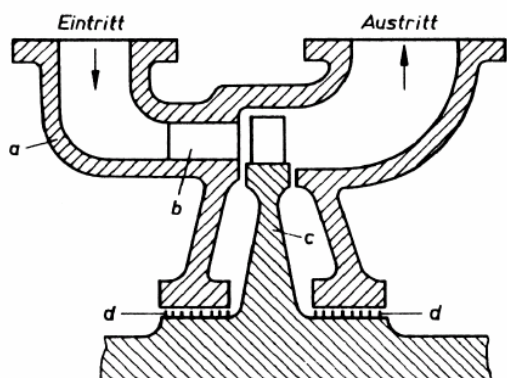
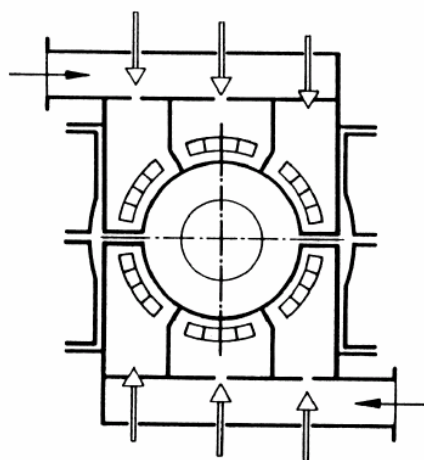


Aufgabe 5.01

Die einstufige Gleichdruckturbinen (Lavalturbine)



Schema einer Lavalturbine
 a Gehäuse c Läufer
 b Leitrad d Labyrinthdichtung

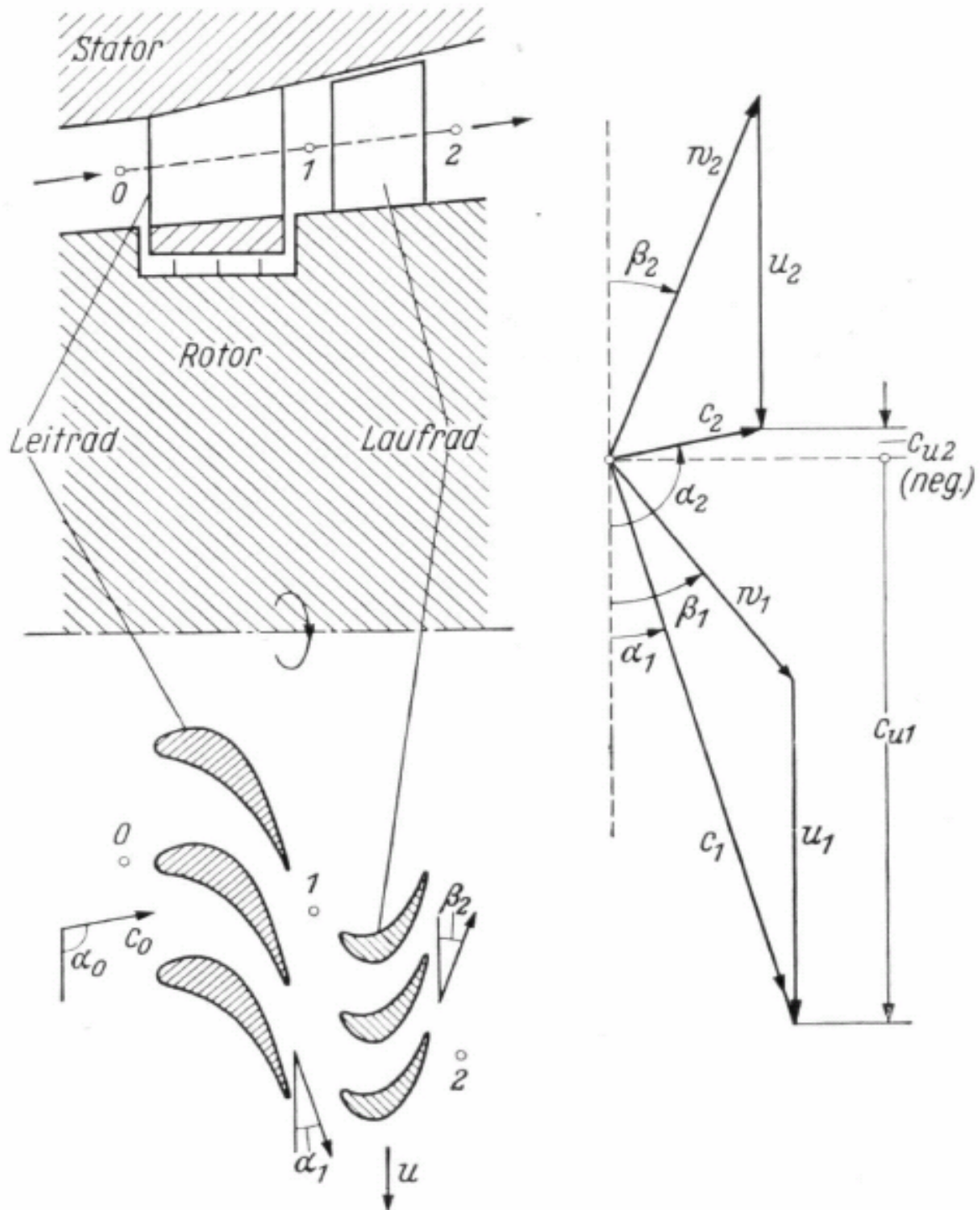


Schema einer Düsengruppenregelung

Für eine einstufige Gleichdruckturbinen gelten folgende Daten:

mittlerer Beschauelungsdurchmesser	$D_m = 0,2 \text{ m}$
Drehzahl	$n = 30.000 \text{ min}^{-1}$
Massendurchsatz	$\dot{m} = 2 \text{ kg/s}$
spez. statisches isentropes Enthalpiegefälle der Stufe	$\Delta h_s = -241 \text{ kJ/kg}$
Zuströmgeschwindigkeit z. Leitrad (Stator)	$c_0 = 50 \text{ m/s}$
Düsen- bzw. Leitradwirkungsgrad	$\eta'_s = 75\%$
Laufgradwirkungsgrad	$\eta''_s = 80\%$
Abströmwinkel der Düsen (Stator)	$\alpha_1 = 15^\circ$
Abströmwinkel der Laufschaufeln (Rotor)	$\beta_2 = 20^\circ$
Reaktionsgrad (hier isentrop betrachtet)	$r = 0,05$

Die Strömungswinkel werden bei dieser Aufgabe nach Traupel [1], S. 145, gegen die Umfangsebene definiert:



Zu bestimmen bzw. darzustellen sind:

1. Der Expansionsverlauf des Fluids in der Turbine (qualitatives h,s-Diagramm)
2. Die Umfangsgeschwindigkeit u
3. Die Geschwindigkeitsdreiecke am Eintritt und Austritt des Laufrades
4. Die aerodynamische Stufenarbeit und die Leistung der Turbine

Lösung:

1. Qualitativer Druckverlauf (Expansion)

Begründung für den Verlauf:

- Der größte Teil des Enthalpiegefälles wird im Leitrad umgewandelt ($r \cong 0$).
- Für die ideale Gleichdruckturbine gilt $r = 0$, dann wäre $p_2 = p_1$.

Definition/Begriffe:

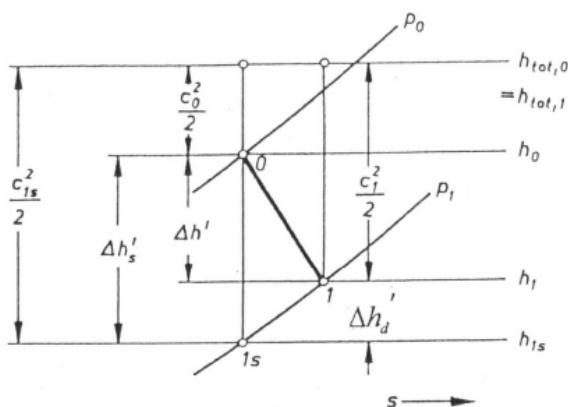
- Gleichdruckturbine
 - Der Druck vor und hinter dem Laufrad ist (theoretisch) gleich.
 - Das Laufrad besteht aus einem reinen Umlenkgeritter, d.h., im Laufrad wird kein Druck abgebaut.
 - $\Delta h_s'' \cong 0$ und der Reaktionsgrad ist nahe Null ($r \cong 0$).
- Kennzeichnungen:
 x' bezeichnet Größen bzw. Betrachtung des Leitrades (Stator)
 x'' bezeichnet Größen bzw. Betrachtung des Laufrades (Rotor)

- Isentroper Reaktionsgrad

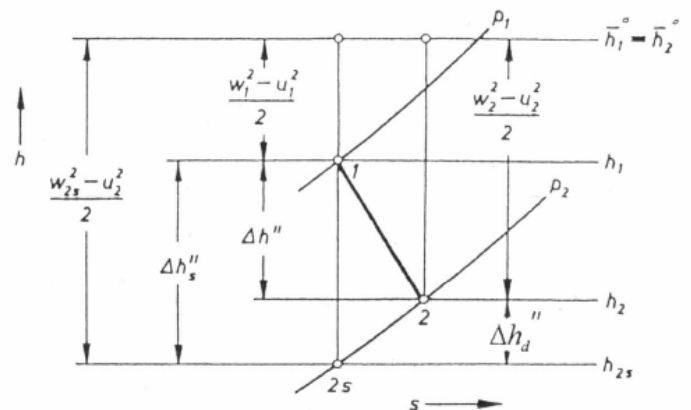
$$r = \frac{\Delta h''}{\Delta h' + \Delta h''} \quad (1)$$

- Isentropes Enthalpiegefälle der Stufe

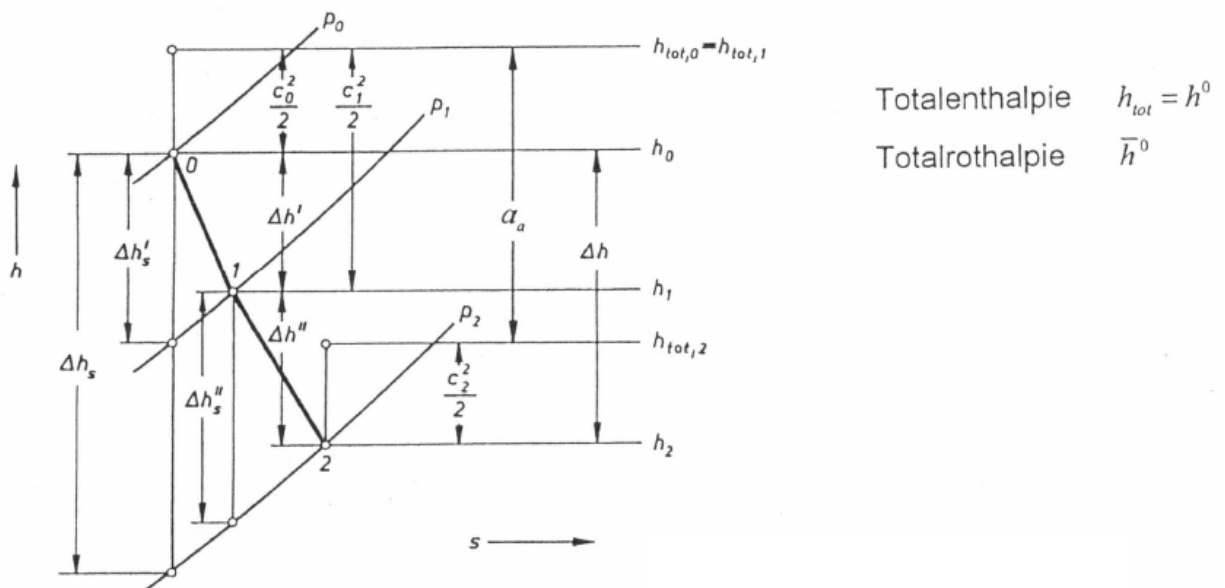
$$\Delta h_s = \Delta h_s' + \Delta h_s'' \quad (2)$$



Enthalpie-Gefälle im Leitrad

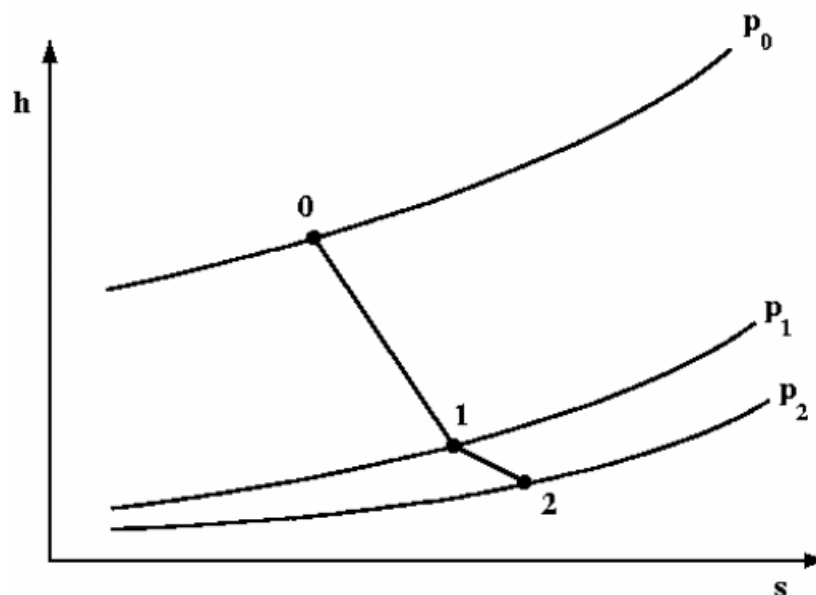


Enthalpie-Gefälle im Laufrad



Enthalpie-Gefälle einer Turbinenstufe

- Winkel werden in dieser Aufgabe (analog zu Traupel) zur Umfangsebene (senkrecht zur Rotationsebene) definiert.
 - α : absolutes System (ortsfest)
 - β : relatives System (rotierend)
- Im Leitrad/Stator (LE) bleibt die Totalenthalpie konstant:
 $h_{LE}^0 = \text{const}$ bzw. $\Delta h_{tot} = h_{tot,2} - h_{tot,1} = 0$ (3)
- Im Laufrad /Rotor (LA) bleibt die totale Rothalpie konstant:
 $\bar{h}_{LA}^0 = \text{const}$ bzw. $\Delta h_{tot,rot} = h_{tot,rot,2} - h_{tot,rot,1} = 0$ (4)



2. Umfangsgeschwindigkeit

$$u = \omega (D_m/2) \quad \text{mit} \quad \omega = 2 \pi n \quad (\text{bei } n \text{ auf Einheit achten!}) \quad (5)$$

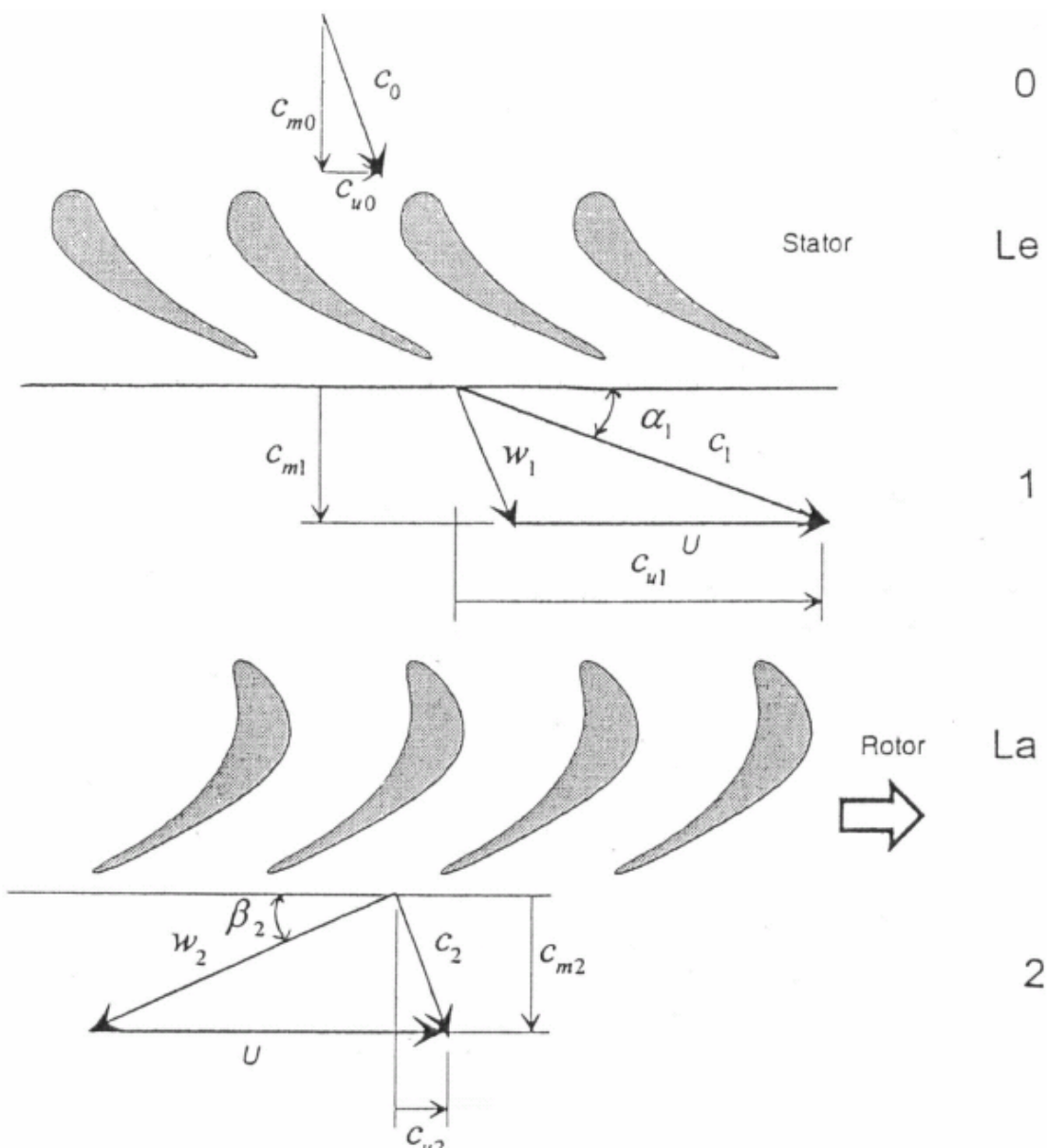
$$\omega = 3141,6 \text{ s}^{-1} \quad \text{und} \quad u = 314,16 \text{ m/s} \quad (6)$$

3. Geschwindigkeitsdreieck für das Laufrad

Annahmen und Vereinfachungen zur Berechnung:

$$u_1 = u_2 = u \quad (\text{Strömung auf einer Zylinderfläche}) \quad (7)$$

$$\alpha_0 = 90^\circ \quad (\text{kein Vordrall}) \quad (8)$$



Geschwindigkeitsdreiecke für eine Turbinenstufe

Da hier eine Gleichdruckturbine untersucht wird und darum der Austrittsdruck der Stufe (nach Laufrad) theoretisch gleich dem Eintrittsdruck in das Laufrad ist, darf vereinfacht gesagt werden: mit

$$\Delta h_s = \Delta h_s' + \Delta h_s'' = -241 \text{ kJ/kg} \quad (9)$$

(1), (9):

$$r \approx \frac{\Delta h_s''}{\Delta h_s} \quad (10)$$

folgt:

$$\Delta h_s'' \approx r \cdot \Delta h_s \Rightarrow \Delta h_s'' \approx -12,05 \text{ kJ/kg} \quad (11)$$

$$\Delta h_s' \approx \Delta h_s - \Delta h_s'' \Rightarrow \Delta h_s' \approx -228,95 \text{ kJ/kg} \quad (12)$$

D.h., der größte Teil des Enthalpiegefälles wird im Leitrad umgewandelt (Beleg für die qualitative Darstellung unter 1).

Leitrad:

Die Energiebilanz des Leitrades kann wie folgt dargestellt werden:

$$a + \dot{q} = \Delta h + \frac{\Delta(c^2)}{2} + g z \quad (13)$$

Im Leitrad ist die spezifische Arbeit a gleich Null.

Das System wird als adiabat angenommen ($\dot{q} = 0$) und der Term $g z$ ist ebenfalls zu vernachlässigen. Dann ergibt sich:

$$0 = \Delta h_{\text{tot}} = \Delta h + \frac{\Delta c^2}{2} = h_{\text{tot},1} - h_{\text{tot},0} = \underbrace{h_1 - h_0}_{\Delta h'} + \frac{c_1^2 - c_0^2}{2} \quad (14)$$

und mit

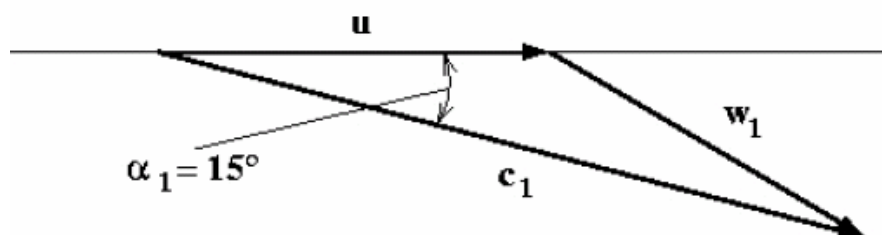
$$\Delta h' = \eta'_s \cdot \Delta h'_s \quad (15)$$

folgt:

$$c_1 = \sqrt{-2\Delta h' + c_0^2} = \sqrt{-2\eta'_s \Delta h'_s + c_0^2} = 588,15 \text{ m/s} \quad (16)$$

Über den Kosinussatz findet man:

$$w_1 = \sqrt{u^2 + c_1^2 - 2u c_1 \cdot \cos \alpha_1} = 296,08 \text{ m/s} \quad (17)$$



Lauftrad:

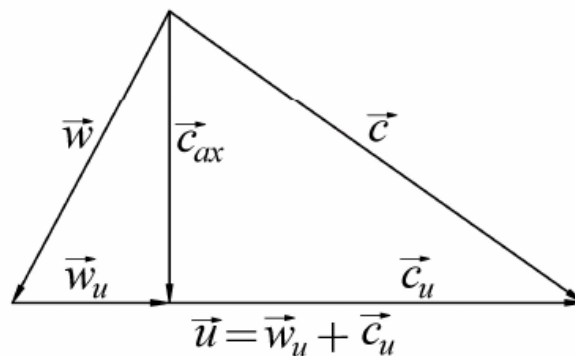
Im Lauftrad ist die Totalenthalpie nicht konstant, da hier Arbeit verrichtet wird. In diesem Fall errechnet sich die Totalenthalpie aus der Eulergleichung:

$$\Delta h_{\text{tot}} = h_{\text{tot}, 2} - h_{\text{tot}, 1} = c_{u2} u_2 - c_{u1} u_1 \quad (18)$$

Im Lauftrad, also im rotierenden System, bleibt die totale Rothalpie (Äquivalent zur Totalenthalpie des ortsfesten Systems) constant.

$$\Delta h_{\text{rot}} = h_{\text{rot}, 2} - h_{\text{rot}, 1} = 0 = (h_{\text{tot}, 2} - c_{u2} u_2) - (h_{\text{tot}, 1} - c_{u1} u_1) \quad (19)$$

Die Rothalpie ist die Totalenthalpie minus der geleisteten Arbeit.



Das Produkt $c_u u$ lässt sich durch Ausnutzung der Identitäten im Geschwindigkeitsdreieck folgendermaßen bestimmen:

$$\begin{aligned} c_{ax}^2 &= c^2 - c_u^2 = w^2 - w_u^2 = w^2 - (u - c_u)^2 \rightarrow \\ c^2 - c_u^2 &= w^2 - (u^2 - 2uc_u + c_u^2) \rightarrow \\ u \cdot c_u &= \frac{c^2 - w^2 + u^2}{2} \end{aligned} \quad (20)$$

Daraus folgt die Rothalpie :

$$\begin{aligned} \Delta h_{\text{tot,rot}} &= (h_{\text{tot},2} - c_{u2} u_2) - (h_{\text{tot},1} - c_{u1} u_1) \\ &= (h_{\text{tot},2} - h_{\text{tot},1}) - (c_{u2} u_2 - c_{u1} u_1) \\ &= \left[\left(h_2'' + \frac{c_2^2}{2} \right) - \left(h_1'' + \frac{c_1^2}{2} \right) \right] - \left[\frac{c_2^2 - w_2^2 + u_2^2}{2} - \frac{c_1^2 - w_1^2 + u_1^2}{2} \right] \\ &= \left(h_2'' + \frac{w_2^2 - u_2^2}{2} \right) - \left(h_1'' + \frac{w_1^2 - u_1^2}{2} \right) \end{aligned} \quad (21)$$

Die Umfangsgeschwindigkeit $u_2 = u_1 = u$ Gl.(7), da der Strömungskanal vereinfacht als zylindrisch angenommen werden soll.

$$h_2'' - h_1'' = \Delta h'' = \eta_s'' \Delta h_s'' \quad (22)$$

(19), (21):

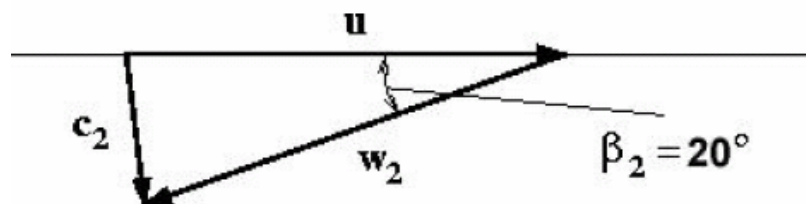
$$h_2'' + \frac{w_2^2 - u_2^2}{2} = h_1'' + \frac{w_1^2 - u_1^2}{2} \quad (23)$$

(22), (23), (7):

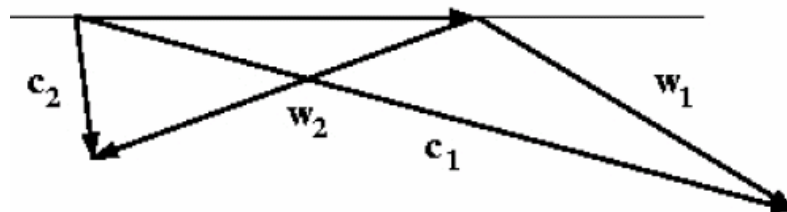
$$h_2'' - h_1'' = \Delta h'' = \eta_s'' \Delta h_s'' = \frac{w_1^2 - w_2^2}{2} \Rightarrow \quad (24)$$

$$w_2 = \sqrt{w_1^2 - 2\eta_s'' \Delta h_s''} \approx 327,02 \text{ m/s} \quad (25)$$

$$c_2 = \sqrt{u^2 + w_2^2 - 2u w_2 \cos \beta_2} \approx 112,06 \text{ m/s} \quad (26)$$



Das vollständige Geschwindigkeitsdreieck für das Laufrad ergibt sich zu



4. Aerodynamische Stufenarbeit a_a :

Aus dem h,s -Diagramm lässt sich ablesen: $a_a = h_{tot,2} - h_{tot,0}$. Weil die Totalenthalpie im Leitrad theoretisch konstant bleibt ($h_{tot,1} = h_{tot,0}$), folgt

$$a_a = \Delta h_{tot} = h_{tot,2} - h_{tot,0} = (h_{tot,2} - h_{tot,1}) + (h_{tot,1} - h_{tot,0})$$

$$(14): \quad = h_{tot,2} - h_{tot,1}$$

$$(18): \quad = c_{u2} u_2 - c_{u1} u_1 \quad (27)$$

(27), (20):

$$a_a = \frac{(c_2^2 - c_1^2) - (w_2^2 - w_1^2) + (u_2^2 - u_1^2)}{2} \quad (28)$$

(abgeleitete Form der Eulerschen Turbinenhauptgleichung)

Mit $u_2 = u_1$, und (7) ergibt sich:

$$a_a \approx -176,32 \text{ kJ/kg} \quad (29)$$

$$\dot{W} \approx \dot{m} a_a \approx -352,64 \text{ kW} \quad (30)$$

Literatur:

- [1] Traupel, W.: Thermische Turbomaschinen. Erster Band, 3. Auflage, Springer, 1977