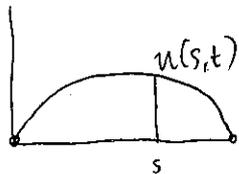


# Randwertprobleme

Wiederholung:

eingespannte Saite



- $u_{tt} = \alpha^2 u_{ss}$  ( $\alpha > 0$ ) (PDE)
- Separationsansatz:  
 $u(s,t) = v(s) \cdot w(t)$

$u(s,t)$  löst die PDE  $\longleftrightarrow$

- $[v'' + \lambda v = 0]$
- $\ddot{w} + \alpha^2 \lambda w = 0$

$v'' + \lambda v = 0, v(0) = v(\pi) = 0$  ] (\*)

ein Randwertproblem!  
(RWP)

Lösungen von (\*) sind von der Form

$$v_n(s) = C_2 \sin(ns), \text{ mit } \lambda_n = n^2$$

In diesem Kapitel:

- Existenz & Eindeutigkeit der Lösungen von RWP
- Die Greensche Funktion  $P(x, \xi)$
- Das Sturm-Liouvillesche Eigenwertproblem

RWP:

$$u^{(n)} = f(x, u, \dots, u^{(n-1)}) + n \text{ Zusatzbedingungen} \\ (u^{(i)}(a), u^{(i)}(b))$$

Gesucht: Lösung im Intervall  $J = [a, b]$

Wir beschränken wir auf den Fall  $n=2$ .

$$u'' + a_1(x)u' + a_0(x)u = g(x), \quad a \leq x \leq b \quad (\star)$$

(mögliche) Randbedingungen:

1. Art :  $u(a) = \eta_1, \quad u(b) = \eta_2$

2. Art :  $u'(a) = \eta_1, \quad u'(b) = \eta_2$

3. Art :  $\alpha_1 u(a) + \alpha_2 u'(a) = \eta_1, \quad \beta_1 u(b) + \beta_2 u'(b) = \eta_2$

:= Sturmische Randbed.

Periodische Randbed. :  $u(a) = u(b), \quad u'(a) = u'(b)$

Beispiel:

$u'' = 0$  ] Lösungen: lineare Funktionen!

RWP 1. Art :  $u'' = 0, \quad u(a) = \eta_1, \quad u(b) = \eta_2$  ] immer eindeutig lösbar!

RWP 2. Art :  $u'' = 0, \quad u'(a) = \eta_1, \quad u'(b) = \eta_2$  ] Steigung konstant  
 $\Rightarrow \eta_1 \neq \eta_2$  : keine Lösung  
 $\eta_1 = \eta_2$  : unendlich viele Lösungen

Das Sturmische RWP

$Lu := (p(x)u')' + q(x)u = g(x)$  in  $J = [a, b]$

$R_1 u := \alpha_1 u(a) + \alpha_2 p(a)u'(a) = \eta_1$

$R_2 u := \beta_1 u(b) + \beta_2 p(b)u'(b) = \eta_2$

(\*\*)

Jede DGL ( $\star$ ) lässt sich in dieser Form schreiben (warum?).

Diese Form nennt man die selbstadjungierte Form von  $L$ .

Voraussetzung (S.)

- $p \in C^1(J), q, g \in C(J)$  (reellwertig)
- $p(x) > 0$  in  $J$
- $\alpha_1^2 + \alpha_2 > 0, \beta_1^2 + \beta_2 > 0$

## Das homogene RWP

$$Lu=0, R_1u=R_2u=0$$

Lagrange-Identität:  $vLu - uLv = (p(x)(u'v - v'u))'$   
(für  $u, v \in C^2(J)$ )

$$\Rightarrow \int_a^b (vLu - uLv) dx = 0, \text{ falls } u \text{ \& } v \text{ den hom. Randbed.} \\ R_iu = R_iv = 0 \quad (i=1,2) \\ \text{genügen}$$

Folgt aus der Tatsache, dass  $u'(a)v(a) - v'(a)u(a)$   
 $= u'(b)v(b) - v'(b)u(b) = 0$

$$\Gamma \quad \left. \begin{array}{l} d_2 = 0 \Rightarrow u(a) = v(a) = 0 \quad (\text{da } R_1u = 0) \\ d_2 \neq 0 \Rightarrow \left. \begin{array}{l} u'(a) = \delta u(a) \\ v'(a) = \delta v(a), \end{array} \right\} \text{ da } R_1u = R_1v = 0 \\ \text{wobei } \delta = -d_1/d_2 p(a) \end{array} \right.$$

(Analog gilt für  $x=b$ )

Nun seien:  $u, u_1, u_2, \dots$  : Lösungen des hom. RWP  
 $v, v_1, v_2, \dots$  : Lösungen des inhom. RWP

- $\sum c_i u_i$  : löst das hom. RWP
- $u+v$  : löst das inhom. RWP
- $v_1 - v_2$  : löst das hom. RWP

Alle Lösungen  $v$  ergeben sich in der Form

$$v = \underbrace{v^*}_{\text{fest}} + \underbrace{u}_{\text{bel. Lösung des hom. RWP}}$$

Satz: Es sei  $\{u_1(x), u_2(x)\}$  ein FUSY der homogenen DGL  $Lu=0$ . Das inhomogene RWP  $(**)$  ist genau dann eindeutig lösbar, wenn die Determinante

$$\begin{vmatrix} R_1 u_1 & R_1 u_2 \\ R_2 u_1 & R_2 u_2 \end{vmatrix} \neq 0.$$

Insbesondere hat das homogene RWP in diesem Fall nur die triviale Lösung  $u \equiv 0$ .

Beweis:

Ist  $v^*$  eine spezielle Lösung von  $Lu = g(x)$ , so lautet die allgemeine Lösung dieser DGL:

$$v = v^* + c_1 u_1 + c_2 u_2 \quad (c_1, c_2 \in \mathbb{R})$$

Randbed.

$$\Rightarrow R_i v = R_i v^* + c_1 R_i u_1 + c_2 R_i u_2 = \eta_i$$

(genau eindeutig lösbar falls die im Satz angegeb. Det. nicht verschwindet!) □

Bem.: Falls ein FUSY bekannt ist reduziert sich die Lösung eines lin. RWP auf die Lösung eines lin. Gleichungssystems.

Beispiel:

$$\begin{aligned} \textcircled{a} \quad u'' + u &= g(x), \quad 0 \leq x \leq \pi \\ R_1 u &= u(0) + u'(0) = \eta_1 \\ R_2 u &= u(\pi) = \eta_2 \end{aligned}$$

Jedes solche RWP [bei bel.  $\eta_1, \eta_2, g(x)$ ] ist eindeutig lösbar, da für das FUSY  $u_1(x) = \cos(x)$ ,  $u_2(x) = \sin(x)$ :

Die Determinante

$$\begin{vmatrix} R_1(\cos(x)) & R_1(\sin(x)) \\ R_2(\cos(x)) & R_2(\sin(x)) \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 1 \\ -1 & 0 \end{vmatrix} = 1$$

(b) Setzt man in (a) speziell  $g(x) = 1$ , so ist  $v^* = 1$  eine spezielle Lösung und

$$v(x) = 1 + C_1 \cos(x) + C_2 \sin(x)$$

Sei  $\eta_1 = \eta_2 = 0$  vorgegeben [halbhomogenes RWP]

$$\begin{cases} R_1 v = 1 + C_2 + C_1 = 0 \\ R_2 v = 1 - C_1 = 0 \end{cases} \Rightarrow C_1 = 1, C_2 = -2$$

Lösung des RWP:  $v(x) = 1 + \cos(x) - 2\sin(x)$

(c) Betrachten wir folgende Randbed.

$$R_1 u = u(0) = \eta_1$$

$$R_2 u = u(\pi) = \eta_2$$

$$\begin{vmatrix} R_1 u_1 & R_1 u_2 \\ R_2 u_1 & R_2 u_2 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ -1 & 0 \end{vmatrix} = 0$$

$\Rightarrow$  Das homogene RWP hat unendlich viele Lösungen  
( $u = c \sin(x)$ ),

während z.B.

$$u'' + u' = 0, \quad u(0) = 0, \quad u(\pi) = 1$$

keine Lösung besitzt.

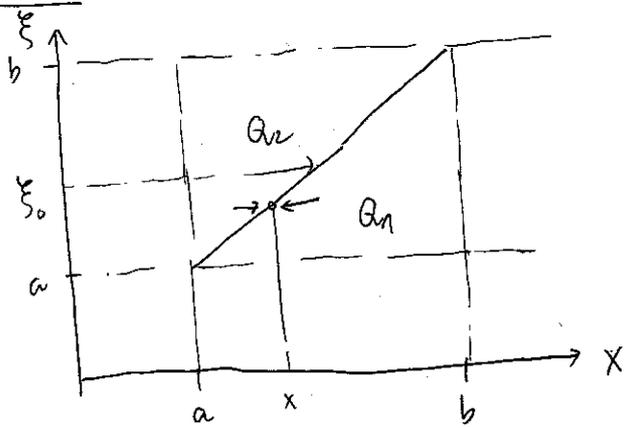
# Grundlösungen & die Greensche Funktion

Sei  $J = [a, b]$

$\Omega: \{(x, \xi) : a \leq x, \xi \leq b\}$

$\Omega_1: \{(x, \xi) : a \leq \xi \leq x \leq b\}$

$\Omega_2: \{(x, \xi) : a \leq x \leq \xi \leq b\}$



## Definition (Grundlösung)

Die Funktion  $\gamma(x, \xi)$  heißt Grundlösung der homogenen DGL  $Lu=0$ , wenn sie die folgenden Eigenschaften hat ( $p > 0$  vorausgesetzt)

(a)  $\gamma(x, \xi)$  ist stetig in  $\Omega$

(b) In  $\Omega_1$  &  $\Omega_2$  existieren die partiellen Ableitungen  $\gamma_x, \gamma_{xx}$  und sind stetig  
[auf der Diagonale: einseitige Ableitung]

(c) Bei festem  $\xi_0 \in J$  ist  $\gamma(x, \xi_0)$  eine Lösung von  $L\gamma = 0$ , für  $x \neq \xi_0, x \in J$

(d) Auf der Diagonale  $x = \xi$  macht  $\gamma_x$  einen "Sprung":

$$\underbrace{\gamma_x(x+0, x)}_{\text{rechtsseitige Ableitung}} - \underbrace{\gamma_x(x-0, x)}_{\text{linksseitige Ableitung}} = \frac{1}{p(x)} \quad (a < x < b)$$

Unter der Voraussetzung (d) existiert immer eine Grundlösung (jedoch nicht immer eindeutig)

Sei  $u(x, \xi)$  die Lösung des AWP [  $\xi$  fest! ]

$$Lu = 0, \quad u(\xi) = 0, \quad u'(\xi) = \frac{1}{p(\xi)}$$

so wird durch

$$\gamma(x, \xi) = \begin{cases} 0 & \text{in } \Omega_2 \\ u(x, \xi) & \text{in } \Omega_1 \end{cases}$$

eine Grundlösung definiert.

Beispiele: Hier sei  $a_+ := \max(0, a)$

$$\textcircled{1} \quad u'' = 0 \Rightarrow \gamma(x, \xi) = (x - \xi)_+$$

$$\textcircled{2} \quad u'' + \lambda^2 u = 0 \Rightarrow \gamma(x, \xi) = \frac{1}{\lambda} \sin \lambda (x - \xi)_+ \quad [0 \neq \lambda \in \mathbb{R}]$$

Satz: [ Grundlösungen & Lösung der inhom. DGL  $Lv = g(x)$  ]

Es gelte die Voraussetzung (s). Ist  $\gamma(x, \xi)$  eine Grundlösung, so ist die Funktion

$$v(x) = \int_a^b \gamma(x, \xi) g(\xi) d\xi$$

aus der Klasse  $C^2(J)$  & sie stellt eine Lösung der inhom. DGL

$$Lv = g(x)$$

dar.

Beweis:

$$v(x) = \int_a^x \gamma(x, \xi) g(\xi) d\xi + \int_x^b \gamma(x, \xi) g(\xi) d\xi$$

$$v'(x) = \gamma(x, x) g(x) + \int_a^x \gamma_x(x, \xi) g(\xi) d\xi$$

$$- \gamma(x, x) g(x) + \int_x^b \gamma_x(x, \xi) g(\xi) d\xi = \int_a^b \gamma_x(x, \xi) g(\xi) d\xi$$

$$v''(x) = \gamma_x(x+0, x) g(x) + \int_a^x \gamma_{xx}(x, \xi) g(\xi) d\xi \\ - \gamma_x(x-0, x) g(x) + \int_x^b \gamma_{xx}(x, \xi) g(\xi) d\xi$$

$$\stackrel{(d)}{=} \int_a^b \gamma_{xx}(x, \xi) g(\xi) d\xi + \frac{g(x)}{p(x)}$$

Nun ist

$$Lv = pv'' + p'v' + qv$$

$$= \int_a^b [p \gamma_{xx}(x, \xi) + p' \gamma_x(x, \xi) + q \gamma(x, \xi)] g(\xi) d\xi + g(x)$$

$$\underbrace{\int_a^b L \gamma(x, \xi) g(\xi) d\xi}_{\stackrel{(c)}{=} 0}$$

$$= g(x)$$

□

Die Greensche Funktion

Wir betrachten das Sturmische RWP

$$\begin{cases} Lu = 0 \\ R_1 u = R_2 u = 0 \end{cases} \quad (*)$$

$P(x, \xi)$  ist die Greensche Funktion für  $(*)$  falls

- ①  $P(x, \xi)$  eine Grundlösung ist
- ②  $R_1 P = R_2 P = 0$  für jedes  $\xi \in (a, b)$

Ansatz:  $u_1, u_2$ : FUSY der DGL  $Lu = 0$

$$P(x, \xi) = \sum_{i=1}^2 (a_i(\xi) \pm b_i(\xi)) u_i(x) \begin{cases} + & \text{in } G_1 \\ - & \text{in } G_2 \end{cases}$$

$\Gamma$  stetig + Sprungrelation von  $\Gamma_x$

$$\Rightarrow \left. \begin{aligned} \sum_{i=1}^2 b_i(\xi) u_i(\xi) &= 0 \\ \sum_{i=1}^2 b_i(\xi) u_i'(\xi) &= \frac{1}{2p(\xi)} \end{aligned} \right\}$$

immer eindeutig lösbar,  
da die Wronski-Det.  $\neq 0$

Zur Bestimmung der  $a_i(\xi)$  kommen die Randbed. ins Spiel :

$$\Rightarrow \left. \begin{aligned} R_1 \Gamma &= \sum_{i=1}^2 (a_i(\xi) - b_i(\xi)) R_1 u_i = 0 \\ R_2 \Gamma &= \sum_{i=1}^2 (a_i(\xi) + b_i(\xi)) R_2 u_i = 0 \end{aligned} \right\}$$

eindeutig lösbar,

Wenn  $\begin{vmatrix} R_1 u_1 & R_1 u_2 \\ R_2 u_1 & R_2 u_2 \end{vmatrix} \neq 0$

Satz : Unter der Voraussetzung (S) existiert genau eine Greensche Funktion  $\Gamma(x, \xi)$  für das Sturmische RWP, wenn diese nur die triviale Lösung besitzt.

Außerdem ist sie symmetrisch ( $\Gamma(x, \xi) = \Gamma(\xi, x)$ ) und lässt sich aus obigem Ansatz berechnen.

Die eindeutige Lösung des halbhom. RWP

$$Lv = g(x), \quad R_1 v = R_2 v = 0 \quad \text{mit } g \in C(J)$$

lautet

$$v(x) = \int_a^b \Gamma(x, \xi) g(\xi) d\xi.$$

Beweis :

- $Lv = g(x)$  [ da  $\Gamma(x, \xi)$  Grundlösung ]
- $R_1 v = R_2 v = 0$  [ wegen  $R_1 \Gamma = R_2 \Gamma = 0$  ]

Noch z.z. :  $\Gamma(x, \xi)$  ist symmetrisch & eindeutig

Seien  $P_1, P_2$  Greensche Funktionen &  $g, h \in C(J)$ .

Betrachte

$$v(x) = \int_a^b P_1(x, \xi) g(\xi) d\xi$$

$$w(x) = \int_a^b P_2(x, \xi) g(\xi) d\xi$$

Für  $v$  &  $w$  gilt:

$$\int_a^b (vLw - wLv) dx = 0 \quad \left[ \begin{array}{l} \text{wegen} \\ R_i v = R_i w = 0 \end{array} \right]$$

$$+ Lw = h, Lv = g$$

$$\Rightarrow \int_a^b \int_a^b h(x) P_1(x, \xi) g(\xi) d\xi dx = \int_a^b \int_a^b g(x) P_2(x, \xi) h(\xi) d\xi dx$$

$x$  &  $\xi$  beim 2. Integral vertauschen

$$\Rightarrow \iint_{\Omega} (P_1(x, \xi) - P_2(\xi, x)) g(\xi) h(x) d\xi dx = 0$$

Dies kann nur bei beliebiger Wahl von  $g$  &  $h$  gelten wenn

$$P_1(x, \xi) = P_2(\xi, x).$$

Setze  $P_1 = P_2 \Rightarrow P_1$  ist symmetrisch

Schließlich ergibt sich auch die Eindeutigkeit von  $P$ . □