



Taller 2

Gustavo Barrezueta - gabarrezueta@uc.cl

Problema 1. Notación indicial

Demuestre que:

i) $\varepsilon_{ijk}\varepsilon_{pqk} = \delta_{ip}\delta_{jq} - \delta_{iq}\delta_{jp}$

Demostración.

Se sabe que,

$$\epsilon_{ijk}\epsilon_{pqk} = \begin{vmatrix} \delta_{ip} & \delta_{iq} & \delta_{ik} \\ \delta_{jp} & \delta_{jq} & \delta_{jk} \\ \delta_{kp} & \delta_{kq} & \delta_{kk} \end{vmatrix} \quad (1.1)$$

Desarrollando la expresión anterior, se obtiene,

$$\epsilon_{ijk}\epsilon_{pqk} = \delta_{ip}(\delta_{jq}\delta_{kk} - \delta_{jk}\delta_{kq}) - \delta_{iq}(\delta_{jp}\delta_{kk} - \delta_{jk}\delta_{kp}) + \delta_{ik}(\delta_{jp}\delta_{kq} - \delta_{jq}\delta_{kp})$$

Usando que $\delta_{kk} = 3$ y $\delta_{ab}\delta_{bc} = \delta_{ac}$

$$\begin{aligned} \epsilon_{ijk}\epsilon_{pqk} &= 3\delta_{ip}\delta_{jq} - \delta_{ip}\delta_{jq} - 3\delta_{iq}\delta_{jp} + \delta_{iq}\delta_{jp} + \delta_{iq}\delta_{jp} - \delta_{ip}\delta_{jq} \\ &= \delta_{ip}\delta_{jq} - \delta_{iq}\delta_{jp} \end{aligned}$$

□

ii) $(\mathbf{s} \times \mathbf{t}) \cdot (\mathbf{u} \times \mathbf{v}) = (\mathbf{s} \cdot \mathbf{u})(\mathbf{t} \cdot \mathbf{v}) - (\mathbf{s} \cdot \mathbf{v})(\mathbf{t} \cdot \mathbf{u})$

Demostración.

Por definición el producto punto entre dos vectores se escribe como:

$$(\mathbf{s} \times \mathbf{t}) \cdot (\mathbf{u} \times \mathbf{v}) = (\mathbf{s} \times \mathbf{t})_k (\mathbf{u} \times \mathbf{v})_k \quad (1.2)$$

Usando que $(\mathbf{a} \times \mathbf{b})_k = \epsilon_{ijk}a_ib_j$, se obtiene,

$$\begin{aligned} (\mathbf{s} \times \mathbf{t})_k (\mathbf{u} \times \mathbf{v})_k &= \epsilon_{ijk}s_it_j\epsilon_{pqk}u_pv_q \\ &= \epsilon_{ijk}\epsilon_{pqk}s_it_ju_pv_q \\ &= (\delta_{ip}\delta_{jq} - \delta_{iq}\delta_{jp})s_it_ju_pv_q \\ &= \delta_{ip}s_iu_p\delta_{jq}t_jv_q - \delta_{iq}s_iv_q\delta_{jp}t_ju_p \\ &= (\mathbf{s} \cdot \mathbf{u})(\mathbf{t} \cdot \mathbf{v}) - (\mathbf{s} \cdot \mathbf{v})(\mathbf{t} \cdot \mathbf{u}) \end{aligned}$$

donde en el último paso se usó $\mathbf{e}_i \cdot \mathbf{e}_j = \delta_{ij}$.

□

iii) $(\mathbf{u} \otimes \mathbf{v})\mathbf{A} = \mathbf{u} \otimes (\mathbf{A}^T\mathbf{v})$

Demostración.

$$\begin{aligned}
((\mathbf{u} \otimes \mathbf{v})\mathbf{A})_{ij} &= (\mathbf{u} \otimes \mathbf{v})_{ik} \mathbf{A}_{kj} \\
&= u_i v_k A_{kj} \\
&= u_i (\mathbf{A}^T)_{jk} v_k \\
&= u_i (\mathbf{A}^T \mathbf{v})_j \\
&= \mathbf{u} \otimes (\mathbf{A}^T \mathbf{v})
\end{aligned}$$

□

iv) $\mathbf{T} : \mathbf{W} = 0$, con \mathbf{T} tensor simétrico y \mathbf{W} tensor antisimétrico.

Demostración.

Primero, recordamos la definición de tensor simétrico y antisimétrico. Para el primer caso se tiene que \mathbf{T} es simétrico si cumple con $T_{ij} = T_{ji}$ y \mathbf{W} es antisimétrico si cumple con $W_{ij} = -W_{ji}$. Es decir, si representamos sus forma matricial se obtiene,

$$[\mathbf{T}] = \begin{bmatrix} T_{11} & T_{12} & T_{13} \\ T_{12} & T_{22} & T_{23} \\ T_{13} & T_{23} & T_{33} \end{bmatrix} \quad [\mathbf{W}] = \begin{bmatrix} 0 & W_{12} & W_{13} \\ -W_{12} & 0 & W_{23} \\ -W_{13} & -W_{23} & 0 \end{bmatrix} \quad (1.3)$$

Notando que $\mathbf{T} : \mathbf{W} = T_{ij} W_{ij}$, y desarrollándola se obtiene,

$$T_{ij} W_{ij} = T_{11} W_{11} + T_{21} W_{21} + T_{31} W_{31} + T_{12} W_{12} + T_{22} W_{22} + T_{32} W_{32} + T_{13} W_{13} + T_{33} W_{33} = 0 \quad (1.4)$$

□

v) $\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{u}) = 0$

Demostración. El vector nabla se define como $\nabla = \frac{\partial}{\partial x_i} \mathbf{e}_i$. Luego,

$$\begin{aligned}
\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{u}) &= \frac{\partial}{\partial x_i} \mathbf{e}_i \cdot \left(\frac{\partial}{\partial x_i} (\mathbf{e}_i \times \mathbf{e}_j) \right) \\
&= \frac{\partial^2 u_j}{\partial x_k \partial x_i} (\mathbf{e}_k \cdot \epsilon_{ijl} \mathbf{e}_l) \\
&= \frac{\partial^2 u_j}{\partial x_k \partial x_i} \epsilon_{ijl} \delta_{kl} \\
&= \epsilon_{ijk} \frac{\partial^2 u_j}{\partial x_k \partial x_i}
\end{aligned}$$

Si desarrollan la última expresión llegarán a que los términos se cancelan llegando a sumar cero. □

Problema 2. Transformación de coordenadas

La Figura 1 muestra una viga curvada por una fuerza en su extremo.

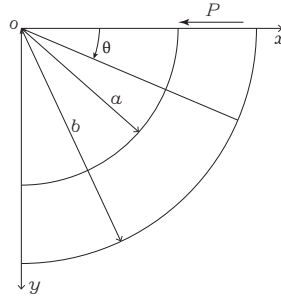


Figura 1: Viga curvada por una fuerza en el extremo

El campo de tensiones en coordenadas polares está dado por:

$$\begin{aligned}\sigma_r &= \left(2Ar - \frac{2B}{r^3} + \frac{D}{r}\right) \sin(\theta) \\ \sigma_\theta &= \left(6Ar + \frac{2B}{r^3} + \frac{D}{r}\right) \sin(\theta) \\ \tau_{\theta r} &= -\left(2Ar - \frac{2B}{r^3} + \frac{D}{r}\right) \cos(\theta)\end{aligned}$$

Donde

$$A = \frac{P}{2N} \quad B = -\frac{Pa^2b^2}{2N} \quad D = -\frac{P}{N}(a^2 + b^2)$$

Y

$$N = a^2 - b^2 + (a^2 + b^2) \log \frac{b}{a}$$

Se pide:

- i) Encuentre las tensiones $(\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy})$ en coordenadas cartesianas.

Demostración.

Para este ejercicio, los guiaré en los pasos que deben seguir para resolver el problema. Queremos transformar de coordenadas polares a coordenadas cartesianas. Recordando la ley de transformación de coordenadas para tensores de segundo orden, se obtiene,

$$[\mathbf{A}]_{newbasis} = [\mathbf{Q}]^T [\mathbf{A}]_{oldbasis} [\mathbf{Q}] \quad (2.1)$$

donde las componentes del tensor \mathbf{Q} , se define como,

$$\mathbf{Q}_{ij} = \mathbf{e}_{iold} \cdot \mathbf{e}_{jnew} \quad (2.2)$$

En este caso, en particular, y recordando que $\hat{\mathbf{r}} = \hat{\mathbf{x}} \cos \theta + \hat{\mathbf{y}} \sin \theta$ y $\hat{\boldsymbol{\theta}} = -\hat{\mathbf{x}} \sin \theta + \hat{\mathbf{y}} \cos \theta$, se obtiene que el tensor \mathbf{Q} tiene la forma,

$$[\mathbf{Q}] = \begin{bmatrix} \cos \theta & \sin \theta & 0 \\ -\sin \theta & \cos \theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

Luego de desarrollar la expresión 2.1 deben reemplazar $r = \sqrt{x^2 + y^2}$ y $\theta = \arctan y/x$. □

- ii) Evalúe las tensiones en los planos $x = 0$ e $y = 0$ para las expresiones tanto en coordenadas polares y cartesianas y compare.

Demostración.

Se deja como propuesto. □