

3.11 Die Reynoldszahl

- NS-Gl.: keine intrinsische Längenskala (außer Molekülgröße)
 - NS-Gln. sind skaleninvariant (gültig auf Längen $\geq 10\text{nm}$)
 - $\hat{=}$ 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. →
$$\text{Re} \left(\frac{\partial \tilde{v}}{\partial \tilde{t}} + \tilde{v} \cdot \nabla \tilde{v} \right) = -\frac{1}{2} \text{Eu} \text{Re} \tilde{\nabla} \tilde{p} + \nabla^2 \tilde{v} \quad (3.68)$$

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

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

→ Ähnlichkeitsprinzip

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

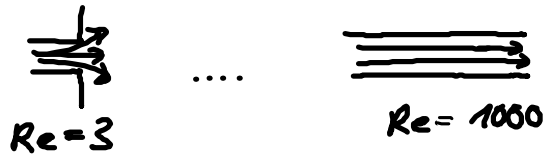
• Einteilung:

$\text{Re} < 1$: laminar, schleichende Fließ;
 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^2 ?

$$\frac{\text{Reibungskraft} \sim \eta a v_0}{\eta^2 / \rho} = Re \stackrel{?}{\approx} \frac{\text{Trägheitskraft} \sim \rho v^2 a^2}{\eta^2 / \rho} = Re^2 \quad \text{für } Re \lesseqgtr 1$$

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

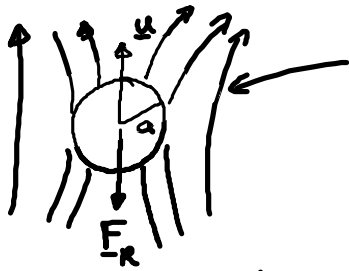
3.12 Ausbreitung von Störungen für konstante Temperatur

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

• Motivation:

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

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



mit Kugel mitbewegtes
statisches Geschw. profil!
↔ Gültigkeit?

• Zerlegungssatz für Vektorfeld \underline{v} : o.B.

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

a) Wirbel:

• Voraussetzung: $Re \ll 1 \leftrightarrow$ vernachlässige $\underline{v} \cdot \nabla \underline{v}$ } linearisiere in \underline{v} & \underline{g}
 $\underline{g} = \underline{g}_0 + \delta \underline{g} \approx \underline{g}_0$

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

→ $\left(\frac{\partial}{\partial t} - \frac{\eta}{\rho_0} \nabla^2\right) \text{rot } \underline{v} = \text{rot } \underline{b}$ (3.72)

... Diffusionsgleichung für Wirbel/Vortizität
 $\frac{\eta}{\rho_0}$... Diffusionskonstante für Wirbel

• Greensche Fkt. $\text{rot } \underline{b} = \delta(\underline{x} - \underline{x}_0) \delta(t)$

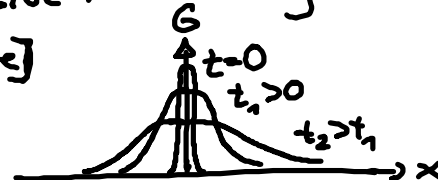
... bei $t=0$ initiierte "pkt. förmiger" Wirbel

! sg. um (3.72)
o.B.

$G(\underline{x} - \underline{x}_0, t) = \frac{1}{(4\pi \frac{\eta}{\rho_0} t)^{3/2}} e^{-\frac{(\underline{x} - \underline{x}_0)^2}{4\eta/\rho_0 t}}$ (3.73)

... diffusive Ausbreitung des pkt. Wirbels

[Gaußsche Glockenkurve]



mit $\lim_{t \rightarrow 0} G(\underline{x} - \underline{x}_0, t) = \delta(\underline{x} - \underline{x}_0)$ } (3.74)
 Normierung: $\int G(\underline{x} - \underline{x}_0, t) d^3x = 1, t \geq 0$

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

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