

Κλάσμα κενού

$$S = \frac{u_G}{u_L} = \frac{\frac{Q_G}{A \cdot \varepsilon_G}}{\frac{Q_L}{A \cdot (1 - \varepsilon_G)}} = \frac{Q_G \cdot (1 - \varepsilon_G)}{Q_L \cdot \varepsilon_G}$$

$$S = \frac{u_G}{u_L} = \frac{\frac{U_G}{\varepsilon_G}}{\frac{U_L}{(1 - \varepsilon_G)}} = \frac{U_G \cdot (1 - \varepsilon_G)}{U_L \cdot \varepsilon_G}$$

$$S = \frac{u_G}{u_L} = \frac{\frac{\dot{m} \cdot x}{A \cdot \varepsilon_G \cdot \rho_G}}{\frac{\dot{m} \cdot (1 - x)}{A \cdot (1 - \varepsilon_G) \cdot \rho_L}} = \frac{\rho_L \cdot x \cdot (1 - \varepsilon_G)}{\rho_G \cdot (1 - x) \cdot \varepsilon_G}$$

$$\varepsilon_G = \frac{Q_G}{S \cdot Q_L + Q_G}$$

$$\varepsilon_G = \frac{U_G}{S \cdot U_L + U_G}$$

$$\varepsilon_G = \frac{x}{x + S \cdot (1 - x) \cdot \frac{\rho_G}{\rho_L}}$$

$$\varepsilon_G = \frac{\rho_L \cdot x}{\rho_L \cdot x + \rho_G \cdot (1 - x)}$$

$$\varepsilon_G = \beta = \frac{Q_G}{Q_L + Q_G}$$

Premoli model

$$y = \frac{\beta}{1-\beta} \quad \beta = \frac{Q_G}{Q_L+Q_G}$$

$$E_1 = 1.578 Re^{-0.19} \left(\frac{\rho_L}{\rho_G} \right)^{0.22}$$

$$E_2 = 0.0273 \cdot We \cdot Re^{-0.51} \cdot \left(\frac{\rho_L}{\rho_G} \right)^{-0.08}$$

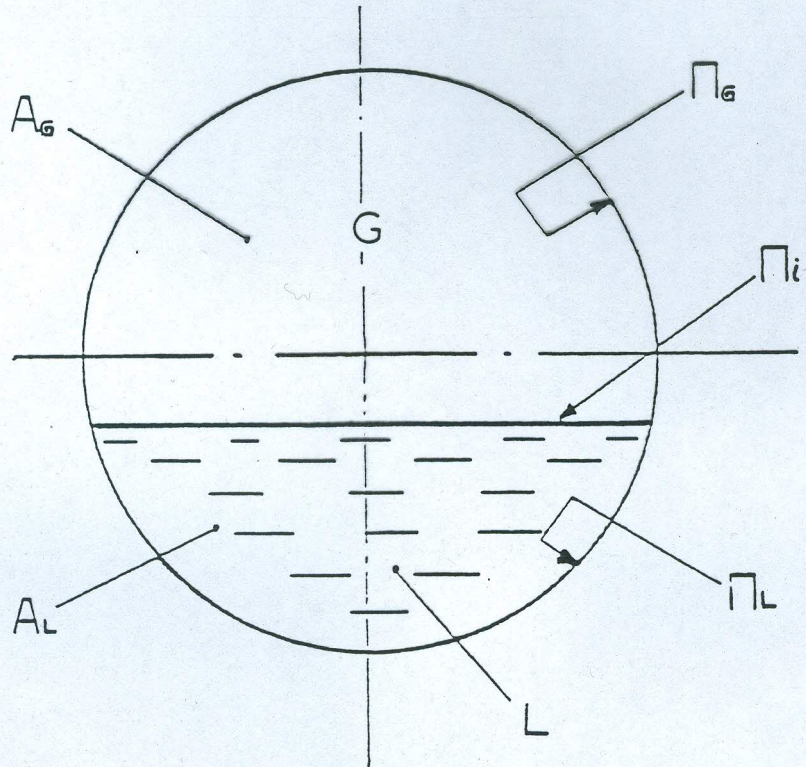
$$S = 1 + E_1 \left(\frac{y}{1+yE_2} - yE_2 \right)^{1/2}$$

$$Re = \frac{\dot{m}D}{\mu_L} \quad We = \frac{\dot{m}^2 D}{\sigma \rho_L}$$

$$e_G = \frac{Q_G}{SQ_L + Q_G}$$

$$H_L = 1 - e_G$$

Κλάσμα κενού για stratified τύπο ροής



Από απλή γεωμετρική θεώρηση του σχήματος 5.4 προκύπτουν οι περιμέτροι Π_G του αερίου, Π_L του υγρού και Π_i της διεπιφάνειας ως εξής :

$$\Pi_L = D \cdot \left(\pi - \frac{\theta}{2} \right) \qquad \Pi_G = D \cdot \frac{\theta}{2} \qquad (5.15) \qquad (5.16)$$

$$\Pi_i = D \cdot \sin \frac{\theta}{2} \qquad (5.17)$$

Οι υδραυλικές διάμετροι για την αέρια και την υγρή φάση δίνονται (βιβλιογραφία) :

$$D_G = \frac{4 \cdot A_G}{\Pi_i + \Pi_G} = \frac{\pi \cdot R_G \cdot D^2}{\Pi_i + \Pi_G} \qquad (5.18)$$

$$D_L = \frac{4 \cdot A_L}{\Pi_L} = \frac{\pi \cdot R_L \cdot D^2}{\Pi_L} \qquad (5.19)$$

Αντικαθιστώντας τις σχ.(5.15)-(5.17) στις σχ.(5.18) και (5.19) προκύπτει :

$$D_G = \frac{\pi \cdot R_G \cdot D}{\frac{\theta}{2} + \sin \frac{\theta}{2}} \quad (5.20)$$

$$D_L = \frac{\pi \cdot R_L \cdot D}{\pi - \frac{\theta}{2}} \quad (5.21)$$

Επίσης οι επιφάνειες A_G και A_L που καταλαμβάνουν η αέρια και η υγρή φάση δίνονται από τις σχέσεις :

$$A_G = \frac{\pi \cdot D^2}{4} \cdot R_G \quad (5.22)$$

$$A_L = \frac{\pi \cdot D^2}{4} \cdot (1 - R_L) \quad (5.23)$$

όπου $R_G = A_G / A_L = 1 - R_L$ είναι το holdup αερίου, και R_L το holdup υγρού. Το μέγεθος αυτό δηλώνει το ποσοστό της επιφάνειας του αγωγού που καταλαμβάνει η κάθε φάση. Επίσης από θεώρηση του σχ.5.4 τα μεγέθη R_G και R_L μπορούν να εκφραστούν σαν συνάρτηση της γωνίας θ ως εξής :

$$R_G = \frac{1}{2 \cdot \pi} \cdot (\theta - \sin \theta) \quad (5.24)$$

$$R_L = 1 - \frac{1}{2 \cdot \pi} \cdot (\theta - \sin \theta) \quad (5.25)$$

Εισάγοντας τους διαφασικούς πολλαπλασιαστές τριβής Φ_G και Φ_L των Lockhart-Martinelli είναι :

$$\Phi_G^2 = \frac{\left(\frac{dP}{dz} \right)_{TP}}{\left(\frac{dP}{dz} \right)_{SG}} \quad (5.26)$$

$$\Phi_L^2 = \frac{\left(\frac{dP}{dz}\right)_{TP}}{\left(\frac{dP}{dz}\right)_{SL}} \quad (5.27)$$

όπου δίνονται :

- Για δύο φάσεις :

$$\left(\frac{dP}{dz}\right)_{TP} = \frac{2 \cdot f_G \cdot \rho_G \cdot V_G^2}{D_G} \quad (5.28)$$

$$f_G = C_G \cdot \left(\frac{\rho_G \cdot V_G \cdot D_G}{\mu_G}\right)^{-m} \quad (5.29)$$

$$V_G = 4 \cdot Q_G \cdot (\pi \cdot \beta \cdot D_G^2)^{-1} \quad (5.30)$$

- Για μια φάση :

$$\left(\frac{dP}{dz}\right)_{SG} = \frac{2 \cdot f_{SG} \cdot \rho_G \cdot V_{SG}^2}{D} \quad (5.31)$$

$$f_{SG} = C_G \cdot \left(\frac{\rho_G \cdot V_{SG} \cdot D}{\mu_G}\right)^{-m} \quad (5.32)$$

$$V_{SG} = 4 \cdot Q_G \cdot (\pi \cdot D_G^2)^{-1} \quad (5.33)$$

όπου C_G είναι ο συντελεστής Blasius (16 για στρωτή ροή και 0.046 για τυρβώδη ροή), m είναι ο δείκτης Blasius (1 για στρωτή ροή και 0.2 για τυρβώδη ροή αέρα). Τα σύμβολα :

$$\alpha = R_L \cdot \left(\frac{D}{D_L}\right)^2 \quad (5.34)$$

$$\beta = R_G \cdot \left(\frac{D}{D_G} \right)^2 \quad (5.35)$$

είναι οι λόγοι των πραγματικών επιφανειών ροής των αντίστοιχων φάσεων προς αυτές ενός κύκλου των αντίστοιχων υδραυλικών διαμέτρων D_L και D_G .

Αντικαθιστώντας τις (5.28)-(5.35) και (5.20), (5.21) στην (5.26) προκύπτει μια σχέση του Φ_G σε συνάρτηση της γωνίας θ :

$$\Phi_G = R_G^{-3} \cdot \left[\frac{\frac{\theta}{2} + \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)}{\pi} \right]^{m+1} \quad (5.36)$$

και αντίστοιχα, για το Φ_L προκύπτει:

$$\Phi_L = R_L^{-3} \cdot \left[\frac{\pi - \left(\frac{\theta}{2}\right)}{\pi} \right]^{n+1} \quad (5.37)$$

όπου $m=n=1$ για στρωτή και $m=n=0.2$ για τυρβώδη ροή.

Επίσης υπολογίζεται η παράμετρος X των Lockhart-Martinelli από την σχέση:

$$X^2 = \frac{(dP/dz)_L}{(dP/dz)_G} \quad (5.38)$$

αφού $(dP/dz)_L$ και $(dP/dz)_G$ είναι γνωστές βαθμίδες πίεσης της μονοφασικής ροής υγρού και αερίου αντίστοιχα και οι οποίες δίνονται από τις σχέσεις:

$$\left(\frac{dP}{dz} \right)_L = \frac{2 \cdot f_L \cdot \dot{m}^2 \cdot (1-x)^2}{D \cdot \rho_L} \quad (5.39)$$

$$\left(\frac{dP}{dz} \right)_G = \frac{2 \cdot f_G \cdot \dot{m}^2 \cdot x^2}{D \cdot \rho_G} \quad (5.40)$$

Έτσι έχοντας γνωστό ότι :

$$X = \frac{\Phi_G}{\Phi_L} \quad (5.41)$$

και από τις σχέσεις (5.36) και (5.37) προκύπτει μια πολύπλοκη εξίσωση με άγνωστο μόνο τη γωνία θ , η οποία είναι :

$$F = \frac{\left[1 - \frac{1}{2 \cdot \pi} \cdot (\theta - \sin \theta)\right]^3 \cdot \left[\frac{(\theta/2) + \sin(\theta/2)}{\pi}\right]^{1.2}}{\left[\frac{1}{2 \cdot \pi} \cdot (\theta - \sin \theta)\right]^3 \cdot \left[\frac{\pi - (\theta/2)}{\pi}\right]^{n-1}} - X^2 \quad (5.42)$$

όπου X^2 είναι γνωστό από τη σχέση (5.38). Η σχέση αυτή επιλύεται με τη μέθοδο Newton-Raphson για αρχική γωνία $\theta=20$, $k=50$ επαναλήψεις και με 10^{-5} προσέγγιση. Έτσι με γνωστή τη γωνία θ υπολογίζεται η περίμετρος Π_G του αερίου και από τη σχέση :

$$\Pi_G = D \cdot \cos^{-1}(2 \cdot \bar{h}_L - 1) \quad (5.43)$$

λύνοντας ως προς το αδιάστατο ύψος υγρού $\bar{h}_L = \frac{h_L}{D}$ προκύπτει :

$$\bar{h}_L = \frac{1}{2} \cdot \left[\cos\left(\frac{\Pi_G}{D}\right) + 1 \right] \quad (5.44)$$

Οπότε τελικά το κλάσμα κενού δίνεται από τη σχέση :

$$\varepsilon_G = \frac{1}{\pi} \cdot \left[\cos^{-1}(2 \cdot \bar{h}_L - 1) - (2 \cdot \bar{h}_L - 1) \cdot \sqrt{1 - (2 \cdot \bar{h}_L - 1)^2} \right] \quad (5.45)$$

Beggs - Brill model

$$H_L(\alpha) = H_{L(\psi)} \cdot \Psi \quad H_{L(\psi)} = \frac{\alpha_1 \cdot \lambda_L^b}{N_{FR}^c}$$

$$N_{FR} = \frac{V^2}{g \cdot D}$$

$$V = V_L + V_G \quad \lambda_L = \frac{V_L}{V}$$

$$\Psi = 1 + C[\sin(1.8\alpha) - 0.333\sin^3(1.8\alpha)]$$

$$N_{LN} = 1.938V_L \cdot \left(\frac{\rho_L}{\sigma}\right)^{0.25}$$

$$H_L(\text{transition}) = A \times H_L(\text{segregated}) + B \times H_L(\text{intermittent})$$

$$A = \frac{L_3 - N_{FR}}{L_3 - L_2} \quad B = 1 - A$$

$$L_2 = 0.000925 \lambda_L^{-2.4684}$$

$$L_3 = 0.10 \lambda_L^{-1.4516}$$

BJA model

$$X^2 = \frac{\left(\frac{dP}{dz}\right)_L}{\left(\frac{dP}{dz}\right)_G}$$

$$\left(\frac{dP}{dz}\right)_G = \frac{f_G \cdot \rho_G \cdot V_G^2}{2D}$$

$$\left(\frac{dP}{dz}\right)_L = \frac{f_L \cdot \rho_L \cdot V_L^2}{2D}$$

$$H_L = 1.24X^{1.058} \quad \text{if } X < 0.01$$

$$Y = \frac{-(\rho_L - \rho_G) \sin \alpha}{\left(\frac{dP}{dz}\right)_G}$$

$$X^2 \cdot (\bar{u}_L \bar{D}_L)^{-n} \cdot \bar{u}_L^2 \frac{\bar{P}_L}{\bar{A}_L} - (\bar{u}_G \bar{D}_G)^{-m} \cdot \bar{u}_G^2 \cdot \left(\frac{\bar{P}_G}{\bar{A}_G} + \frac{\bar{P}_L}{\bar{A}_L} + \frac{\bar{P}_i}{\bar{A}_G} \right) - 4Y = 0$$

$$h_x = \frac{D}{2} - h_L$$

$$H_L = \frac{\theta - \sin \theta}{2\pi}$$

$$\theta = 2 \cos^{-1}(2h_x / D)$$

Rouhani model

$$V = V_G + V_L$$

$$u_{GV} = u_G - V$$

$$u_{Lv} = u_L - V$$

$$u_{Gu} = 1.18 \left(\sigma g \cdot \frac{\rho_L - \rho_G}{\rho_L^2} \right)^{0.25} \cdot (1-x)$$

$$e_G = \frac{V_G}{u_G}$$

Flanigan model

$$A = \frac{\pi D^2}{4}$$

$$V_G = \frac{Q_G}{A}$$

$$H_L = \frac{1}{1 + 0.3264 V_G^{1.006}}$$

Eaton model

$$N_{LV} = 1.938V_L \cdot \left(\frac{\rho_L}{\sigma} \right)^{0.25}$$

$$N_{GV} = 1.938V_G \cdot \left(\frac{\rho_L}{\sigma} \right)^{0.50}$$

$$N_D = 10.073D \cdot \left(\frac{\rho_L}{\sigma} \right)^{0.5}$$

$$N_L = 0.15726\mu_L \left(\frac{1}{\rho_L \cdot \sigma^3} \right)^{0.25}$$

$$N_E = \frac{1.84(N_{LV})^{0.575} \cdot (P/P_b)^{0.05} \cdot N_L^{0.1}}{N_{GV} \cdot N_d^{0.0277}}$$

$$H_L = H_L(N_E)$$