

I. Stationäre elliptische Probleme aus der Physik

1.) Elektrodynamik

Problem: Lösung der inhomogenen Maxwell-Gleichungen

Φ : elektrisches Potenzial

$$\Delta \Phi - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \Phi = f \quad (1) \quad \text{hyperbolisch!}$$

$$\text{Ansatz: } \Phi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \exp(i\omega t) \hat{\Phi}(x, \omega) d\omega$$

$$f(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \exp(i\omega t) \hat{f}(x, \omega) d\omega$$

dabei $\hat{\Phi}, \hat{f}$ Fourier-Transformierte von Φ, f

Einsetzen in (1) liefert:

$$\Delta \int \exp(i\omega t) \hat{\Phi}(x, \omega) d\omega - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \int \exp(i\omega t) \hat{\Phi}(x, \omega) d\omega = \int \exp(i\omega t) f(x, \omega) d\omega$$

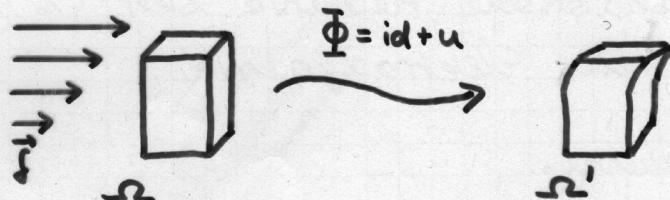
$$\Leftrightarrow \int \exp(i\omega t) \left\{ \Delta \hat{\Phi}(x, \omega) + \frac{\omega^2}{c^2} \hat{\Phi}(x, \omega) - \hat{f}(x, \omega) \right\} d\omega = 0$$

$$\Rightarrow \Delta \hat{\Phi} + \frac{\omega^2}{c^2} \hat{\Phi} = \hat{f} \quad (2) \quad \text{elliptisch!} \quad \text{😊}$$

(2) heißt Helmholtz-Gleichung

2.) Elastizitätstheorie

Problem:



gesucht: Verschiebung \vec{u}

Verzerrungstensor $\varepsilon = \varepsilon(\vec{u})$

Spannungstensor $\sigma = \sigma(\vec{u})$

$$\text{System ellipt. Dgl: } \mu \Delta \vec{u} + (\mu + \lambda) \text{grad div } \vec{u} = \vec{f} \quad , \lambda, \mu = \text{const}$$

II. Zeitabhängige nichtlineare Probleme aus der Strömungsdynamik

Problem: Beschreibung des Geschwindigkeitsfeldes $\vec{u}(x,t)$ einer Flüssigkeit im Volumen Ω

Navier-Stokes Gleichung:

$$\underbrace{\frac{\partial \vec{u}}{\partial t} + (\vec{u} \cdot \nabla) \vec{u}}_{\text{zeitl. und räuml. Änderung von } u} - \nu \Delta \vec{u} + \nabla p = \vec{f} \quad \text{in } \Omega \quad (3)$$

↓ ↓ ↓
 $= \frac{d}{dt} \vec{u}$ $\nu: \text{Viskosität}$ Reibungskraft Druckkraft äußere Kräfte

zeitl. und räuml.
Änderung von u
 $\hat{=} \dot{p} = \vec{F}$

Nebenbedingungen: $\operatorname{div} u = 0$ in Ω (4)

$u = u_0$ auf $\partial\Omega$ (5)

(4) : Massenerhaltung

(5) : Anforderung an u_0 :

$$\int_{\partial\Omega} u_0 dS = \int_{\partial\Omega} u dS = \int_{\Omega} \operatorname{div} u dx = 0$$

$$\text{NS-Gl: } \partial_t \vec{u} - \nu \Delta \vec{u} + (\vec{u} \cdot \nabla) \vec{u} + \nabla p = f$$

1.) Rückführung auf stationäres Problem

Wählen Zeitpunkte $0 = t_0 < \dots < t_M = T$

$$k_m := t_m - t_{m-1}$$

$$v^m := v(\cdot, t_m)$$

$$p^m := p(\cdot, t_m)$$

Einschritt- Θ -Schema: $\Theta \in [0, 1]$

$$\begin{aligned} \frac{1}{k_m} (v^m - v^{m-1}) - \nu \Delta (\Theta v^m + (1-\Theta)v^{m-1}) + \Theta (v^m \cdot \nabla) v^m + \\ + (1-\Theta)(v^{m-1} \cdot \nabla) v^{m-1} + \Theta \nabla p^m + (1-\Theta) \nabla p^{m-1} = \Theta f^m + (1-\Theta) f^{m-1} \\ \wedge \quad \nabla \cdot v^m = 0 \end{aligned}$$

$\Theta = 1$: implizites Euler-Verfahren

$\Theta = \frac{1}{2}$: Crank-Nicolson

$\Theta = 0$: explizites Euler-Verfahren

→ quasistationäres Problem:

$$\begin{aligned} \frac{1}{k_m} v^m - \nu \Theta \Delta v^m + \Theta (v^m \cdot \nabla) v^m + \Theta \nabla p^m = "bekannt" =: \tilde{f} \\ \nabla \cdot v^m = 0 \end{aligned}$$

2.) Linearisierung

(i) Stokes : (bei zähen Flüssigkeiten u. kl. Geschwindigkeiten)

$$\frac{1}{k_m} v^m - \nu \Delta v^m + \nabla p^m = \tilde{f} - \underbrace{(v^{m-1} \cdot \nabla) v^{m-1}}_{\nabla \cdot v^m = 0}$$

$$\nabla \cdot v^m = 0$$

(ii) Oseen:

$$\frac{1}{k_m} v^m - \nu \Delta v^m + \underbrace{(\bar{v} \cdot \nabla) v^m}_{\nabla \cdot v^m = 0} + \nabla p^m = \tilde{f}, \text{ z.B. } \bar{v} = v^{m-1}$$

$$\nabla \cdot v^m = 0$$

(iii) Newton:

$$\begin{aligned} \frac{1}{k_m} v^m - \nu \Delta v^m + \underbrace{(v^{m-1} \cdot \nabla) v^m}_{\nabla \cdot v^m = 0} + \underbrace{(v^m \cdot \nabla) v^{m-1}}_{\nabla \cdot v^m = 0} + \nabla p^m &= \\ &= \tilde{f} + \underbrace{(v^{m-1} \cdot \nabla) v^{m-1}}_{\nabla \cdot v^m = 0} \end{aligned}$$