FEM FS25

fischal

Version: June 26, 2025

Matrixsteifigkeitsmethode

Diskretisierung der Struktur durch einzelne Strukturelemente (**Stab, Balken, Platte, Schale**)

Für **Zug-/Druckstäbe** eines **Fachwerks** (Beispiel unterhalb) gilt:

- Stäbe $e = 1 \div 5$
- Querschnittsfläche A^e
- E-Modul E^e
- Länge L^e
- Knoten $i = 1 \div 4$

Jeder Knoten i eines Elements e hat:

- Freiheitsgrade U_j^e
- Knotenkräfte F_j^e

Gross geschrieben = global, klein geschrieben = lokal

Lokale Elementsteifigkeitsmatrix eines Z/D Stabes

Belastungsrichtung X

Knoten sind immer mit **1** und **2** nummeriert. Wenn eine Kraft an einem Knoten angreift ist dort die Verschiebung positiv. Dagegen muss die Verschiebung am anderen Knotenpunkt negativ sein.

Steifigkeitsmatrix ist **singulär** -> **nicht invertierbar** -> $\det(\underline{k}^e) = 0$

$$\begin{pmatrix} f_1^e \\ f_2^e \end{pmatrix} = \frac{E^e A^e}{L^e} \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1^e \\ u_2^e \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{f}^e = \underline{\mathbf{k}}^e \cdot \mathbf{u}^e$$

Belastungsrichtung X und Y (Horizontal)

$$\begin{pmatrix} F_1^e \\ F_2^e \\ F_3^e \\ F_4^e \end{pmatrix} = \frac{E^e I^e}{L^e} \begin{pmatrix} 1 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} U_1^e \\ U_2^e \\ U_3^e \\ U_4^e \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{F}^e = \underline{\mathbf{K}}^e \cdot \mathbf{U}^e$$

Belastungsrichtung X und Y (Vertikal)

$$\begin{pmatrix} F_1^e \\ F_2^e \\ F_3^e \\ F_4^e \end{pmatrix} = \frac{E^e I^e}{L^e} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} U_1^e \\ U_2^e \\ U_3^e \\ U_4^e \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{F}^e = \underline{\mathbf{K}}^e \cdot \mathbf{U}^e$$

Gedreht um Winkel α

$$\underline{\mathbf{K}}^e(\alpha^e) = \begin{pmatrix} K_{11}^e & K_{12}^e & K_{13}^e & K_{14}^e \\ K_{21}^e & K_{22}^e & K_{23}^e & K_{24}^e \\ K_{31}^e & K_{32}^e & K_{33}^e & K_{34}^e \\ K_{41}^e & K_{42}^e & K_{43}^e & K_{44}^e \end{pmatrix} = \frac{E^e A^e}{L^e} \begin{pmatrix} c^2 & cs & -c^2 & -cs \\ cs & s^2 & -cs & -s^2 \\ -c^2 & -cs & c^2 & cs \\ -cs & -s^2 & cs & s^2 \end{pmatrix}$$

mit $s^e = \sin \alpha^e$, $c^e = \cos \alpha^e$

Spezialfall: Gedreht um Winkel $\alpha = \frac{\pi}{4}$

$$\underline{\mathbf{K}}^e(\alpha^e) = \begin{pmatrix} K_{11}^e & K_{12}^e & K_{13}^e & K_{14}^e \\ K_{21}^e & K_{22}^e & K_{23}^e & K_{24}^e \\ K_{31}^e & K_{32}^e & K_{33}^e & K_{34}^e \\ K_{41}^e & K_{42}^e & K_{43}^e & K_{44}^e \end{pmatrix} = \frac{E^e A^e}{2 * L^e} \begin{pmatrix} 1 & 1 & -1 & -1 \\ 1 & 1 & -1 & -1 \\ -1 & -1 & 1 & 1 \\ -1 & -1 & 1 & 1 \end{pmatrix}$$

Struktursteifigkeitsmatrix eines Z/D-Stabes

- Besitzt für **n-Freiheitsgrade** die Dimension $n \times n$
- Quadratisch und singulär

Assembly durch Koinzidenztabelle:

Stab	1	2	3	4	5
u_1^e	1	2	3	4	5
1	1	3	5	7	9
2	2	4	6	8	10
3	11	11	11	11	11
4	12	12	12	12	12

jeweils die zu verwendenden Spalten & Zeilen in $\underline{\mathbf{K}}$

Die Tabelle ist immer abhängig davon, wie die einzelnen Verschiebungen eingezeichnet sind.

Die einzelnen Einträge der Elementsteifigkeitsmatrix werden an den Zeilen und Spalten der Koinzidenztabelle eingesetzt:

$$\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ -F \\ F_1 \\ F_2 \\ F_4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} K_{33} & K_{35} & K_{36} & K_{37} & K_{38} & K_{31} & K_{32} & K_{34} \\ K_{53} & K_{55} & K_{56} & K_{57} & K_{58} & K_{51} & K_{52} & K_{54} \\ K_{63} & K_{65} & K_{66} & K_{67} & K_{68} & K_{61} & K_{62} & K_{64} \\ K_{73} & K_{75} & K_{76} & K_{77} & K_{78} & K_{71} & K_{72} & K_{74} \\ K_{83} & K_{85} & K_{86} & K_{87} & K_{88} & K_{81} & K_{82} & K_{84} \\ K_{13} & K_{15} & K_{16} & K_{17} & K_{18} & K_{11} & K_{12} & K_{14} \\ K_{23} & K_{25} & K_{26} & K_{27} & K_{28} & K_{21} & K_{22} & K_{24} \\ K_{43} & K_{45} & K_{46} & K_{47} & K_{48} & K_{41} & K_{42} & K_{44} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} U_3 \\ U_5 \\ U_6 \\ U_7 \\ U_8 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{F}_F = \underline{\mathbf{K}}_{FF} \mathbf{U}_F + \underline{\mathbf{K}}_{FU} \mathbf{U}_U$$

$$\mathbf{F}_U = \underline{\mathbf{K}}_{UF} \mathbf{U}_F + \underline{\mathbf{K}}_{UU} \mathbf{U}_U$$

Reduzierte Struktursteifigkeitsmatrix eines Z/D-Stabes

1. Herunterbrechen auf gesuchte Verschiebungen (z.B. gesucht U_2 und U_4 : 2×2 Matrix)
2. Zuordnen der Zeilen/Spalten aus der Koinzidenztabelle in die ESM
3. Einträge aus den ESM herauslesen und in red. SSM eintragen

Beispiel:

$$\underline{\mathbf{K}}^1 = \frac{EA}{4L} \begin{pmatrix} 1 & \sqrt{3} & -1 & -\sqrt{3} \\ \sqrt{3} & 3 & -\sqrt{3} & -3 \\ -1 & -\sqrt{3} & 1 & \sqrt{3} \\ -\sqrt{3} & -3 & \sqrt{3} & 3 \end{pmatrix}$$

$$\underline{\mathbf{K}}^2 = \frac{EA}{4L} \begin{pmatrix} 1 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\underline{\mathbf{K}}^3 = \frac{EA}{4L} \begin{pmatrix} 1 & -\sqrt{3} & -1 & \sqrt{3} \\ -\sqrt{3} & 3 & \sqrt{3} & -3 \\ -1 & \sqrt{3} & 1 & -\sqrt{3} \\ \sqrt{3} & -3 & -\sqrt{3} & 3 \end{pmatrix}$$

$$\underline{\mathbf{K}}_{FF} = \begin{pmatrix} K_{11}^1 + K_{11}^2 & -1 \\ -1 & K_{33}^2 + K_{33}^3 \end{pmatrix}$$

Lösen des Gleichungssystems

$$\underline{F}_F = \underline{K}_{FF} \underline{U}_F + \underline{K}_{FU} \underline{U}_U$$

$$\underline{F}_U = \underline{K}_{UF} \underline{U}_F + \underline{K}_{UU} \underline{U}_U$$

Für gesuchte Verschiebungen:

$$\underline{U}_F = \underline{K}_{FF}^{-1} * (\underline{F}_F - \underline{K}_{FU} \underline{U}_U)$$

Dabei ist $\underline{U}_U$ ein **Nullvektor**, solange sich die Lagerpunkte nicht verschieben.

Invertierung 2x2 Matrix:

$$\mathbf{A} = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \Rightarrow \mathbf{A}^{-1} = \frac{1}{ad-bc} \begin{pmatrix} d & -b \\ -c & a \end{pmatrix}$$

Für die Berechnung einzelner Lagerkräfte nimmt man:

$$\underline{F}_U = \underline{K}_{UF} \underline{U}_F + \underline{K}_{UU} \underline{U}_U$$

Dabei erfolgt das Einsetzen der gleichen Struktur wie für die Reduzierte SSM

$$\underline{F}_6 = \underline{K}_{UF} \cdot \underline{U}_F = \frac{xy}{z} \begin{pmatrix} \dots & \dots \\ \dots & \dots \end{pmatrix} \frac{xy}{z} \begin{pmatrix} U_2 \\ U_4 \end{pmatrix}$$

Dehnungen

- Für die Dehnungen eines Elements gilt:

$$\varepsilon^e = \frac{\Delta L^e}{L^e}$$

- Für die Verlängerung eines Elementes im lokalen KOS gilt:

$$\Delta L^e = u_2^e - u_1^e$$

- Durch die nach der Rücktransformation bekannten lokalen Verschiebungen der Knoten 1, 2 in jedem Element können die Verlängerungen ΔL^e bestimmt werden.

$$\varepsilon^e = \frac{u_2^e - u_1^e}{L^e}$$

Spannungen

- Mit dem Elastizitätsgesetz aus den Dehnungen:

$$\sigma^e = E^e \varepsilon^e$$

Balkenelement

- Verschiebungen quer zur Elementachse möglich
- Verdrehungen des Querschnitts möglich
- Durch reine Biegung entstehen v_i^e sowie ϕ_i^e Freiheitsgrade
- Auf den Knoten wirken die Schnittgrößen:
 - Querkraft q_1^e
 - Biegemoment m_1^e

Elementsteifigkeitsmatrix des Biegebalkens

Ist nur geeignet für **reine Biegung**. Keine **Längsbeanspruchung**.

$$\begin{pmatrix} q_1 \\ m_1 \\ q_2 \\ m_2 \end{pmatrix} = EI_z \begin{pmatrix} \frac{12}{L^3} & \frac{6}{L^2} & -\frac{12}{L^3} & \frac{6}{L^2} \\ \frac{6}{L^2} & \frac{4}{L} & -\frac{6}{L^2} & \frac{2}{L} \\ -\frac{12}{L^3} & -\frac{6}{L^2} & \frac{12}{L^3} & -\frac{6}{L^2} \\ \frac{6}{L^2} & \frac{2}{L} & -\frac{6}{L^2} & \frac{4}{L} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1 \\ \phi_1 \\ v_2 \\ \phi_2 \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{q} = \underline{\mathbf{k}} \cdot \mathbf{v}$$

Elementsteifigkeitsmatrix Zug/Druck/Biegestab (Horizontal)

Setzt sich aus ESM des Zug/Druckstabes und des Biegebalkens zusammen:

$$\begin{pmatrix} f_1 \\ q_1 \\ m_1 \\ f_2 \\ q_2 \\ m_2 \end{pmatrix} = \frac{E}{L^3} \begin{pmatrix} AL^2 & 0 & 0 & -AL^2 & 0 & 0 \\ 0 & 12I_z & 6I_z L & 0 & -12I_z & 6I_z L \\ 0 & 6I_z L & 4I_z L^2 & 0 & -6I_z L & 2I_z L^2 \\ -AL^2 & 0 & 0 & AL^2 & 0 & 0 \\ 0 & -12I_z & -6I_z L & 0 & 12I_z & -6I_z L \\ 0 & 6I_z L & 2I_z L^2 & 0 & -6I_z L & 4I_z L^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ v_1 \\ \phi_1 \\ u_2 \\ v_2 \\ \phi_2 \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{q} = \underline{\mathbf{k}} \mathbf{v}$$

Globale Elementsteifigkeitsmatrix Zug/Druck/Biegestab

$$\underline{\mathbf{K}}^e = \begin{pmatrix} \frac{AEc^2}{L} + \frac{12EI_s^2}{L^3} & \frac{AEcs}{L} - \frac{12EI_sc}{L^3} & -\frac{6EI_s}{L^2} & -\frac{AEc^2}{L} - \frac{12EI_s^2}{L^3} & \frac{12EI_sc}{L^3} - \frac{AEcs}{L} & -\frac{6EI_s}{L^2} \\ \frac{AEcs}{L} - \frac{12EI_sc}{L^3} & \frac{12EI_c^2}{L^3} + \frac{AEs^2}{L} & \frac{6EI_c}{L^2} & \frac{12EI_sc}{L^3} - \frac{AEcs}{L} & -\frac{12EI_c^2}{L^3} - \frac{AEs^2}{L} & \frac{6EI_c}{L^2} \\ -\frac{6EI_s}{L^2} & \frac{6EI_c}{L^2} & \frac{4EI}{L} & \frac{6EI_s}{L^2} & -\frac{6EI_c}{L^2} & \frac{2EI}{L} \\ -\frac{AEc^2}{L} - \frac{12EI_s^2}{L^3} & \frac{12EI_sc}{L^3} - \frac{AEcs}{L} & \frac{6EI_s}{L^2} & \frac{AEc^2}{L} + \frac{12EI_s^2}{L^3} & \frac{AEcs}{L} - \frac{12EI_sc}{L^3} & -\frac{6EI_s}{L^2} \\ \frac{12EI_sc}{L^3} - \frac{AEcs}{L} & \frac{12EI_c^2}{L^3} + \frac{AEs^2}{L} & -\frac{6EI_c}{L^2} & -\frac{12EI_sc}{L^3} + \frac{AEcs}{L} & \frac{12EI_c^2}{L^3} - \frac{AEs^2}{L} & \frac{6EI_c}{L^2} \\ -\frac{6EI_s}{L^2} & \frac{6EI_c}{L^2} & \frac{2EI}{L} & \frac{6EI_s}{L^2} & -\frac{6EI_c}{L^2} & \frac{4EI}{L} \end{pmatrix}$$

- > Für beliebige Winkel
Spezialfall für $\alpha = 90^\circ$:

$$\underline{\mathbf{K}}^e = \begin{pmatrix} \frac{12EI}{L^3} & 0 & -\frac{6EI}{L^2} & -\frac{12EI}{L^3} & 0 & -\frac{6EI}{L^2} \\ 0 & \frac{AE}{L} & 0 & 0 & \frac{AE}{L} & 0 \\ -\frac{6EI}{L^2} & 0 & \frac{4EI}{L} & \frac{6EI}{L^2} & 0 & \frac{2EI}{L} \\ -\frac{12EI}{L^3} & 0 & \frac{6EI}{L^2} & \frac{12EI}{L^3} & 0 & \frac{6EI}{L^2} \\ 0 & \frac{AE}{L} & 0 & 0 & \frac{AE}{L} & 0 \\ -\frac{6EI}{L^2} & 0 & \frac{2EI}{L} & \frac{6EI}{L^2} & 0 & \frac{4EI}{L} \end{pmatrix}$$

Mathematische Grundlagen

Prinzip der virtuellen Arbeit

- Virtuelle Verschiebungen nur gedacht
- Schwache Form, Variationell
- Gleichgewicht wird ertastet

$$0 \stackrel{!}{=} \delta W_{\text{tot}} = \delta u \cdot F_{AX} + \delta v \cdot F_{AY} + (\delta v + a \delta \varphi) \cdot F_{BY} - \left(\delta v + \frac{a}{2} \delta \varphi \right) mg \quad \forall \delta u, \delta v, \delta \varphi$$

Galerkin Methode

Starke Form des Gleichgewichts

Starke Form besteht aus einer Differentialgleichung, welche das System beschreibt, aber nicht einfach lösbar ist.

- Verschiebung u muss 2 mal stetig differenzierbar sein.
- Wesentliche (Geometrische) Bedingungen = Verschiebungen
- Natürliche (Dynamische) Bedingungen = Spannungen

Bsp. an Z/D Stab

$$\frac{d}{dx} \left(EA(x) \frac{du}{dx} \right) + f(x) = 0 \quad \text{für } x \in (0, L)$$

Schwache Form Fünfsatz

Herleitung (Fünfsatz):

$$\text{Randbedingungen: } u(0) = \bar{u} \quad \sigma(L) = \bar{\tau}_L = E \cdot \frac{du}{dx}$$

An der Stelle x_v wo $u(x)$ vorgegeben ist, ist $g(x_v) \stackrel{!}{=} 0$

$$x \in (0; L)$$

1. **Gleichgewicht:**

$$0 = [A(x) \underbrace{E(x)u'(x)}_{\sigma(x)}]' + n(x)$$

$$\Downarrow \cdot g(x) \Downarrow$$

2.

$$0 = g(x)[A(x)E(x)u'(x)]' + g(x)n(x)$$

$$\Downarrow \int_0^L dx \Downarrow$$

3.

$$0 = \int_0^L g(x)[A(x)E(x)u'(x)]' dx + \int_0^L g(x)n(x) dx$$

4. **partielle Integration:**

$$0 = \left[g(x)A(x)E(x)u'(x) \right]_0^L - \int_0^L g'(x)A(x)E(x)u'(x) dx + \int_0^L g(x)n(x) dx$$

5. mit **Randbedingungen:**

Schwache Form des Gleichgewichts:

$$0 = g(L)A(L)\bar{\tau}_L - \int_0^L g'(x)A(x)E(x)u'(x) dx + \int_0^L g(x)n(x) dx$$

Diskretisierung, Ansatzfunktionen und Gewichtungsfunktionen

Sind so zu wählen, dass möglichst gut Approximiert werden kann. (Oder in Aufgabenstellung vorgegeben)

Je **höher** der **Grad** einer Polynomfunktion, desto **genauer** die Approximation.

Beispiel:

$$u(x) = c_0 + c_1 \cdot x$$

Die Gewichtungsfunktion ist gleich zu wählen:

$$g_u(x) = \delta c_0 + \delta c_1 \cdot x$$

δc_0 ist **eine Variable!**

Konstanten bestimmen

Für die **Ansatzfunktion** mit gegebener Verschiebungsrandbedingung (Beispiele):

$$\bar{u}_L \neq 0 \text{ bei } x = L$$

In die Ansatzfunktion einsetzen und nach der Konstanten c_0 oder c_1 auflösen.

Für die **Gewichtsfunktion** ist die **Randbedingung immer 0** beim definierten $u(x)$

Formfunktionen

Galerkin:

$$u(x) = N_1^e(x) \cdot u_1^e + N_2^e(x) \cdot u_2^e$$

$$g_u(x) = N_1^e(x) \cdot \delta u_1^e + N_2^e(x) \cdot \delta u_2^e$$

Vektoren der Knotenverschiebung und virtuellen Verschiebung:

$$\bar{u}^e = \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix} \quad \delta \bar{u}^e = \begin{pmatrix} \delta u_1 \\ \delta u_2 \end{pmatrix}$$

Formfunktionsmatrix:

$$\underline{\underline{N}}^e(x) = \left(N_1(x) | N_2(x) \right)$$

Ableitungsmatrix:

$$\underline{\underline{B}}^e = \frac{d}{dx} \underline{\underline{N}}^e(x)$$

Ableitung der Ansatzfunktion:

$$u'(x) = \frac{d}{dx} \underline{\underline{N}}^e(x) \bar{u} = \underline{\underline{B}}^e \bar{u}$$

Ableitung der Gewichtungsfunktion:

$$g'_u(x) = \frac{d}{dx} \underline{\underline{N}}^e(x) \delta \bar{u} = \underline{\underline{B}}^e \delta \bar{u}$$

für Elementsteifigkeitsmatrix:

Einsetzen in:

$$\int_a^b g'(x) A(x) E(x) u'(x) dx$$

Membranelemente

Herleitung Achsensymmetrisches Membranelement

$w(r)$: Ansatzfunktion
 $\eta(r)$: Gewichtungsfunktion
 $p(r)$: Druckverteilung / Lastverteilung auf der Membran
 σ_0 : Spannung am Ende der Membran
 t : Membrandicke
 L : Länge eines Elements
 N : Formfunktionsmatrix
 $r_L \in [0; L]$: Laufvariable innerhalb eines Elements
 $\bar{p} = \frac{p(r)}{\sigma_0 t}$ Randbedingung der Last
 $\underline{k}^e$: Elementsteifigkeitsmatrix
 $\underline{p}_e$: Elementlastvektor
 $\underline{r}_e$: Radien der Elementknoten

$$\underline{N} = \begin{pmatrix} 1 - \frac{r_L}{L} & \frac{r_L}{L} \end{pmatrix}$$

$$w(r) = N_1 w_1 + N_2 w_2$$

$$\eta(r) = N_1 \delta w_1 + N_2 \delta w_2$$

$$\underline{w}_e = \begin{pmatrix} w_1 \\ w_2 \end{pmatrix} \quad \delta \underline{w}_e = \begin{pmatrix} \delta w_1 \\ \delta w_2 \end{pmatrix}$$

$$r = \underline{N} \cdot \underline{r}_e = N_1 r_{ki} + N_2 r_{ki+1}$$

$$\underline{r}_e = \begin{pmatrix} r_{ki} \\ r_{ki+1} \end{pmatrix}$$

Schwache Form wenn $\eta(R) = 0$:

$$0 = - \int_0^R \left(\frac{d\eta}{dr} \frac{dw}{dr} \right) r dr + \int_0^R \eta \bar{p} r dr$$

Elementsteifigkeitsmatrix und Elementlastvektor:

$$\underbrace{\left(\int_0^L \underline{B}^T \underline{B} r_e dr \right)}_{\underline{k}^e} \underline{w}_e + \underbrace{\int_0^L \underline{N}^T \bar{p} \underline{N} r_e dr}_{\underline{p}_e} = 0$$

$$\underline{k}^e = \begin{pmatrix} -1/L \\ 1/L \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -1/L & 1/L \end{pmatrix} \int_0^L r dr = \frac{r_{ki} + r_{ki+1}}{2L} \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{pmatrix}$$

$$\underline{p}_e = \int_0^L \begin{pmatrix} 1 - \frac{r_L}{L} \\ \frac{r_L}{L} \end{pmatrix} \bar{p} \underline{N} r_e dr = \bar{p} \cdot \begin{pmatrix} \frac{1}{3} L r_{ki} + \frac{1}{6} L r_{ki+1} \\ \frac{1}{6} L r_{ki} + \frac{1}{3} L r_{ki+1} \end{pmatrix} = \frac{\bar{p} L}{6} \begin{pmatrix} 2r_{ki} + r_{ki+1} \\ r_{ki} + 2r_{ki+1} \end{pmatrix}$$

Beispiel

Gegeben:

- Rotationssymmetrisches Problem
- Radiale Verschiebung $u(r)$
- Lineare Ansatzfunktionen:

$$N_1 = 1 - \frac{r_L}{L}, \quad N_2 = \frac{r_L}{L}$$

- Lokale Koordinate: $r_L \in [0, L]$
- Globale Knotenradien: r_{ki}, r_{ki+1}

Schritt 1: Ableitungen der Ansatzfunktionen

$$\frac{dN_1}{dr_L} = -\frac{1}{L}, \quad \frac{dN_2}{dr_L} = \frac{1}{L}$$

Schritt 2: Definition der Ableitungsmatrix B

$$B = \begin{bmatrix} -\frac{1}{L} & \frac{1}{L} \end{bmatrix}$$

Schritt 3: Grundform der Elementsteifigkeitsmatrix

$$K_e = \int_0^L B^T \cdot E \cdot B \cdot r dr_L$$

Schritt 4: Ausmultiplizieren des konstanten Teils

$$B^T E B = \frac{E}{L^2} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix}$$

Daraus folgt:

$$K_e = \frac{E}{L^2} \int_0^L \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} r dr_L$$

Schritt 5: Interpolation des Radius r im Element

$$r = N_1 \cdot r_{ki} + N_2 \cdot r_{ki+1} = r_{ki} + \frac{r_L}{L} (r_{ki+1} - r_{ki})$$

Schritt 6: Integration

Berechnung des Integrals:

$$\begin{aligned} \int_0^L r dr_L &= \int_0^L \left(r_{ki} + \frac{r_L}{L} (r_{ki+1} - r_{ki}) \right) dr_L \\ &= r_{ki} \cdot L + \frac{r_{ki+1} - r_{ki}}{L} \cdot \frac{L^2}{2} \\ &= L \cdot \frac{r_{ki} + r_{ki+1}}{2} \end{aligned}$$

Schritt 7: Einsetzen in die Steifigkeitsmatrix

$$K_e = \frac{E}{L^2} \cdot \frac{L(r_{ki} + r_{ki+1})}{2} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix}$$

Schritt 8: Endform der lokalen Elementsteifigkeitsmatrix

$$K_e = \frac{E(r_{ki} + r_{ki+1})}{2L} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix}$$

Starke Form – achsensymmetrisch

- Gleichgewichtsgleichung in Zylinderkoordinaten (Rotation um z-Achse, nur $w(r)$ relevant):

$$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dw}{dr} \right) + \bar{p}(r) = 0$$

- mit dimensionsloser Druckfunktion:

$$\bar{p}(r) = \frac{p(r)}{\sigma_0 t}$$

- Definitionsbereich: $r \in [0, R]$
- Randbedingung: $w(R) = 0$

Schwache Form (andere Schreibweise)

- Gewichtsfunktion $g(r)$ mit $g(R) = 0$

$$0 = - \int_0^R \frac{dg}{dr} \cdot r \cdot \frac{dw}{dr} dr + \int_0^R g(r) \cdot \bar{p}(r) \cdot r dr$$

Isoparametrisches 4-Knoten-Element

Das Isoparametrische Vierknotenelement lässt sich als Einheitsquadrat im $\xi; \eta$ KOS darstellen:

Transformation von einem Koordinaten Punkt des $\xi - \eta$ KOS in ein x-y KOS:

$$\bar{x}(\xi, \eta) = \sum_{i=1}^4 N_i(\xi, \eta) \cdot x_i$$

$$\bar{y}(\xi, \eta) = \sum_{i=1}^4 N_i(\xi, \eta) \cdot y_i$$

Formfunktionen nach $\xi; \eta$:

$$N_i(\xi; \eta) = \frac{1}{4}(1 + \xi_i \xi)(1 + \eta_i \eta)$$

Jacobi-Matrix im Referenzsystem:

$$J = \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial \xi} & \frac{\partial y}{\partial \xi} \\ \frac{\partial x}{\partial \eta} & \frac{\partial y}{\partial \eta} \end{pmatrix}$$

$$\frac{\partial x}{\partial \xi} = \sum_{i=1}^4 \frac{\partial N_i}{\partial \xi} x_i$$

$$\frac{\partial y}{\partial \xi} = \sum_{i=1}^4 \frac{\partial N_i}{\partial \xi} y_i$$

$$\frac{\partial x}{\partial \eta} = \sum_{i=1}^4 \frac{\partial N_i}{\partial \eta} x_i$$

$$\frac{\partial y}{\partial \eta} = \sum_{i=1}^4 \frac{\partial N_i}{\partial \eta} y_i$$

$$\frac{\partial N_i}{\partial \xi} = \frac{1}{4} \xi_i (1 + \eta_i \eta)$$

$$\frac{\partial N_i}{\partial \eta} = \frac{1}{4} \eta_i (1 + \xi_i \xi)$$

Formfunktionen und Ableitungen (Beispiel wie im Bild gezeigt:) nach $\xi; \eta$:

$$N_1(\xi, \eta) = \frac{1}{4}(1 - \xi)(1 - \eta), \quad \frac{\partial N_1}{\partial \xi} = -\frac{1}{4}(1 - \eta), \quad \frac{\partial N_1}{\partial \eta} = -\frac{1}{4}(1 - \xi)$$

$$N_2(\xi, \eta) = \frac{1}{4}(1 + \xi)(1 - \eta), \quad \frac{\partial N_2}{\partial \xi} = \frac{1}{4}(1 - \eta), \quad \frac{\partial N_2}{\partial \eta} = -\frac{1}{4}(1 + \xi)$$

$$N_3(\xi, \eta) = \frac{1}{4}(1 + \xi)(1 + \eta), \quad \frac{\partial N_3}{\partial \xi} = \frac{1}{4}(1 + \eta), \quad \frac{\partial N_3}{\partial \eta} = \frac{1}{4}(1 + \xi)$$

$$N_4(\xi, \eta) = \frac{1}{4}(1 - \xi)(1 + \eta), \quad \frac{\partial N_4}{\partial \xi} = -\frac{1}{4}(1 + \eta), \quad \frac{\partial N_4}{\partial \eta} = \frac{1}{4}(1 - \xi)$$

Gauß-Legendre-Quadratur (exakte Stützstellen und Gewichte)

Transformation auf das Intervall [-1;1]

$$\int_a^b f(x) dx \approx \frac{b-a}{2} \sum_{i=1}^n f\left(\frac{b-a}{2}\xi_i + \frac{a+b}{2}\right) \omega_i$$

Grundformel (auf Intervall [-1,1])

$$\int_{-1}^1 f(\xi) d\xi \approx \sum_{i=1}^n w_i \cdot f(\xi_i)$$

Anzahl benötigte Stützstellen (Polynom):

$$\xi_i \leq 2n - 1$$

Berechnung des Integrals:

1. Benötigte Stützstellen berechnen
2. ξ_i an den Stützstellen berechnen
3. Berechnete Funktionswerte mit den Gewichtungen ω_i multiplizieren
4. Summe berechnen

Exakte Werte für $n = 1$ bis 6

n	Stützstellen ξ_i	Gewichte w_i
1	0	2
2	$\pm \frac{1}{\sqrt{3}}$	1, 1
3	$0, \pm \sqrt{\frac{3}{5}}$	$\frac{8}{9}, \frac{5}{9}, \frac{5}{9}$
4	$\pm \sqrt{\frac{3}{7}} \mp \frac{2}{7} \sqrt{\frac{6}{5}}$	$\frac{18 \mp \sqrt{30}}{36}$
5	$0, \pm \frac{1}{3} \sqrt{5} \mp 2 \sqrt{\frac{10}{7}}$	$\frac{128}{225}, \frac{322 \pm 13\sqrt{70}}{900}$
6	$\pm \frac{1}{7} \sqrt{21} \mp 2 \sqrt{\frac{70}{3}}, \pm \sqrt{\frac{1}{3}}$	$\frac{322 \mp 13\sqrt{70}}{900}, \frac{128}{225}$

Hinweis: Die Zeichen $\pm$ und $\mp$ stehen für symmetrische Paarungen

Festigkeitslehre

Spannungen und Dehnungen, Hookesches Gesetz

$$\sigma = \begin{pmatrix} \sigma_{xx} \\ \sigma_{yy} \\ \tau_{xy} \end{pmatrix}, \quad \epsilon = \begin{pmatrix} \epsilon_{xx} \\ \epsilon_{yy} \\ \gamma_{xy} \end{pmatrix}$$

$$\sigma_{xx} = E \cdot \left(\frac{\epsilon_{xx} + \nu \epsilon_{yy}}{1 - \nu^2} \right)$$

$$\sigma_{yy} = E \cdot \left(\frac{\epsilon_{yy} + \nu \epsilon_{xx}}{1 - \nu^2} \right)$$

$$\tau_{xy} = G \cdot \gamma_{xy}, \quad \text{mit } G = \frac{E}{2(1 + \nu)}$$

Zusammenhang isotrope Materialien:

$$G = \frac{E}{2(1 + \nu)}, \quad K = \frac{E}{3(1 - 2\nu)}$$

G = Schubmodul

K = Kompressionsmodul

Ebener Spannungszustand:

$$\begin{pmatrix} \sigma_{xx} \\ \sigma_{yy} \\ \tau_{xy} \end{pmatrix} = \frac{E}{1 - \nu^2} \begin{pmatrix} 1 & \nu & 0 \\ \nu & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1 - \nu}{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \epsilon_{xx} \\ \epsilon_{yy} \\ \gamma_{xy} \end{pmatrix}$$

Ebener Verzerrungszustand:

$$\begin{pmatrix} \sigma_{xx} \\ \sigma_{yy} \\ \tau_{xy} \end{pmatrix} = \frac{E}{(1 + \nu)(1 - 2\nu)} \begin{pmatrix} 1 - \nu & \nu & 0 \\ \nu & 1 - \nu & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1 - 2\nu}{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \epsilon_{xx} \\ \epsilon_{yy} \\ \gamma_{xy} \end{pmatrix}$$