

## Serie 9

Besprechung: Mittwoch, 10.12.14

- 9.1.** (Zusammenhang von 1. und 2. Piola-Kirchhoff-Tensor) Sei  $W : \mathbb{S}(3) \rightarrow \mathbb{R}$  eine (glatte) Funktion, die auf dem Vektorraum der  $3 \times 3$  symmetrischen Matrizen definiert ist. Definieren Sie auf der Menge der Matrizen (mit Determinante  $> 0$ ) die Funktion  $\widehat{W}(F) := W(F^\top F)$ . Zeigen Sie:

$$\frac{\partial \widehat{W}(F)}{\partial F} = 2F \frac{\partial W(C)}{\partial C}, \quad C = F^\top F.$$

*Hinweis:* erinnern Sie sich, daß für eine skalare Funktion  $W$ , die auf der Menge der Matrizen definiert ist, die Ableitung  $\frac{\partial W}{\partial C}$  definiert ist über  $W(C + \Delta) = W(C) + \frac{\partial W}{\partial C} : \Delta + \dots$

- 9.2.** (Neo-Hooke'sche Materialien) Die Deformationsenergie ist

$$W(C) = \frac{1}{2} \mu \left[ \text{tr}(C - I) + \frac{2}{\beta} \left\{ (\det C)^{-\beta/2} - 1 \right\} \right], \quad \beta > 0.$$

Zeigen Sie, daß für *kleine* Verzerrungen  $E = \frac{1}{2}(C - I)$  das klassische Hooke'sche Gesetz erhalten wird. Was sind die entsprechenden Lamé-Parameter  $\lambda$  und  $\mu$ ? *Hinweis:* Nutzen Sie die Symmetrie von  $E$ , um  $\det C = 1 + 2 \text{tr } E + 2(\text{tr } E)^2 - 2E : E + \dots$  zu erhalten.

- 9.3.** In der Elastizitätstheorie ist das Energiefunktional  $A \mapsto W(A)$  auf (einer Teilmenge) der Menge der Matrizen definiert. Konvexität (von Funktionalen, Mengen) ist bei Minimierungsaufgaben ein wichtiges Hilfsmittel. Zeigen Sie folgende negative Aussage: Die Menge  $M := \{A \in \mathbb{R}^{d \times d} \mid \det A > 0\}$  ist *nicht* konvex.

- 9.4.** (inkompressible Materialien) Wir betrachten die Energieminimierung

$$J(u) := \int_{\Omega} \mu \varepsilon(u) : \varepsilon(u) + \frac{\lambda}{2} (\text{tr } \varepsilon(u))^2 dx - \int_{\Omega} f \cdot u - \int_{\Gamma_N} g \cdot u, \quad u \in (H_D^1(\Omega))^3 = \{u \in (H^1(\Omega))^3 \mid u|_{\Gamma_D} = 0\}.$$

Inkompressible Materialien sind dadurch gekennzeichnet, daß  $\lambda \rightarrow \infty$ . Für fixe  $\mu, f, g$  bezeichne  $u_\lambda$  den Minimierer von  $J$ .

- a) Zeigen Sie, daß  $\|u_\lambda\|_{H^1(\Omega)}$  gleichmäßig in  $\lambda$  beschränkt ist (für  $\lambda \rightarrow \infty$ ). Es muß also mindestens eine Teilfolge geben mit einem schwachen Grenzwert in  $(H_D^1(\Omega))^3$  (tatsächlich konvergiert sogar die Folge).
- b) Zeigen Sie, daß  $u_\lambda$  auch folgendes Sattelpunktproblem löst: Finde  $u_\lambda \in (H_D^1(\Omega))^3$  und  $p \in L^2(\Omega)$  mit  $\int_{\Omega} p = 0$ , so daß

$$\begin{aligned} 2\mu(\varepsilon(u_\lambda), \varepsilon(v))_{L^2(\Omega)} + (\nabla \cdot u_\lambda, p)_{L^2(\Omega)} &= l(v) := (f, v)_{L^2(\Omega)} + (g, v)_{L^2(\Gamma_N)} \quad \forall v \in (H_D^1(\Omega))^3 \\ (\nabla \cdot u_\lambda, q)_{L^2(\Omega)} - \frac{1}{\lambda}(p, q)_{L^2(\Omega)} &= 0 \quad \forall q \in L^2(\Omega). \end{aligned}$$

Wie wurde  $p$  definiert? Hier ist  $(\varepsilon(u), \varepsilon(v))_{L^2(\Omega)} = \int_{\Omega} \varepsilon(u) : \varepsilon(v)$ .

- 9.5.** Bei speziellen Geometrien ("Platten", "Schalen") sind spezielle Gleichungen üblich, die sich durch Vereinfachungen aus den (linearen) Elastizitätsgleichungen ergeben. Sei  $\Omega = \omega \times (-t/2, t/2)$ , wobei die Mittelfläche  $\omega \subset \mathbb{R}^2$  und  $t > 0$  die Dicke bezeichnet.

Machen Sie folgende Annahmen ("Annahmen von Reissner und Mindlin")

- Es greifen keine Oberflächekräfte an, sondern nur Volumskräfte  $f$ , welche von der Form  $f(x, y, z) = f(x, y)(0, 0, 1)^\top$  sind.
- Die Spannung  $\sigma_{33}$  erfüllt  $\sigma_{33} = 0$  in  $\Omega$

- Die Verschiebungen haben die Form

$$u_i(x, y, z) = -z\theta_i(x, y), \quad i \in \{1, 2\}, \quad u_3(x, y, z) = w(x, y)$$

Zeigen Sie: Indem Sie diesen Ansatz in die Minimierungsaufgabe der linearen Elastizität einsetzen, erhalten Sie eine Minimierungsaufgabe, bei der das Funktional  $\Pi$  minimiert wird, welches von der folgenden Form ist:

$$\begin{aligned} \Pi(\theta, w) &:= \frac{t^3}{12} a(\theta, \theta) + \frac{\mu t}{2} \int_{\omega} |\nabla w - \theta|^2 dx_1 dx_2 - t \int_{\omega} f w dx_1 dx_2 \\ a(\theta, \psi) &:= \mu \int_{\omega} \varepsilon(\theta) : \varepsilon(\psi) dx_1 dx_2 + \frac{\lambda}{\lambda + 2\mu} \operatorname{div} \theta \operatorname{div} \psi dx_1 dx_2 \end{aligned}$$

und  $\theta = (\theta_1, \theta_2)$ . Wir definieren natürlich die  $2 \times 2$ -Matrix  $\varepsilon(\theta)$  durch  $(\varepsilon(\theta))_{ij} = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial \theta_i}{\partial x_j} + \frac{\partial \theta_j}{\partial x_i} \right)$

*Bemerkung:* Man kann noch eine weitere Vereinfachung machen, die sog. “Kirchhoff” (oder: “Kirchhoff-Love”) Annahme. Bei der sind Linien, die vor Deformation senkrecht auf der Mittelfläche waren, auch nach der Deformation senkrecht auf der (deformierten) Mittelfläche. Damit ist

$$\theta_i(x, y) = \frac{\partial w}{\partial x_i}(x, y), \quad u_i(x, y) = z \frac{\partial w}{\partial x_i}, \quad i = 1, 2;$$

einsetzen in die Minimierungsaufgabe führt auf eine skalare Gleichung 4. Ordnung.

**9.6.** Prüfen Sie die folgende Variante der Greenschen Formel:

$$\int_{\Omega} \tau : \varepsilon(v) dx = - \int_{\Omega} v \cdot \operatorname{div} \tau dx + \int_{\partial\Omega} v \tau \cdot n ds_x,$$

wobei  $\tau$  und  $v$  hinreichend glatt sind und  $\tau$  symmetrisch ist.