

Bernoulli-Gleichung für nicht-kompressible Flüssigkeiten im stationären Zustand

Zusammenfassung

Aus der Kraftgleichung für Fluidelemente wird die Bernoulli-Gleichung für nicht-kompressible Flüssigkeiten im stationären Zustand entwickelt.

Die Kraftgleichung für ein Fluidelement ist im stoßfreien Fall gegeben durch

$$mn \left[\frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} + (\mathbf{u} \cdot \nabla) \mathbf{u} \right] = qn (\mathbf{E} + \mathbf{u} \times \mathbf{B}) - \nabla p$$

mit der Masse m eines Fluidelements, der Teilchendichte n und der Geschwindigkeit \mathbf{u} der Fluidelemente, dem Druck p und den elektrischen \mathbf{E} und magnetischen \mathbf{B} Feldern, q bezeichnet die Ladung.

Im stationären Zustand bleibt die Geschwindigkeit konstant, d.h. es gilt $\frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} = 0$. Da eine nicht-kompressible Flüssigkeit betrachtet werden soll, bedeutet dies, dass die Flüssigkeit feldfrei ist, also $\mathbf{E} = 0$ und $\mathbf{B} = 0$. Damit folgt für die Kraftgleichung:

$$\begin{aligned} mn \left[\frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} + (\mathbf{u} \cdot \nabla) \mathbf{u} \right] &= qn (\mathbf{E} + \mathbf{u} \times \mathbf{B}) - \nabla p \\ \Rightarrow mn (\mathbf{u} \cdot \nabla) \mathbf{u} &= -\nabla p \end{aligned}$$

Betrachte die i -te Komponente:

$$\begin{aligned} mn \left(u_i \cdot \frac{\partial}{\partial x_i} \right) u_i &= -\frac{\partial p}{\partial x_i} \\ \Leftrightarrow mnu_i \frac{\partial u_i}{\partial x_i} &= -\frac{\partial p}{\partial x_i} \\ \Leftrightarrow mnu_i \partial u_i &= -\partial p \end{aligned}$$

Integration liefert

$$\begin{aligned} \int mnu_i \partial u_i &= -\int \partial p \\ \Leftrightarrow \frac{1}{2} mnu_i^2 &= -p + C \end{aligned}$$

mit der Integrationskonstanten C . Anwenden auf alle Komponenten liefert

$$\frac{1}{2} mn \sum_{i=1}^3 u_i^2 = -p + C$$

und somit die Bernoulli-Gleichung

$$\frac{1}{2} mnu^2 + p = C = \text{const.}$$

Eine andere Möglichkeit ist die Verwendung der Vektoridentität:

$$\mathbf{A} \times (\nabla \times \mathbf{B}) = \nabla (\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}) - (\mathbf{A} \cdot \nabla) \mathbf{B} - (\mathbf{B} \cdot \nabla) \mathbf{A} - \mathbf{B} \times (\nabla \times \mathbf{A})$$

Mit $\mathbf{A}, \mathbf{B} \equiv \mathbf{u}$ folgt:

$$2(\mathbf{u} \cdot \nabla) \mathbf{u} = \nabla (\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}) = \nabla u^2$$

Einsetzen in $mn (\mathbf{u} \cdot \nabla) \mathbf{u} = -\nabla p$ liefert:

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} mn \nabla u^2 = -\nabla p &\Rightarrow \nabla \left(\frac{1}{2} mnu^2 + p \right) = 0 \\ &\Rightarrow \frac{1}{2} mnu^2 + p = \text{const.} \end{aligned}$$