

3.11 Die Reynoldszahl

- NS-Gl.: keine intrinsische Längenskala (außer Molekülgröße)
 - NS-Gln. sind skaleninvariant (gültig auf Längen $\geq 10\mu\text{m}$)
 - $\hat{=}$ Physik ist auf allen Skalen die gleiche.
 - Ähnlichkeitsprinzip: Auto \leftrightarrow Windkanal



• NS-Gln.: mit $\text{div } \underline{v} = 0, \underline{b} = 0$ (

$$\rho \left(\frac{\partial \underline{v}}{\partial t} + \underline{v} \cdot \nabla \underline{v} \right) = -\nabla p + \eta \nabla^2 \underline{v} \quad (3.67)$$

mit $a \dots$ charakt. Länge
 $v_0 \dots$ " Geschw.
 $\Delta p \dots$ " Druckabfall

→ Skalierung auf einheitslose Größen:

$$\tilde{x} = \frac{x}{a}, \quad \tilde{v} = \frac{v}{v_0}, \quad \tilde{t} = \frac{t}{a/v_0}, \quad \tilde{p} = \frac{p}{\Delta p}$$

o.B. →
$$\text{Re} \left(\frac{\partial \tilde{v}}{\partial \tilde{t}} + \tilde{v} \cdot \tilde{\nabla} \tilde{v} \right) = -\frac{1}{2} \text{Eu} \text{Re} \tilde{\nabla} \tilde{p} + \tilde{\nabla}^2 \tilde{v} \quad (3.68)$$

$$\text{Reynoldszahl: } \text{Re} = \frac{\rho a v_0}{\eta} = \frac{\text{Trägheitskräfte}}{\text{viskose Kräfte}} = \frac{\rho v_0^2 / a}{\eta v_0 / a^2} \quad (3.69)$$

$$\text{Eulierzahl: } \text{Eu} = \frac{\Delta p}{\frac{1}{2} \rho v_0^2} = \frac{\text{Druckkräfte}}{\text{Trägheitskräfte}}$$

→ Ähnlichkeitsprinzip

$$\text{Systeme mit gleicher Re \& Eu verhalten sich gleich} \quad (3.70)$$

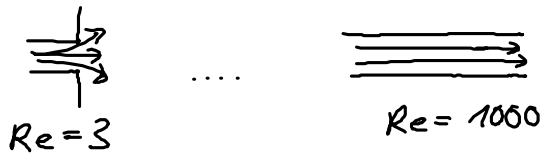
• Einteilung:

$\text{Re} < 1$: laminar, schleichender Fluß;
 Reibung dominiert ($\rho \underline{v} \cdot \nabla \underline{v} < \eta \nabla^2 \underline{v}$)
 vernachlässige $\rho \frac{d\underline{v}}{dt}$ auf Zeiten $\frac{a}{v_0}$ für $\text{Re} \ll 1$!

Bsp: - Strömung um Kugel
 - Tropfen gesichert

$Re > 1$: Turbulenz, Trägheit dominiert
 Bsp: Kaffeetasse

• Übergang zu Turbulenz: real, Geometrie abhängig



• Bsp: Schwimmende Organismen:

30m Wal, $v_0 = 10 \frac{m}{s} \rightarrow Re \approx 3 \cdot 10^8$

1µm Bakterie, $v_0 = 30 \frac{\mu m}{s} \rightarrow Re \approx 3 \cdot 10^{-5}$ s. Folie

• kritische viskose Kraft:

$$\left. \begin{array}{l} \eta \left[\frac{kg}{m \cdot s} \right] \\ \rho \left[\frac{kg}{m^3} \right] \end{array} \right\} \boxed{F_{krit} = \frac{\eta^2}{\rho}} \quad (3.71) \implies \frac{\text{äußere Kraft } F}{F_{krit}} = \begin{cases} \ll 1, \text{ laminar} \\ \gg 1, \text{ Turbulenz} \end{cases}$$

konsistent mit Re ?

$$\frac{\text{Reibungskraft} \sim \eta a v_0}{\eta^2 / \rho} = Re \gtrsim \frac{\text{Trägheitskraft} \sim \rho v^2 a^2}{\eta^2 / \rho} = Re^2 \quad \text{für } Re \lesssim 1$$

Bsp: Tabelle s. Folie

H_2O : $F < F_{krit} \approx 1 \mu N \rightarrow$ sehr zähe Flüssigkeit in Mikro-/Nanowelt

insbesondere: Zelle: $F \approx 1 p N$
 \rightarrow dominiert durch Reibung

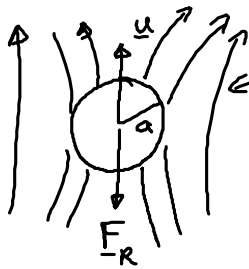
3.12 Ausbreitung von Störungen für konstante Temperatur

• konstantes T: nur NS-Gln, keine Energiebilanz nötig!

• Motivation:

(1) hydrodynam. Mode der NS-Gln. = Störungen um homogenen GG-Zustand

(2) Stokes Reibung: $F_R = -6\pi\eta a u$



mit Kugel mitbewegtes
statisches Geschw. profil!
↔ Gültigkeit?

• Zerlegungssatz für Vektorfeld v : o.B.

$v(x,t)$ ist bestimmt durch seine Wirbel $\text{rot } v$, seine Quellen $\text{div } v$ und ein Anteil v_R mit $\text{div } v_R = \text{rot } v_R = 0$, um die Randbedingungen zu erfüllen.

a) Wirbel:

• Voraussetzung: $Re \ll 1 \iff$ vernachlässige $v \cdot \nabla v$ } linearisiere in v & g
 $g = g_0 + \delta g \approx g_0$

mit $\text{rot}(3.62)$ & $\text{rot } \nabla \dots = 0$

$$\rightarrow \left(\frac{\partial}{\partial t} - \frac{\eta}{g_0} \nabla^2 \right) \text{rot } v = \text{rot } b \quad (3.72)$$

... Diffusionsgleichung für Wirbel/Vortizität
 $\frac{\eta}{g_0}$... Diffusionskonstante für Wirbel

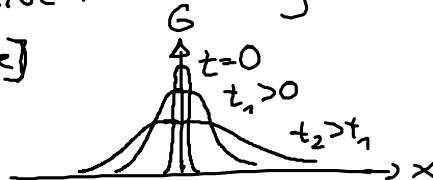
• Greensche Fkt: $\text{rot } b = \delta(x-x_0) \mathcal{L}(t)$

... bei $t=0$ initiiertes "pkt. förmiger" Wirbel

! sg. von (3.72)
o.B.

$$G(x-x_0, t) = \frac{1}{(4\pi \frac{\eta}{g_0} t)^{3/2}} e^{-\frac{(x-x_0)^2}{4\eta/g_0 t}} \quad (3.73)$$

... diffusive Ausbreitung des pkt. Wirbels
 [Gaußsche Glockenkurve]



$$\left. \begin{array}{l} \text{mit } \lim_{t \rightarrow 0} G(x-x_0, t) = \delta(x-x_0) \\ \text{Normierung: } \int G(x-x_0, t) d^3x = 1, \quad t \geq 0 \end{array} \right\} (3.74)$$

• Folgerung:
 mittleres Verschiebungsquadrat des Wirbels
 = mittleres Abstandsquadrat der Urvirbelung von x_0

$$\langle (x-x_0)^2 \rangle = \int (x-x_0)^2 G(x-x_0, t) d^3x = 6 \frac{\eta}{\rho_0} t \quad (3.75)$$

2x Raum-
dimension

Diffusions-
konst.

charakt.
für diffusive
Ausbreitung

Beweis: Übungen

hydrodynam. Zeitskala: mit l_H ... charakt. Länge

$$\rightarrow \tau_H = \frac{l_H^2}{6\eta/\rho_0} \quad (3.76)$$

Bsp: $l_H^2 = (1\mu\text{m})^2$, $\eta = 10^{-3} \frac{\text{kg}}{\text{ms}}$, $\rho_0 = 1 \frac{\text{g}}{\text{cm}^3} = 10^3 \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$

$$\rightarrow \tau_H = 10^{-7} \text{s}!$$