partial^2}{\partial x^2} u$$

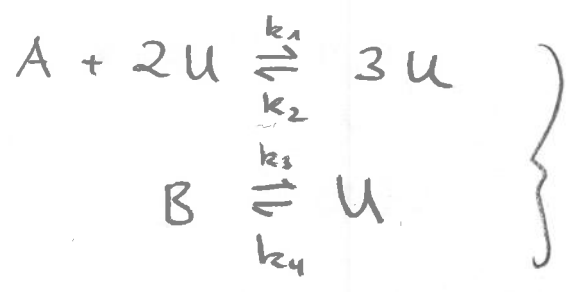
1938

• Zeldovich, Frank-Kamenetskii (und Semenov): Verbrennungsvorgänge
 ↳ 1956 Nobel-Preis

• Hodgkin (~1959) "Migräne"-Wellen Spreading Depression

• Schlögl Chemische Fronten (1972)

↑
 kennen wir als
 Schwellwertreduktion bzw.
 innere Lösung des
 FitzHugh-Nagumo Modell



$$\dot{u} = k_1 a u^2 - k_2 u^3 - k_4 u + k_3 b$$

(mit $A+U \rightleftharpoons 2U$ kommt man auf Fisher-Kolmogorov Gleichung)

Transformation in ein mitbewegtes Koordinatensystem

$$x \rightarrow \xi = x + ct$$

$$t \rightarrow t' = t$$

Koordinatentransformationen

$$\frac{\partial}{\partial x} \rightarrow \frac{\partial}{\partial \xi}$$

Differentialoperatoren transformiert

$$\frac{\partial}{\partial t} \rightarrow \frac{\partial}{\partial t'} + c \frac{\partial}{\partial \xi}$$

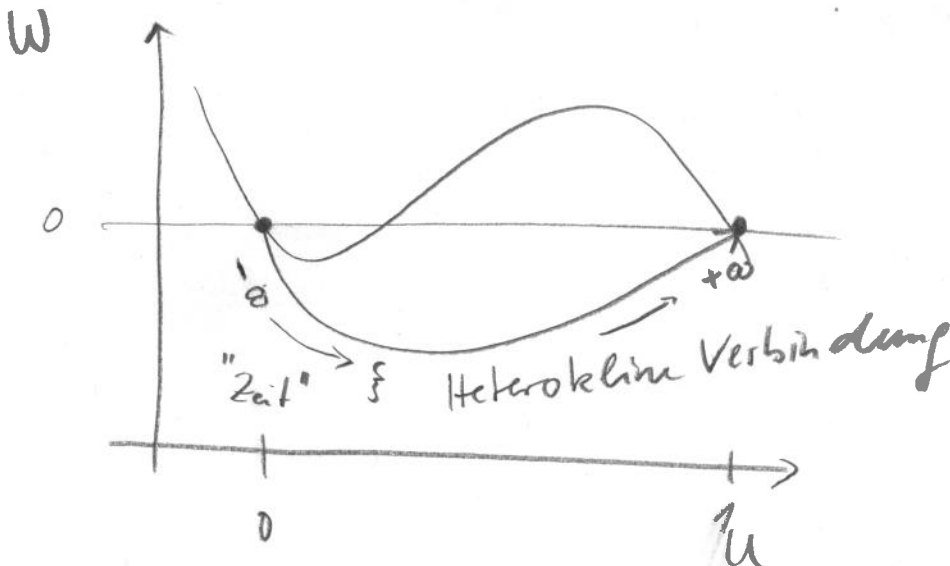
$$u_t(\xi) = u(u-d)(u-1) - c \frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2}$$

Diffusions-term

Konvektions- oder Advektions-term genannt

mit $\frac{\partial}{\partial \xi} u \equiv w(\xi)$ und $u_t(\xi) = 0$

↑
traveling wave solution



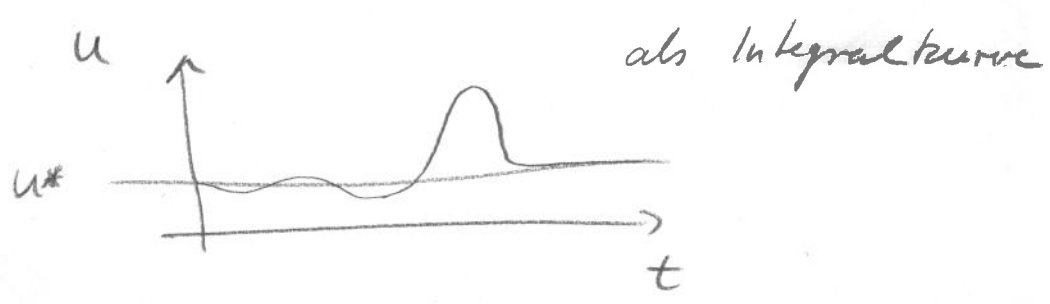
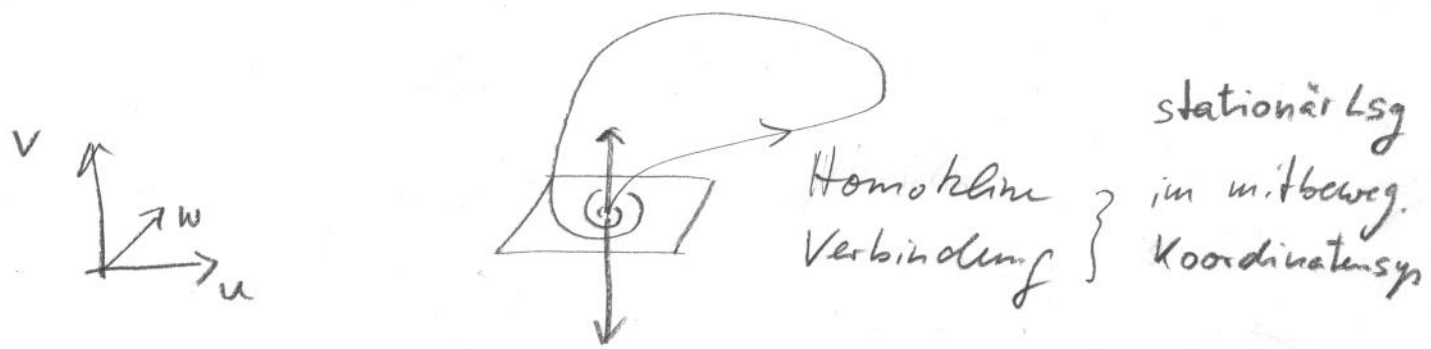
$$\frac{dw}{du} = \dots$$

$$\Rightarrow c \sim \sqrt{D} (1-2d)$$

$$A = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{D}{2}}$$

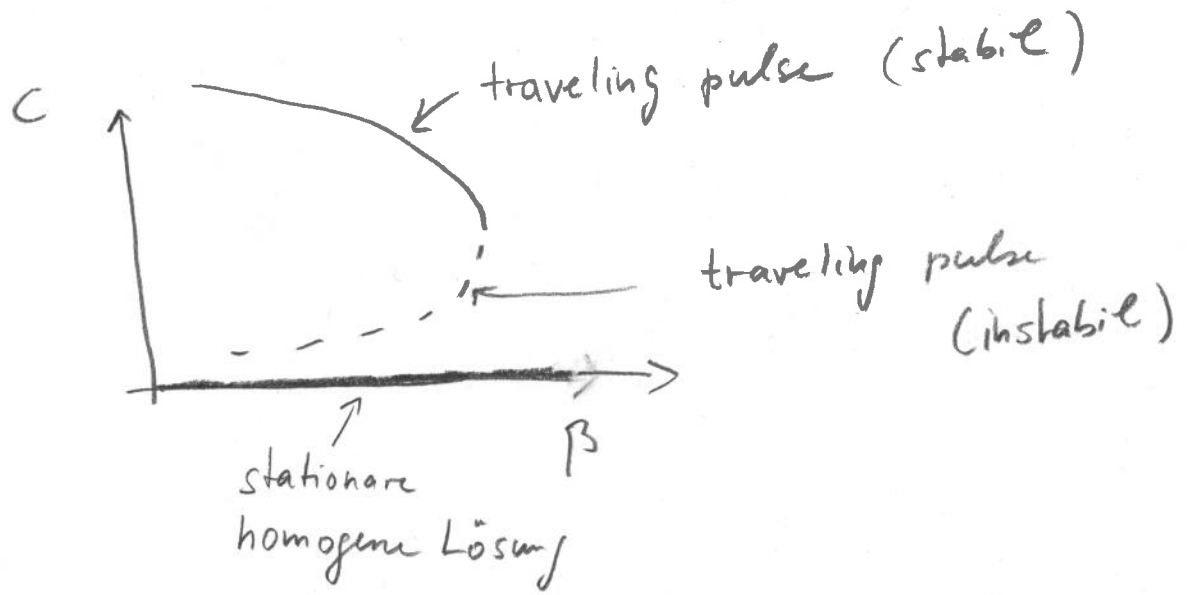
$$u = \frac{1}{2} (1 + \tanh(A\xi))$$

Analog (allerdings ohne analytische Lösung) für das FitzHugh-Nagumo-System



$$\dot{u} = u - \frac{u^3}{3} - v + \Delta u$$

$$\dot{v} = u + \beta - \gamma v$$



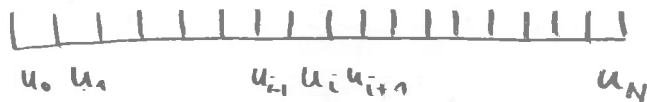
Lösen der RD-Systeme im Computer-Modell

- gute numerische Methoden sind Spektralmethode bzw. Pseudo-Spektralmethode: Unbekannte Spektralkoeffizienten der Fourierreihe (oder anderer Ansatzfunktion)
- Euler ist nach wie vor in Gebrauch bei parabolischen PDEs

$$u(t+h) \approx u(t) + hAu(t) \quad \text{S. XXII (A3)}$$

$$A_z = \begin{bmatrix} \ddots & & & & \\ & 1 & -2 & 1 & \\ & & 1 & -2 & 1 \\ & & & \ddots & \ddots \end{bmatrix}$$

diskretisierter Laplace-Operator $\nabla^2 \equiv \Delta \equiv \frac{\partial^2}{\partial x^2}$



$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} u_i \approx u_{i-1} - 2u_i - u_{i+1}$$

Konstante

$$A_z \begin{bmatrix} 1 \\ \vdots \\ 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{bmatrix}$$

Linear

$$A_z \begin{bmatrix} 1 \\ 2 \\ 3 \\ \vdots \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ \vdots \end{bmatrix}$$

Quadratisch

$$A_z \begin{bmatrix} 1 \\ 4 \\ 9 \\ 16 \\ \vdots \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 2 \\ 2 \\ 2 \\ \vdots \end{bmatrix}$$

EW

$$A_z \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ \vdots \end{bmatrix} = \overbrace{2 \cos t}^{\text{EW}} - 2 \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ \vdots \end{bmatrix}$$

Rampe

$$A_z \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \\ 3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$u_1 = \sin t ; \cos t ; e^{it}$$

$$u_2 = \sin 2t ; \cos 2t ; e^{2it}$$

⋮

Sinus, Cosinus und Exp.Fkt. sind EV

Erste Ableitung

$$\left. \begin{array}{l} \frac{u(x+h) - u(x)}{h} \quad (\text{Vorwärts}) \\ \frac{u(x) - u(x-h)}{h} \quad (\text{rückwärts}) \end{array} \right\} \begin{array}{l} \text{zentriert} \\ \text{2te Ordnung} \\ \frac{u(x+h) - u(x-h)}{2h} \end{array}$$

$$\Rightarrow A_1 = \begin{bmatrix} \ddots & & & & \\ & -1 & 0 & 1 & \\ & & -1 & 0 & 1 \\ & & & \ddots & \ddots \end{bmatrix} \quad (\text{zentriert})$$

$$A_{1+} = \begin{array}{c} \text{vorwärts} \\ \begin{bmatrix} -1 & 1 & 0 & 0 & \dots \\ 0 & -1 & 1 & 0 & \dots \\ 0 & 0 & -1 & 1 & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \end{bmatrix} \end{array} ; \quad A_{1-} = \begin{array}{c} \text{rückwärts} \\ \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & \dots \\ -1 & 1 & 0 & 0 & \dots \\ 0 & 1 & -1 & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \end{bmatrix} \end{array}$$

Zweite Ableitung $A_2 = A_{1-} A_{1+}$ ergibt 2te Ordnung

(Achtung bei Randbedingungen!!)

Integrieren

$$A_1^{-1} = \begin{pmatrix} \diagup & & & & 0 \\ 1 & 1 & & & \\ 1 & 1 & 1 & & \\ 1 & 1 & 1 & 1 & \\ 1 & 1 & 1 & 1 & 1 \end{pmatrix} \quad \text{überprüfen!}$$