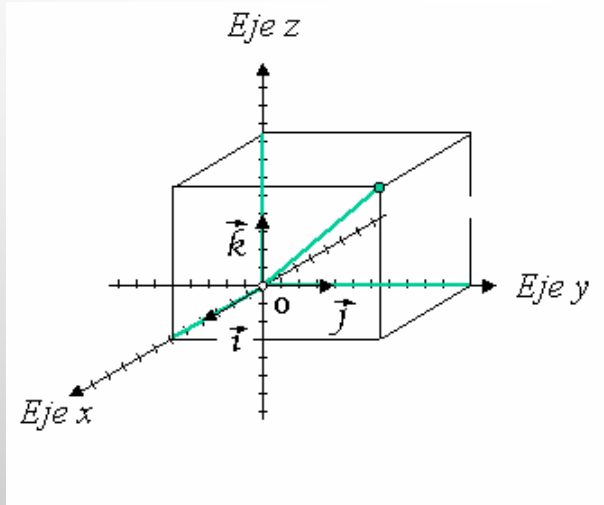


TEMA 1

Revisión de fundamentos de análisis tensorial

1. 1. Introducción

Escalares, vectores existen independientemente de un sistema de referencia



Representación:

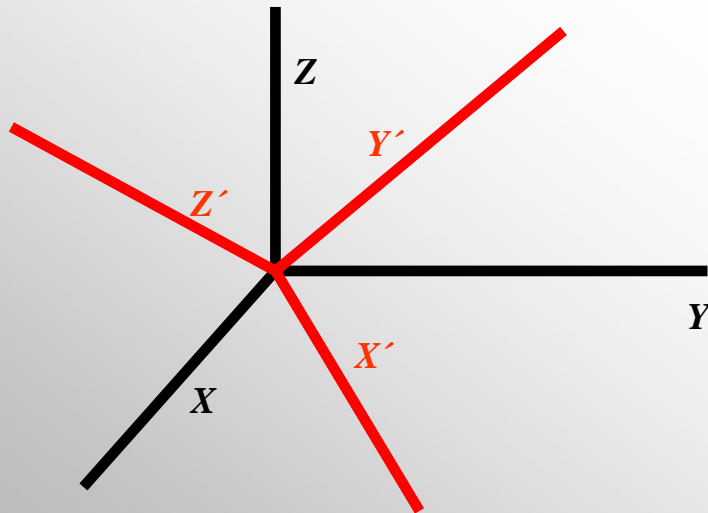
- sistema de referencia
- componentes que dependen del sistema de referencia

COMPONENTES + LEY DE TRANSFORMACIÓN

1. 2. Transformación de coordenadas

Magnitud escalar: no dependen del sistema de referencia

Magnitud vectorial: orientación del sistema de referencia, no módulo y si sus componentes

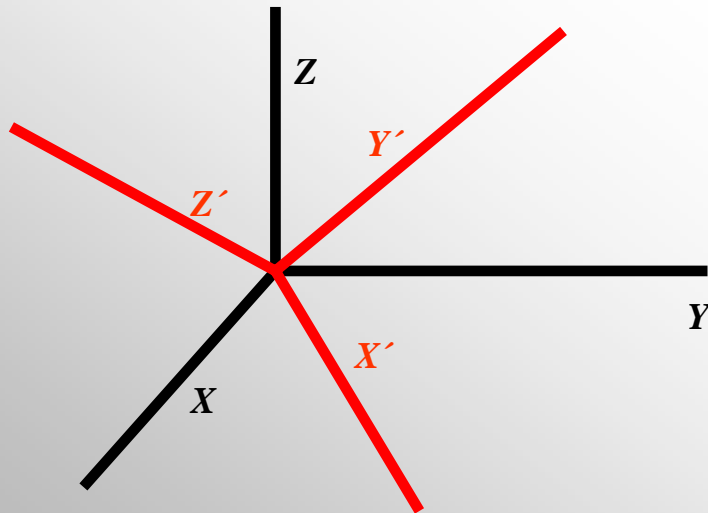


$$\begin{array}{l} \text{OXYZ: } \vec{v} = (v_1, v_2, v_3) \\ \quad \quad \quad \downarrow ? \\ \text{OX'Y'Z': } \vec{v}' = (v'_1, v'_2, v'_3) \end{array}$$

Transformación de coordenadas de una magnitud vectorial:

$\vec{u}_1 \ \vec{u}_2 \ \vec{u}_3$: vectores unitarios sistema OXYZ

$\vec{u}'_1 \ \vec{u}'_2 \ \vec{u}'_3$: vectores unitarios sistema OX'Y'Z'



$$v'_1 = a_{11}v_1 + a_{12}v_2 + a_{13}v_3$$

$$v'_2 = a_{21}v_1 + a_{22}v_2 + a_{23}v_3$$

$$v'_3 = a_{31}v_1 + a_{32}v_2 + a_{33}v_3$$

Escrito en forma matricial:

$$\begin{bmatrix} v'_1 \\ v'_2 \\ v'_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{bmatrix} \Rightarrow \vec{v}' = R \cdot \vec{v}$$

R matriz de rotación cuyas componentes son los cosenos directores

1. 3. Tensores y leyes de transformación

¿Escalares y vectores son suficientes para describir todas las magnitudes físicas y las relaciones que existen entre ellas?

$$\vec{F} = K\vec{X}$$

- **MEDIO ISÓTROPO Y ELÁSTICO:**
K es un escalar

- **MEDIO ANISÓTROPO:**
K operador matemático capaz de modificar módulo y sentido

TENSOR: cierta clase de entidad geométrica o matemática que permite describir las magnitudes físicas y las relaciones que existen entre ellas

REPRESENTACIÓN EN COMPONENTES:

- número de componentes: n^m }
n: dimensión
m: orden del tensor

- descripción completa:

COMPONENTES + LEY DE TRANSFORMACIÓN

TENSORES GENERALES

TENSORES CARTESIANOS

La **MECÁNICA DEL MEDIO CONTINUO** se puede desarrollar con **TENSORES CARTESIANOS**

En un espacio tridimensional (3^m):

- TENSOR DE ORDEN CERO:

Número de componentes: $3^0 = 1$, escalar

Ley de transformación: independiente del sistema de referencia

- TENSOR DE ORDEN UNO:

Número de componentes: $3^1 = 3$, vector

Ley de transformación: rotación sistema de referencia cartesiano

$$OXYZ \Rightarrow OX'Y'Z'$$

$$\vec{v}' = R\vec{v}$$

R matriz de los cosenos directores

- TENSOR DE ORDEN DOS:

Número de componentes: $3^2 = 9$, MATRIZ 3 X 3

Ley de transformación: rotación sistema de referencia cartesiano

$$OXYZ \Rightarrow OX'Y'Z'$$

$$T' = R \cdot T \cdot R^{-1} = R \cdot T \cdot R^T$$

R matriz de los cosenos directores

$$R^{-1} = R^T : \text{Matriz ortogonal, Bases ortonormales}$$

1. 4. Tipos de tensores de segundo orden

Representación matricial de un tensor de orden dos:

$$T = \begin{bmatrix} T_{11} & T_{12} & T_{13} \\ T_{21} & T_{22} & T_{23} \\ T_{31} & T_{32} & T_{33} \end{bmatrix}$$

- **TENSOR SIMÉTRICO:** $T_{ij} = T_{ji}$, 6 componentes independientes
- **TENSOR ANTISIMÉTRICO:** $T_{ij} = -T_{ji}$, 3 componentes independientes
- **TENSOR DIAGONAL:** $T_{ij} = 0$ si $i \neq j$
- **TENSOR ESFÉRICO:** tensor diagonal con $T_{11} = T_{22} = T_{33}$
- **TENSOR UNIDAD:** tensor esférico con $T_{11} = T_{22} = T_{33} = 1$

1. 5. Direcciones principales de un tensor de segundo orden

Sistema de EJES PRINCIPALES: la matriz que representa el tensor es diagonal

$$T = \begin{bmatrix} T_{11} & T_{12} & T_{13} \\ T_{21} & T_{22} & T_{23} \\ T_{31} & T_{32} & T_{33} \end{bmatrix} \Rightarrow T = \begin{bmatrix} T_{11} & 0 & 0 \\ 0 & T_{22} & 0 \\ 0 & 0 & T_{33} \end{bmatrix}$$

Direcciones de los ejes principales: **VECTORES PRINCIPALES O AUTOVECTORES**

$$T \cdot \vec{v}_P = \lambda \cdot \vec{v}_P$$

De esta expresión se deduce como realizar el cálculo.....

CÁLCULO DE AUTOVALORES Y AUTOVECTORES:

a) Autovalores:

$$\begin{vmatrix} T_{11} - \lambda & T_{12} & T_{13} \\ T_{21} & T_{22} - \lambda & T_{23} \\ T_{31} & T_{32} & T_{33} - \lambda \end{vmatrix} = 0 \Rightarrow T = \begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_3 \end{bmatrix}$$

b) Autovectores: ejes principales

$$\begin{bmatrix} (T_{11} - \lambda_i) & T_{12} & T_{13} \\ T_{21} & (T_{22} - \lambda_i) & T_{23} \\ T_{31} & T_{32} & (T_{33} - \lambda_i) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_i \\ b_i \\ c_i \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} \quad \vec{v}_i = (a_i, b_i, c_i)$$

$(i = 1, 2, 3)$

POLINOMIO CARACTERÍSTICO:

$$\det(T - \lambda I) = -\lambda^3 + (T_{11} + T_{22} + T_{33})\lambda^2 - (T_{22}T_{33} + T_{11}T_{33} + T_{11}T_{22} - T_{23}T_{32} - T_{13}T_{31} - T_{12}T_{21})\lambda + \det(T)$$

Invariantes del tensor: independientes del sistema de referencia

- **TRAZA O INVARIANTE LINEAL:** $I_1 = T_{11} + T_{22} + T_{33}$

- **INVARIANTE CUADRÁTICO:**

$$I_2 = T_{22}T_{33} + T_{11}T_{33} + T_{11}T_{22} - T_{23}T_{32} - T_{13}T_{31} - T_{12}T_{21}$$

- **INVARIANTE CÚBICO:**

$$I_3 = \det(T)$$

1. 6. Propiedades de los tensores simétricos

Propiedades físicas: tensores de segundo orden simétricos

PROPIEDADES:

- Existe sistema de referencia de ejes principales
- Autovalores reales
- Invariantes:

$$I_1 = \lambda_1 + \lambda_2 + \lambda_3$$

$$I_2 = \lambda_1\lambda_2 + \lambda_2\lambda_3 + \lambda_3\lambda_1$$

$$I_3 = \lambda_1\lambda_2\lambda_3$$

1. 7. Campos tensoriales

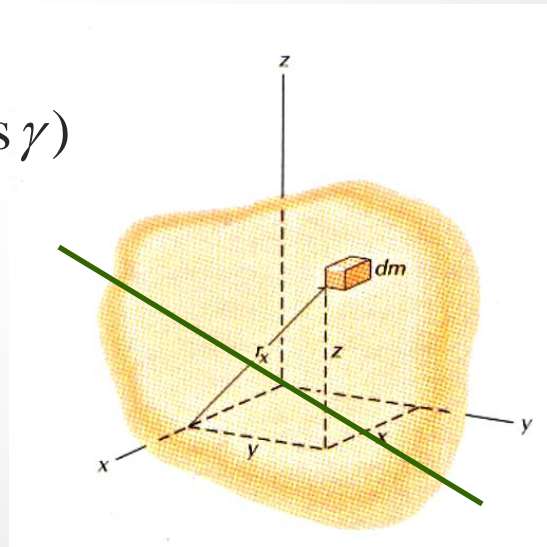
Campos tensoriales: a cada punto del espacio se le asocia un tensor.

- Un **CAMPO ESCALAR** es un campo tensorial de orden cero.
- Un **CAMPO VECTORIAL** es un campo tensorial de primer orden.
- Un **CAMPO TENSORIAL DE ORDEN DOS** asocia una matriz a cada punto del espacio.

1. 8. Ejemplos

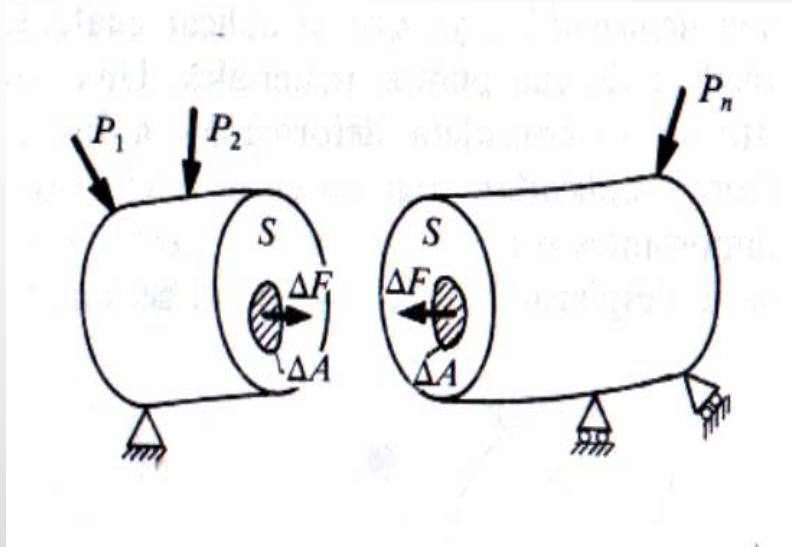
Ejemplo 1: El tensor de inercia

$$\vec{u} = (\cos \alpha, \cos \beta, \cos \gamma)$$



$$I_0 = \begin{bmatrix} \cos \beta & \cos \alpha & \cos \gamma \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I_X & -I_{XY} & -I_{XZ} \\ -I_{XY} & I_Y & -I_{YZ} \\ -I_{XZ} & -I_{YZ} & I_Z \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos \beta \\ \cos \alpha \\ \cos \gamma \end{bmatrix}$$

Ejemplo 2: El tensor de tensiones



$$\vec{t} = T \cdot \vec{u}$$

$$\begin{pmatrix} t_x \\ t_y \\ t_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sigma_x & \tau_{xy} & \tau_{zx} \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{yz} \\ \tau_{zx} & \tau_{yz} & \sigma_z \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \\ \gamma \end{pmatrix}$$

