

Dimensionsanalyse und Ähnlichkeitstheorie:

Seien l^* , t^* , v^* und p^* (Konstante) Referenzgrößen für die Länge, die Zeit, die Geschwindigkeit und den Druck. Wir führen nun die neuen (dimensionslosen) Variablen

$$(33) \quad X_i = \frac{x_i}{l^*}, \quad T = \frac{t}{t^*}, \quad V_i = \frac{v_i}{v^*}, \quad P = \frac{p}{p^*}$$

ein. Durch diese Variablentransformation erhalten wir:

$$s | \quad a) \quad \frac{\partial V_i}{\partial T} - \nu \Delta V_i + \sum_{j=1}^d V_j \frac{\partial V_i}{\partial X_j} + \frac{1}{S} \frac{\partial P}{\partial X_i} = f_i, \quad \nu = \frac{\eta}{S}$$

$$\frac{l^*}{S(v^*)^2} \left\{ S \frac{v^*}{t^*} \frac{\partial V_i}{\partial T} - \mu \frac{v^*}{(l^*)^2} \Delta V_i + \frac{\rho(v^*)^2}{l^*} \sum_{j=1}^d V_j \frac{\partial V_i}{\partial X_j} + \frac{p^*}{l^*} \frac{\partial P}{\partial X_i} = S f_i \right.$$

$$\underbrace{\left(\frac{l^*}{v^* t^*} \right)}_{=1} \frac{\partial V_i}{\partial T} - \underbrace{\left(\frac{\mu}{S} \frac{1}{l^* v^*} \right)}_{=1/Re} \Delta V_i + \sum_{j=1}^d V_j \frac{\partial V_i}{\partial X_j} + \underbrace{\left(\frac{p^*}{S(v^*)^2} \right)}_{=1} \frac{\partial P}{\partial X_i} = \underbrace{\frac{l^*}{(v^*)^2} f_i}_{=F_i}$$

mit $t^* = \frac{l^*}{v^*} [s]$ mit $p^* = S(v^*)^2$

$$(34) \quad \frac{\partial V}{\partial T} - \frac{1}{Re} \Delta V_i + \sum_{j=1}^d V_j \frac{\partial V_i}{\partial X_j} + \frac{\partial P}{\partial X_i} = F_i$$

mit $t^* = \frac{l^*}{v^*}$, $p^* = S(v^*)^2$, $F_i = \frac{l^*}{(v^*)^2} f_i$ und der dimensionslosen **Reynolds-Zahl** (Osborne Reynolds, 1842-1912)

$$(35) \quad Re = \frac{S}{\mu} l^* v^* = \frac{l^* v^*}{\nu}$$

$$b) \quad 0 = \operatorname{div} v = \sum_{j=1}^d \frac{\partial v_j}{\partial x_j} = \frac{v^*}{l^*} \sum_{j=1}^d \frac{\partial V_j}{\partial X_j}, \quad \text{d.h. } \operatorname{div}_X V = 0$$

$$(36) \quad \operatorname{div} \vec{V} = 0$$

Für $Re \ll 1$ ist Strömung dominant viskos (zäh),

für $Re \gg 1$ ist Strömung dominant konvektiv.