

Spektrale Eigenschaften der linearen Elastizitätstheorie in Wellenleitern

Peter H. Lesky Universität Stuttgart

Dresden
19. September 2000

Lineare Wellengleichungen

$$u : [0, \infty) \rightarrow \mathcal{H} := L_2(\Omega)$$

$$u''(t) + A u(t) = f e^{-i\omega t}$$

$$u(0) = u'(0) = 0$$

A : selbstadjungiert, positiv in \mathcal{H} ,

$$\omega \geq 0, f \in \mathcal{H}.$$

Lösung

$\{P_\lambda\}_{\lambda \in \mathbb{R}}$: Spektralschar

$$u(t) = \int_0^\infty \psi(t, \lambda) d_\lambda(P_\lambda f)$$

$$|\psi(t, \lambda)| \leq \frac{c}{\delta} \quad \text{für } t \geq 0, \\ \text{falls } |\lambda - \omega^2| \geq \delta, \quad |\lambda| \geq \delta$$

$$\psi(t, \omega^2) = \frac{i}{2\omega} \left(t e^{-i\omega t} - \frac{1}{\omega} \sin \omega t \right)$$

Verhalten für $t \rightarrow \infty$

Voraussetzung: $P_\mu f = \int_{\mu_0}^{\mu} \frac{dP_\lambda f}{d\lambda} d\lambda$ mit $\mu_0 > 0$

$$1) \frac{dP_\lambda f}{d\lambda} - \frac{dP_\lambda f}{d\lambda} \Big|_{\lambda=\omega^2} \sim |\lambda - \omega^2|^\alpha, \quad \alpha > 0$$

$$\Rightarrow u(t) \sim e^{-i\omega t} u_\omega$$

$$2) \frac{dP_\lambda f}{d\lambda} \sim \frac{1}{|\lambda - \omega^2|^\alpha}, \quad \alpha \in (0, 1)$$

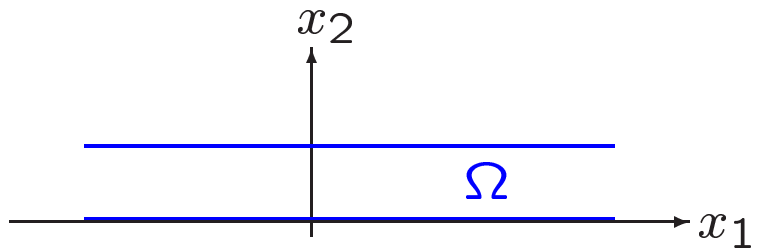
$$\Rightarrow u(t) \sim e^{-i\omega t} t^\alpha u_\omega$$

$$3) \frac{dP_\lambda f}{d\lambda} \text{ hat endlichen Sprung bei } \lambda = \omega^2$$

$$\Rightarrow u(t) \sim e^{-i\omega t} \ln t \cdot u_\omega$$

Streifengebiete

$$\Omega = \mathbb{R} \times (0, 1)$$



$A =$ selbstadjungierter Diff.operator in $L_2(\Omega)$.

Fouriertransformation bzgl. x_1

$\leadsto \hat{A}(\xi)$ Schar selbstadj. Operat. in $L_2(0, 1)$

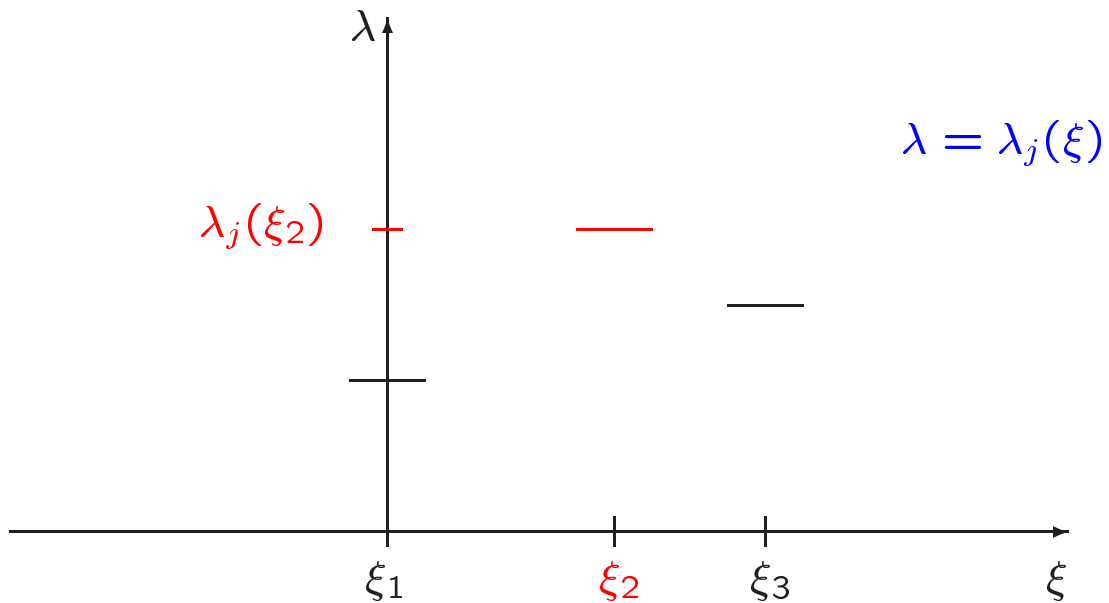
$\lambda_j(\xi)$ Eigenwerte,

$v_j(\xi)$ vollst. System von Eigenfunktionen

λ_j, v_j analytisch in ξ ,

$\lambda_j(\xi) \rightarrow \infty$ für $\xi \rightarrow \pm\infty$

Kritische Punkte



$$\lambda_j(\xi) = \lambda_j(\xi_2) + c(\xi - \xi_2)^k + O(|\xi - \xi_2|^{k+1})$$

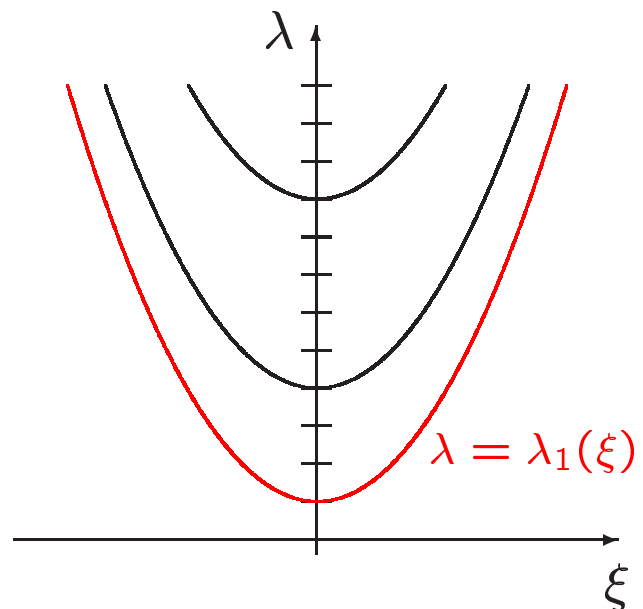
$$\Rightarrow \frac{dP_\lambda f}{d\lambda} \sim \frac{1}{|\lambda - \lambda_j(\xi_2)|^{1-1/k}}$$

Laplaceoperator

$A = -\Delta = -\partial_1^2 - \partial_2^2$, Dirichlet-Randbedingung
selbstadjungiert in $L_2(\mathbb{R} \times (0, 1))$

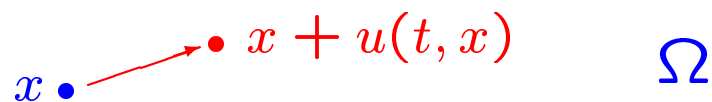
$$\hat{A}(\xi) = \xi^2 - \partial_2^2$$

$$\lambda_j(\xi) = j^2\pi^2 + \xi^2$$



$$\sigma(A) = [\pi^2, \infty), \quad \frac{dP_\lambda f}{d\lambda} \sim \frac{1}{|\lambda - j^2\pi^2|^{1-1/2}}$$

Elastizitätstheorie



$u(t, x)$: Verschiebungsvektor

$f(x) e^{-i\omega t}$: zeitperiodische Kraft

$$\partial_t^2 u(t, x) - (\Delta + c_0 \operatorname{grad} \operatorname{div}) u(t, x) = f(x) e^{-i\omega t} \quad \text{in } \Omega$$

$$u(t, x) = 0 \quad \text{auf } \partial\Omega$$

$$u(0, x) = \partial_t u(0, x) = 0 \quad \text{in } \Omega$$

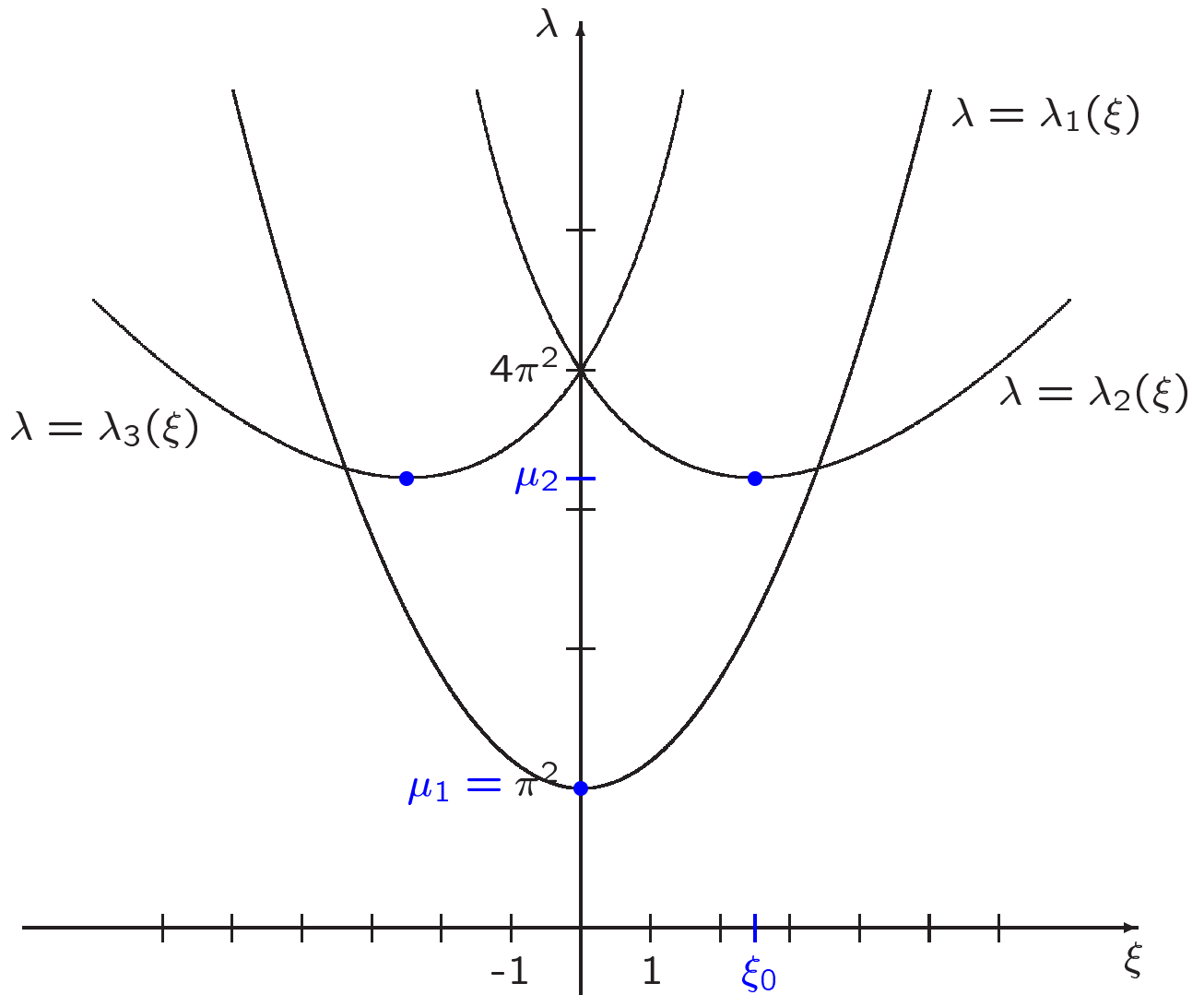
$$c_0 = 1 + \frac{\lambda}{\mu}, \quad \lambda, \mu: \text{ Lamé-Konstanten}$$

Dispersionsrelation

$\lambda \in \mathbb{R}$ ist Eigenwert von $A(\xi)$ \Leftrightarrow

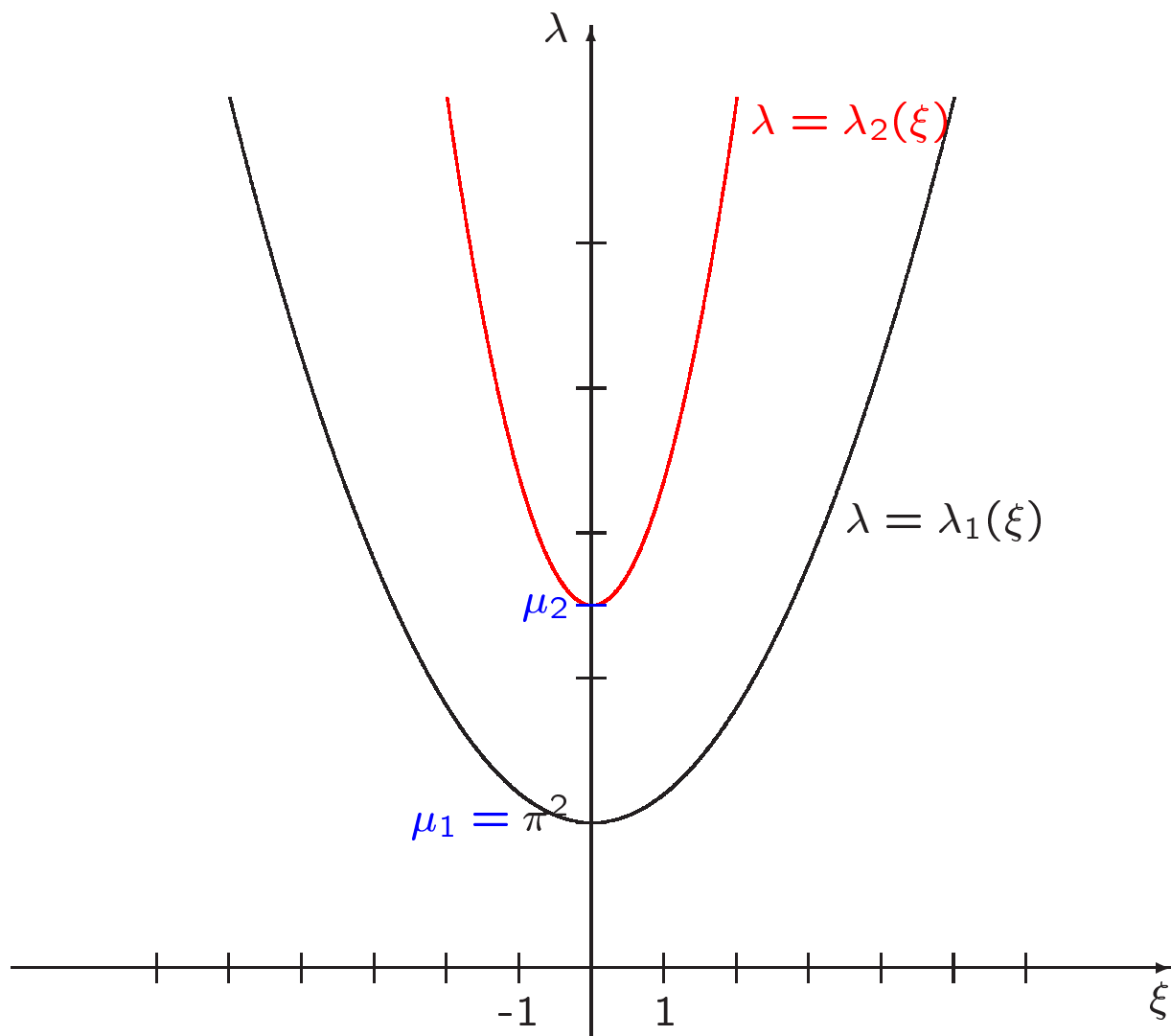
$$0 = 2\xi^2 \left(1 - \cos \sqrt{\lambda - \xi^2} \cdot \cos \sqrt{\frac{\lambda}{1+c_0} - \xi^2} \right) \\ + \left(\xi^4 + (\xi^2 - \lambda) \left(\xi^2 - \frac{\lambda}{1+c_0} \right) \right) \\ \cdot \frac{\sin \sqrt{\lambda - \xi^2} \cdot \sin \sqrt{\frac{\lambda}{1+c_0} - \xi^2}}{\sqrt{\lambda - \xi^2} \sqrt{\frac{\lambda}{1+c_0} - \xi^2}}$$

Der Fall $c_0 = 3$



$$\sigma(A) = [\pi^2, \infty), \quad \frac{dP_{\lambda}f}{d\lambda} \sim \frac{1}{|\lambda - \mu_j|^{1-1/2}}$$

Der Fall $c_0 = 1,450\dots$



$$\sigma(A) = [\pi^2, \infty), \quad \frac{dP_\lambda f}{d\lambda} \sim \frac{1}{|\lambda - \mu_2|^{1-1/4}}$$

Offene Fragen

1. Treten andersgeartete kritische Punkte auf?
Genaue Aussagen für höhere Werte von λ
2. Genaue Aussagen im Fall $\Omega = \mathbb{R} \times D$ mit
beschränktem $D \subseteq \mathbb{R}^2$
3. Anwendungen auf andere Probleme