



UNIVERSIDAD CATÓLICA ARGENTINA SANTA MARÍA DE LOS BUENOS AIRES
FACULTAD DE FÍSICOMATEMÁTICAS E INGENIERÍA
CÁTEDRA DE MECÁNICA DE FLUIDOS
PRIMER PARCIAL 30-09-09

NOTA. Para aprobar este examen se requiere haber resuelto correctamente al menos dos problemas de cada una de las partes.

PARTE TEÓRICA

Problema 1

La función potencial de un flujo bidimensional está dada por:

$$\phi = xy + x^2 - y^2$$

- a) Encontrar la función corriente ψ para este flujo y.
- b) Hallar el módulo del vector velocidad para el punto (1,2).
- c) Definir si el flujo es: permanente o no permanente, compresible o incompresible, viscoso o no viscoso, ¿es rotacional o irrotacional?, ¿podría ser laminar o turbulento? Justificar cada una de las afirmaciones.

Problema 2:

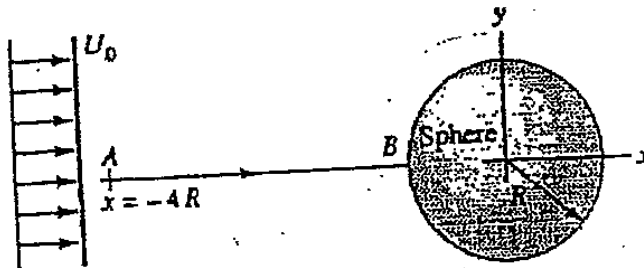
Un flujo incompresible estacionario está definido por el siguiente campo de velocidades:

$$\mathbf{V} = 4xy^2 \mathbf{i} + f(y) \mathbf{j} - zy^2 \mathbf{k}$$

Halla la función $f(y)$ para que el flujo cumpla con la ecuación de continuidad.

(b)

Considere una esfera de radio R inmersa en un flujo uniforme de velocidad U_0 como se muestra. La expresión de la velocidad a lo largo de la línea de corriente AB está dada por la siguiente expresión:

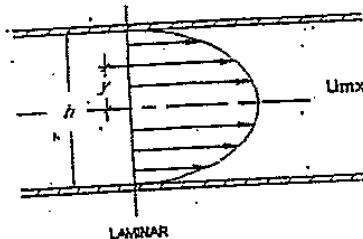


$$V = u = U_0(1 + (R/x)^3)$$

- a) Hallar el punto en el que ocurre la aceleración máxima a lo largo de la línea AB

Problema 3

Considere un flujo laminar de un fluido newtoniano de viscosidad μ entre dos placas planas paralelas de gran longitud y de ancho b , el flujo es uniaxial, y su perfil de velocidades que se muestra en la figura está dado por:



$$u(y) = 4U_{max} \left[\frac{y}{h} - \left(\frac{y}{h} \right)^2 \right]$$

Desarrolle una relación para la fuerza de arrastre por unidad de longitud, ejercida sobre las placas por el fluido. de 2 formas.

Primer Parcial N° 7

①

Problema N° 1

Dada la función potencial $\phi: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ asociada al fluido bidimensional mencionado

a) Hallar función corriente ψ

Para un campo de velocidades $\bar{V}: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$,

$\bar{V}(x, y) = u(x, y)\mathbf{i} + v(x, y)\mathbf{j}$; dada la función corriente

ψ , se asocia:

$$\boxed{u = \frac{\partial \psi}{\partial y}} \text{ (1)} ; \boxed{v = -\frac{\partial \psi}{\partial x}} \text{ (2)}$$

Dada la función ϕ potencial, se tiene también:

$$\boxed{u = \frac{\partial \phi}{\partial x}} \text{ (3)} ; \boxed{v = \frac{\partial \phi}{\partial y}} \text{ (4)}$$

Se concibe entonces; de (1) y (3); de (2) y (4):

$$\boxed{\frac{\partial \psi}{\partial y} = \frac{\partial \phi}{\partial x}} \text{ (5)} ; \boxed{-\frac{\partial \psi}{\partial x} = \frac{\partial \phi}{\partial y}} \text{ (6)}$$

Resolución: de (5): $2\psi = \left(\frac{\partial \phi}{\partial x}\right) 2y \rightarrow \boxed{\psi = \int \left(\frac{\partial \phi}{\partial x}\right) dy + f(x)}$ (5')

de (6) y (5'):
$$\begin{cases} -\frac{\partial \psi}{\partial x} = -\frac{\partial \left[\int \left(\frac{\partial \phi}{\partial x}\right) dy \right]}{\partial x} - f'(x) \\ -\frac{\partial \psi}{\partial x} = \frac{\partial \phi}{\partial y} \end{cases}$$

$$f'(x) = \frac{\partial \phi}{\partial y} \rightarrow \boxed{f(x) = \int \frac{\partial \phi}{\partial y} dx + C} \text{ (6')}$$

donde $C \in \mathbb{R}$; de (5') y (6'),
$$\text{(7)} \quad \boxed{\psi(x, y) = \int \left(\frac{\partial \phi}{\partial x}\right) dy + \int \frac{\partial \phi}{\partial y} dx + C}$$

$$\text{de (5), } \frac{\partial \phi}{\partial x} = \frac{\partial (xy + x^2 - y^2)}{\partial x} = \frac{\partial (xy)}{\partial x} + \frac{\partial (x^2)}{\partial x} + \frac{\partial (-y^2)}{\partial x}$$

$$\frac{\partial \phi}{\partial x} = y + 2x + 0 = \frac{\partial \psi}{\partial y}$$

$$\partial \psi = (y + 2x) \partial y$$

$$\int_0^y \partial \psi = \int_0^y (y + 2x) \partial y + f(x) \rightarrow \left| \psi = \frac{y^2}{2} + 2xy + f(x) \right| \text{ (5*)}$$

$$\text{de (6) } f \text{ (5*)}: \frac{\partial \phi}{\partial y} = -\frac{\partial \psi}{\partial x} \rightarrow \frac{\partial \phi}{\partial y} = \frac{\partial (xy + x^2 - y^2)}{\partial y} =$$

$$= \frac{\partial (xy)}{\partial y} + \frac{\partial (x^2)}{\partial y} + \frac{\partial (-y^2)}{\partial y} = x + 0 - 2y = -\frac{\partial \psi}{\partial x}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial \psi}{\partial x} = 2y - x \\ \text{de (5*) } \frac{\partial \psi}{\partial x} = \frac{\partial (\frac{y^2}{2} + 2xy + f(x))}{\partial x} \end{array} \right.$$

$$\left| \frac{\partial \psi}{\partial x} = 0 + 2y + f'(x) \right| \text{ (5*)}$$

$$2y - x = 2y + f'(x) \rightarrow \frac{\partial f}{\partial x} = -x$$

$$\int_0^x \partial f = \int_0^x -x \partial x \rightarrow \left| f(x) = -\frac{x^2}{2} + C \right|$$

$$\text{Finalmente: } \left| \psi(x, y) = \frac{y^2}{2} + 2xy - \frac{x^2}{2} + C \right| \text{ (7)}$$

$$\text{b) Hallar } \vec{v} \text{ en } (1, 2), \text{ de (3): } u = \frac{\partial \phi}{\partial x} = y + 2x$$

$$\text{de (4): } v = \frac{\partial \phi}{\partial y} = x - 2y$$

$$\vec{v}(1, 2) = (2 + 2 \cdot 1, 1 - 2 \cdot 2) \rightarrow \left| \vec{v}(1, 2) = 4\vec{i} - 3\vec{j} \right| \text{ (8)}$$

⊕ Flujo permanente? Si, dado que $\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = 0$, no cambia respecto al tiempo. (2)

⊕ Compresible? El flujo es incompresible si $\vec{\nabla} \cdot \vec{v} = 0$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{v} = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y} \right) \cdot (u, v) = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = \frac{\partial (y+2x)}{\partial x} + \frac{\partial (x-2y)}{\partial y}$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{v} = 2 - 2 = 0, \Rightarrow \boxed{\vec{\nabla} \cdot \vec{v} = 0}, \text{ es incompresible.}$$

⊕ Viscoso? Según White, en "Mecánica de fluidos", para un fluido viscoso en \mathbb{R}^2 con tensiones de corte " τ " dadas por fricción, viscosidad " μ " (asumo fluido newtoniano):

Ecs. Navier Stokes:

$$\rho g_x - \frac{\partial p}{\partial x} + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) = \rho \frac{du}{dt}$$

$$\rho g_y - \frac{\partial p}{\partial y} + \mu \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial z^2} \right) = \rho \frac{dv}{dt}$$

$$\cancel{\rho g_z} - \cancel{\frac{\partial p}{\partial z}} + \mu \left(\cancel{\frac{\partial^2 w}{\partial x^2}} + \cancel{\frac{\partial^2 w}{\partial y^2}} + \cancel{\frac{\partial^2 w}{\partial z^2}} \right) = \cancel{\rho \frac{dw}{dt}}$$

(Anulo los términos con respecto a la variable z)

$$\text{Veremos: } \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 (y+2x)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 (y+2x)}{\partial y^2} =$$

$$= \frac{\partial^2 (2)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 (1)}{\partial y^2} = 0 + 0 \quad \checkmark$$

$$\text{ii.) } \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 (x-2y)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 (x-2y)}{\partial x^2} =$$

$$= \frac{\partial^2 (-2)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 (1)}{\partial x^2} = 0 \quad \checkmark$$

Se anulan los términos asociados a μ . \therefore el fluido no es viscoso.

¿Potencial? El campo es irrotacional si $\nabla \times \vec{v} = \vec{0}$

$$\nabla \times \vec{v} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ u & v & 0 \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial v}{\partial y} - \frac{\partial u}{\partial z}, \frac{\partial u}{\partial z} - \frac{\partial v}{\partial x}, \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} \right)$$

$$\nabla \times \vec{v} = (0 - 0, 0 - 0, \frac{\partial(x-2y)}{\partial x} - \frac{\partial(y+2x)}{\partial y}) =$$

$$\nabla \times \vec{v} = (0, 0, 1-1) \rightarrow \boxed{\nabla \times \vec{v} = (0, 0, 0)} \quad \checkmark \rightarrow \text{es irrotacional}$$

Problema N° 2 a)

Dado $V: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$, $\vec{v} = (u, v, w)$, incompresible, estacionario

Hallar $f(y)$ para que se cumpla la ecuación de continuidad

La ecuación de continuidad se define:

$$\boxed{\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{v}) = 0} \quad \text{Para flujo incompresible,}$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0; \therefore \boxed{\nabla \cdot \vec{v} = 0} \quad \text{Aplico ec. (1)}$$

$$\nabla \cdot \vec{v} = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) \cdot (u, v, w) = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0$$

$$\nabla \cdot \vec{v} = \frac{\partial(4xy^2)}{\partial x} + \frac{\partial(f(y))}{\partial y} + \frac{\partial(-zy^2)}{\partial z} = 0$$

$$= 4y^2 + \frac{\partial f}{\partial y} - y^2 = 0, \text{ despues } \frac{\partial}{\partial y}$$

$$\frac{\partial f}{\partial y} = -3y^2 \Rightarrow \partial f = -3y^2 \partial y$$

$$f = \int -3y^2 dy + C$$

$$f = -\frac{3}{3}y^3 + C \rightarrow \boxed{f(y) = -y^3 + C} \quad \text{(3)}$$

$C \in \mathbb{R}$

Verifico ec. (3) en (2). (3)

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{v} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = \frac{\partial(4xy^2)}{\partial x} + \frac{\partial(-y^3+z)}{\partial y} + \frac{\partial(-zy^2)}{\partial z} =$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{v} = 4y^2 \frac{\partial x}{\partial x} - 3y^2 + 0 + y^2 \frac{\partial(-z)}{\partial z} =$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{v} = 4y^2 - 3y^2 - y^2 = 4y^2 - 4y^2 \rightarrow \boxed{\vec{\nabla} \cdot \vec{v} = 0} \checkmark$$

Problema N°2 b)

Dado $u: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, $u = U_0 \left[1 + \left(\frac{R}{x} \right)^3 \right]$ (1), hallar punto con aceleración máxima:

Aplicamos derivada total para el cálculo de aceleración \vec{a} .

$$\boxed{\vec{a} = \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \nabla) \cdot \vec{v}} \quad (2), \text{ desarrollando (2):}$$

$$\vec{a} = \begin{cases} a_x = \frac{\partial u}{\partial t} + u \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) + v \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) + w \left(\frac{\partial u}{\partial z} \right) \\ a_y = \frac{\partial v}{\partial t} + u \left(\frac{\partial v}{\partial x} \right) + v \left(\frac{\partial v}{\partial y} \right) + w \left(\frac{\partial v}{\partial z} \right) \\ a_z = \frac{\partial w}{\partial t} + u \left(\frac{\partial w}{\partial x} \right) + v \left(\frac{\partial w}{\partial y} \right) + w \left(\frac{\partial w}{\partial z} \right) \end{cases}$$

Anulo términos con $v=0$, $w=0$, $\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = \vec{0}$

$$\boxed{\vec{a} = u \cdot \frac{\partial u}{\partial x} \hat{i}} \quad (2^*) \quad \text{de (2^*)}, \quad \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial [U_0 [1 + (R/x)^3]]}{\partial x}$$

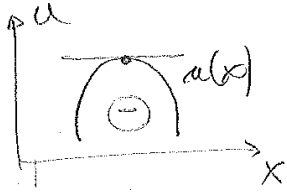
$$\frac{\partial u}{\partial x} = U_0 \cdot \left(\frac{\partial [1 + (R/x)^3]}{\partial x} \right) = U_0 \left(\frac{\partial(1)}{\partial x} + R^3 \cdot \frac{\partial(x^{-3})}{\partial x} \right) =$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = U_0 \cdot (0 + R^3 \cdot (-3) \cdot x^{-3-1}) \rightarrow \boxed{\frac{\partial u}{\partial x} = U_0 \cdot \left(\frac{-3R^3}{x^4} \right)} \quad (3)$$

reemplazo (3) a (2^*) $\vec{a} = U_0 \cdot \left[1 + \left(\frac{R^3}{x^3} \right) \right] \cdot U_0 \cdot \left(\frac{-3R^3}{x^4} \right)$

$$\bar{a} = \frac{-3U_0^2 R^3}{x^4} \left[1 + \frac{R^3}{x^3} \right] \rightarrow \boxed{\bar{a} = \frac{-3U_0^2 R^3}{x^4} - \frac{3U_0^2 R^6}{x^7}} \quad (4)$$

Le \bar{a} máxima ocurre cuando $\frac{\partial a}{\partial x} = 0$; $\frac{\partial^2 a}{\partial x^2} < 0$



Calculo: $\frac{\partial a}{\partial x} = -3U_0^2 R^3 \frac{\partial(x^{-4})}{\partial x} +$

$$+ (-3U_0^2 R^6) \frac{\partial(x^{-7})}{\partial x} = 0$$

$$\frac{\partial a}{\partial x} = \left[-3U_0^2 R^3 \cdot (-4) \cdot x^{-4-1} \right] + \left[(-3U_0^2 R^6) (-7) \cdot x^{-7-1} \right] = 0$$

$$\frac{\partial a}{\partial x} = \frac{12 U_0^2 R^3}{x^5} + \frac{21 U_0^2 R^6}{x^8} = 0$$

$$U_0^2 R^3 \left(\frac{12}{x^5} + \frac{21 R^3}{x^8} \right) = 0$$

$$\frac{1}{x^5} \cdot \left(12 + \frac{21 R^3}{x^3} \right) = 0$$

Nunca es cero

Puede ser cero,

$$\frac{1}{x^5} \neq 0 \quad \forall x \in \mathbb{R}$$

$$12 + \frac{21 R^3}{x^3} = 0 \rightarrow \frac{1}{x^3} = \frac{-12}{21 R^3}$$

$$x^3 = \frac{-21 R^3}{12} \rightarrow x = \left[\frac{(-1) \cdot 21 \cdot R^3}{12} \right]^{\frac{1}{3}}$$

$$x = \frac{(-1) \cdot \sqrt[3]{21} \cdot R}{\sqrt[3]{12}}, \quad \text{Vamos que: } \begin{array}{l} 21/7 \\ 3/3 \\ 1 \end{array}; \begin{array}{l} 12/3 \\ 4/2 \\ 2/2 \\ 1 \end{array}$$

$$x = -1 \cdot \sqrt[3]{\frac{7 \cdot 3}{3 \cdot 4}} \cdot R \rightarrow \boxed{x = -\sqrt[3]{\frac{7}{4}} \cdot R} \quad (5)$$

\bar{a}

Problema N° 3: Hallar Fuerza de arrastre F_a (por u. de longitud) (4)

Datos: $\mu(y) = 4 \cdot U_m \cdot \left[\frac{y}{h} - \left(\frac{y}{h} \right)^2 \right]$ (1)

Consideraciones previas:
 -) Fluido Newtoniano
 -) Sección transversal de conductor rectangular, área $b \cdot h$
 -) Consideramos F_a por unidad de longitud.

Resolución: $F_a = \tau \cdot A$ (2) donde: τ : tensión de corte por arrastre
 A : área de aplicación.

1) Al ser fluido newtoniano; $\tau = \mu \cdot \frac{dv}{dy}$ (3) v : Velocidad del fluido

2) Para el área considerada; $A = b \cdot l$ (4) b : profundidad de sección
 l : longitud unitaria.

3) De (3): $\frac{dv}{dy} = \frac{d[4U_m \cdot (\frac{y}{h} - \frac{y^2}{h^2})]}{dy} = 4U_m \left[\left(\frac{1}{h} \cdot \frac{dy}{dy} \right) - \left(\frac{1}{h^2} \cdot \frac{2y}{dy} \right) \right]$

$\frac{dv}{dy} = 4U_m \left[\frac{1}{h} - \frac{2y}{h^2} \right] \rightarrow \frac{dv}{dy} = \frac{4U_m}{h} \left[1 - \frac{2y}{h} \right]$ (5)

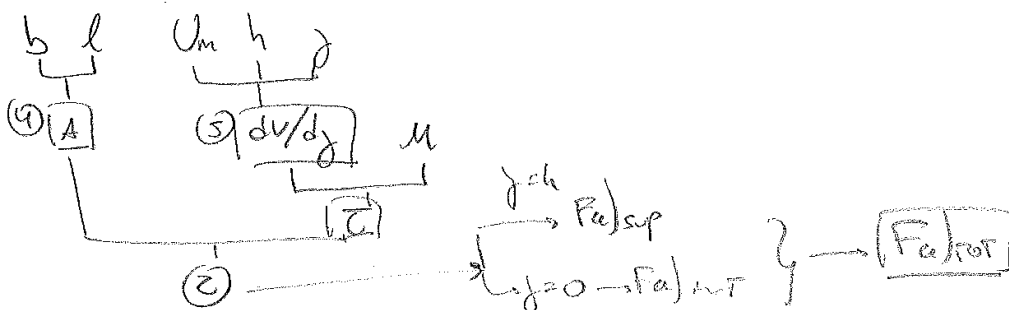
4) Dado que la fuerza de arrastre se manifiesta en superficies superior e inferior;

$F_a)_{\text{total}} = F_a)_{\text{sup}} + F_a)_{\text{inf}}$

$F_a)_{\text{TOT}} = F_a)_{y=h} + F_a)_{y=0}$ (6)

Según sistema de referencia indicado en el dibujo.

Esquema:



de (4) y (5): $\tau = \frac{\mu \cdot \gamma \cdot \Omega_m}{h} \left[1 - \frac{z\gamma}{h} \right]$, $A = b \cdot l$

$$\boxed{F_a = \frac{\mu \cdot \gamma \cdot \Omega_m \cdot b \cdot l}{h} \left[1 - \frac{z\gamma}{h} \right]}$$