Viskoelastizität

Garnik Arutyunyan, Marcel Gerhard, Heinz-Ullrich Rings

Johannes-Gutenberg Universität Mainz

09. Juli 2019

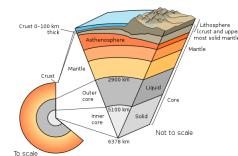


Einleitung

2 Ergebnisse

Rheologie

- Viskose Rheologie bei Modellierung der Dynamik vom heißem, konvektierenden Inneren der Erde
- Modellierung relativ kalter, elastischer Lithosphäre erfordert viskoelastische Rheologie
- heißes sublithosphärische Innere verhält sich wie viskoses Fluid
- Lithosphäre zeigt elastisches Verhalten

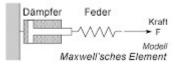


Maxwell-Rheologie

- Besteht aus Feder und Dämpfungselement
- Sofortige Verformung der Feder bei Belastung
- Danach beginnt viskose Verformung

Nach Entlastung:

- Feder bewegt sich zurück
- Viskoser Anteil bleibt bestehen



Viskoelastizität

Die viskoelastische Kraft kann hinsichtlich dreier Zeitintervalle aufgeteilt werden:

- instantane elastische Antwort
- 2 Relaxation der Scherkräfte auf der Zeitskala der Maxwell-Zeit
- Iineares Kriechen einer Newton'schen Flüssigkeit

Stokes Gleichungen für inkompressiblen Fluss

$$\begin{split} \int_{\Omega} B^{T} \frac{2\mu \Delta t}{\Delta t + De\mu} D^{\prime} B \bar{v}^{(k+1)} d\Omega - \int_{\Omega} B_{vol}^{T} H \bar{p}^{(k+1)} d\Omega \\ - f &= -\int_{\Omega} B^{T} \frac{De\mu}{\Delta t + De\mu} (I + W) \tau^{*n} \\ \int_{\Omega} H^{T} B_{vol} \bar{v}^{(k+1)} d\Omega &= g \end{split}$$

B, Bvol: Ableitungen der Shapefunktionen

f, g: externe Kraft und Randbedingungen

N, H: Shapefunktionen

D': Rheologiematrix

De: Deborah-Zahl

W: Jaumann Stress-Rotations-Matrix, mit

$$W = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 2 \\ 0 & 0 & -2 \\ -1 & 1 & 0 \end{bmatrix} B_{\omega} v \Delta t$$

Stokes Gleichungen für inkompressiblen Fluss

Matrixschreibweise der Stokes Gleichungen:

$$\begin{bmatrix} K_{\nu\nu} & K_{\nu\rho} \\ K_{\rho\nu} & 0 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \bar{\nu}^{(k+1)} \\ \bar{\rho}^{(k+1)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} f \\ g \end{Bmatrix}$$

$$K_{vv} = \int_{\Omega} B^{T} \frac{2\mu\Delta t}{\Delta T + De\mu} D' B \bar{v}^{(k+1)} d\Omega$$

$$K_{vv} = \int_{\Omega} B^{T} H_{\bar{v}}^{(k+1)} d\Omega$$

$$K_{vp} = \int_{\Omega} B_{vol}^T H \bar{p}^{(k+1)} d\Omega$$

$$K_{pv} = K_{pv}^T$$

Modellierung

inkompressibles viskoelastisches Material in 2D, mit dem Ansatz:

$$\epsilon(\nu) = \underbrace{\frac{1}{2\mu}\tau}_{viskos} + \underbrace{\frac{1}{2G}\frac{D\tau}{Dt}}_{elastisch}$$

 τ : Spannungsdeviator, wobei $\sigma = -pI + \tau$

 μ : Viskosität

G: Schermodul

 $\frac{D}{Dt}$: Objektive Zeitableitung



Viskoelastischen Würfel

- $\Omega = (0,1)^2$
- an zwei gegenüberliegenden Seiten zusammengedrückt
- homogene Viskosität

