



MAESTRÍA EN INGENIERÍA ESTRUCTURAL Y DE CONSTRUCCIÓN  
UNIVERSITAT POLITÈCNICA DE CATALUNYA

---

**TRABAJO N°03:**  
**The Plane Stress Problem**  
**The 3-Node Plane Stress Triangle**

---

Student:

*Elvis Roberto Gomez Quispe*

**Assignment 3.1**

On “The Plane Stress Problem”:

In isotropic elastic materials (as well as in plasticity and viscoelasticity) it is convenient to use the so-called Lamé constants  $\lambda$  and  $\mu$  instead of  $E$  and  $\nu$  in the constitutive equations. Both  $\lambda$  and  $\mu$  have the physical dimension of stress and are related to  $E$  and  $\nu$  by

$$\lambda = \frac{E\nu}{(1+\nu)(1-2\nu)} \quad \mu = G = \frac{E}{2(1+\nu)}$$

1. Find the inverse relations for  $E, \nu$  in terms of  $\lambda, \mu$ .
2. Express the elastic matrix for plane stress and plane strain cases in terms of  $\lambda, \mu$ .
3. Split the stress-strain matrix  $\mathbf{E}$  for plane strain as

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_\lambda + \mathbf{E}_\mu$$

in which  $\mathbf{E}_\mu$  and  $\mathbf{E}_\lambda$  contain only  $\mu$  and  $\lambda$ , respectively.

This is the Lamé  $\{\lambda, \mu\}$  splitting of the plane strain constitutive equations, which leads to the so-called B-bar formulation of near-incompressible finite elements.

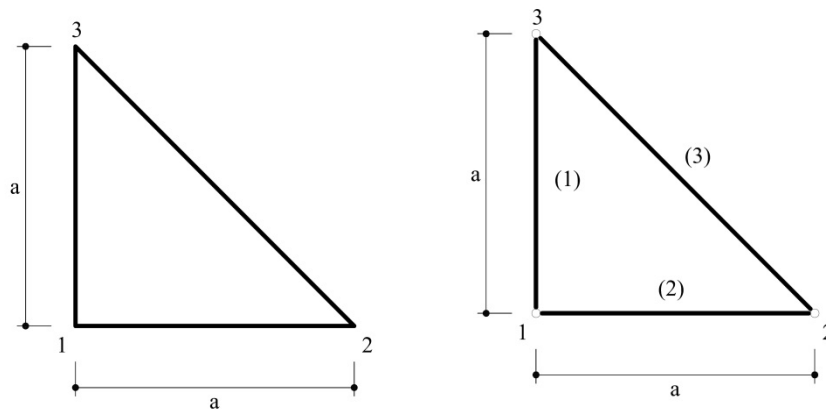
4. Express  $\mathbf{E}_\lambda$  and  $\mathbf{E}_\mu$  also in terms of  $E$  and  $\nu$ .

### Assignment 3.2

On “The 3-node Plane Stress Triangle”:

Consider a plane triangular domain of thickness  $h$ , with horizontal and vertical edges of length  $a$ . Let us consider for simplicity  $a = 1$ ,  $h = 1$ . The material parameters are  $E$ ,  $\nu$ . Initially  $\nu$  is set to zero. Two discrete structural models are considered as depicted in the figure:

- A plane linear Turner triangle with the same dimensions.
- A set of three bar elements placed over the edges of the triangular domain. The cross sections for the bars are  $A_1 = A_2$  and  $A_3$ .



- Calculate the stiffness matrices  $\mathbf{K}_{tri}$  and  $\mathbf{K}_{bar}$  for both discrete models.
- Is there any set of values for the cross sections  $A_1=A_2$  and  $A_3$  to make both stiffness matrix equivalent:  $\mathbf{K}_{bar} = \mathbf{K}_{tri}$ ? If not, which are the values that make them more similar?
- Why these two stiffness matrices are not equal?. Find a physical explanation.
- Consider now  $\nu \neq 0$  and extract some conclusions.

**Date of Assignment: 19 / 02 / 2018**

**Date of Submission: 26 / 02 / 2018**

The assignment must be submitted as a pdf file named **As3-Surname.pdf** to the CIMNE virtual center.

### Problema 3.1.

1- Encontrar las relaciones inversas de  $E, \nu$  en términos de  $\lambda, \mu$ .

Partimos del análisis lineal en un contexto Anisótropo donde podremos considerar a la ley de hooke generalizada:

$$\sigma_{ij} = C_{ijkl} \epsilon_{kl} \dots \text{(I)}$$

Donde el tensor de cuarto orden  $C_{ijkl}$  de las propiedades del material es considerado como el "módulo elástico".

Considerando la simetría del tensor de esfuerzo; tendremos:

$$\sigma_{ij} = \sigma_{ji} \Rightarrow C_{jikl} = C_{ijkl}$$

Luego para el caso de materiales isotrópicos; considerando las condiciones de la ecuación generalizada de hooke además de las condiciones de simetría es posible demostrar que el N° de parámetros independientes de "C" se reducen a 2 siendo estos  $\lambda, \mu$  quedando la ecuación (I) en esta expresión:

$$\sigma_{ij} = \lambda \epsilon_{kk} \delta_{ij} + 2\mu \epsilon_{ij} \dots \text{(II)}$$

Para obtener la expresión inversa (Deformación en términos de tensiones) contraemos los índices de la ecuación (II):

$$\text{Si } \sigma_{kk} = \sigma_x + \sigma_y + \sigma_z$$

$$\Rightarrow \sigma_{kk} = \lambda \epsilon_{kk} \cdot 3 + 2\mu \epsilon_{kk} \Rightarrow \epsilon_{kk} = \frac{\sigma_{kk}}{(3\lambda + 2\mu)} \dots \text{(III)}$$

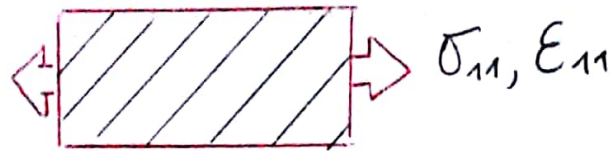
Luego sustituyendo la ecuación (III) en (II):

$$\sigma_{ij} = \lambda \left( \frac{\sigma_{kk}}{3\lambda + 2\mu} \right) \delta_{ij} + 2\mu \epsilon_{ij}$$

Luego despejando  $\epsilon_{ij}$  tendremos:

$$\epsilon_{ij} = \frac{\sigma_{ij}}{2\mu} - \frac{\lambda}{2\mu} \left( \frac{\sigma_{kk}}{3\lambda + 2\mu} \right) \delta_{ij} \dots \text{(IV)}$$

luego para el caso de compresion u traccion simple:



Donde la unica componente no nula del tensor de tensiones es  $\sigma_{11}$ , tambien se definen el modulo de Young ( $E$ ) y el modulo de Poisson ( $\nu$ ):

$$E = \frac{\sigma_{11}}{\epsilon_{11}} \dots \text{(V)} \quad \nu = - \frac{\epsilon_{22}}{\epsilon_{11}} \dots \text{(VI)}$$

luego aplicamos la ecuacion (IV) al caso unidimensional, entonces tendremos:

$$\epsilon_{11} = \frac{\sigma_{11}}{2\mu} - \frac{\lambda}{2\mu(3\lambda+2\mu)} \cdot (\sigma_{11} + \sigma_{22}) \cdot \delta_{11}$$

$$\epsilon_{22} = \frac{\sigma_{22}}{2\mu} - \frac{\lambda}{2\mu(3\lambda+2\mu)} \cdot (\sigma_{11} + \sigma_{22}) \cdot \delta_{22}$$

Considerando que  $\sigma_{22} = 0$ ,  $\delta_{11} = \delta_{22} = 1$ ; tendremos:

$$\epsilon_{11} = \frac{\sigma_{11}(2\lambda+2\mu)}{2\mu(3\lambda+2\mu)} = \frac{\sigma_{11}(\lambda+\mu)}{\mu(3\lambda+2\mu)} \dots \text{(VII)}$$

$$\epsilon_{22} = - \frac{\lambda \sigma_{11}}{2\mu(3\lambda+2\mu)} \dots \text{(VIII)}$$

Finalmente reemplazamos las ecuaciones (VII) u (VIII) en las ecuaciones (V) y (VI) respectivamente:

$$E = \frac{\sigma_{11}}{\epsilon_{11}} = \frac{\sigma_{11}}{\frac{\sigma_{11}(\lambda+\mu)}{\mu(3\lambda+2\mu)}} = \frac{\mu(3\lambda+2\mu)}{(\lambda+\mu)}$$

$$\nu = - \frac{\epsilon_{22}}{\epsilon_{11}} = - \left( \frac{-\frac{\lambda \sigma_{11}}{2\mu(3\lambda+2\mu)}}{\frac{\sigma_{11}(\lambda+\mu)}{\mu(3\lambda+2\mu)}} \right) = \frac{\lambda}{2(\lambda+\mu)}$$

2.

De la ecuación o ley generalizada de Hooke en el contexto isotrópico y lineal: tenemos la ecuación (II):

$$\sigma_{ii} = \lambda \epsilon_{kk} \delta_{ii} + 2\mu \epsilon$$

luego esta se puede expresar en términos de los coeficientes de Lamé en la que interviene la deformación volumétrica; la forma clásica de las ecuaciones de Lamé es:

$$\begin{aligned} \sigma &= \lambda e + 2\mu \epsilon_x & \tau_{xy} &= \mu \gamma_{xy} \\ \sigma &= \lambda e + 2\mu \epsilon_y & \tau_{xz} &= \mu \gamma_{xz} \\ \sigma &= \lambda e + 2\mu \epsilon_z & \tau_{yz} &= \mu \gamma_{yz} \end{aligned}$$

Donde se considera  $e = \epsilon_x + \epsilon_y + \epsilon_z$   
 $\delta_{11} = \delta_{22} = \delta_{33} = 1$

luego podremos expresar las ecuaciones de Lamé matricialmente:

$$\begin{bmatrix} \sigma_x \\ \sigma_y \\ \sigma_z \\ \tau_{xy} \\ \tau_{xz} \\ \tau_{yz} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \lambda+2\mu & \lambda & \lambda & 0 & 0 & 0 \\ \lambda & \lambda+2\mu & \lambda & 0 & 0 & 0 \\ \lambda & \lambda & \lambda+2\mu & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \mu & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \mu & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \mu \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \epsilon_x \\ \epsilon_y \\ \epsilon_z \\ \gamma_{xy} \\ \gamma_{xz} \\ \gamma_{yz} \end{bmatrix} \dots (a)$$

Matriz de Elasticidad

Para el caso del plano de esfuerzos y deformaciones tendremos:

$$\begin{bmatrix} \sigma_x \\ \sigma_y \\ \tau_{xy} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \lambda+2\mu & \lambda & 0 \\ \lambda & \lambda+2\mu & 0 \\ 0 & 0 & \mu \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \epsilon_x \\ \epsilon_y \\ \gamma_{xy} \end{bmatrix}$$



3.

Considerando como se vio anteriormente; en la ecuacion matricial (a) Tomando en cuenta; que esta integrada por los coeficientes de Lamé  $\lambda, \mu$  podremos realizar la siguiente descomposición:

$$\begin{bmatrix} \lambda & \lambda & \lambda & 0 & 0 & 0 \\ \lambda & \lambda & \lambda & 0 & 0 & 0 \\ \lambda & \lambda & \lambda & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 2\mu & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \mu & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \mu \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 2\mu & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 2\mu & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 2\mu & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \mu & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \mu & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \mu \end{bmatrix}$$

En funcion de  $\lambda$   
 $E_\lambda = \begin{bmatrix} \lambda & \lambda & 0 \\ \lambda & \lambda & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$   
 (Para esfuerzos en Planos)

En funcion de  $\mu$   
 $E_\mu = \begin{bmatrix} 2\mu & 0 & 0 \\ 0 & 2\mu & 0 \\ 0 & 0 & \mu \end{bmatrix}$   
 (Para esf. en Planos)

4.

Representamos las matrices  $E_\lambda$  y  $E_\mu$  que conforman la matriz de elasticidad en función de  $E$  y  $\nu$ ; para lo cual nos basaremos en:

$$\lambda = \frac{E \cdot \nu}{(1+\nu)(1-2\nu)}$$

$$\mu = \frac{E}{2(1+\nu)}$$

$$E_\lambda = \frac{E \cdot \nu}{(1+\nu)(1-2\nu)} \begin{bmatrix} 1 & 1 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ & 1 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ & & 1 & 0 & 0 & 0 \\ & & & 0 & 0 & 0 \\ & & & & 0 & 0 \\ & & & & & 0 \end{bmatrix}$$

Simetrico

$$E_\mu = \frac{E \nu}{(1+\nu)(1-2\nu)} \begin{bmatrix} 1 & 1 & 0 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \quad (\text{Para plano de esfuerzos y deformaciones})$$

$$E_{\mu} = \frac{E}{2(1+\nu)} \begin{bmatrix} 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ & 2 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ & & 2 & 0 & 0 & 0 \\ & & & 1 & 0 & 0 \\ & & & & 1 & 0 \\ & & & & & 1 \end{bmatrix}$$

Simétrico

$$E_{\mu} = \frac{E}{2(1+\nu)} \begin{bmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

(Para plano de esfuerzos y deformaciones)



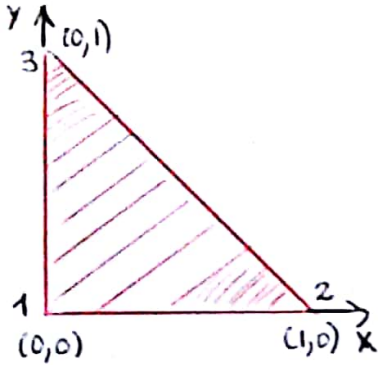
## Problema 3.2

Parte 1.

Matriz de Rigidez del CTS ( $K_{tri}$ )

Por definicion tendremos que:  $K^e = T_e A e B^T E B$

Luego de esto llamamos:



i)

$$E = \frac{E}{1-\nu^2}$$

$$\begin{bmatrix} 1 & \nu & 0 \\ \nu & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1-\nu}{2} \end{bmatrix}$$

considerando inicialmente  $\nu = 0$

$$\bar{E} = E \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0.5 \end{bmatrix}$$

ii)

$$B = \frac{1}{2A} \begin{bmatrix} y_{23} & 0 & y_{31} & 0 & y_{12} & 0 \\ 0 & x_{32} & 0 & x_{13} & 0 & x_{21} \\ x_{32} & y_{23} & x_{13} & y_{31} & x_{21} & y_{12} \end{bmatrix}$$

Considerando el valor del area  $A = \frac{(1)(1)}{2} = 0.5$

$$B = 1 \cdot \begin{bmatrix} -1 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ -1 & -1 & 0 & 1 & 1 & 0 \end{bmatrix}$$

luego considerando el espesor;  $T_e = 1$ ; tendremos:

$$K_{tri} = K_e = T_e \cdot A \cdot \begin{bmatrix} -1 & 0 & -1 \\ 0 & -1 & -1 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} E & 0 & 0 \\ 0 & E & 0 \\ 0 & 0 & 0.5E \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -1 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ -1 & -1 & 0 & 1 & 1 & 0 \end{bmatrix}$$

$$K_e = t_e \cdot A \cdot E$$

$$\begin{bmatrix} 1.5 & 0.5 & -1 & -0.5 & -0.5 & 0 \\ & 1.5 & 0 & -0.5 & -0.5 & -1 \\ & & 1 & 0 & 0 & 0 \\ & & & 0.5 & 0.5 & 0 \\ & & & & 0.5 & 0 \\ & & & & & 1 \end{bmatrix}$$

Simétrico

$$K_{\text{total}} = K_e = E$$

$$\begin{bmatrix} 0.75 & 0.25 & -0.5 & -0.25 & -0.25 & 0 \\ & 0.75 & 0 & -0.25 & -0.25 & -0.5 \\ & & 0.5 & 0 & 0 & 0 \\ & & & 0.25 & 0.25 & 0 \\ & & & & 0.25 & 0 \\ & & & & & 0.5 \end{bmatrix}$$

Simétrico

Matriz de Rigidez de la armadura  $M(l, bar)$

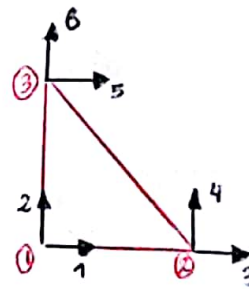
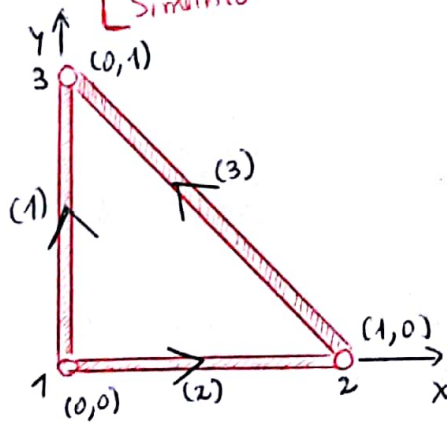
$$K_e = \frac{E_e A_e}{l_e}$$

$$\begin{bmatrix} l^2 & lm & -l^2 & -lm \\ & m^2 & -lm & -m^2 \\ & & l^2 & lm \\ & & & m^2 \end{bmatrix}$$

Simétrico

$$l = \frac{x_2 - x_1}{l_e}$$

$$m = \frac{y_2 - y_1}{l_e}$$



Luego tendremos la matriz de rigidez para cada barra:

$$K_1 = \frac{E A_1}{l_1} \cdot \begin{bmatrix} 1 & 2 & 5 & 6 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ & 1 & 0 & -1 \\ & & 0 & 0 \\ & & & 1 \end{bmatrix}$$

Simétrico

$$l = \frac{x_3 - x_1}{l_1} = 0$$

$$m = \frac{y_3 - y_1}{l_1} = 1$$

$$K_2 = \frac{E \cdot A_2}{l_2 = 1}$$

$$l = \frac{x_2 - x_1}{l_2} = 1$$

$$m = \frac{y_2 - y_1}{l_2} = 0$$

$$K_3 = \frac{E A_3}{l_3 = \sqrt{2}}$$

$$l = \frac{x_3 - x_2}{l_3} = \frac{-1}{\sqrt{2}}$$

$$m = \frac{y_3 - y_2}{l_3} = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

1	2	3	4	
1	0	-1	0	1
	0	0	0	2
		1	0	3
			0	4

Simetrico

3	4	5	6	
$\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	3
	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$	4
		$\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$	5
			$\frac{1}{2}$	6

Simetrico

Luego ensamblamos para encontrar la matriz de rigidez total de la armadura:

$$K_{bar} = K_{\tau} = E \cdot A$$

1	2	3	4	5	6	
1	0	-1	0	0	0	1
	1	0	0	0	-1	2
		$1 + \frac{1}{2\sqrt{2}}$	$-\frac{1}{2\sqrt{2}}$	$-\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	3
			$\frac{1}{2\sqrt{2}}$	$\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$	4
				$\frac{1}{2\sqrt{2}}$	$-\frac{1}{2\sqrt{2}}$	5
					$\frac{1}{2\sqrt{2}} + 1$	6

Simetrico

## Parte 2:

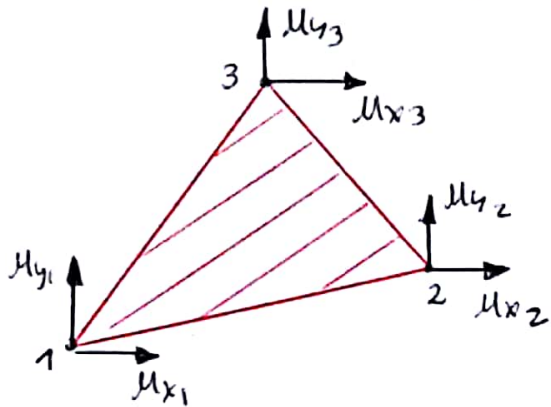
Si observamos las matrices de rigidez obtenidas del plano triangular (ETS)  $K_{tri}$  u la matriz de rigidez de la armadura  $K_{bar}$ . notamos para un valor de  $A = A_1 = A_2 = A_3$  se podra conseguir igualar  $K_{tri} = K_{bar}$ . Asi tambien notamos que podremos aproximar ambas matrices; si asumimos un valor de  $A = 0.5$ ; obteniendo:

$$K_{bar} = K_{tri} = E \cdot \begin{bmatrix} 0.5 & 0 & -0.5 & 0 & 0 & 0 \\ & 0.5 & 0 & 0 & 0 & -0.5 \\ & & 0.677 & -0.177 & -0.25 & 0.25 \\ & & & 0.177 & 0.25 & -0.25 \\ \text{Simetrico} & & & & 0.177 & -0.177 \\ & & & & & 0.677 \end{bmatrix}$$

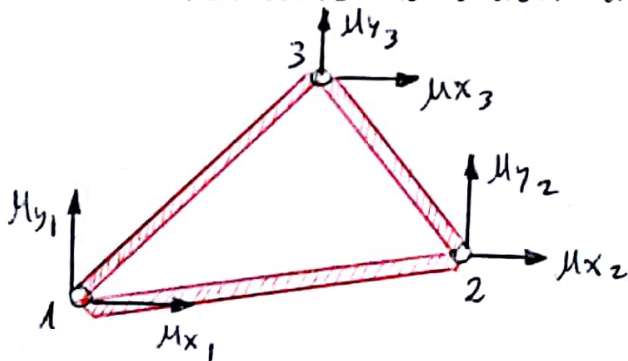
Se resaltan los valores similares respecto a la Matriz de Rigidez " $K_{tri}$ "

### Parte 3.

Las 2 matrices no son iguales toda vez que la concepción de rigidez son diferentes; mientras que en el caso del plano (Ktri); esta se comporta como un sólido rígido ya que solo presentará movimiento integral de todo el cuerpo ante una carga en las direcciones  $x, y$ :



Mientras que la armadura (Kbar); se comportará como un cuerpo barras articuladas; no involucrando a toda la estructura en las respuesta; del cuerpo, ante la acción de las cargas en  $x, y$ :



## Parte 4.

Al darse el caso que  $\nu \neq 0$ : entonces estaremos considerando que se comenzará a presentar una deformación transversal ( $\epsilon_{z-z}$ ) por lo que se involucraría que la rigidez se vería afectada en una disminución de su capacidad, por la variación de la sección.

Luego tendremos:

$$E = \frac{E}{1-\nu^2} \begin{bmatrix} 1 & \nu & 0 \\ \nu & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1-\nu}{2} \end{bmatrix}$$

$$K^e = \int_{\Omega^e} t_e B^T E B \Omega$$