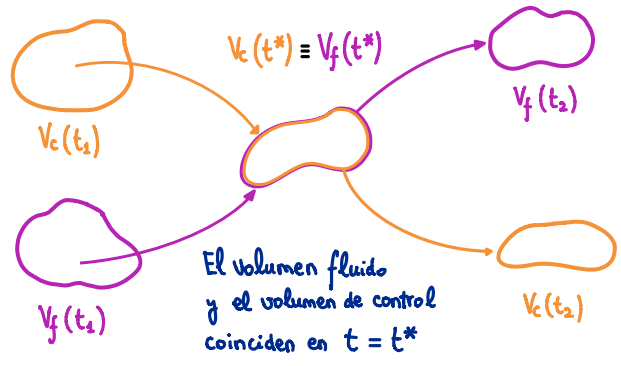


Ecuacones de Navier ~ Stokes

TEOREMA DE TRANSPORTE DE REYNOLDS

$$\frac{d}{dt} \int_{V_f(t)} \phi dV = \frac{d}{dt} \int_{V_c(t)} \phi dV + \int_{\Sigma_c(t)} \phi (\vec{v} - \vec{v}_c) \cdot \vec{n} \cdot dA$$

$V_f(t)$
volumen fluido
 $V_c(t)$
volumen de control
 $\Sigma_c(t)$
Integral convectiva



En cuanto a las ecuaciones de Navier - Stokes :

$$\frac{d}{dt} \int_{V_c(t)} \rho dV + \int_{\Sigma_c(t)} \rho (\vec{v} - \vec{v}_c) \cdot \vec{n} \cdot dA = 0$$

ECUACION DE CONTINUIDAD
(FORMA INTEGRAL)

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{v}) = 0$$

$$\frac{D\rho}{Dt} = -\rho \nabla \cdot \vec{v}$$

ECUACION DE CONTINUIDAD
(FORMA DIFERENCIAL)

Derivada sustancial : $\frac{D\phi}{Dt} = \frac{d\phi}{dt} + \vec{v} \cdot \nabla \phi$

$$\frac{d}{dt} \int_{V_c(t)} \rho \vec{v} dV + \int_{\Sigma_c(t)} \rho \vec{v} \cdot (\vec{v} - \vec{v}_c) \cdot \vec{n} \cdot dA = - \int_{\Sigma_c(t)} p \vec{n} \cdot dA + \int_{V_c(t)} \rho \vec{f}_m dV + \int_{\Sigma_c(t)} \vec{\tau}_{\mu} \cdot \vec{n} \cdot dA$$

ECUACION DE CANTIDAD DE MOVIMIENTO
(FORMA INTEGRAL)

$$\frac{\partial}{\partial t} (\rho \vec{v}) + \nabla \cdot (\rho \vec{v} \vec{v}) = -\nabla p + \rho \vec{f}_m + \nabla \cdot \vec{\tau}_{\mu}$$

ECUACION DE CANTIDAD DE MOVIMIENTO
(FORMA DIFERENCIAL)

Tres formas de modificar la aceleracion de la partícula fluida.

Como $\nabla \cdot (k \cdot A) = k \nabla \cdot A + A \nabla k$, si hacemos $k = \vec{v}$ y $A = \rho \vec{v}$:

$$\vec{v} \frac{\partial \rho}{\partial t} + \rho \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \vec{v} \nabla \cdot (\rho \vec{v}) + \rho \vec{v} \nabla \vec{v} = -\nabla p + \rho \vec{f}_m + \nabla \cdot \vec{\tau}_{\mu}$$

$$\vec{v} \left[\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{v}) \right] + \rho \left[\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \vec{v} \nabla \vec{v} \right] = -\nabla p + \rho \vec{f}_m + \nabla \cdot \vec{\tau}_{\mu}$$

(Ec. CONTINUIDAD)

$$\rho \left[\underbrace{\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \vec{v} \cdot \nabla \vec{v}}_{\frac{D\vec{v}}{Dt}} \right] = -\nabla p + \rho \vec{f}_m + \nabla \cdot \vec{\tau}_\mu$$

$$\frac{D\rho}{Dt} = -\nabla p + \rho \vec{f}_m + \nabla \cdot \vec{\tau}_\mu$$

$$\rho \left[\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \underbrace{\vec{v} \cdot \nabla \vec{v}}_{\nabla \left(\frac{\vec{v} \cdot \vec{v}}{2} \right) - \vec{v} \wedge \vec{\omega}} \right] = -\nabla p + \rho \vec{f}_m + \nabla \cdot \vec{\tau}_\mu$$

donde $\vec{\omega} = \nabla \wedge \vec{v}$ es el vector vorticidad

$$\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \nabla \left(\frac{\vec{v} \cdot \vec{v}}{2} \right) - \vec{v} \wedge (\nabla \wedge \vec{v}) = -\nabla \left(\frac{p}{\rho} \right) + \vec{f}_m + \nabla \cdot \vec{\tau}_\mu$$

Energía total por unidad de masa : $e_t = \underbrace{\frac{\vec{v} \cdot \vec{v}}{2}}_{E_{cin} \text{ MACROSCÓPICA}} + \underbrace{e}_{E_{INTERNA}}$

- GENERACIÓN DE CALOR VOLUMÉTRICO
- CHOQUES MOLECULARES
 - ABSORCIÓN/EMISIÓN FOTONES

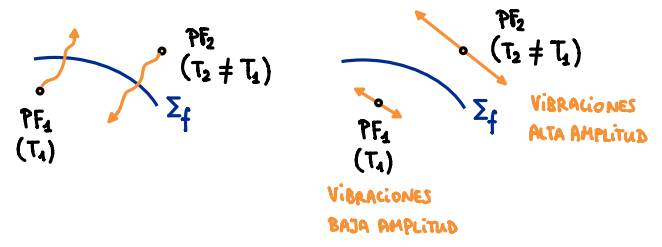
$$\frac{d}{dt} \int_{V_f(t)} \rho e_t dV = - \int_{\Sigma_f(t)} (\rho \vec{v}) \cdot \vec{n} \cdot dA + \int_{V_f(t)} \rho \vec{f}_m \cdot dV + \int_{\Sigma_f(t)} (\vec{\tau}_\mu \cdot \vec{v}) \cdot \vec{n} \cdot dA - \int_{\Sigma_f(t)} \vec{q} \cdot \vec{n} \cdot dA + \int_{V_f(t)} \rho q_v dV$$

ECUACIÓN DE LA ENERGÍA (FORMA INTEGRAL)

Vale 0 si V_f es aislado

TRABAJO POR UNIDAD DE TIEMPO QUE REALIZAN LAS FUERZAS QUE ACTÚAN SOBRE dV (MECANISMOS QUE PUEDEN VARIAR LA ENERGÍA)

CAMBIOS DE $E_{INTERNA}$ DE PARTÍCULAS QUE ENTRAN Y SALEN DE Σ_f



$$\frac{\partial(\rho e_t)}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{v} e_t) = \rho \frac{De_t}{Dt} = -\nabla \cdot (\rho \vec{v}) + \nabla \cdot (\vec{\tau}_\mu \cdot \vec{v}) + \rho \vec{f}_m \cdot \vec{v} - \nabla \cdot \vec{q} + q_v$$

ECUACIÓN DE LA ENERGÍA (FORMA DIFERENCIAL)

$$\vec{\tau}_\mu = 2\mu \vec{s} + \left(\mu_v - \frac{2}{3}\mu \right) (\nabla \cdot \vec{v}) \vec{I}, \text{ con } S_{ij} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v_i}{\partial x_j} - \frac{\partial v_j}{\partial x_i} \right)$$

Tensor de velocidades de deformación

$$\vec{q} = -k \cdot \nabla T \quad \text{LEY DE FOURIER}$$

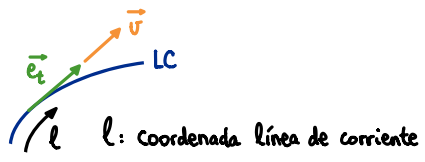
Flujo de Euler : $\mu_v = \mu = k = 0$

$$\rightarrow \begin{cases} \frac{D\rho}{Dt} = -\rho \nabla \cdot \vec{v} \\ \frac{D\vec{v}}{Dt} = -\frac{1}{\rho} \nabla p + \vec{f}_m \\ \frac{Ds}{Dt} = \frac{q_v}{\rho T} \end{cases}$$

Para $q_v = 0$ la partícula fluida conserva su entropía :

$$\vec{v} \cdot \nabla s = 0 \iff \frac{\partial s}{\partial t} = 0$$

$$\vec{v} \perp \nabla s \rightarrow v_s \perp \vec{e}_t \rightarrow \nabla s \cdot \vec{e}_t = 0 \rightarrow \frac{\partial s}{\partial t} = 0$$



En líquidos \longrightarrow se conserva $\underbrace{p + \rho U_m}_{\text{presión motriz}} + \underbrace{\frac{1}{2} |\vec{v}|^2}_{\text{presión dinámica}}$ a lo largo de la línea de corriente.

En gases \longrightarrow se conservan $\left\{ \begin{array}{l} \bullet \bar{h} + \frac{\vec{v} \cdot \vec{v}}{2} \text{ ENTALPÍA DE REMANSO} \\ \bullet s \text{ ENTROPÍA} \end{array} \right.$

$$\frac{p}{p_t} = \left(\frac{T}{T_t} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} = \left(1 + \frac{\gamma-1}{2} M^2 \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$$

$$p_t = p_t R_g T_t$$

CONDICIONES INICIALES Y DE CONTORNO

- FLUJO LEJANO ($|\vec{x}| \rightarrow \infty$):** $\overset{\text{c.c. asintótica}}{p \rightarrow p_\infty}$; $\vec{v} \rightarrow \vec{v}_\infty$; $T \rightarrow T_\infty$
No necesaria en líquidos
 - SUPERFICIE SÓLIDA ($\vec{x} \in \Sigma_s$):** $\vec{v} - \vec{v}_s = \vec{0}$; $T - T_s = 0$
Podemos definir puntos concretos Por los efectos viscosos Por conducción térmica
 - ENTRADA/SALIDA DE FLUJO:** Condiciones compatibles con propagación de información.
- FLUJO LEJOS DE UN OBSTÁCULO (CONDICIONES NO PERTURBADAS)

NÚMEROS ADIMENSIONALES

