

## Anfangswertprobleme zweiter Ordnung

Seien  $x_0, y_0 \in \mathbb{R}^n$  Zustände zum Zeitpunkt  $t_0 \in \mathbb{R}$ , desweiteren  $X, Y \subset \mathbb{R}^n$  offene Mengen in  $\mathbb{R}^n$  mit  $x_0 \in X$  und  $y_0 \in Y$  sowie  $T \subset \mathbb{R}$  ein offenes Intervall mit  $t_0 \in T$ .

**Eindeutige Lösbarkeit.** Sei  $f : T \times X \times Y \rightarrow \mathbb{R}^n$  eine stetige Abbildung mit stetigen partiellen Ableitungen  $D_2 f, D_3 f : T \times X \times Y \rightarrow L(\mathbb{R}^n; \mathbb{R}^n)$ .

Dann existiert ein offenes Teilintervall  $S$  von  $T$  mit  $t_0 \in S$  und eine zweimal stetig differenzierbare Lösung  $u : S \rightarrow \mathbb{R}^n$  des *Anfangswertproblems zweiter Ordnung*

$$D^2 u(t) = f(t, u(t), Du(t)) \text{ für alle } t \in S, \quad u(t_0) = x_0, \quad Du(t_0) = y_0,$$

welche auf dem Teilintervall  $S \subset T$  eindeutig bestimmt ist. Dies ist genau dann der Fall, wenn die stetig differenzierbare Funktion  $\begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} u \\ Du \end{pmatrix} : S \rightarrow \mathbb{R}^{2n}$  Lösung des *Anfangswertproblems erster Ordnung*

$$\begin{pmatrix} Du(t) \\ Dv(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v(t) \\ f(t, u(t), v(t)) \end{pmatrix} \text{ für alle } t \in S, \quad \begin{pmatrix} u(t_0) \\ v(t_0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \end{pmatrix} \text{ ist.}$$

**Lineare Anfangswertprobleme.** Seien  $A, B : T \rightarrow L(\mathbb{R}^n; \mathbb{R}^n)$  stetige Funktionen.

1. Alle zweimal stetig differenzierbaren Lösungen  $v : S \rightarrow \mathbb{R}^n$  der Gleichung

$$(H) \quad D^2 v(t) = B(t)Dv(t) + A(t)v(t) \text{ für } t \in S$$

bilden einen linearen Raum  $V$  der Dimension  $\dim V = 2n$ .

2. Jede Basis  $\{v_1, \dots, v_{2n}\}$  des Lösungsraums  $V$  heißt *Fundamentalsystem* von (H). Gilt für alle Indizes  $k \in \{1, \dots, n\}$  und  $\ell \in \{n+1, \dots, 2n\}$  außerdem noch

$$D^2 v_k(t) = B(t)Dv_k(t) + A(t)v_k(t) \text{ für } t \in S, \quad v_k(t_0) = e_k, \quad Dv_k(t_0) = 0,$$

$$D^2 v_\ell(t) = B(t)Dv_\ell(t) + A(t)v_\ell(t) \text{ für } t \in S, \quad v_\ell(t_0) = 0, \quad Dv_\ell(t_0) = e_{\ell-n},$$

so spricht man von einem *Hauptfundamentalsystem* von (H) und ordnet diese Lösungen spaltenweise als *Hauptfundamentalmatrix*  $U = (v_1, \dots, v_{2n}) : S \rightarrow L(\mathbb{R}^{2n}; \mathbb{R}^n)$  an. Die *Wronski-Matrix*  $W = \begin{pmatrix} U \\ DU \end{pmatrix} : S \rightarrow L(\mathbb{R}^{2n}; \mathbb{R}^{2n})$  von (H) und ihre Inverse  $W^{-1} : S \rightarrow L(\mathbb{R}^{2n}; \mathbb{R}^{2n})$  sind stetig differenzierbare Funktionen.

3. Für alle  $x_0, y_0 \in \mathbb{R}^n$  löst  $v = U \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \end{pmatrix} : S \rightarrow \mathbb{R}^n$  das *homogene* Problem

$$D^2 v(t) = B(t)Dv(t) + A(t)v(t) \text{ für } t \in S, \quad v(t_0) = x_0, \quad Dv(t_0) = y_0.$$

4. Ist  $w : T \rightarrow \mathbb{R}^n$  eine stetige *Inhomogenität*, so erhält man vermöge

$$u(t) = U(t) \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \end{pmatrix} + U(t) \int_0^t W(s)^{-1} \begin{pmatrix} 0 \\ w(s) \end{pmatrix} ds \text{ für } t \in S$$

die zweimal stetig differenzierbare Lösung  $u : S \rightarrow \mathbb{R}^n$  des *inhomogenen* Problems

$$D^2 u(t) = B(t)Du(t) + A(t)u(t) + w(t) \text{ für } t \in S, \quad u(t_0) = x_0, \quad Du(t_0) = y_0.$$

**Freie elastische Schwingungen.** Das homogene Anfangswertproblem

$$mD^2u(t) + \alpha Du(t) + cu(t) = 0 \text{ für } t \in \mathbb{R}, \quad u(0) = x_0, \quad Du(0) = v_0$$

freier elastischer Schwingungen beschreibt kleine Ausschläge  $u : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  einer Punktmasse  $m > 0$  aus der Ruhelage unter der Wirkung einer Federkraft mit der Konstanten  $c > 0$  und einer Dämpfungskraft mit der Konstanten  $\alpha > 0$ .

Mit den neuen Konstanten  $\kappa = \frac{\alpha}{2m} > 0$  und  $\omega > 0$  mit  $\omega^2 = \frac{c}{m}$  ergibt sich

$$D^2u(t) + 2\kappa Du(t) + \omega^2 u(t) = 0 \text{ für } t \in \mathbb{R}, \quad u(0) = x_0, \quad Du(0) = v_0,$$

und der Ansatz  $u(t) = z \operatorname{Exp}(\mu t)$  für  $t \in \mathbb{R}$ , eine komplexe Konstante  $z \in \mathbb{C}$  und einen komplexen Exponenten  $\mu \in \mathbb{C}$  liefert die charakteristische Gleichung

$$0 = \mu^2 + 2\mu\kappa + \omega^2 = (\mu + \kappa)^2 - (\kappa^2 - \omega^2) = (\mu + \kappa)^2 + (\omega^2 - \kappa^2).$$

**Starke Dämpfung.** Im Falle  $\kappa > \omega$  erhält man für  $\lambda = \sqrt{\kappa^2 - \omega^2} < \kappa$  zwei reelle Lösungen  $\mu_1 = -\kappa + \lambda < 0$  sowie  $\mu_2 = -\kappa - \lambda < 0$  der charakteristischen Gleichung und somit für das homogene Anfangswertproblem die reelle Lösung

$$u(t) = (z_1 \exp(\lambda t) + z_2 \exp(-\lambda t)) \exp(-\kappa t) \text{ für } t \in \mathbb{R}$$

mit den Koordinaten  $z_1 = \frac{1}{2\lambda}((\lambda + \kappa)x_0 + v_0)$  und  $z_2 = \frac{1}{2\lambda}((\lambda - \kappa)x_0 - v_0)$ .

**Grenzfall.** Im Falle  $\kappa = \omega$  ergibt sich die zweifache reelle Lösung  $\mu_1 = -\kappa < 0$  der charakteristischen Gleichung. Das Anfangswertproblem hat die reelle Lösung

$$u(t) = (z_1 + z_2 t) \exp(-\kappa t) \text{ für } t \in \mathbb{R}$$

mit den Koordinaten  $z_1 = x_0$  und  $z_2 = \kappa x_0 + v_0$ .

**Schwache Dämpfung.** Im Falle  $\kappa < \omega$  erhält man für  $\lambda = \sqrt{\omega^2 - \kappa^2} < \omega$  zwei konjugiert komplexe Lösungen  $\mu_1 = -\kappa + \lambda i$  und  $\mu_2 = \bar{\mu}_1 = -\kappa - \lambda i$  der charakteristischen Gleichung. Das Anfangswertproblem hat die komplexe Lösung

$$u(t) = (z_1 \operatorname{Exp}(\lambda i t) + z_2 \operatorname{Exp}(-\lambda i t)) \exp(-\kappa t) \text{ für } t \in \mathbb{R}$$

mit komplexen Koordinaten  $z_1, z_2 \in \mathbb{C}$ . Die Bildung des Real- und Imaginärteils von  $z_1 \operatorname{Exp}(\lambda i t)$  liefert somit für das Anfangswertproblem die reelle Lösung

$$u(t) = (\xi_1 \cos \lambda t + \xi_2 \sin \lambda t) \exp(-\kappa t) \text{ für } t \in \mathbb{R}$$

mit den reellen Koordinaten  $\xi_1 = x_0$  und  $\xi_2 = \frac{1}{\lambda}(\kappa x_0 + v_0)$ .

**Erzwungene elastische Schwingungen.** Unter denselben Voraussetzungen wie zuvor werden Lösungen  $u_0 : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  des inhomogenen Anfangswertproblems

$$D^2 u_0(t) + 2\kappa D u_0(t) + \omega^2 u_0(t) = w(t) \text{ für } t \in \mathbb{R}, \quad u_0(0) = 0, \quad D u_0(0) = 0$$

erzwungener elastischer Schwingungen betrachtet, welche von einer stetigen Inhomogenität  $w : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  erregt werden.

**Schwache Dämpfung.** Im Falle  $\kappa < \omega$  bilden die beiden Lösungen

$$u_1(t) = \cos \lambda t \exp(-\kappa t) \text{ sowie } u_2(t) = \sin \lambda t \exp(-\kappa t) \text{ für } t \in \mathbb{R}$$

mit  $\lambda = \sqrt{\omega^2 - \kappa^2}$  ein Fundamentalsystem der homogenen Differentialgleichung der freien elastischen Schwingungen. Als Inverse der Wronski-Matrix

$$W(t) = \begin{pmatrix} u_1(t) & u_2(t) \\ D u_1(t) & D u_2(t) \end{pmatrix} = \exp(-\kappa t) \begin{pmatrix} \cos \lambda t & \sin \lambda t \\ -\lambda \sin \lambda t - \kappa \cos \lambda t & \lambda \cos \lambda t - \kappa \sin \lambda t \end{pmatrix}$$

erhält man

$$W(t)^{-1} = \frac{\exp(\kappa t)}{\lambda} \begin{pmatrix} \lambda \cos \lambda t - \kappa \sin \lambda t & -\sin \lambda t \\ \lambda \sin \lambda t + \kappa \cos \lambda t & \cos \lambda t \end{pmatrix} \text{ für } t \in \mathbb{R}.$$

Die Lösung  $u_0 : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  des inhomogenen Anfangswertproblems hat die Gestalt

$$\begin{aligned} u_0(t) &= U(t) \int_0^t W(s)^{-1} \begin{pmatrix} 0 \\ w(s) \end{pmatrix} ds = (u_1(t), u_2(t)) \int_0^t \frac{w(s) \exp(\kappa s)}{\lambda} \begin{pmatrix} -\sin \lambda s \\ \cos \lambda s \end{pmatrix} ds \\ &= \frac{\sin \lambda t}{\lambda \exp(\kappa t)} \int_0^t w(s) \exp(\kappa s) \cos \lambda s ds - \frac{\cos \lambda t}{\lambda \exp(\kappa t)} \int_0^t w(s) \exp(\kappa s) \sin \lambda s ds \\ &= \frac{1}{\lambda} \int_0^t w(s) \exp(\kappa(s-t)) \sin \lambda(t-s) ds \end{aligned}$$

für alle  $t \in \mathbb{R}$ .