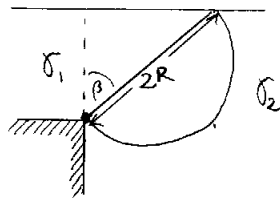
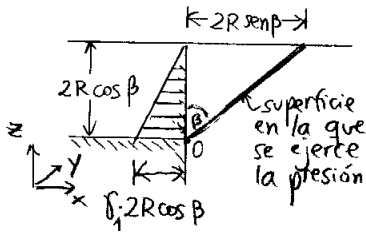


P41



Existen fuerzas de presión desde el lado del líquido ρ_1 y desde el líquido ρ_2 .

i) Líquido ρ_1 :



En el sentido horizontal:

$$F_{p1x} = \frac{\rho_1 \cdot 2R \cos \beta \cdot 2R \cos \beta \cdot 1}{2}$$

ancho

(Volumen del prisma de presión aplicado en la proyección en el plano $y-z$ de la compuerta)

$$F_{p1x} = 2 \rho_1 R^2 \cos^2 \beta$$

En el sentido vertical:

$$F_{p1z} = \frac{\rho_1 \cdot 2R \sin \beta \cdot 2R \cos \beta \cdot 1}{2}$$

ancho

(peso del agua sobre la superficie donde se aplica la presión)

$$F_{p1z} = 2 \rho_1 R^2 \sin \beta \cos \beta$$

Distancia desde O al centro de aplicación de la fuerza horizontal:

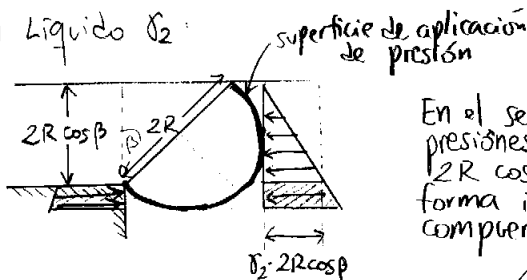
$$d_{1x} = \frac{2R \cos \beta}{3} \quad (\text{medida en forma vertical})$$

Distancia desde O al centro de aplicación de la fuerza vertical:

$$d_{1z} = \frac{2R \sin \beta}{3} \quad (\text{medida en forma horizontal})$$

(Estas distancias se miden en forma perpendicular a la dirección de aplicación de la fuerza para obtener el brazo asociado al torque)

ii) Líquido ρ_2 :



En el sentido horizontal, se ve que las presiones más abajo de la profundidad $2R \cos \beta$ se anulan al actuar en forma idéntica por ambas lados de la compuerta, con signos opuestos.

$$F_{p2x} = \frac{\rho_2 \cdot 2R \cos \beta \cdot 2R \cos \beta \cdot 1}{2} = 2 \rho_2 R^2 \cos^2 \beta$$

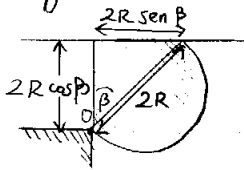
ancho

En el sentido vertical:

Dividiremos entre las presiones que apuntan hacia arriba y las que lo hacen hacia abajo (ver figuras a la derecha).

En ambos casos, las presiones están dadas por el peso de la zona achurada, considerando que contiene un líquido de peso específico δ_2 .

Como hay parte de las áreas que se intersectan, y las fuerzas que representan tienen signo contrario, se anulan, y la fuerza queda dada por el peso de la siguiente zona:



Para el cálculo se divide en el triángulo superior y el semicírculo inferior.

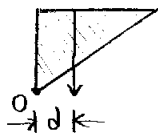
$$F_{p2z}(\nabla) = \frac{\delta_2 \cdot 2R \cos \beta \cdot 2R \sin \beta \cdot 1}{2} = 2 \delta_2 R^2 \cos \beta \sin \beta$$

$$F_{p2z}(\bigcirc) = \delta_2 \cdot \frac{\pi R^2}{2} \cdot 1 = \frac{\delta_2 \pi R^2}{2}$$

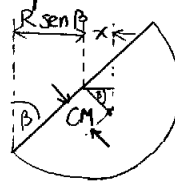
Distancia (vertical) desde O al centro de aplicación de la fuerza horizontal.

$$d_{2x} = \frac{2R \cos \beta}{3}$$

Distancia (horizontal) desde O al centro de aplicación de la fuerza vertical.



$$d_{2z}(\nabla) = \frac{2R \sin \beta}{3}$$



$$d_{2z}(\bigcirc) = R \sin \beta + x$$

$$x = CM \cdot \cos \beta$$

$$x = \frac{4}{3} \frac{R}{\pi} \cos \beta$$

$$\Rightarrow d_{2z}(\bigcirc) = R \left(\sin \beta + \frac{4}{3\pi} \cos \beta \right)$$

Por último, se tiene el peso de la compuerta, que actúa en forma vertical:

$$F = W$$

$$d_w = R \left(\sin \beta + \frac{4}{3\pi} \cos \beta \right)$$

(actúa en el centro de gravedad de la compuerta, también medido en forma perpendicular a la fuerza)

Sumando los momentos en torno a O :

$\sum M = 0$ (ángulo de equilibrio , no hay movimiento)

$$\begin{aligned} & - (2 \gamma_1 R^2 \cos^2 \beta) \cdot \left(\frac{2R \cos \beta}{3} \right) + - (2 \gamma_1 R^2 \sin \beta \cos \beta) \cdot \left(\frac{2R \sin \beta}{3} \right) \\ & + (2 \gamma_2 R^2 \cos^2 \beta) \left(\frac{2R \cos \beta}{3} \right) + (2 \gamma_2 R^2 \sin \beta \cos \beta) \cdot \left(\frac{2R \sin \beta}{3} \right) \\ & + \left(\gamma_2 \frac{\pi R^2}{2} \right) \left(R \sin \beta + \frac{4R}{3\pi} \cos \beta \right) + - W \left(R \sin \beta + \frac{4R}{3\pi} \cos \beta \right) = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & (\gamma_2 - \gamma_1) \left(\frac{4}{3} R^3 \cos^3 \beta \right) + (\gamma_2 - \gamma_1) \left(\frac{4}{3} R^3 \sin^2 \beta \cos \beta \right) \\ & + \left(\gamma_2 \frac{\pi R^2}{2} - W \right) \left(R \sin \beta + \frac{4R}{3\pi} \cos \beta \right) = 0 \end{aligned}$$

$$(\gamma_2 - \gamma_1) \left(\frac{4}{3} R^3 \cos \beta \right) + \left(\gamma_2 \frac{\pi R^2}{2} - W \right) \left(R \sin \beta + \frac{4R}{3\pi} \cos \beta \right) = 0$$

Evaluando numéricamente se llega a :

$$\beta = 4,7^\circ = 0,082 \text{ [rad]}$$