

$$\beta = \beta(x_1, x_1, x_2)$$

 $dV = dx_1 dx_1 dx_3$

Existen dos enfogues para analizar este elemento infinitesimal.

- Enjoque Euleriano: El elemento de volumen está fijo en el espacio en el sistema de referencia del laboratorio.

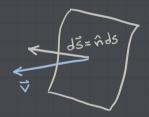
- Enjoque Lagrangiano: La superficie del elemento de volumen se mueve junto con el fluido (co-móvil) en el sistema de referencia del fluido.

En el enfoque Euleriano:

El punto p es el centroide del elemento. Los lados del elemento están fijos en el espacio. El fluido puede ingresar y salir de este elemento a travei de su superficie.

$$M = \int \beta dV = \int \beta(x_1, x_1, x_2) dx_1 dx_2 dx_3$$

dM: Cambio de masa en el interior del elemento. Si no existen fuentes o sumideros dentro del elemento, este termino tiene la información del flujo entrante/saliente.



disposition de superficie Apunta hacia el exterior del elemento

90: Flujo de masa (masa por unidad de area por unidad de tiempo) 97. 83: Masa por unidad de tiempo cruzando 35

La razón total de plujo de mava saliendo del elemento será

$$\sum_{\text{corros}} 9\vec{\mathbf{v}} \cdot d\vec{\mathbf{s}} \longrightarrow \oint_{\mathbf{s}} 9\vec{\mathbf{v}} \cdot d\vec{\mathbf{s}} = -\frac{d\mathbf{M}}{dt}$$

donde 5 denota la superficie total que encierra a dV y el signo menos indica que el flujo sale del elemento.

De esta forma se tiene

$$\frac{dM}{dt} = \frac{d}{dt} \int_{V} P dV = -\oint_{S} P \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

En el entoque Euleriano las superficies (y el volumen) están fijos y por ello la derivada temporal puede ingresar en la integral,

$$\int \frac{\partial f}{\partial r} dv = -\oint_{S} P \vec{v} \cdot d\vec{s}$$

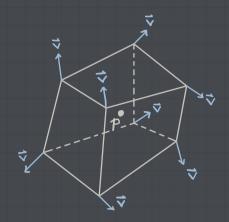
y utilizando el teorema de Gauss,

$$\int_{0}^{\infty} \frac{2f}{3b} \, dA = -\int_{0}^{\infty} \frac{4c}{4c} \cdot (b \triangle) \, dA$$

$$\int_{V} \left[\frac{\partial P}{\partial t} + \nabla \cdot (P \nabla) \right] dV = 0$$

la ecuación de continuidad, que expresa la conservación de la masa en el enfoque Euleriano,

En el enfoque Lagrangiano:



$$P = (x_1(t), x_2(t), x_3(t))$$

Cada punto de la superficie se mueve en la velocidad local del pluido.

No hay flujo
a través de las -> elemento es constante!
superficies.

$$\frac{dM}{dt} = 0$$

Sin embargo, el volumen del elemento va cambiando.

$$\frac{dM}{dt} = 0 = \frac{d}{dt} \left(P dV = \frac{d}{dt} \right) P(t, x_1, x_2, x_3) \delta x_1(t) \delta x_2(t) \delta x_3(t)$$

donde se ha introducido el simbolo 8 para denotar los combios infinitesimales en las coordenadas espaciales.

El cambio en las coordenadas espaciales viene dado por la velocidad del fluido:

$$\frac{dx_i}{dt} = V_i$$

t De esta forma,

$$\left\{ \left[\frac{\partial P}{\partial t} \delta x_1 \delta x_2 \delta x_3 + P \frac{\partial}{\partial t} (\delta x_1 \delta x_2 \delta x_3) \right] = 0$$

$$\left\{ \left[\frac{\partial P}{\partial t} \delta x_1 \delta x_2 \delta x_3 + P \frac{\partial}{\partial t} (\delta x_1 \delta x_2 \delta x_3 + P \delta x_1 \delta x_3 + P \delta x_1 \delta x_2 \frac{\partial}{\partial t} (\delta x_2) \right] = 0$$

Sin embargo,
$$\frac{d(\delta x_i)}{dt} = \delta \left(\frac{dx_i}{dt} \right) = \delta v_i$$
, con lo que se tiene

$$\begin{aligned}
& \left[\frac{\partial P}{\partial t} \delta x_1 \delta x_2 \delta x_3 + P \delta v_1 \delta x_2 \delta x_3 + P \delta x_1 \delta v_2 \delta x_3 + P \delta x_1 \delta x_2 \delta v_3 \right] = 0 \\
& \left[\left(\frac{\partial P}{\partial t} \delta x_1 \delta x_2 \delta x_3 + P \delta x_1 \delta x_2 \delta x_3 \delta x_4 \delta x_4$$

$$\iint \left\{ \frac{dP}{dt} + P \vec{\nabla} \cdot \vec{v} \right\} \delta \times_{1} \delta \times_{2} \delta \times_{3} = 0$$

$$\iint \left\{ \frac{dP}{dt} + P \vec{\nabla} \cdot \vec{v} \right\} \delta \times_{3} \delta \times_{4} \delta \times_{5} = 0$$

Ya que esta expresión es válida para cualquier volumen, se obtiene la conservación de la masa en el enfoque Lagrangiano,

$$\frac{\partial P}{\partial t} + P \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} = 0$$

Ahora bien, para que esta expresión coincida con la ecuación de continuidad (Euleriana),

$$\frac{\partial P}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot (\vec{P} \vec{\nabla}) = \frac{\partial E}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} P + \vec{P} \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} = 0$$

se debe complir que

$$\frac{dP}{dt} = \frac{\partial P}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} P.$$

El operador

$$\frac{d}{dt} = \frac{\partial}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla}$$

se conoce como la derivada Lagrangiana o derivada temporal total. Este se puede obtener a partir de la regla de la cadena,

$$\frac{dP}{dt} = \frac{\partial P}{\partial t} + \frac{\partial P}{\partial x^i} \frac{dx^i}{dt} = \frac{\partial P}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} P$$

El término $\vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} P$ se conoce como derivada advectiva y mide el cambio de la cantidad P a la largo de $\vec{\nabla}$. (se refiere al transporte de P debido a la velocidad).

El término - $P\vec{\nabla}\cdot\vec{V}$ mide el cambio en P debido a la compresión o expansión del elemento de fluido.