

Die Strömung eines instationären, inkompressiblen Newtonschen Fluids läßt sich damit durch die folgende ARWH für die Navier-Stokes-Gleichungen beschreiben:

(32)

Ges. sind das Geschwindigkeitsfeld $v(x,t) = (v_1(x,t), \dots, v_d(x,t))^T$ und das Druckfeld $p(x,t)$ mit $(x,t) \in \Omega \times [t_0, t_f]$, sodass für alle $(x,t) \in \Omega \times (t_0, t_f)$

a) die Bewegungsgleichungen (Impulssatz)

$$\frac{\partial v_i}{\partial t} - \nu \Delta v_i + v \cdot \text{grad } v_i + \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x_i} = f_i, \quad i = 1, \dots, d$$

oder kompakt aufgeschrieben

$$\frac{\partial v}{\partial t} - \nu \Delta v + (v \cdot \nabla) v + \frac{1}{\rho} \nabla p = f$$

b) die Kontinuitätsgleichung (Massenerhaltung)

$$\text{div } v = 0$$

göten. Dazu kommen die Anfangsbedingungen

$$v(x,0) = v_0(x) \quad \forall x \in \Omega$$

und Randbedingungen, z. B.

• Dirichlet

• Neumann (natürliche Ausflußbed.)

$$T(x,t; n(x,t)) := \sum_{j=1}^d g_{ij}(x,t) n_j(x,t) = 0 \text{ on } \Gamma \times (t_0, t_f)$$

• ? $\int_{\Omega} g(x,t) \cdot n(x,t) dx = 0$: folgt sofort aus $\text{div } v = 0$

• $v(x,t) = g(x,t) \quad A(x,t) \in \Gamma \times (t_0, t_f)$

• ? ?