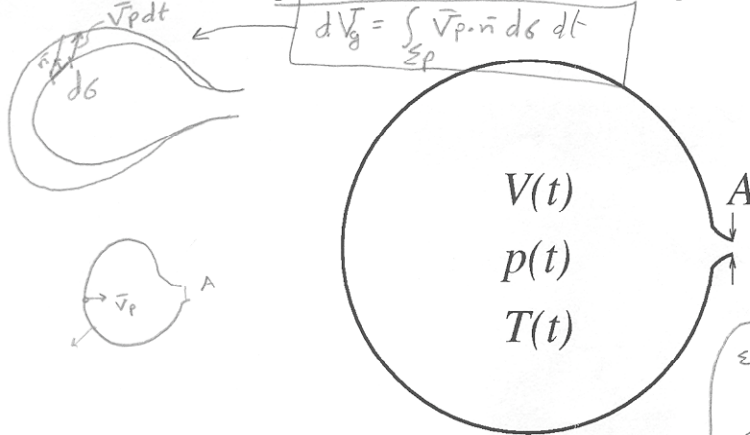


Un globo aislado termicamente posee una pared elástica que puede aguantar diferencias de presión proporcionales al volumen del globo V de acuerdo a la ley $p - p_a = K(V - V_0)$, donde p es la presión dentro del globo, K es una constante de proporcionalidad, p_a es la presión ambiente y V_0 es el volumen del globo desinflado. En un instante dado, se comienza a vaciar el globo a través de un pequeño orificio de área mínima A ($A^{3/2} \ll V$), situada en el exterior. Sabiendo que la presión inicial en el interior del globo es $p_i = 3p_a$ y que su temperatura inicial coincide con la ambiente, se pide: escribir las ecuaciones y condiciones iniciales que determinan las variaciones de presión y temperatura en el interior del globo durante el proceso de descarga.



NOTA: FUERZA SOBRE EL GLOBO?

$$\vec{F} = - \int_{\Sigma_g} p \vec{n} dS = \int_{\Sigma_i} p \vec{n} dS - \int_{\Sigma_e} p \vec{n} dS = -V_T G \vec{n}_T - p_s A \vec{n}_T$$

$$\int_{\Sigma_i} p \vec{n} dS = -V_T G \vec{n}_T - p_s A \vec{n}_T$$

$$\int_{\Sigma_e} p \vec{n} dS = p_a A \vec{n}_T$$

EL PROCESO DE VACIADO ES ISENTROPICO

$$\frac{d}{dt} \int_{\Sigma_A} \left(\rho e + \frac{1}{2} v^2 \right) dV + \int_{\Sigma_A} \rho \left(e + \frac{1}{2} v^2 \right) \vec{v} \cdot \vec{n} dS = - \int_{\Sigma_p} p \vec{v} \cdot \vec{n} dS - \int_{\Sigma_A} p \vec{v} \cdot \vec{n} dS \Rightarrow \frac{d}{dt} (S V e) + G \left(e + \frac{p}{\rho} \right) = -P \int_{\Sigma_p} \vec{v} \cdot \vec{n} dS$$

COMO $G = - \frac{d}{dt} (S V)$ y $\frac{dV}{dt} = \int_{\Sigma_p} \vec{v} \cdot \vec{n} dS \Rightarrow e \frac{d}{dt} (S V) + S V \frac{de}{dt} - \left(e + \frac{p}{\rho} \right) \frac{dV}{dt} = - \frac{P}{\rho} \frac{d}{dt} (S V) - S V \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{\rho} \right)$

(1) $\frac{de + p d(1/\rho)}{dt} = 0 \Rightarrow d \left(\frac{1}{\rho} \frac{p}{\rho} \right) + p d \left(\frac{1}{\rho} \right) = 0 \Rightarrow d \left(\frac{p}{\rho} \right) = 0 \Rightarrow \frac{P}{\rho} = \frac{P_i}{\rho_i} \quad (2)$

POR OTRA PARTE PARA LA TOBERA

(3) $\begin{cases} \frac{P}{P_a} > \left(\frac{\gamma+1}{2} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} & \text{TOBERA ADAPTADA } G = \rho_a A \left(\frac{2}{\gamma+1} \right)^{\frac{\gamma+1}{2(\gamma-1)}} \\ \frac{P}{P_a} < \left(\frac{\gamma+1}{2} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} & G = \rho_a A \left[\left(\frac{P}{P_a} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} - 1 \right]^{1/2} \left(\frac{P}{P_a} \right)^{-\frac{\gamma+1}{2\gamma}} \left(\frac{2}{\gamma+1} \right)^{1/2} \end{cases}$

ADemás

(4) $P - P_a = K(V - V_0)$

LA CONDICION INICIAL PARA LA INTEGRACION ES

$t=0, P=P_i=3P_a$
 $T=T_i=T_a$
 $\rho=\rho_i=3\rho_a$
 $V=V_0 + \frac{2P_a}{K}$

EL PROBLEMA ANTERIOR PUEDE REESCRIBIRSE EN FORMA ADIMENSIONAL DEFINIENDO

DE (4) $\rightarrow \frac{V}{V_0} = 1 + \Lambda(\Pi - 1)$ DE (2) $\rightarrow \frac{\rho}{\rho_i} = \frac{1}{3^{1/\gamma}} \Pi^{1/\gamma}$, $\rho_a A = A \sqrt{\gamma \rho_i P_a} = A \sqrt{\frac{\gamma \rho_i P_a}{3^{1/\gamma}}} \Pi^{1/\gamma}$

DE DONDE (1) PASA A SER

$t = \frac{V_0}{A} \left(\frac{3 \rho_a}{\gamma P_a} \right)^{1/2} \tau = \frac{V_0}{A} \left(\frac{3^{1/\gamma}}{\gamma} \right) \tau$

$\frac{d}{d\tau} \left\{ \Pi^{1/\gamma} [1 + \Lambda(\Pi - 1)] \right\} = - \left(\frac{2}{\gamma+1} \right)^{\frac{\gamma+1}{2(\gamma-1)}} \Pi^{\frac{\gamma+1}{2\gamma}} \quad \text{si } \Pi > \left(\frac{\gamma+1}{2} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$
 $\frac{d}{d\tau} \left\{ \Pi^{1/\gamma} [1 + \Lambda(\Pi - 1)] \right\} = - \left(\frac{2}{\gamma+1} \right)^{1/2} \left[\Pi^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} - 1 \right]^{1/2} \quad \text{si } \Pi < \left(\frac{\gamma+1}{2} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$

→ PUEDE INTEGRARSE PARA DAR EXPLICITAMENTE $P(\tau)$