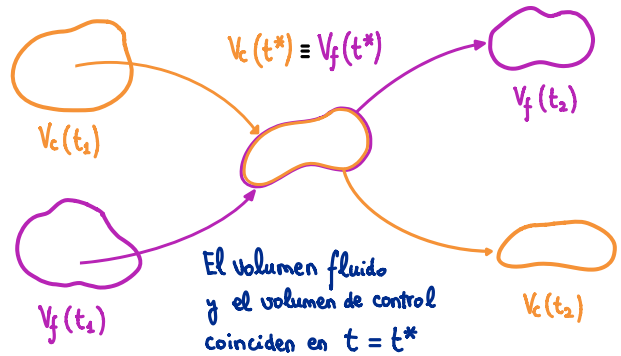


# Ecuacones de Navier ~ Stokes

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

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

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.

CLASES PARTICULARES, TUTORÍAS TÉCNICAS ONLINE  
LLAMA O ENVÍA WHATSAPP: 689 45 44 70

---

ONLINE PRIVATE LESSONS FOR SCIENCE STUDENTS  
CALL OR WHATSAPP: 689 45 44 70

Cartagena99

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

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

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

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

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

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

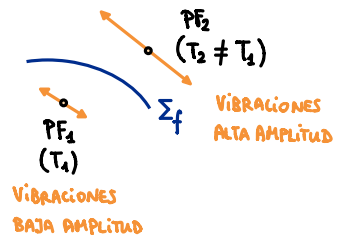
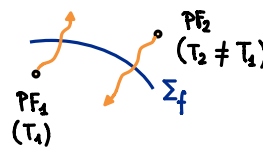
$$\frac{d}{dt} \int_{V_f(t)} \rho e_t dV = - \int_{\Sigma_f(t)} (\rho \vec{v}) \cdot \vec{n} \cdot dA + \int_{V_f(t)} \rho \vec{f}_m dV + \int_{\Sigma_f(t)} (\overline{\overline{\tau}}_\mu \cdot \vec{v}) \cdot \vec{n} \cdot dA - \int_{\Sigma_f(t)} \vec{q} \cdot \vec{n} \cdot dA + \int_{V_f(t)} \rho q_v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

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  $\Sigma_f$



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

ECUACIÓN DE LA ENERGÍA (FORMA DIFERENCIAL)

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

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

$$\frac{D\rho}{Dt} = -\rho \nabla \cdot \vec{v} \text{ Para } q_v = 0 \text{ la partícula fluida}$$

CLASES PARTICULARES, TUTORÍAS TÉCNICAS ONLINE  
LLAMA O ENVÍA WHATSAPP: 689 45 44 70

---

ONLINE PRIVATE LESSONS FOR SCIENCE STUDENTS  
CALL OR WHATSAPP: 689 45 44 70

Cartagena99



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

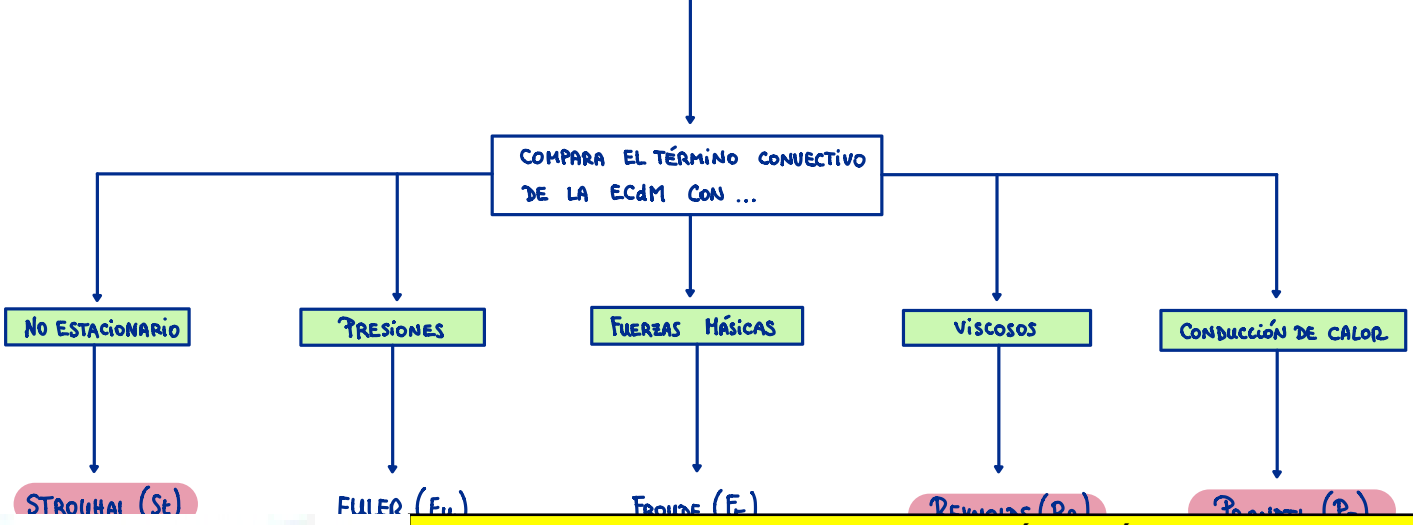
$$\frac{p}{p_t} = \left( \frac{T}{T_t} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} = \left( 1 + \frac{\gamma-1}{2} M^2 \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$$

$$p_t = p_t R_g T_t$$

### 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



CLASES PARTICULARES, TUTORÍAS TÉCNICAS ONLINE  
 LLAMA O ENVÍA WHATSAPP: 689 45 44 70

---

ONLINE PRIVATE LESSONS FOR SCIENCE STUDENTS  
 CALL OR WHATSAPP: 689 45 44 70

