# **Physik**

# Sammlung, gegliedert nach Modul

Fabian Suter, 10. Juni 2024

https://github.com/FabianSuter/Physik.git

# 1 Hydrostatik

# 1.1 Festkörper, Flüssigkeit, Gas

### 1.1.1 Festkörper

- kein Fluid
- festes Volumen; feste Gestalt
- Moleküle / Atome befinden sich in regelmässiger Gitter-Anordnung
- inkompressibel (sehr schlecht komprimierbar)
- Kraft: Weiterleitung (längs ihrer Wirkungslinie)
- Druck: Verstärkung

### 1.1.2 ideale Flüssigkeit

- Fluid
- festes Volumen; keine feste Gestalt
- Moleküle / Atome bewegen sich chaotisch aneinander vorbei
- Moleküle / Atome füllen den Raum aus / berühren sich
- inkompressibel (schlecht komprimierbar)
- reibungsfrei (keine Scherkräfte)
- Kraft: Verstärkung
- Druck: Weiterleitung (gleichmässig)

#### 1.1.3 Gas

- Fluid
- kein festes Volumen; keine feste Gestalt
- Moleküle / Atome fliegen mit hoher Geschwindigkeit durch den Raum
- Es gibt sehr viel Zwischenraum
- Moleküle / Atome führen bei Zusammenstoss unter sich oder mit Gefässwand elestische Stösse aus
- kompressibel (gut komprimierbar)
- reibungsfrei (keine Scherkräfte)

# 1.2 Druck p / Schubspannung $\tau$

Druck ist eine skalare Grösse (hat keine Richtung)

$$p = \frac{F_{\perp}}{A}$$

$$au = \frac{F_{\parallel}}{A}$$

Druck

Schubspannung (Scherkraft)

Kraft senkrecht zu A

Kraft parallel zu A

Ä Fläche

 $[p] = Pa = \frac{N}{m^2}$  $[\tau] = N$ 

 $[F_{\perp}] = N$ 

 $[F_{\parallel}] = N$ 

 $A = m^2$ 

In abgeschlossenen, miteinander verbundenen Systemen herrscht ein Druck-Gleichgewicht!

$$p_1 = p_2 \qquad \Rightarrow \frac{F_1}{A_1} = \frac{F_2}{A_2}$$

#### 1.2.1 Weitere Einheiten von Druck

1 bar =  $10^5$  Pa (Absulutdruck: Vergleich zu Vakuum)

1 hPa = 100 Pa = 1 mbar

 $1 \text{ at} = 1 \text{ kp} \cdot \text{cm}^{-2} = 9.81 \cdot 10^4 \text{ Pa}$ 

1 atü = 1 at (Überdruck; Vergleich zu normalem Luftdruck)

1 Torr =  $\frac{1}{760}$ at (1mm-Hg-Säule) 1 psi = 6894.76 Pa (Britisch)

# 1.3 Kompression

Flüssigkeiten:

$$\Delta p = \frac{1}{\kappa} \cdot -\frac{\Delta V}{V} = K \cdot -\frac{\Delta V}{V}$$

Gase: 
$$\Delta p = p(h) - p_0 = \frac{1}{\kappa_T} \cdot -\frac{\Delta V}{V}$$

Druckerhöhung

 $\begin{aligned} [\Delta p] &= \mathrm{Pa} = \frac{\mathrm{N}}{\mathrm{m}^2} \\ [\kappa] &= \frac{1}{\mathrm{Pa}} \\ [K] &= \mathrm{Pa} \end{aligned}$ 

Kompressibilität (Flüssigkeit)  $K = \frac{1}{2}$ Kompressionsmodul

Kompressibilität (Gas)

## 1.4 Dichte $\rho$

$$\rho = \frac{m}{V}$$

realtive Volumen-Abnahme

$$m = \rho \cdot V$$

Dichte

Masse

### 1.4.1 Wichtige Dichten

$$\rho_{Wasser} = 1000 \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$$

$$\rho_{Luft} = 1.2 \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$$

### 1.5 Boyle-Mariotte

Das Gesetz von Boyle-Mariotte beschreibt die Kompressibilität von Gasen.

 $\Rightarrow$  Das Gesetz gilt nur bei konstanter Temperatur!

$$p_1 \cdot V_1 = p_2 \cdot V_2 = \text{const}$$
  $\Rightarrow \frac{p_1}{p_2} = \frac{\rho_1}{\rho_2}$ 

 $\rho_x$  Gas-Dichte  $[\rho_x] = \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$  $p_x$  Gas-Druck  $[p_x] = \text{Pa}$ 

 $V_x$  Volumen  $V_x = V_x$ 

# 1.6 Hydrostatischer Druck (Schweredruck)

Fluid inkompressibel!

$$p = \rho \cdot g \cdot h$$

 $\begin{array}{ll} \rho & \text{ Dichte der Flüssigkeit} & [\rho] = \frac{\text{kg}}{\text{m}^3} \\ g & \text{ Erdbeschleunigung } g = 9.81\frac{\text{m}}{\text{s}^2} & [g] = \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \end{array}$ 

h Höhe **unter** der Flüssigkeits-Oberfläche [h] = r

Der Druck ist nur von der Höhe der darüberliegenden Flüssigkeit abhängig, nicht von deren Volumen oder Gewicht.

# 1.7 Barometrische Höhenformel (Gase)

Fluid kompressibel!

$$p(h) = p_0 \cdot e^{-\frac{\rho_0}{p_0} \cdot g \cdot h}$$

p(h) Schweredruck des Gases bei Höhe h  $p_0$  Luftdruck auf Meereshöhe  $p_0=10^5\,\mathrm{Pa}$   $[p(h)]=\mathrm{Pa}$   $[p_0]=\mathrm{Pa}$ 

 $\rho_0$  Luft-Dichte auf Meereshöhe  $\rho_0=1.2 \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$   $[\rho_0]=\frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$ 

Erdbeschleunigung  $g = 9.81 \frac{\text{m}}{\text{c}^2}$   $[g] = \frac{\text{m}}{\text{m}}$ 

g Erdbeschleunigung g = 9h Höhe über Meer  $[g] = \frac{m}{s^2}$ [h] = m

# 1.8 Statischer Auftrieb (Fluid)

Der Auftrieb eines Körpers entspricht dem Gewicht der von ihm verdrängten Flüssigkeit (Archimedes).

$$F_A = \rho_{Fl} \cdot V_K \cdot g$$

$$F_A = F_{G,Fl} = m_{Fl} \cdot g = \rho_{Fl} \cdot V_K \cdot g$$



Auftriebskraft  $[F_A] = N$  $[\rho_{Fl}] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$ Dichte verdrängtes Fluid  $\rho_{Fl}$  $[V_K] = m^3$ verdrängtes Fluid-Volumen  $V_K$ Erdbeschleunigung  $g = 9.81 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$  $[g] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}^2}$ g $[m_{Fl}] = kg$ Masse des verdrängten Fluids  $m_{Fl}$  $F_{G,Fl}$ Gewichtskraft verdrängtes Fluid  $[F_{G,Fl}] = N$ 

### 1.9 Oberflächenspannung $\sigma$

$$\sigma := \frac{F}{l}$$

Oberflächenspannung  $[\sigma] = \frac{N}{m} = \frac{J}{m^2}$ 

F Kraft [F] = l Länge [l] = l

Lange [i] = m

Die Länge l entspricht der gesamten Berührungslänge zwischen Flüssigkeit und Festkörper / Gas

Zylinder  $l = 2 \pi r$ 

Lamellen l = 2b (beidseitig!)

# 1.10 Grenzflächenspannung

$$\sigma_{sl} + \sigma_{lg} \cdot \cos\varphi = \sigma_{sg}$$





 $\varphi < 90$ 

### $\varphi > 90$

# 1.11 Kapillarität h

$$h = \frac{2 \cdot \sigma}{\rho \cdot g \cdot r} = \frac{\sigma}{\rho \cdot g \cdot d}$$

Totale Grenzflächenspannung  $[\sigma] =$ 

Dichte der Flüssigkeit  $[\rho] =$ 

Radius der Kapillare

Durchmesser der Kapillare

 $[\rho] = \frac{n_{\rm B}}{m^3}$ 

[r] = m





benetzend

nicht benetzend

### 1.12 Druck in Seifenblase p

$$p = \frac{2 \cdot \sigma}{r}$$

Oberflächenspannung Radius der Seifenblase  $[\sigma] = \frac{N}{m}$ 

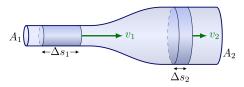
### 2 Hydrodynamik - Ideale Fluide

Ideale Fluide nehmen keine Scherkräfte auf (keine Reibung) und sind inkompressibel.

### 2.1 Stromlinien-Modell

- Stromlinien zeigen Geschwindigkeit des Fluids
- Dichte Stromlinien bedeutet hohe Geschwindigkeit
- Dünne Stromlinien bedeutet niedrige Geschwindigkeit
- Stationär: Stromlinien = Bahnlinien ⇒ schneiden sich nicht

# 2.2 Kontinuitätsgleichung



$$\boxed{\frac{\Delta V}{\Delta t} = \dot{V} = A \cdot v = \text{const}} \quad \Leftrightarrow \quad \boxed{A_1 \cdot v_1 = A_2 \cdot v_2 = \frac{\Delta V}{\Delta t} = \dot{V}}$$

 $[\Delta V] = m^3$ 

 $[\Delta t] = s$ 

 $[v_x] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{m}}$ 

Volumenänderung  $\Delta V$ 

 $\Delta t$ Zeitänderung

 $\dot{V}$ Volumenstrom (Volumen pro Zeit)

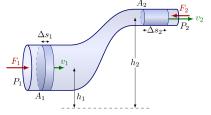
 $A_x$ Querschnittsfläche

Geschwindigkeit der Flüssigkeit  $v_x$ 

 $\Rightarrow$  Gilt auch für Gase, wenn  $v << v_{Schall}$ 

### 2.3 Bernoulli-Gleichung

Die Bernoulli-Gleichung beschreibt ein bewegtes Fluid



$$\underbrace{p + \rho \cdot g \cdot h}_{\text{statisch}} + \underbrace{\frac{1}{2} \rho \cdot v^2}_{\text{dynamisch}} = \text{const}$$

$$p_1 + \rho \cdot g \cdot h_1 + \frac{1}{2} \rho \cdot v_1^2 = p_2 + \rho \cdot g \cdot h_2 + \frac{1}{2} \rho \cdot v_2^2$$

#### 2.3.1 Spezialfall: Horizontal

$$p + \frac{1}{2} \, \rho \cdot v^2 = \text{const}$$

#### 2.3.2 Spezialfall: Statik

$$p + \rho \cdot g \cdot h = \text{const}$$

#### 2.3.3 Hydrodynamisches Paradoxon

Je grösser die Strömungsgeschwindigkeit, desto kleiner der Druck

### 2.4 Bernoulli-Gleichung und Energieerhaltung

Die in der Bernoulli-Gleichung vorkommenden Terme können als Energie pro Volumen betrachtet werden

 $E_{Mech}$  = elast. Energie + pot. Energie + kin. Energie

$$= p \cdot V + m \cdot g \cdot h + \frac{1}{2} m \cdot v^2 = \text{const}$$

Wenn durch das Volumen dividiert wird erhält man:

$$\begin{array}{ll} \frac{\mathbf{E}_{\mathrm{Mech}}}{\mathrm{Volumen}} & = & \frac{\mathrm{elatischeEnergie}}{\mathrm{Volumen}} + \frac{\mathrm{pot.\ Energie}}{\mathrm{Volumen}} + \frac{\mathrm{kin.\ Energie}}{\mathrm{Volumen}} \\ \\ & = & p + \rho \cdot g \cdot h + \frac{1}{2} \, \rho \cdot v^2 = \mathrm{const} \end{array}$$

Bei einer horizontalen Strömung entfällt die pot. Energie (pro Volumen)

$$\frac{E_{\text{Mech}}}{\text{Volumen}} = \frac{\text{elatischeEnergie}}{\text{Volumen}} + \frac{\text{kin. Energie}}{\text{Volumen}}$$
$$= p + \frac{1}{2} \rho \cdot v^2 = \text{const}$$

### 3 Hydrodynamik - Reale Fluide

Reale Fluide nehmen Scherkräfte auf (Reibung)

# 3.1 Newton'sches Reibungs-Gesetz

Ein reales Fluid erfährt Reibung

$$\tau = \eta \cdot \frac{v}{d}$$

$$\tau = \eta \cdot \frac{dv}{dz}$$

Schubspannung

dynmaische Zähigkeit (Viskosität)

Geschwindigkeitsdifferenz zw. Auflagen

Richtung senkrecht zur Verschiebung

dDistand zwischen den Auflagen

Geschwindigkeits-Gradient in z-Richtung

 $[\tau] = N$  $[\eta] = Pa \cdot s$ 

Beispiele: Werte für  $\eta$ 

 $:= 17 \cdot 10^{-6} \text{ Pa} \cdot \text{s}$  $\eta_{Wasser}(20C) := 10^{-2} \text{ Pa} \cdot \text{s}$  $:= 0.1 \text{ Pa} \cdot \text{s bis } 1 \text{ Pa} \cdot \text{s}$ 

### 3.1.1 Kinematische Zähigkeit $\nu$

$$u = \frac{\eta}{\rho}$$

kinematische Zähigkeit  $[\nu] = \frac{m^2}{s}$ Dichte  $[\rho] = \frac{kg}{m^3}$ 

# 3.2 Stokes'sche Reibung $F_R$

Z.B. für Kugel in Öl oder fallende Wassertropfen

$$F_R = 6 \cdot \pi \cdot \eta \cdot R \cdot v$$

Reibungskraft

Dynamische Zähigkeit (Viskosität)

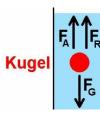
 $[F_R] = N$  $[\eta] = Pa \cdot s$ [R] = m

RKugelradius Geschwindigkeit

 $[v] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$ 

### 3.2.1 Kugelfall-Viskosimeter

Auf eine Kugel, welche in einer Flüssigkeit hinabgleitet wirken folgende Kräfte:



Gewichtskraft statischer Auftrieb

Stokes'sche Reibung

Ansatz zum Lösen von Aufgaben: Kräftegleichgewicht

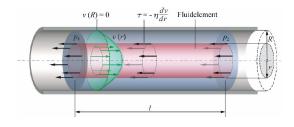
# 3.3 Hagen-Poiseuille

Beschreibung von laminaren Strömungen in einem runden Rohr ⇒ Schichtströmung

### 3.3.1 Gesetz von Hagen-Poiseuille

$$\dot{V} = \frac{\pi \cdot \Delta \, p \cdot R^4}{8 \cdot \eta \cdot l}$$

#### 3.3.2 Geschwindigkeitsverteilung von r = 0 bis R



$$v(r) = \frac{1}{4 \cdot \eta} \cdot \frac{\Delta p}{l} (R^2 - r^2)$$

v(r)	Fliessgeschwindigkeit beim Radius $r$	$[v(r)] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$
r	betrachteter Radius	[r] = m
$\eta$	Dynamische Zähigkeit (Viskosität)	$[\eta] = \text{Pa} \cdot \text{s}$
R	Rohr-(Innen)Radius	[R] = m
$\Delta p$	Druckdifferenz	$[\Delta p] = Pa$
$\dot{V} = \frac{dV}{dt}$	Volumenstrom	$[\dot{V}] = \frac{\mathrm{m}^3}{\mathrm{s}}$
1	Länge des Rohrs	[1] — m

# 3.4 Reynolds-Zahl Re

Gibt ein Richtmass für die Wirbelbildung

- Druck-Differenz (Bernoulli) begünstigt Wirbelbildung
- Innere Reibung (Schubspannung) verhindert Wirbelbildung

$$Re = \frac{\Delta p}{\tau} = \frac{\rho \cdot \overline{v} \cdot d}{\eta} \qquad \text{mit } \overline{v} = \frac{\dot{V}}{A}$$

Re	Reynolds-Zahl	[Re] = 1
$\eta$	Dynamische Zähigkeit (Viskosität)	$[\eta] = \mathrm{Pa} \cdot \mathrm{s}$
$\overline{v}$	Mittlere Geschwindigkeit	$[\overline{v}] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$
d	Typische Dimension (Rohrdurchmesser)	[d] = m
$\Delta p$	Druckdifferenz	$[\Delta p] = Pa$
$\tau$	Schubspannung	$[\tau] = N$

Sobald die Reynolds-Zahl Re grösser ist als ein kritischer Wert bilden sich Wirbel

 $\Rightarrow$  Rohr:  $Re_{kritisch} \approx 2320$ 

#### 3.4.1 Ähnlichkeitsgesetz

Reynolds-Zahl dient auch richtigem Vergleich von Modellversuchen.

- ⇒ Gleiche Reynolds-Zahl bedeutet gleiches Verhalten
- ⇒ Gleiche Reynolds-Zahl bedeutet auch gleiche Relative Grenzschicht-Dicke D (siehe 3.6)

### 3.5 Turbulente / Laminare Rohrströmung

#### 3.5.1 Hilfe, um Reynoldszahl zu bestimmen (laminar)

$$\Delta p = 32 \cdot \eta \cdot l \cdot \frac{v}{d^2}$$

#### 3.5.2 Druckunterschied in laminare / turbulente Strömung

$$\lambda_{turbulent} = \frac{0.316}{\sqrt[4]{Re}} \qquad \lambda_{laminar} = \frac{64}{Re}$$

$$\Rightarrow \Delta p_x = \lambda_x \frac{l}{d} \cdot \frac{\rho}{2} \cdot v^2$$

$\Delta p_x$	Druckdifferenz (laminar/turbulent)	$[\Delta p] = \mathrm{Pa}$
$\eta$	Dynamische Zähigkeit (Viskosität)	$[\eta] = \text{Pa} \cdot s$
l	Rohr-Länge	[l] = m
v	Fliess-Geschwindigkeit	$[v] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$
d	Rohr-Durchmesser	[d] = m
$\rho$	Dichte des Fluids	$[\rho] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$
Re	Reynolds-Zahl	[Re] = 1

### 3.5.3 Unbekannt / Gemischt (Pratische Anwendung)

Vorgehen, wenn man nicht weiss, ob sich Wirbel bilden oder nicht

- Laminar rechnen (um fehlenden Parameter  $\rho$ , v, d, oder  $\eta$ zu bestimmen)
- Aus Resultat Reynolds-Zahl berechnen
- Mit kritischer Reynolds-Zahl vergleichen
- Beim **Überschreiten**  $\Rightarrow$  Turbulent rechnen!

### 3.6 Prandl'sche Grenzschicht-Dicke D

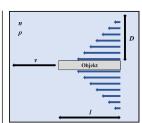
Prandl'sche Grenzschicht-Dicke D beschreibt, in welcher **Distanz** die Geschwindigkeit eines laminar bewegten Teils (z.B. ein Flugzeugflügel) Null ist.

$$D = \sqrt{\frac{\eta}{\rho} \cdot \frac{l}{v}}$$

D	Prandl'sche Grenzschicht-Dicke	[D] = m
$\eta$	Dynamische Zähigkeit (Viskosität)	$[\eta] = \text{Pa} \cdot \text{s}$
$\rho$	Dichte des Fluids	$[\rho] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$

Länge des bewegten Teils (in Richtung von v)

[l] = m $[v] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$ Geschwindigkeit



Die Geschwindigkeit innerhalb der Grenzschicht D nimmt vom Teil bis hin zum äussersten Rand linear ab.

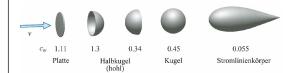
# 3.7 Bernoulli-Gleichung mit innerer Reibung

$$p_1 + \rho \cdot g \cdot h_1 + \frac{1}{2} \frac{\alpha_1}{\alpha_1} \cdot \rho \cdot v_1^2 = p_2 + \rho \cdot g \cdot h_2 + \frac{1}{2} \frac{\alpha_2}{\alpha_2} \cdot \rho \cdot v_2^2 + \Delta p_v$$

	turbulent	laminar
Korrekturfaktoren	$\alpha_1 \approx \alpha_2 \approx 2$	$\alpha_1 \approx \alpha_2 \approx 1$
Druckverlust $\Delta p_v$	$\Delta p_v = \lambda_x \frac{l}{d} \cdot \frac{\rho}{2} \cdot v^2$	
	$\lambda_{turbulent} = \frac{0.316}{\sqrt[4]{Re}}$	$\lambda_{laminar} = \frac{64}{Re}$

### 3.8 Druckwiderstand $F_D$

Bezeichnet die turbulente Luftreibungskraft  $F_R$  und wird meist als Luftwiderstand bezeichnet



$$F_D = \Delta p \cdot A_s = \frac{1}{2} \cdot \rho \cdot v^2 \cdot A_s \cdot c_W$$

$F_D$	Druckwiderstand	$[F_D] = N$
$\Delta p$	Druckdifferenz	$[\Delta p] = Pa$
$\rho$	Luft-Dichte	$[\rho] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$
v	Strömungs-Geschwindigkeit	$[v] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$
$c_W$	Widerstandsbeiwert / Widerstandszahl	$[c_W] = 1$
$A_s$	projizierte Fläche senkrecht zur Strömung	$[A_s] = m^2$

Der Widerstandsbeiwert  $c_W$  ist **geometrieabhängig!** 

# 3.9 Auftriebskraft $F_A$ nach Kutta-Jukowski

Beschreibt Proportionalität zwischen dynamischem Auftrieb und Zirkulation

$$F_A = \rho \cdot v \cdot l \cdot \Gamma$$

$F_A$	dynamischer Auftrieb	$[F_A] = N$
$\rho$	Dichte des Fluids	$[\rho] = \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$
v	Geschwindigkeit	$[v] = \frac{\mathbf{m}}{s}$
l	Länge quer zur Strömung	[l] = m
Γ	Zirkulation	$[\Gamma] = \frac{\mathrm{m}^2}{\mathrm{s}}$

#### 3.9.1 Zirkulation $\Gamma$

Die Zirkulation ist ein Mass für die Rotation im Strömungsfeld

$$\boxed{\Gamma = \oint \vec{v} \bullet d\vec{s}}$$

 $\begin{array}{ll} \Gamma & \mbox{Zirkulation} & [\Gamma] = \frac{\mathbf{m}^2}{\mathbf{s}} \\ \vec{v} \bullet d\vec{s} & \mbox{Geschwindigkeit entlang dem Weg} & [\vec{v}] = \frac{\mathbf{m}}{\mathbf{s}} \\ & (\mbox{Skalarprodukt: } \vec{v} \bullet d\vec{s} = a \cdot b \cdot \cos(\varphi) \\ \end{array}$ 

#### Rotierender Zylinder:

$$\Gamma = 2\pi r v_{Zyl} = 4\pi^2 r^2 f$$

# 3.10 Dynamischer Auftrieb $F_A$

$$F_A = c_A \cdot \underbrace{\frac{1}{2} \cdot \rho \cdot v^2}_{\Delta p} \cdot A_{\parallel}$$

$F_A$	dynamischer Auftrieb	$[F_A] = N$
$c_A$	Auftriebskoeffizient	$[c_A] = 1$
$\rho$	Luft-Dichte	$[\rho] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$
v	Strömungsgeschwindigkeit	$[v] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$
A11	Projizierte Fläche parallel zur Strömung	$[A_{\parallel}] = m^2$

### 3.10.1 Wissenswertes zum dynamischen Auftrieb

Ein gerade ausgerichtetes, symmetrisches Stromlinienprofil erzeugt keinen dynamischen Auftrieb

An einem asymmetrischen Flügelprofil entsteht dynamischer Auftrieb

# 3.11 Induzierter Widerstand $F_W$

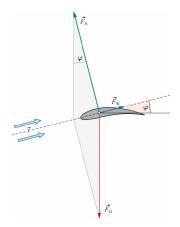
Kommt durch Energieverlust (Wirbelbildung) zu Stande, welcher entsteht, wenn die Umgebungsluft in Bewegung gesetzt wird

$$F_W = c_W^* \cdot \frac{1}{2} \cdot \rho \cdot v^2 \cdot A_{\parallel}$$

$F_W$	Induzierter Widerstand	$[F_W] = N$
$c_W^*$	Widerstands-Koeffizient	$[c*_W] = 1$
$\rho$	Luft-Dichte	$[\rho] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$
v	Strömungsgeschwindigkeit	$[v] = \frac{\mathbf{m}}{s}$
$A_{  }$	Projizierte Fläche <b>parallel</b> zur Strömung	$[A_{\parallel}] = \overset{\mathrm{s}}{\mathrm{m}}^2$

### 3.12 Gleitwinkel $\varphi$

Gibt die zurückgelegte Stecke pro verbrauchte Höhe an Im Luft-Kanal ist dies der Anstell-Winkel



$$tan(\varphi) = \frac{F_W}{F_A} = \frac{c_W^*}{c_A} = \frac{v_V}{v_H}$$

$\varphi$	Gleitwinkel	$[\varphi] = "$
$F_W$	Widerstandskraft	$[F_W] = N$
$F_A$	Auftriebskraft	$[F_A] = N$
$c_W^*$	Widerstands-Koeffizient	$[c_W^*] = 1$
$c_A$	Auftriebs-Koeffizient	$[c_A] = 1$
$v_V$	Vertikal-Geschwindigkeit	$[v_V] = \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$
$v_H$	Horizontal-Geschwindigkeit	$[v_H] = \frac{\mathrm{m}}{\varepsilon}$

### 3.12.1 Gängige Gleitzahlen

Flugobjekt	Gleitzahl	
Hängegleiter	10 bis 15	
Boeing 747	15	
Airbus A380	20	
Segelflugzeug	40 (Rekord 70)	

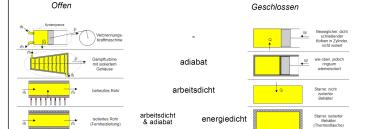
### 3.13 Helmholz'sche Wirbelsätze

- 1. Wirbel hat kein Anfang und kein Ende
- 2. Wirbel besteht immer aus denselben Fluidteilchen
- 3. Zirkulation zeitlich konstant

### 4 Thermodynamik

### 4.1 Terminologie

System ist $\downarrow$	Materie- tausch		<b>Energietausch</b> Arbeit Wärme	
offen	erlaubt	- adiabatisch arbeitsdicht beides	erlaubt erlaubt Nein Nein	erlaubt Nein erlaubt Nein
geschlossen	Nein	adiabatisch arbeitsdicht energiedicht	möglich möglich Nein Nein	möglich Nein möglich Nein



# **4.2** Absolute Temperatur T

$$T = \theta + 273.15 \, K = \theta - \theta_0$$

- Absolute Temperatur gemessen in Kelvin [T] = K
- $\theta$  Temperatur gemessen in °C
- $[\theta] = ^{\circ}C$
- $\theta_0$  Absoluter Nullpunkt: =  $-273.15\,^{\circ}\text{C} = 0\,\text{K}$

# 4.3 Thermische Ausdehnung

#### 4.3.1 Längenausdehnung $\Delta l$

$$l' = l + \Delta l = l + \alpha \cdot l \cdot \Delta T = l (1 + \alpha \cdot \Delta T)$$

- Länge nach Ausdehnung [l'] = m
- l Anfangslänge [l] = m
- $\Delta\,l \qquad \text{Längenänderung} \qquad \qquad [\Delta\,l] = \mathbf{m}$
- $\alpha$  Längenausdehnungskoeffizient  $[\alpha] = \frac{1}{K}$  $\Delta T$  Temperaturänderung  $[\Delta T] = K$

#### **4.3.2** Flächenausdehnung $\Delta A$

$$A' = A + \Delta A = A + \underbrace{\beta}_{\approx 2 \, \alpha} \cdot A \cdot \Delta T = A \left( 1 + \beta \cdot \Delta T \right)$$

- $\begin{array}{ll} A' & \text{Länge nach Ausdehnung} & [A'] = \mathbf{m}^2 \\ A & \text{Anfangslänge} & [A] = \mathbf{m}^2 \end{array}$
- $\Delta A$  Längenänderung  $[\Delta A] = m^2$
- $\beta \qquad \text{Flächenausdehnungskoeffizient} \qquad [\beta] = \frac{1}{K}$   $\Delta T \qquad \text{Temperaturänderung} \qquad [\Delta T] = K$

### 4.3.3 Volumenausdehnung $\Delta V$

$$V' = V + \Delta V = V + \underbrace{\gamma}_{\approx 3 \,\alpha} \cdot V \cdot \Delta T = V \left( 1 + \gamma \cdot \Delta T \right)$$

V'	Volumen nach Ausdehnung	$[V'] = m^3$
V	Anfangsvolumen	$[V] = m^3$
$\Delta V$	Volumenänderung	$[\Delta V] = m^3$
$\gamma$	Volumenausdehnungskoeffizient	$[\gamma] = \frac{1}{K}$
$\Delta T$	Temperaturänderung	$[\Delta T] = K$

Material	Koeffizient $(10^{-6}K^{-1})$
Aluminium	23
Eisen	12
Stahl, unlegiert	11 13
Diamant	1.3
Silizium	2
Gummi	220
Beton	12
Polysterol	70
Zerodur	$0 \pm 0.007$

# 4.4 Thermische Spannung $\sigma$

$$p = \sigma = \varepsilon \cdot E = E \cdot \frac{\Delta l}{l} = E \cdot \alpha \cdot \Delta T$$

$\sigma$	Thermische Spannung	$[\sigma] = Pa$
$\varepsilon$	Dehnung	$[\varepsilon] = 1$
E	Elastizitätsmodul	$[E] = \frac{N}{m^2}$
$\alpha$	Längenausdehnungskoeffizient	$[\alpha] = \frac{1}{K}$
$\Delta T$	Temperaturänderung	$[\Delta T] = K$
p	Druck	[p] = Pa

### 5 Ideales Gas

### 5.1 Modell des idealen Gases

Jedes Gas ist gleich!

- Moleküle sind Massepunkte (keine Ausdehnung)
- Stösse sind elastisch (keine zwischenmolekularen Kräfte) Kein Volumen bei T=0Kein Druck bei T=0

#### 5.1.1 Thermische Ausdehnung von Gasen

- Ausdehnung von Gasen ist sehr gross
- Bei allen Gasen ist die Ausdehnung gleich
- Volumen beim Nullpunkt ist Null

# 5.2 Universelle Gasgleichung

Alle Gase verhalten sich gleich, insbesondere bei gleicher Anzahl Moleküle

$$\frac{p \cdot V}{T} = \text{const}$$
  $\Rightarrow \frac{p_1 \cdot V_1}{T_1} = \frac{p_2 \cdot V_1}{T_1}$ 

- Absolut-Druck
- $[p_x] = Pa$
- Absolut-Druck:  $p_0 + p$ Volumen
- Absolut-Temperatur (in K)

#### 5.2.1 Boyle-Mariotte

Das Gesetz gilt nur bei konstanter Temperatur! ⇒ **Isotherme** Zustandsänderung

$$p \cdot V = \text{const}$$

$$\Rightarrow \boxed{p_1 \cdot V_1 = p_2 \cdot V_2}$$

### 5.2.2 Gay-Lussac

Das Gesetz gilt nur bei konstantem Druck! ⇒ **Isobare** Zustandsänderung

$$\frac{V}{T} = \text{const}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{V_1}{T_1} = \frac{V_2}{T_2}}$$

### 5.2.3 Gay-Lussac und Amontons

Das Gesetz gilt nur bei konstantem Volumen! ⇒ **Isochore** Zustandsänderung

$$\frac{p}{T} = \text{const}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{p_1}{T_1} = \frac{p_2}{T_2}}$$

# 5.3 Universelle Gasgleichung für ideale Gase

$$p \cdot V = n \cdot R \cdot T = N \cdot k \cdot T$$

Absolut-Druck Absolut-Druck:  $p_0 + p$  [p] = Pa

Volumen

 $[V] = m^3$ [n] = mol

Mol-Zahl

- $[R] = \frac{J}{\text{mol K}}$ [T] = K
- Universelle Gaskonstante:  $R=8.314\frac{\rm J}{\rm mol\cdot K}$  Absolut-Temperatur (in K)
- [N] = 1

Anzahl Moleküle N

- Boltzmann-Konstante  $k = 1.381 \cdot 10^{-23} \frac{\text{J}}{\text{K}}$

### 5.3.1 Zusammenhänge zwischen den Konstanten

$$R = k \cdot N_A = \frac{N \cdot k}{n}$$

$$n = \frac{N}{N_A} = \frac{m}{M} = \frac{N \cdot k}{R}$$

- Universelle Gaskonstante:  $R=8.314 \frac{\rm J}{\rm mol\cdot K}$ Boltzmann-Konstante  $k=1.381\cdot 10^{-23} \frac{\rm J}{\rm K}$ Anzahl Moleküle
- $[R] = \frac{J}{\text{mol·K}}$  $[k] = \frac{J}{K}$ [N] = 1NAvogadrokonstante:  $N_A = 6.022 \cdot 10^{23} \, \frac{1}{\text{mol}}$ Mol-Zahl Mol-Zahl
- mMasse  $[M] = \frac{\text{kg}}{\text{mo}}$ MMol-Masse

### 5.4 Mechanische Arbeit $\Delta W$ von Gasen

Folgende Formel ist für Flüssigkeiten nicht gültig, da diese inkompressibel sind ( $\Delta V = 0$ )

$$\Delta W = F \cdot \Delta s = p \cdot A \cdot \Delta s = p \cdot \Delta V$$

$\Delta W$	Mechanische Arbeit von Gas	$[\Delta W] = J$
F	Kraft	[F] = N
$\Delta s$	Wegänderung	$[\Delta s] = m$
p	Druck	[p] = Pa
A	Fläche	$[A] = m^2$
$\Delta V$	Volumenänderung	$[\Delta V] = m^3$

## 5.5 Gesetz von Avogadro

Ein Mol eines Gases nimmt bei Normalbedingungen immer das gleiche Volumen ein (=Molvolumen)

Ideale Gase enthalten bei gleichem Druck p und gleicher Temperatur T immer gleich viele Moleküle (im Molvolumen)

### 5.6 Molmasse M, Molvolumen $V_m$

Für 1 Mol Teilchen gilt:

$$p \cdot V = R \cdot T = N_A \cdot k \cdot T$$

Molmasse ist die Ordnungszahl im Periodensystem

$$n = \frac{m}{M} = \frac{N}{N_A}$$

Mol-Volumen:

$$V_m = \frac{V}{n}$$

p	Absolut-Druck	[p] = Pa
	Absolut-Druck: $p_0 + p$	
V	Volumen	$[V] = m^3$
R	Universelle Gaskonstante: $R = 8.314 \frac{J}{\text{mol. K}}$	$[R] = \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$
T	Absolut-Temperatur (in K)	[T] = K
$N_A$	Avogadrokonstante: $N_A = 6.022 \cdot 10^{23} \frac{1}{\text{mol}}$	$[N_A] = \frac{1}{\text{mol}}$ $[k] = \frac{J}{K}$
k	Boltzmann-Konstante $k = 1.381 \cdot 10^{-23} \frac{\text{J}}{\text{K}}$	$[k] = \frac{J}{K}$
n	Mol-Zahl	[n] = mol
m	Masse	[m] = kg
M	Mol-Masse	$[M] = \frac{\text{kg}}{\text{mol}}$
N	Anzahl Moleküle	[N] = 1
$V_m$	Mol-Volumen	$[V_m] = \frac{\mathrm{m}^3}{\mathrm{mol}}$

### **5.7** Dichte eines Gases $\rho$

$$\rho = \frac{m}{V} = \frac{M}{V_m} = \frac{p \cdot M}{R \cdot T}$$

$p \ m$	Gas-Dichte Masse	$[\rho] = \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$ $[m] = \text{kg}$
V	Volumen	[M] = Kg $[V] = \text{m}^3$
		[V] — III
M	Mol-Masse	$[M] = \frac{\text{kg}}{\text{mol}}$
$V_m$	Mol-Volumen (22.4 L bei 0 °C und 1000 hPa)	$[V_m] = \frac{\mathrm{m}^3}{\mathrm{mol}}$
p	Absolut-Druck	[p] = Pa
	Absolut-Druck: $p_0 + p$	
R	Universelle Gaskonstante: $R = 8.314 \frac{J}{\text{mol.K}}$	$[R] = \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$
T	Absolut-Temperatur (in K)	[T] = K

### 5.8 Phänomene von idealen Gasen

#### 5.8.1 Annomalie des Wassers

Die feste Form (Eis) ist leichter als die flüssige Form (Wasser) Die **grösste Dichte weist Wasser bei 4**  $^{\circ}$ C auf, nicht beim Gefrierpunkt von 0  $^{\circ}$ C

 $\Rightarrow$  Ein See gefriert somit nur an der Oberfläche. Am Grund des Sees beträgt die Wassertemperatur 4 °C

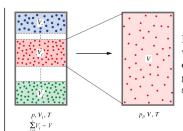
#### 5.8.2 Osmotischer Druck (Zelldruck)

Grosse Moleküle innerhalb von vielen kleinen Molekülen in einer Flüssigkeit verhalten sich ähnlich wie die Moleküle eines idealen Gases, wenn die Flüssigkeit von einer für die Müleküle halb-durchlässigen (semi-permeabel) Membran umgeben ist.

Osmotischer Druck :  $p = \frac{n}{V} \cdot R \cdot T$  (ideale Gasgleichung)

### 5.9 Partialdruck $p_i$

Ausgangslage: Gasgemisch (z.B. Luft: Sauerstoff-Stickstoff)



Der Partialdruck  $p_i$  ist der Druck, welcher die i-te Gaskomponete erzeugen würde, wenn ihr das gesamte Volumen zur Verfügung stehen würde.

### 5.10 Gesetz von Dalton

In einem Gas ist die Summe der Partialdrücke  $p_i$  gleich dem Gesamtdruck

$$\sum_{i=1}^{n} p_i = p$$

 $p_i$  Partialdruck  $[p_i] = Pa$ p (Gesamt-) Druck [p] = Pa

# 5.11 Volumen- und Massenkonzentration (Gasgemisch)

#### 5.11.1 Volumen-Konzentrationen (Volumen-Anteile)

$$q_i = \frac{V_i}{V} = \frac{n_i}{n} = \frac{p_i}{p}$$

 $\begin{array}{lll} q_i & \text{Volumen-Konzentration} & [q_i] = 1 \\ V_i & \text{Volumen der i-ten Gas-Komponente} & [V_i] = m^3 \\ V & \text{Gesamt-Volumen} & [V] = m^3 \\ n_i & \text{Molzahl der i-ten Gas-Komponente} & [n_i] = \text{mol} \\ n & \text{Gesamt-Molzahl des Gemischs} & [n] = \text{mol} \\ p_i & \text{Partialdruck der i-ten Gaskomponente} & [p_i] = \text{Pa} \\ p & \text{Druck des Gemischs} & [p] = \text{Pa} \end{array}$ 

#### 5.11.2 Massen-Konzentration (Massen-Anteile)

$$\mu_i = \frac{m_i}{m} = \frac{M_i}{M} \cdot q_i$$

# 5.12 Mol-Masse Gasgemisch

Die Mol-Masse des Gas-Gemischs kann als gewichteter Mittelwert berechnet werden, gewichtet mit den jeweiligen Volumen-Anteilen

$$M = \sum_{i=1}^{n} q_i \cdot M_i$$

 $\begin{array}{ll} M & \text{Mol-Masse Gasgemisch} \\ q_i & \text{Volumen-Konzentration} \end{array} \qquad \begin{bmatrix} M \end{bmatrix} = \frac{\text{kg}}{\text{mol}} \\ [q_i] = 1 \end{array}$ 

Mol-Masse der i-ten Gas-Komponete

### 6 Reales Gas

 $M_i$ 

Im Vergleich zum idealen Gas müssen zwei Dinge berücksichtigt werden:

Eigen-Volumen:

Ideales Gas hat **kleineres** Volumen als gemessen (Ideal-Gas-Volumen um das Molekül-Eigenvolumen reduzieren)

Binnen-Druck:

T

Ideales Gas hat **grösseren** Druck als gemessen (Ideal-Gas-Druck um Binnendruck erhöhen)

### 6.1 Van der Waals-Gleichung (1 Mol)

 $\Rightarrow$  Für nicht-ideale Gase!

$$p' \cdot V_m' = R \cdot T$$

$$p' = p + \frac{a}{V_m^2}$$

$$V_m' = V_m - b$$

 $\begin{array}{llll} p' & \text{Korrigierter Druck} & & [p'] = \text{Pa} \\ V'_m & \text{Korrigiertes Mol-Volumen} & & [V_m] = \frac{\text{m}^3}{\text{mol}} \\ R & \text{Universelle Gaskonstante: } R = 8.314 \frac{\text{J}}{\text{mol} \cdot \text{K}} & [R] = \frac{\text{J}}{\text{mol} \cdot \text{K}} \\ T & \textbf{Absolut-Temperatur (in K)} & [T] = \text{K} \\ p & \text{Druck des Gemischs} & [p] = \text{Pa} \\ a & \text{Eigenvolumen} & [a] = \frac{\text{J} \cdot \text{m}^3}{\text{mol}^3} \\ b & \text{Binnendruck} & [b] = \frac{\text{m}^3}{\text{mol}} \\ V_m & \text{Mol-Volumen} & [V_m] = \frac{\text{m}^3}{\text{mol}} \\ \end{array}$ 

# 6.2 Van der Waals-Gleichung (n Mol)

Absolut-Temperatur (in K)

$$\left(p + \frac{n^2 \cdot a}{V^2}\right) \cdot (V - n \cdot b) = n \cdot R \cdot T$$

 $\begin{array}{llll} p & \text{Druck des Gemischs} & [p] = \text{Pa} \\ n & \text{Mol-Zahl} & [n] = \text{mol} \\ a & \text{Eigenvolumen} & [a] = \frac{\text{J} \cdot \text{m}^3}{\text{mol}^2} \\ V & \text{Volumen} & [V] = \text{m}^3 \\ b & \text{Binnendruck} & [b] = \frac{\text{m}^3}{\text{mol}} \\ R & \text{Universelle Gaskonstante: } R = 8.314 \frac{\text{J}}{\text{mol} \cdot \text{K}} & [R] = \frac{\text{J}}{\text{mol}} \\ \end{array}$ 

#### 6.2.1 Van der Waals-Parameter

$$a = \frac{9}{8} \cdot R \cdot T_k \cdot V_{mk} = \frac{27R^2T_k^2}{64 \cdot p_k}$$

$$b = \frac{V_{mk}}{3} = \frac{RT_k}{8 \cdot p_k}$$

$$V_{mk} = 3 \cdot b$$

$$T_k = \frac{8 \cdot a}{27 \cdot R \cdot b}$$

$$p_k = \frac{a}{27 \cdot b^2}$$

$$a$$
 Eigenvolumen

R Universelle Gaskonstante: 
$$R = 8.314 \frac{\text{J}}{\text{mol·K}}$$

$$T_k$$
 Kritische **Absolut-** Temperatur

$$V_{mk}$$
 Kritisches Mol-Volumen

$$[a] = \frac{J \cdot m^3}{\text{mol}^2}$$
$$[R] = \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$$
$$[T_k] = K$$

$$[V_{mk}] = \frac{\text{m}^3}{\text{mol}}$$
  
 $[b] = \frac{\text{m}^3}{\text{mol}}$   
 $[p_k] = \text{Pa}$ 

$$p_k$$
 Kritischer Druck

### 7 Wärmelehre

# 7.1 Wärme Q

Wärme ist Energie, welche stets (von allein) von höherer zu niederigerer Temperatur fliesst

$$\Delta U \xrightarrow{\stackrel{1.HS}{=}} \underbrace{\frac{1.HS \ 100\%}{2.HS \ 100\%}} \Delta W + \Delta Q$$

# 7.2 Erster Hauptsatz der Wärmelehre

Nicht nur durch Wärmezufuhr, sondern auch durch mechanische Arbeit lässt sich die Temperatur und damit die innere Energie Uerhöhen

$$\Delta U = \Delta W + \Delta Q$$

### 7.2.1 Ansätze für 1. HS

$$\Delta Q = E_{kin} = \frac{1}{2} \, m \cdot v^2$$

$$\Delta Q = E_{pot} = m \cdot g \cdot h$$

$$\Delta \dot{Q} = \Delta P$$

#### 7.2.2 Mechanische Arbeit eines Gases

Für mehr Details, siehe Abschnitt 5.4

$$\Delta W = p \cdot \Delta V$$

### 7.3 Mechanische Wärmeäguivalente

1 Kalorie = 4,1868 J (cal)

⇒ Energie, um 1 Gramm Wasser um 1 Grad zu erwärmen

1 kcal = 4186.8 J

 $\Rightarrow$  Energie, um 1 Kilogramm Wasser um 1 Grad zu erwärmen

#### 7.3.1 Elektrisches Wärmeäguivalent c

#### Elektrische Energie = Wärme

$$U \cdot I \cdot t = c \cdot m \cdot \Delta T \quad \Leftrightarrow \quad c = \frac{U \cdot I \cdot t}{m \cdot \Delta T}$$

c	Elektrisches Wärmeäquivalent	$[c] = \frac{J}{\text{kg} \cdot \text{K}}$
U	Spannung	[U] = V
I	Strom	[I] = A
t	Zeit	[t] = s
m	Masse	[m] = kg
$\Delta T$	Temperaturänderung	$[\Delta T] = K$

### 7.4 Wärmekapazität

Die Wärmekapazität drückt das Energiespeicher-Vermögen aus.

$$Q = c \cdot m \cdot \Delta T = n \cdot C_m \cdot \Delta T = C \cdot \Delta T$$

#### 7.4.1 Absolute Wärmekapazität C

Energiespeicher-Vermögen eines Gegenstands

$$\Delta Q = C \cdot \Delta T$$

#### 7.4.2 Spezifische Wärmekapazität c

Energiespeicher-Vermögen einer Substanz

$$\Delta Q = c \cdot m \cdot \Delta T$$

$$c_{Wasser} = 4187 \frac{J}{kg \cdot K}$$

#### 7.4.3 Molare Wärmekapazität $C_m$

Energiespeicher-Vermögen einer Anzahl Moleküle

$$C_m = \frac{c}{n} = M \cdot c$$

$\Delta Q$	Zu-/Abgeführte Wärme	$[\Delta Q] = J$
c	spezifische Wärmekapazität	$[c] = \frac{J}{\text{kg} \cdot \text{K}}$
C	absolute Wärmekapazität	$[C] = \frac{J}{K}$
$C_m$	molare Wärmekapazität	$[C_m] = \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$
m	Masse	[m] = kg
$\Delta T$	Temperaturänderung	$[\Delta T] = K$
n	Mol-Zahl	[n] = mol
M	Mol-Masse	$[M] = \frac{\text{kg}}{\text{mol}}$

#### 7.4.4 Molare Wärmekapazität von Gasen

$$C_{mp} - C_{mV} = R$$

 $[C_{mp}] = \frac{J}{\frac{\text{mol} \cdot K}{\text{mol} \cdot K}}$  $[C_{mV}] = \frac{J}{\frac{\text{mol} \cdot K}{\text{mol} \cdot K}}$  $[R] = \frac{J}{\frac{\text{mol} \cdot K}{\text{mol} \cdot K}}$ isobare Wärme-Kapazität (p = const) isochore Wärme-Kapazität ( $V={\rm const}$ ) Universelle Gaskonstante  $R=8.314 {\rm J \over {\rm mol \cdot K}}$ R

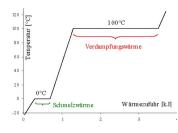
#### 7.4.5 Molare Wärmekapazität von Festkörpern

$$T > \Theta_D: \quad C_m \approx 3 R \approx 25 \frac{J}{mol}$$
 (Dulung – Petit)

$$T \ll \Theta_D: \quad C_m = \frac{12 \cdot \pi^4}{5} \cdot R \cdot \left(\frac{T}{\Theta_D}\right)^3 \quad \text{(Debye)}$$

T**Absolut-**Temperatur (in K)  $\Theta_D$ Debye-Temperatur  $\Theta_D \approx 200 \, \mathrm{K}$  $[C_m] = \frac{\mathrm{J}}{\mathrm{mol} \cdot \mathrm{K}}$ molare Wärmekapazität Universelle Gaskonstante:  $R = 8.314 \frac{\text{J}}{\text{mol.K}}$  $[R] = \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$ R

#### (Schmelz-/ 7.5 Latente Wärme Verdampfungswärme)



 $q_f$ 

 $Q_S$ 

 $q_s$ 

m

Beim Schmelzen und Verdampfen findet keine Temperaturerhöhung

Beim Gefrieren und oder Kondensieren wird diese versteckte Wärme wieder frei. ohne Abnahme der Temperatur

#### Die Schmelz-/ Verdampfungswärme ist stark druckabhängig

$$\boxed{Q_f = q_f \cdot m} \qquad q_{f_{Wasser}} := 334 \frac{\text{kJ}}{\text{kg}}$$
 
$$\boxed{Q_S = q_s \cdot m} \qquad q_{s_{Wasser}} := 2256 \frac{\text{kJ}}{\text{kg}}$$
 Schmelz-/Erstarrungs-Wärme 
$$[Q_f] = \text{J}$$
 Spezifische Schmelzwärme 
$$[q_f] = \frac{\text{J}}{\text{kg}}$$
 Verdampfungs-/Kondensations-Wärme 
$$[Q_S] = \text{J}$$
 Spezifische Verdampfungs-Wärme 
$$[q_s] = \frac{\text{J}}{\text{kg}}$$
 Masse 
$$[m] = \text{kg}$$

### 7.6 Wärmebilanz

Wärmeaustausch zwischen verschiedenen Materialien

In einem abgeschlossenen System (nach aussen isoliert) muss gelten: Zugeführte Wärme = Abgeführte Wärme

$$\sum_{i=1}^{n} (\Delta Q_i + \Delta Q_{f_i} + \Delta Q_{s_i}) = 0$$

i-te Wärme-Menge aus

 $[\Delta Q_i] = J$ 

Temperatur-Zu-/Abnahme

 $[\Delta Q_{f_i}] = J$ 

 $\Delta Q_{f_i}$ i-te Wärme-Menge aus

Schmelz-/Erstarrungs-Vorgang i-te Wärme-Menge aus

 $[\Delta Q_{s_i}] = J$ 

Verdampfungs-/Kondensations-Vorgang

+ zugeführte Wärme-Menge

- abgeführterr Wärme-Menge

# 8 Phasen und Phasenübergänge

### 8.1 Phasen

- Fest
- feste Gestalt; festes Volumen
- Flüssig
- keine feste Gestalt; festes Volumen
- Gasförmig
  - keine feste Gesalt; kein festes Volumen
- Plasma
  - Bei sehr hoher Temperatur ist Materie ionisiert (Elektronengas)

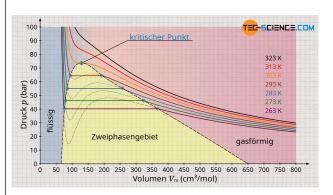
## 8.2 Dampfdruck $p_s(T)$

Der Dampfdruck bedeutet das Gleichgewicht der Flüssigkeit mit ihrer Dampfphase

Der Dampfdruck ist das Niveau des kontanten Drucks im 2-Phasengebiet eines realen Gases nach van der Waals.

Der Dampfdruck ist nur temperaturabhängig

Bei Kompression oder Expansion ändert sich der Dampfdruck nicht, sondern der Anteil Flüssigkeit zu Gas muss ändern



Verdunsten ⇒ Schnellste Teilchen treten aus Flüssigkeit aus

Sieden/Verdampfen Dampfdruck = Umgebungsdruck

# 8.3 Dampfdruck-Kurve (Clausius-Clapeyron)

 $\mathbf{Kondensieren} \Leftrightarrow \mathbf{Verdampfen}$ 

flüssig ⇔ gasförmig

$$\frac{d p_s}{d T} = \frac{q_s}{T \cdot \left(\frac{1}{\rho_g} - \frac{1}{\rho_f}\right)}$$

### 8.3.1 Dampfdruck $p_s(T)$ von Wasser (Clausius-Clapeyron)

$$p_s(T) = p_{s0} \cdot e^{\frac{q_s \cdot M_W}{R}} \cdot \left(\frac{1}{T_0} - \frac{1}{T}\right)$$

$$p_{s0} = 610.7\,\mathrm{Pa} \quad T_0 = 273\,\mathrm{K} \quad q_s = 2420\,\frac{\mathrm{kJ}}{\mathrm{kg}} \quad M_W = 18.02\,\frac{\mathrm{g}}{\mathrm{mol}}$$

# 8.4 Schmelzdruck-Kurve (Clausius-Clapeyron)

 $\mathbf{Erstarren} \Leftrightarrow \mathbf{Schmelzen}$ 

fest ⇔ flüssig

$$\frac{d p_f}{d T} = \frac{q_f}{T \cdot \left(\frac{1}{p_f} - \frac{1}{p_s}\right)}$$

### 8.5 Gasdruck-Kurve (Clausius-Clapeyron)

Desublimieren  $\Leftrightarrow$  Sublimieren

fest ⇔ gasförmig

$$\frac{d p_{sub}}{d T} = \frac{q_s + q_f}{T \cdot \left(\frac{1}{\rho_g} - \frac{1}{\rho_s}\right)}$$

$q_s$	spezifische Verdampfungs-Wärme	$[q_s] = \frac{J}{kg}$
$q_f$	spezifische Schmelz-Wärme	$[q_f] = \frac{\mathrm{J}}{\mathrm{kg}}$
$q_s + q_f$	spezifische Sublimations-Wärme	
$p_s$	Dampfdruck	$[p_s] = Pa$
$p_f$	Schmelzdruck	$[p_f] = Pa$
$p_g$	Schmelzdruck	$[p_g] = Pa$
$ ho_g$	Dichte Gas	$[\rho_g] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$
$ ho_f$	Dichte Flüssgkeit	$[\rho_f] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$
$ ho_s$	DichteFestkörper	$[\rho_s] = \frac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$

### 8.6 Formeln von Magnus

Die Formeln von Magnus dienen der vereinfachten Berechnung des Dampfdrucks von Wasser = Sättigungsdruck

### **8.6.1** Dampfdruck von Wasser $p_s(\theta)$ $(\theta \ge 0^{\circ}C)$

$$p_s(\theta) = p_{s0} \cdot 10^{\frac{7.5 \cdot \theta}{\theta + 237}}$$

### **8.6.2** Schmelzdruck von Wasser $p_s(\theta)$ $(\theta \le 0^{\circ}C)$

$$p_s(\theta) = p_{s0} \cdot 10^{\frac{9.5 \cdot \theta}{\theta + 265.5}}$$

 $\begin{array}{ll} p_s & \operatorname{Dampfdruck} / \operatorname{Schmelzdruck} & [p_s] = \operatorname{Pa} \\ p_{s0} & \operatorname{Dampfdruck} \text{ bei } 0^{\circ}C & p_{s0} = 610.7 \operatorname{Pa} \\ \theta & \operatorname{Temperatur} & [\theta] = {}^{\circ}\mathrm{C} \end{array}$ 

### 8.7 Umkehrformeln von Magnus

**8.7.1**  $\theta(p_s)$  für  $p_s \geq p_{s0}$ 

$$\theta(p_s) = \frac{237 \cdot log(\frac{p_s}{6.107})}{7.5 - log(\frac{p_s}{6.107})}$$

8.7.2  $\theta(p_s)$  für  $p_s \leq p_{s0}$ 

$$\theta(p_s) = \frac{265.5 \cdot log(\frac{p_s}{p_{s0}})}{9.5 - log(\frac{p_s}{p_{s0}})}$$

# 8.8 Luftfeuchtigkeit

### 8.8.1 Absolute Luftfeuchtigkeit *f*

$$f = \frac{m_W}{V}$$

### 8.8.2 Relative Luftfeuchtigkeit $f_r$

$$f_r = \frac{m_W}{m_S} = \frac{p_D}{p_S} = \frac{p_D}{p_S(\theta)}$$

f	Absolute Luftfeuchtigkeit	[f] = 1
$f_r$	Relative Luftfeuchtigkeit	$[f_r] = 1$
$m_W$	Masse Wasserdampf	$[m_W] = kg$
$m_S$	Masse Wasserdampf bei Sättigung	$[m_S] = kg$
V	Volumen	$[V] = m^3$
$p_D$	Partialdruck Wasserdampf	$[p_D] = Pa$
$p_S$	Dampfdruck = Sättigungsdruck Wasserdampf	$[p_s] = Pa$
$\theta$	Temperatur	$[\theta] = ^{\circ}C$

#### 8.8.3 Feuchte vs. trockene Luft

#### Feuchte Luft ist leichter als trockene Luft!

$$\rho_F < \rho_T \qquad (\operatorname{da} M_W < M_L)$$

 $\begin{array}{lll} \rho_F & \text{ Dichte feuchte Luft } & [\rho_F] = \frac{\text{kg}}{\text{m}^3} \\ \rho_T & \text{ Dichte trockene Luft } & [\rho_F] = \frac{\text{kg}}{\text{m}^3} \\ M_W & \text{ Molmasse } H_2O & [M_W] = \frac{\text{kg}}{\text{mol}} \\ M_S & \text{ Molmasse Luft g} & [M_W] = \frac{\text{g}}{\text{mol}} \end{array}$ 

### **8.9** Taupunkts-Temperatur $\theta_d$

Temperatur, bei welcher 100% Luftfeuchtigkeit herrscht.

Wenn die Taupunkt-Temperatur  ${\bf unterschritten}$  wird, dann kondensiert Wasser.

$$\theta_d(\theta, f_r) = \frac{237 \cdot \left(\log(f_r) + \frac{7.5 \cdot \theta}{\theta + 237}\right)}{7.5 - \left(\log(f_r) + \frac{7.5 \cdot \theta}{\theta + 237}\right)}$$

$$\theta_d(x) = \frac{237 \cdot x}{7.5 - x} \quad \text{mit} \quad x(\theta, f_r) = \log(f_r) + \frac{7.5 \cdot \theta}{\theta + 237}$$

 $\begin{array}{ll} \theta_d & \text{Taupunkts-Temperatur} & [\theta_d] = {}^{\circ}\text{C} \\ f_r & \text{relative Luftfeuchtigkeit} & [f_r] = 1 \\ \theta & \text{Temperatur} & [\theta] = {}^{\circ}\text{C} \end{array}$ 

# 8.10 Relative Innen-Feuchte $f_{ri}$

$$f_{ri} = \frac{p_s(\theta_a)}{p_s(\theta_i)} \cdot f_{ra}$$

 $\begin{array}{lll} f_{ri} & \text{relative Feuchte im Inneren} & [f_{ri}] = 1 \\ f_{ra} & \text{relative Feuchte der Aussenluft} & [f_{ra}] = 1 \\ p_s(\theta_i) & \text{Dampfdruck bei Innentemperatur} & [p_s(\theta_i)] = \text{Pa} \\ p_s(\theta_a) & \text{Dampfdruck bei Aussentemperatur} & [p_s(\theta_a)] = \text{Pa} \end{array}$ 

### 9 Kinetische Gas-Theorie

# 9.1 Aequipartitionsgesetz

### Mittlere kinetische Energie

#### Idealisierte Annahmen:

- Moleküle = Massenpunkte
- Keine (bzw.) elastische Zusammenstösse
- Keine Kräfte zwischen den Molekülen
- Elastischer Stoss gegen Wand 4.
- Alle Moleküle haben gleiche Geschwindigkeit 5.
- 1/6 aller Moleküle fliegen gegen eine einzelne Wand

$\overline{E}$ –	f		$k \cdot T$
E-	J	j.	2

f = 3 1-atomiges Gas 2-atomiges Gas 3-atomiges Gas

Mittlere kinetische Energie

Freiheitsgrade

- Boltzmann-Konstante  $k = 1.381 \cdot 10^{-23} \frac{J}{K}$ kAbsolute Temperatur

# 9.2 Geschwindigkeiten

### 9.2.1 Mittlere quadratische Geschwindigkeit u

$$u = \sqrt{\frac{3 \cdot k \cdot T}{m}}$$

### 9.2.2 Mittlere Geschwindigkeit $\overline{v}$

$$\overline{v} = \sqrt{\frac{8 \cdot k \cdot T}{m}}$$

### 9.2.3 Wahrscheinlichste Geschwindigkeit $v_0$

$$v_0 = \sqrt{\frac{2 \cdot k \cdot T}{\pi \cdot m}}$$

- Boltzmann-Konstante  $k = 1.381 \cdot 10^{-23} \frac{\text{J}}{\text{K}}$ kTabsolute Temperatur
- Masse des Teilchens m

# 9.3 Maxwell-Boltzmann-Verteilung

$$f(m, T, v) = \sqrt{\frac{2 \cdot m^3}{\pi \cdot k^3 \cdot T^3}} \cdot v^2 \cdot e^{-\frac{m \cdot v^2}{2 \cdot k \cdot T}}$$

- Masse des Teilchens
  - Boltzmann-Konstante  $k = 1.381 \cdot 10^{-23} \frac{\text{J}}{\text{K}}$ absolute Temperatur
- absolute Temperatur T
- Geschwindigkeit

# 9.4 Mittlere freie Weglänge $\overline{\lambda}$

Gibt an, um welche Strecke sich ein Molekül im Mittel bis zum nächsten Zusammenstoss fortbewegen kann.

$$\overline{\lambda} = \frac{1}{\sqrt{2}} \cdot \frac{1}{n \cdot (\pi \cdot d^2)}$$

mit Wirkungsquerschnitt  $\sigma = \pi \cdot d^2$ 

- Molekül-Dichte
- Molekül-Durchmesser

### 9.5 Dichtefunktion

Verteilungsfunktion der mittleren, freien Weglänge

$$f(x) = \frac{1}{\overline{\lambda}} \cdot e^{-\frac{x}{\overline{\lambda}}}$$

# 9.6 Transportvorgänge

### 9.6.1 Wärmeleitung

Transport von kinetischer Energie (als Wärme wahrgenommen)

$$j_Q = -\lambda_Q \cdot \frac{\mathrm{dT}}{\mathrm{dx}}$$

# $j_Q = -\lambda_Q \cdot \frac{\mathrm{dT}}{\mathrm{dx}} \qquad \lambda_Q = \frac{1}{6} \cdot n \cdot \overline{v} \cdot \overline{\lambda} \cdot f \cdot k$

#### 9.6.2 Diffusion

Transport von Masse

$$j_D = -D \cdot \frac{\mathrm{dn}}{\mathrm{dx}} \qquad D = \frac{1}{3} \cdot \overline{v} \cdot \overline{\lambda}$$

#### 9.6.3 Viskosität

Transport von Impuls

$$\tau = -\eta \cdot \frac{\mathrm{d}\mathbf{v}}{\mathrm{d}\mathbf{x}} \qquad \quad \eta = \frac{1}{3} \cdot n \cdot \overline{v} \cdot \overline{\lambda} \cdot \rho$$

- $[j_Q] = \frac{W}{m^2}$ Wärmestrom
- $[\lambda_Q] = \frac{\mathbf{W}}{\mathbf{K}}$  $[j_D] = ?$  $\lambda_Q$ Wärmeleitfähigkeit
- $j_D$ Diffusionsstrom DDiffusionskonstante
- $[D] = \frac{m^2}{s}$  $[\tau] = N$  $[\eta] = Pa \cdot s$ Schubspannung
- Viskosität  $\eta$
- $[n] = \frac{1}{m^3}$ Molekül-Dichte
- $[\overline{v}] = \frac{\mathrm{m}}{2}$ Mittlere Geschwindigkeit  $\overline{v}$
- Mittlere freie Weglänge Anzahl Freiheitsgrade
- Boltzmann-Konstante  $k = 1.381 \cdot 10^{-23} \frac{\text{J}}{\text{K}}$ k
- [T] = KTabsolute Temperatur
- $[\rho] = \frac{\mathrm{kg}}{3}$ Dichte

### 10 Temperaturstrahlung

- Wärmestahlung = Berührungslose Übertragung von Wärme
- In Form von elektromagnetischen Wellen ( $\lambda$  @ IR)
- Körper absorbiert elektromagn. Strahlung und erhöht seine Temperatur
- Jeder Körper mit T > 0 K straht Wärme ab (Temp-strahlung) Für jede Wellenlänge muss ein Körper gleich viel
- Energie abstahlen, wie er zuvor aufgenommen hat!

# 10.1 Strahlungs-Gesetze

#### 10.1.1 Stefan-Boltzmann-Gesetz

- Ideal schwarzer Körper (Hohlraum) absoliert alle Wellenlängen zu 100~%
- Je mehr ein Körper absoliert, desto mehr muss er emmitieren (Energie-Gleichgewicht)

Ein schwarzer Körper (=Hohlraumstrahler) der Temperatur T hat eine totale Abstrahlungs-Leistung pro Oberfläche  $K_S$  von:

$$K_S = \sigma \cdot T^4$$

- Schwarzkörper-Emission
- Stefan-Boltzmann-Konstante  $[\sigma] = \frac{W}{m^2 K^4}$
- $\sigma = 5.671 \cdot 10^{-8} \frac{W}{m^2 \cdot K^4}$
- Temperatur [T] = K

### 10.1.2 Wien'sches Verschiebungsgesetz

Verschiebung der maximalen Wellenlänge:

$$\lambda_{max} \cdot T = \text{const} = b$$

- Wellenlängen-Maximum (Planck)  $\lambda_{max}$  $[\lambda_{max}] = m$ Temperatur [T] = KKonstante:  $b = 2.898 \cdot 10^{-3} \text{m} \cdot \text{K}$  $[b] = \mathbf{m} \cdot \mathbf{K}$
- 10.1.3 Planck'sches Gesetz der Quantenmechanik

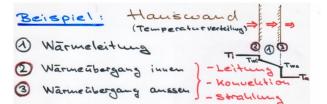
Ein Oszillator, welcher auf ein anderes Energieniveau (=Elektronen-Kreisbahnen nach Bohr) wechselt, setzt die Energiedifferenz  $\Delta E$  in ein Lichtquant (Photon) mit entsprechender Frequenz f um.

Je nach Vorzeichen von  $\Delta E$  wird das Photon emmitiert oder absorbiert.

$$\Delta E = h \cdot f$$

- spektrale Abstrahlung (Energie)  $[h] = J \cdot s$ Panck'sches Wirkungsquantum  $h = 6.628 \cdot 10^{-34} \,\mathrm{J \cdot s}$
- $[f] = \frac{1}{\epsilon} = Hz$ Frequenz des Photons

# 10.2 Wärmetransport (an Beispiel Hauswand)



### 10.2.1 Wärmeleitung

$$j = -\lambda \cdot \frac{\mathrm{d}T}{\mathrm{d}x}$$

j Wärmestromdiche  $[j] = \frac{W}{m^2}$   $\lambda$  Wärmeleitfähigkeit  $[\lambda] = \frac{W}{m \cdot k}$  $\frac{dT}{dt}$  Wärmeabnahme / Gradient  $[\frac{dT}{dt}] = \frac{T}{dt}$ 

### 10.2.2 Wärmeübergang

innen: 
$$j = \alpha_i \cdot (T_i - T_{wi})$$
 mit  $\alpha_i = 8 \frac{W}{m^2 \cdot K}$ 

aussen: 
$$j = \alpha_a \cdot (T_{wa} - T_a)$$
 mit  $\alpha_a = 20 \frac{W}{m^2 \cdot K}$ 

### 10.2.3 Wärmedurchgang

Material + Dicke zusammengefasst

$$j = k \cdot (T_i - T_a) = k \cdot \Delta T \qquad \text{mit } k = \frac{\lambda}{d}$$

Wärmestromdiche Wärmeleitfähigkeit λ  $\frac{\mathrm{d}T}{\mathrm{d}x}$ Wärmeabnahme / Gradient Wärmeübergangszahl innen  $\alpha_i$  $[\alpha_a] = \frac{\text{m}^2 \cdot \text{K}}{\text{m}^2 \cdot \text{K}}$   $[T_{wa}] = \text{K}$   $[T_a] = \text{K}$   $[T_{wi}] = \text{K}$   $[T_{i}] = \text{K}$ Wärmeübergangszahl aussen  $\alpha_a$ Temperatur Wand aussen  $T_{wa}$  $T_a$ Aussentemperatur  $T_{wi}$ Temperatur Wand innen Innentemperatur  $T_i$  $[k] = \frac{W}{m^2 \cdot K}$ [d] = MkWärmedurchgangszahl Dicke der Wand

$$P = \dot{Q} = j \cdot A$$

#### 10.2.4 Wärmedurchgang komplett

Der komplette Wärmedurchgang leitet sich her durch die **Erhaltung der Wärmestrondichte** j und errechnet sich mit:

n Schichten : 
$$\frac{1}{k_{tot}} = \frac{1}{\alpha_i} + \sum_{x} \frac{1}{k_x} + \frac{1}{\alpha_a}$$

 $\begin{array}{llll} k_x & \text{Wärmedurchgangszahl x-te Schicht} & [k_x] = \frac{\mathbf{W}}{\mathbf{m}^2 \cdot \mathbf{K}} \\ \alpha_i & \text{Wärmeübergangszahl innen} & [\alpha_i] = \frac{\mathbf{W}}{\mathbf{m}^2 \cdot \mathbf{K}} \\ \alpha_a & \text{Wärmeübergangszahl aussen} & [\alpha_a] = \frac{\mathbf{W}}{\mathbf{m}^2 \cdot \mathbf{K}} \\ r_i & \text{Innenradius Rohr} & [r_i] = \mathbf{m} \\ r_a & \text{Aussenradius Rohr} & [r_a] = \mathbf{m} \\ \lambda_x & \text{Wärmeleitfähigkeit} & [\lambda] = \frac{\mathbf{W}}{\mathbf{m} \cdot \mathbf{K}} \end{array}$ 

# 10.3 Wärme-Bedarf (Heizleistung)

Der Wärme-Bedarf (=Heizleistung) setzt sich zusammen aus Wärmeverlust durch Wärmeleitung und durch Wärmeverlust durch Luftaustausch:

$$\underbrace{W\ddot{a}rmeverlust}_{\dot{Q}} = \underbrace{Heizleistun}_{\dot{P}}$$
 
$$P = \dot{Q}_{tot} = \dot{Q}_W + \dot{Q}_L$$

$$\dot{Q}_W = A \cdot j = A \cdot k \cdot \Delta T$$
 
$$\dot{Q}_L = c_L \cdot \rho_L \cdot \dot{V} \cdot \Delta T$$

$$| \text{allgemein}: \quad \dot{Q}_{tot} = \sum_{i=1}^{n} \left[ (A_i \cdot k_i + c_L \cdot \rho_L \cdot \dot{V}) \cdot \Delta T \right]$$

$\dot{Q}_{tot}$	Totaler Wärmeverlust	$[\dot{Q}_{tot}] = \frac{J}{s} = W$
$\dot{Q}_W$	Wärmeleitung	$[\dot{Q}_W] = \frac{\mathrm{J}}{\mathrm{s}} = \mathrm{W}$
$\dot{Q}_L$	Luftaustausch	$[\dot{Q}_L] = \frac{\mathrm{J}}{\mathrm{s}} = \mathrm{W}$
$k_i$	Wärmedurchgangszahl i-te Schicht	$[k_i] = \frac{W}{m^2 \cdot K}$
$\dot{V}$	Volumenstrom	$[\dot{V}] = \frac{\mathrm{m}^3}{\mathrm{s}}$
$ ho_L$	Dichte der Luft: $\rho_L = 1.2  \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$	$[ ho_L] = rac{\mathrm{kg}}{\mathrm{m}^3}$
$c_L$	Wärmekapazität Luft: $c_L = 1000 \frac{\text{J}}{\text{kg} \cdot \text{K}}$	$[c_L] = \frac{J}{\text{kg·K}}$ $[A] = \text{m}^2$
A	Fläche der Wärmeleitung	$[A] = m^2$
$\Delta T$	Temperaturdifferenz	$[\Delta T] = K$

### 10.4 Wärmeverlust durch Abstrahlung

Durch Strahlung kann auch Wärme übertragen werden.

$$j_{12} = c_{12} \cdot (T_1^4 - T_2^4) = \sigma \cdot \varepsilon \cdot (T_1^4 - T_2^4)$$

 $\begin{array}{ll} j_{12} & \text{W-Transport durch Strahlungsaustausch} & [j_{12}] = \frac{\text{W}}{\text{m}^2} \\ c_{12} & \text{Strahlungsaustauschzahl} & [c_{12}] = \frac{\text{W}}{\text{m}^2 \cdot \text{K}^4} \end{array}$ 

 $\sigma$  Stefan-Boltzmann-Konstante  $[\sigma] = \frac{W}{m^2 \cdot K^4}$ 

 $\sigma = 5.671 \cdot 10^{-8} \, \frac{W}{m^2 \cdot K^4}$ 

Emissionsverhältnis  $[\varepsilon] = 1$ 

### 10.5 Zustandsänderungen

Erinnerung 1. Hauptsatz :  $\Delta U = \Delta W + \Delta Q$ 

#### 10.5.1 Isotherm

bei konstanter Temperatur

$$W_{ab} = n \cdot R \cdot T \cdot \ln\left(\frac{V_1}{V_2}\right) \qquad \qquad \Delta Q_{zu} = W \qquad (\Delta U = 0)$$

#### 10.5.2 Isobar

bei konstantem Druck

$$W_{ab} = p \cdot (V_2 - V_1)$$
 
$$\Delta Q_{zu} = n \cdot C_{mp} \cdot \Delta T$$

#### 10.5.3 Isochor

bei konstantem Volumen

$$W = 0$$
 
$$\Delta Q_{zu} = n \cdot C_{mV} \cdot \Delta T \qquad (\Delta U = \Delta Q)$$

#### 10.5.4 Adiabatisch

ohne Wärme-Austausch

$$W_{ab} = n \cdot C_{mV} \cdot \Delta T \qquad \Delta Q = 0$$

# 11 Rückwandlung innerer Energie

### 11.1 Zweiter Hauptsatz der Wärmelehre

Innere Energie kann nicht zu 100 % in Arbeit umgesetzt werden ⇒ Carnot-Wirkungsgrad ist der theoretisch höchstmögliche.

Wärme kann niemals von selbst von einem kälteren Ort zu einem wärmeren Ort fliessen (Clausius)

Es gibt keine periodisch wirkende Maschine, die nichts anderes bewirkt als Erzeugung mechanischer Arbeit und Abkühlung eines Wärme-Reservoirs (Kelvin)

 $\Rightarrow$  Es gibt kein Perpetuum mobile 2. Art

# 11.2 Kreisprozess (reversibler Prozess)

Anfangszustand = Endzustand

Rechtslaufender Kreisprozess

- Gibt Arbeit ab
- Wärmekraftmaschine
- Bei hoher T wird Wärme aus Prozess **zu**geführt
- Nur Bruchteil der Wärme in Arbeit verwandelbar
- Obergrenze: Carnot-Wirkungsgrad

- Linkslaufender Kreisprozess
- Verbraucht Arbeit
- Wärmepumpe
- Bei hoher T wird dem Prozess Wärme**ab**geführt
- Erzeugt mehrfaches an Wärme
- Obergrenze: Inv. Carnot-Wirkungsgrad

# 11.3 Carnot-Wirkungsgrad

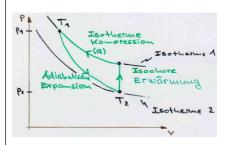
Wärmekraftmaschine: 
$$n_C = \frac{W_{ab}}{Q_{zu}} = \frac{T_{hoch} - T_{tief}}{T_{hoch}}$$

Wärmepumpe: 
$$n_{iC} = \frac{Q_{zu}}{W_{ab}} = \frac{T_{hoch}}{T_{hoch} - T_{tief}}$$

$n_C$	Carnot-Wirkungsgrad	$[n_C] = 1$
$n_{iC}$	Inverset Carnot-Wirkungsgrad	$[n_{iC}] = 1$
$T_{tief}$	Temperatur des Warm-Reservoirs	$[T_{tief}] = K$
$T_{hoch}$	Temperatur des Kalt-Reservoirs	$[T_{hoch}] = K$
$Q_{zu}$	zugeführte Wärme	$[Q_{zu}] = J$
$W_{ab}$	abgeführte Energie	$[W_{ab}] = J$

# 11.4 Adiabaten-Gleichung (Kreisprozess)

Adiabate wird beschrieben im pV- / TV- / Tp-Diagramm



$p \cdot V^{\kappa} = \text{const}$	
$T \cdot V^{\kappa - 1} = \text{const}$	
$T^{\kappa} \cdot p^{1-\kappa} = \text{const}$	
$\kappa = \frac{C_{mp}}{C_{mV}}$	

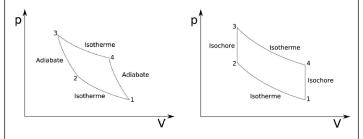
 $C_{mp} - C_{mV} = R$ 

$C_{mp}$	Molare Wärmekapazität @ $p = \text{const}$	$[C_{mp}] = \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$
$C_{mV}$	Molare Wärmekapazität @ $V={\rm const}$	$[C_{mV}] = \frac{\mathrm{J}}{\mathrm{mol} \cdot \mathrm{K}}$
$\kappa$	Adiabaten-Exponent	$[\kappa] = 1$
R	Universelle Gaskonstante $R = 8.314 \frac{\text{J}}{\text{mol} \cdot \text{K}}$	$[R] = \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$

# 11.5 Kreisprozesse (Vorgänge)

isotherme Expansion isotherme Kompression	liefert Wärme benötigt Wärme	benötigt Energie liefert Energie
adiabatische Expansion adiabatische Kompression	liefert Arbeit benötigt Arbeit	ohne Wärme ohne Wärme
isochore Erwärmung isochore Abkühlung	ohne Arbeit ohne Arbeit	benötigt Wärme liefert Wärme

# 11.6 Beispiel Kreisprozess



### 11.7 Entropie-Zunahme

#### 11.7.1 Definition der Entropie-Zunahme

$$\Delta S = S_1 + S_2 = \int \frac{1}{T} \, \mathrm{d}Q$$

#### 11.7.2 Boltzmann-Gleichung für Entropie-Zunahme

Wahrscheinlichkeit eines Zustands

$$\Delta S = k \cdot \ln(W)$$

[W] = 1

$\Delta S$	Entropie	$[\Delta S] = \frac{J}{K}$
k	Boltzmann-Konstante $k = 1.381 \cdot 10^{-23} \frac{J}{K}$	$[k] = \frac{J}{K}$

#### 11.7.3 Abgeschlossenes System

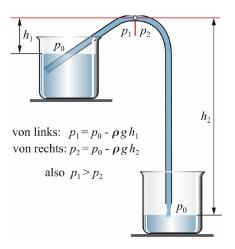
$\Delta S \ge 0$	Entropie kann nur zunehmen in abgeschl. System
$\Delta S > 0$	Irreversibler Prozess
$\Delta S = 0$	Reversibler Prozess

### 12 Molmassen wichtiger Atome

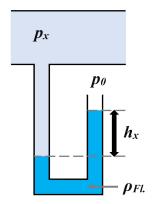
Symbol	Molekül	Molmasse
Н	Wasserstoff	$1.008 \frac{g}{mol}$
$^{\rm C}$	Kohlenstoff	$12.011 \frac{g}{mol}$
N	Stickstoff	$14.007 \frac{g}{mol}$
O	Sauerstoff	$15.999 \frac{g}{mol}$
Al	Aluminium	$26.982 \frac{g}{mol}$
Si	Silicium	$28.982 \frac{g}{mol}$
	I	moi

# 13 Ansätze zu Aufgaben

# 13.1 Saugheber



### 13.2 Barometer



$$p_1 = p_0 + \underbrace{\rho_{Fl} \cdot g \cdot h}_{p_s}$$

p<sub>1</sub> gemessener Druck

 $p_0$  Luftdruck

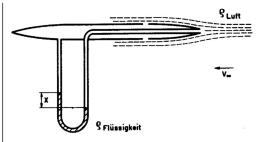
 $p_s$  Schweredruck

 $\Rightarrow Bernoulli$ 

⇒ Kontinuität

### 13.3 Pitotrohr

Prandtl'sches Staurohr; Staudruckmesser Zur Messung von Strümungsgeschwindigkeiten



Bernoulli horizontal :

$$\left| \underbrace{p_1}_{p_L} + \frac{1}{2} \rho_1 \cdot \underbrace{v_1^2}_{0} = \underbrace{p_2}_{p_L - \Delta p} + \frac{1}{2} \underbrace{\rho_2}_{\rho_L} \cdot v_2^2 \right|$$

$$0 = -\Delta p + \frac{1}{2} \, \rho_L \cdot v_2^2 \qquad \Rightarrow \Delta p = \frac{1}{2} \, \rho_L \cdot v_2^2$$

Gleichsetzen :  $\Delta p = \rho_{Fl} \cdot g \cdot h$ 

### 13.4 Venturirohr

$$Q = A_1 \sqrt{\frac{2\Delta p}{\rho\left(\frac{A_1^2}{A_2^2} - 1\right)}} \qquad [Q] = \frac{kg}{m^3}$$

# **13.5** Pumpe

$$W = P \cdot t = F \cdot \Delta s = p \cdot A \cdot \Delta s = p \cdot \Delta V$$

$$P = \frac{W}{t} = \frac{p \cdot V}{t} = p \cdot \dot{V}$$

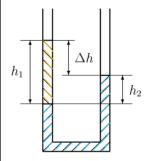
$$F = p \cdot A$$

# 13.6 Bewegungen

$$P = F \cdot v$$

$$E_{kin} = \frac{1}{2} \, m \cdot v^2$$

### 13.7 U-Rohr



Ansatz: Druckgleichgewicht

$$p_1 = p_2$$

$$\rho_1 \cdot g \cdot h_1 = \rho_2 \cdot g \cdot h_2$$

### 13.8 Wasser mit Dampf erhitzen

Ein Tasse mit  $m_W=200\,\mathrm{g}$  Wasser mit einer Temperatur von  $T_K=20\,^\circ\mathrm{C}$  wird an der Wasserdampfdüse einer Kaffeemaschine mittels Wasserdampf erhitzt. Der aus der Kaffeemaschine ausströmende Wasserdampf ist  $T_H=96\,^\circ\mathrm{C}$  heiss. Am Schluss haben sie 10 % mehr Wasser in der Tasse. (entspricht  $m_D$ ) Wie warm ist das Wasser nun?

Ansatz: 1. Hauptsatz  $Q_{zu} = Q_{ab}$ 

$$m_W \cdot c_W (T_M - T_K) = q_s \cdot m_D + m_D \cdot c_W (T_H - T_M)$$

### 13.9 Eis in Wasser schmelzen

In einem Gefäss beifinden sich  $m_W=1\,\mathrm{kg}$  Wasser. Dazu wird ein Eiswürfel von  $m_E=20\,\mathrm{g}$  gegeben. Das Eis hat eine Temperatur von  $T_E=-5\,^\circ\mathrm{C}$  und das Wasser hat eine Temperatur  $T_W$ . Die Temperatur  $T_0$  steht für  $0\,^\circ\mathrm{C}$  bzw. 275.15 K Gesucht ist die Mischtemperatur  $T_M$ 

 $\Delta Q_{ab} = \Delta Q_{au}$ 

$$m_W \cdot c_W \cdot (T_W - T_M) = m_E \cdot c_E \cdot (T_E - T_0) + q_f \cdot m_E + c_W \cdot (T_M - T_0)$$