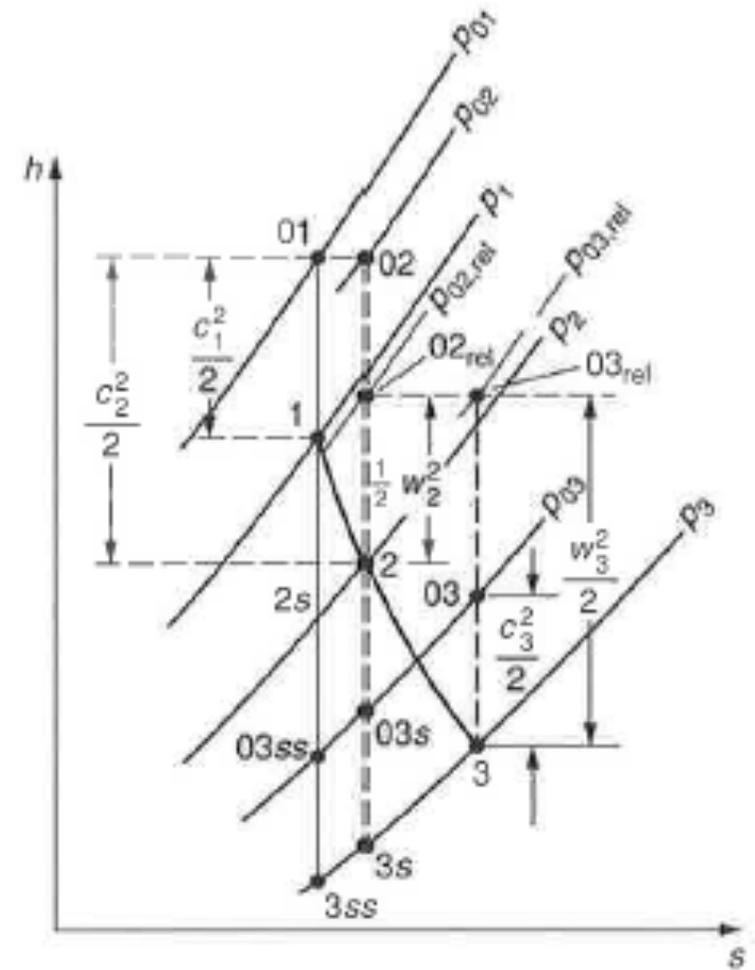
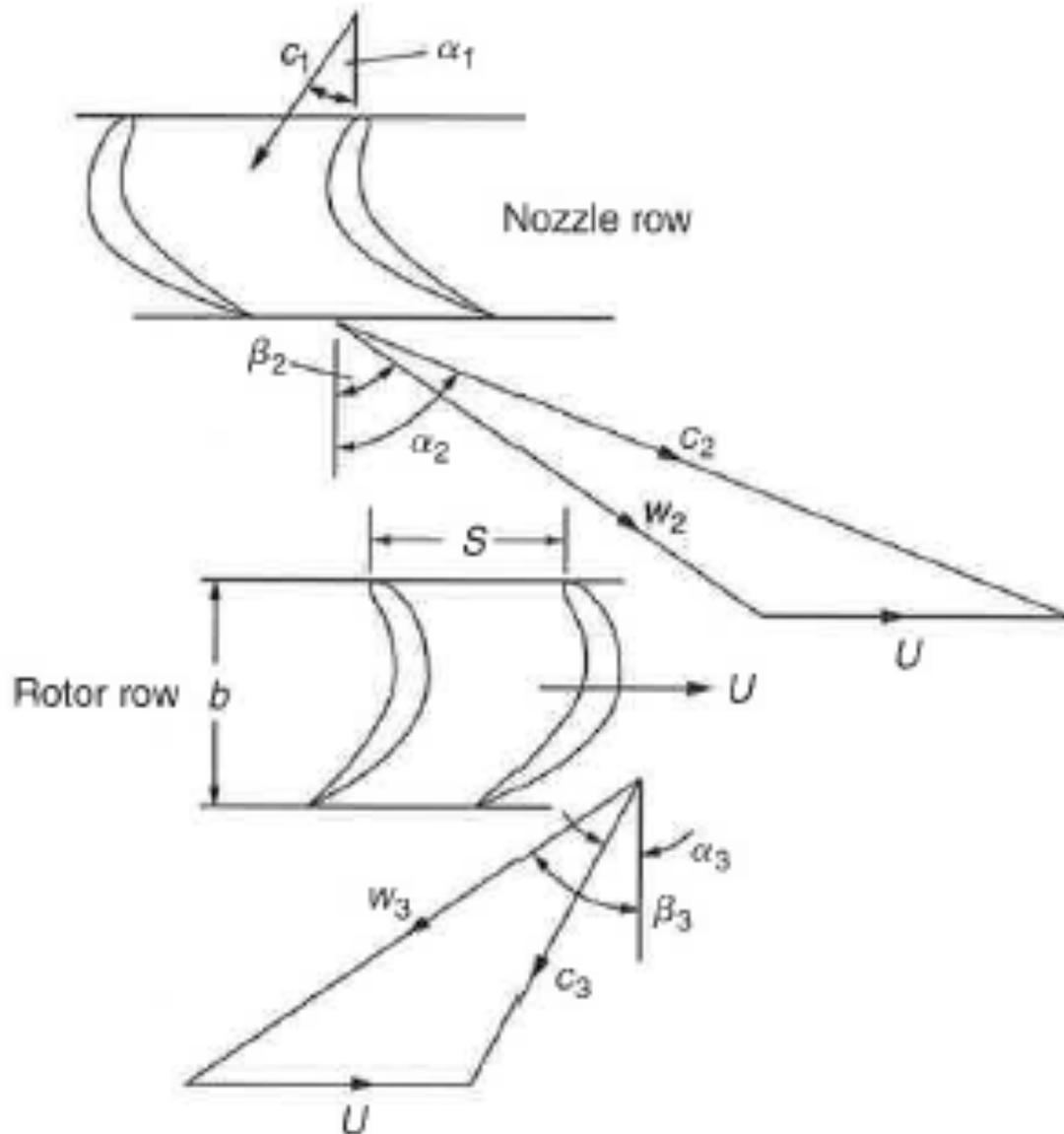


# Turbine assiali

# Triangoli di velocità



# Parametri di progetto

- Coefficiente di flusso:  $\phi = \frac{c_m}{U}$
- Coefficiente di carico:  $\psi = \frac{\Delta h_0}{U^2} = \frac{U \Delta c_\theta}{U^2} = \frac{\Delta c_\theta}{U}$
- Grado di reazione:  $R = \frac{h_2 - h_3}{h_1 - h_3}$

# Lavoro in uno stadio assiale

- Il lavoro fatto sul rotore di uno stadio assiale è:

$$W_t = \frac{\dot{W}}{\dot{m}} = h_{01} - h_{03} = U(c_{\vartheta 2} - (-c_{\vartheta 3})) = U(c_{\vartheta 2} + c_{\vartheta 3})$$

- Nello statore l'entalpia totale resta costante perché non ci sono scambi di lavoro e calore

$$h_{01} = h_{02}$$

# Lavoro in uno stadio assiale

- Dato che la componente della velocità radiale è piccola

$$h_{02} - h_{03} = h_2 - h_3 + \frac{1}{2}(c_{\theta 2}^2 - c_{\theta 3}^2) + \frac{1}{2}(c_{x2}^2 - c_{x3}^2) = U(c_{\theta 2} + c_{\theta 3})$$

$$h_2 - h_3 + \frac{1}{2}(c_{\theta 2} + c_{\theta 3})[(c_{\theta 2} - U) - (c_{\theta 3} + U)] + \frac{1}{2}(c_{x2}^2 - c_{x3}^2) = 0$$

- E dai triangoli di velocità:

$$c_{\theta 2} - U = w_{\theta 2} \quad c_{\theta 3} + U = w_{\theta 3} \quad \mathbf{e} \quad c_{\theta 2} + c_{\theta 3} = w_{\theta 2} + w_{\theta 3}$$

- Si ottiene:

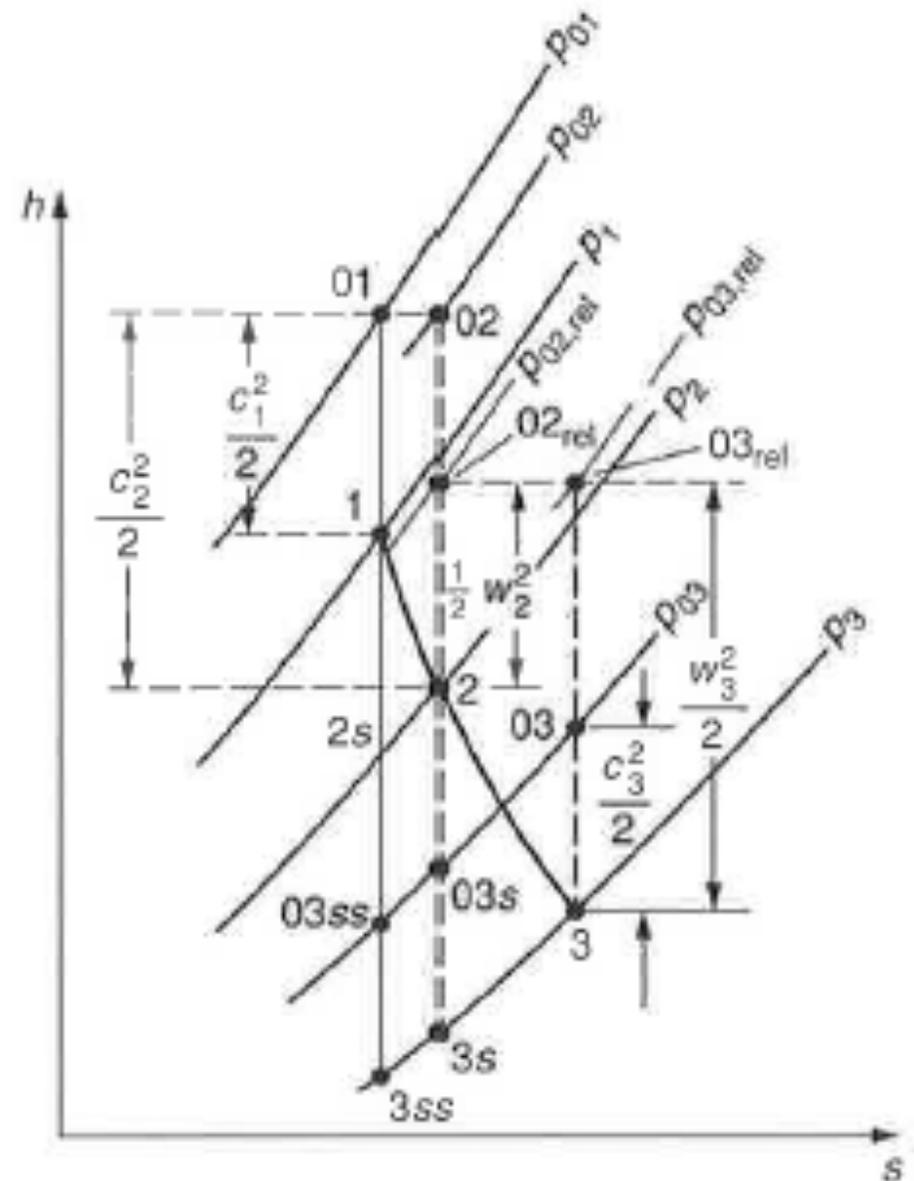
$$h_2 - h_3 + \frac{1}{2}(w_{\theta 2}^2 - w_{\theta 3}^2) + \frac{1}{2}(c_{x2}^2 - c_{x3}^2) = 0$$

# Lavoro in uno stadio assiale

- Se la velocità assiale è costante:

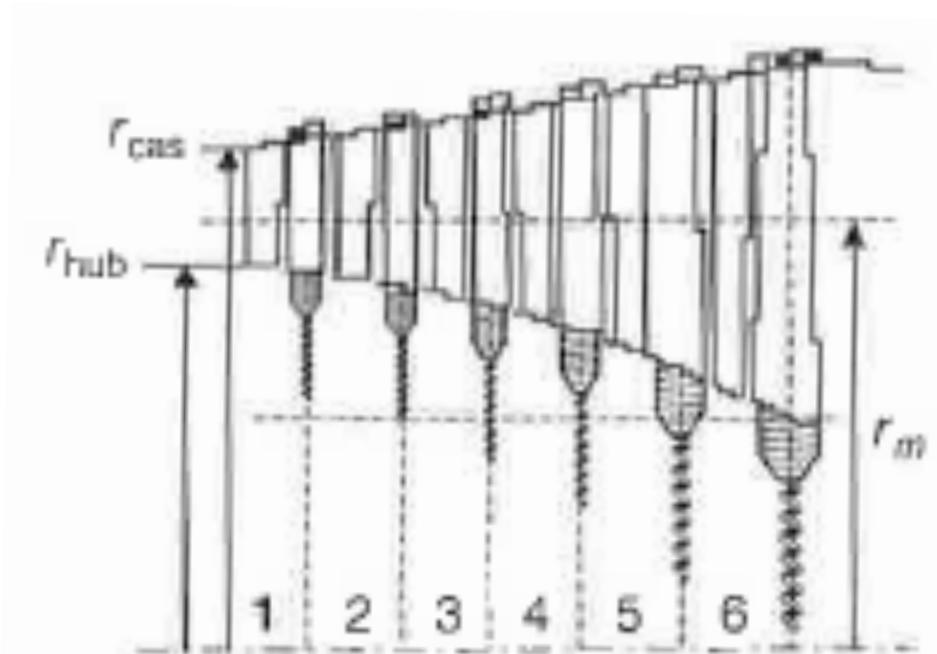
$$h_2 + \frac{1}{2}w_2^2 = h_3 + \frac{1}{2}w_3^2$$

$$\Rightarrow h_{02rel} = h_{03rel}$$



# Turbina multistadio

- Nelle turbomacchine multistadio si assume che la velocità assiale sia costante e per un progetto preliminare si considerano i triangoli di velocità al raggio medio.



# Turbina multistadio

- Dalla definizione di grado di reazione:

$$R = \frac{h_2 - h_3}{h_1 - h_3} = 1 - \frac{h_1 - h_2}{h_{01} - h_{03}}$$

dato che le velocità alle sezioni 1 e 3 e le componenti assiali sono uguali

- Possiamo scrivere:

$$h_1 - h_2 = h_{01} - h_{02} + \frac{1}{2}(c_2^2 - c_1^2) = \frac{1}{2}c_x^2(\tan^2 \alpha_2 - \tan^2 \alpha_1)$$

$$h_{01} - h_{03} = U^2 \psi$$

$$\Rightarrow R = 1 - \frac{\phi^2}{2\psi}(\tan^2 \alpha_2 - \tan^2 \alpha_1)$$

# Turbina multistadio

- Il coefficiente di carico può essere scritto:

$$\psi = \frac{\Delta c_\theta}{U} = \frac{c_x (\tan \alpha_2 + \tan \alpha_1)}{U} = \phi (\tan \alpha_2 + \tan \alpha_1)$$

- Che può essere inserito nella espressione del grado di reazione:

$$R = 1 - \frac{\phi}{2} (\tan \alpha_2 - \tan \alpha_1)$$

- Ricavando  $\tan \alpha_2$  e sostituendo si ottiene:

$$\tan \alpha_2 = \tan \alpha_1 + \frac{2}{\phi} (1 - R) \Rightarrow$$

$$\psi = \phi (\tan \alpha_2 + \tan \alpha_1) = 2(1 - R + \phi \tan \alpha_1)$$

# Turbina multistadio

- Fissando  $\phi$ ,  $\psi$  e  $R$  si definiscono i triangoli di velocità:

$$\tan \alpha_1 = \frac{\psi}{2\phi} + \frac{(R-1)}{\phi}$$

$$\tan \alpha_2 = \frac{2(1-R)}{\phi} + \tan \alpha_1$$

- Dalla condizione di stadi ripetuti ( $\alpha_1 = \alpha_3$ ) e dai triangoli di velocità:

$$\tan \beta_2 = \tan \alpha_2 - \frac{1}{\phi} \quad \tan \beta_3 = \tan \alpha_3 + \frac{1}{\phi}$$

# Stadio con $R=0$

- I vantaggi di uno stadio con  $R=0$  sono molteplici:
  - Alto coefficiente di carico
  - Bassi carichi assiali sul rotore
  - Minori perdite per trafileamento
  - Pochi stadi
- Gli svantaggi sono:
  - Minore efficienza
  - Possibile separazione dello strato limite

# Stadio con $R=0$

- Dalla definizione di  $R=0$  risulta che  $h_2=h_3$  e quindi il salto entalpico è tutto nello statore.

- Poi combinando:

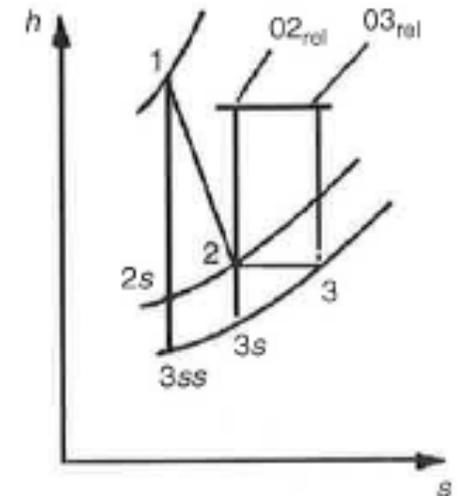
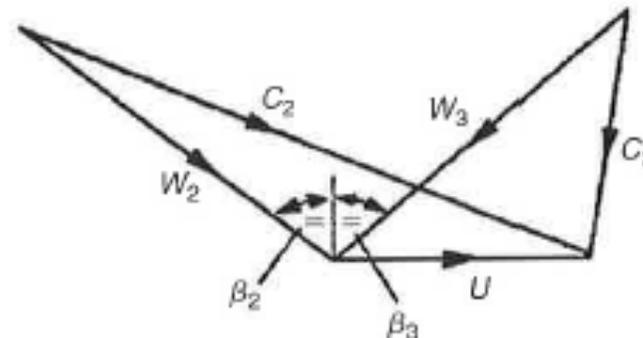
$$R = 1 - \frac{\phi}{2} (\tan \alpha_2 - \tan \alpha_1) \quad \text{e} \quad \tan \beta_2 = \tan \alpha_2 - \frac{1}{\phi} \quad \tan \beta_3 = \tan \alpha_3 + \frac{1}{\phi}$$

- Si ottiene:

$$R = \frac{\phi}{2} (\tan \beta_3 - \tan \beta_2)$$

- Per  $R=0$

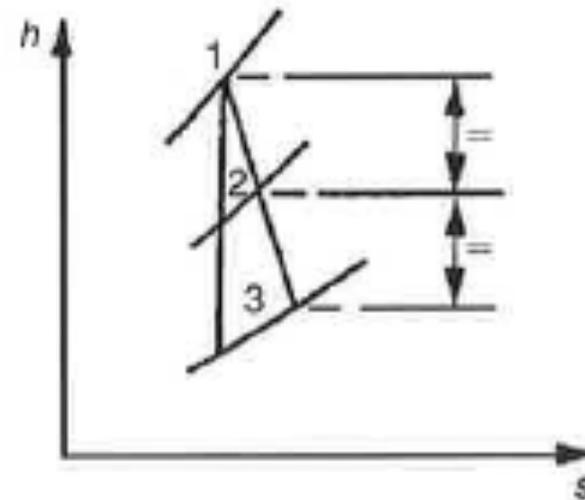
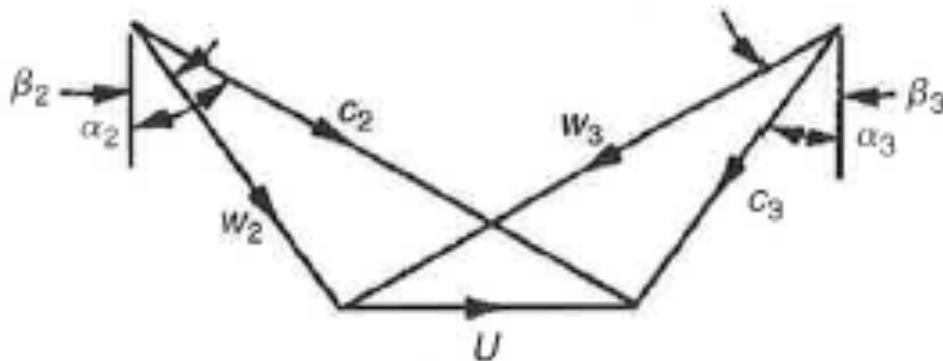
$$\beta_3 = \beta_2$$



# Stadio con $R=0.5$

- Dalla definizione di  $R=0.5$  risulta che il salto entalpico è diviso in parti uguali
- Quindi:

$$R = 1 - \frac{\phi}{2} (\tan \alpha_2 - \tan \alpha_1) \Rightarrow 1 = \phi \left( \tan \beta_2 + \frac{1}{\phi} - \tan \alpha_1 \right) \Rightarrow \beta_2 = \alpha_1 = \alpha_3$$



# Rendimento di palettatura

- La velocità in uscita dallo statore è data

$$\text{da: } c_2 = \sqrt{c_1^2 + 2(h_1 - h_2)}$$

- Il rendimento dello stadio è dato da:

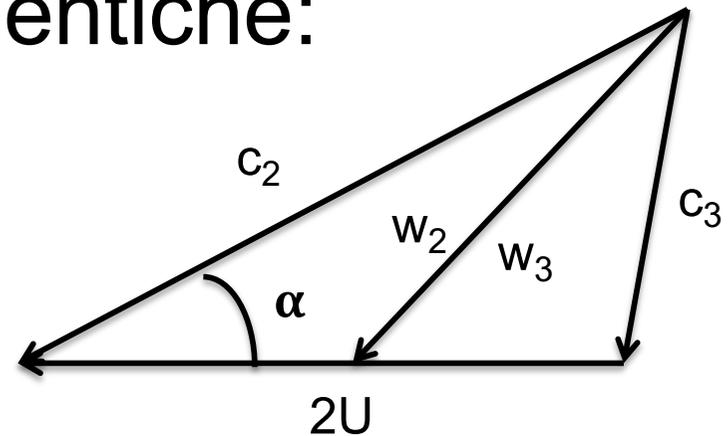
$$\eta = \frac{W}{E_{disp}} = \frac{\frac{c_2^2 - c_3^2}{2} + \frac{w_3^2 - w_2^2}{2}}{\frac{c_2^2 - c_3^2}{2} + \frac{w_3^2 - w_2^2}{2} + \frac{c_3^2}{2}} = \frac{\frac{c_2^2 - c_3^2}{2} + \frac{w_3^2 - w_2^2}{2}}{\frac{c_2^2}{2} + \frac{w_3^2 - w_2^2}{2}}$$

- Dove al numeratore c'è il lavoro più l'energia cinetica allo scarico
- Valutiamo come si esprime il rendimento di palettatura per gradi di reazione 0 e 0.5

# Rendimento per $R=0$

- Nel caso di  $R=0$ , abbiamo che le velocità relative nel rotore sono identiche:

$$\eta = \frac{\frac{c_2^2 - c_3^2}{2}}{\frac{c_2^2}{2}}$$



- Per il teorema di Carnot possiamo scrivere:

$$c_3^2 = c_2^2 + 4U^2 - 4Uc_2 \cos \alpha$$

- Dove  $\alpha$  è l'angolo tra  $c_2$  e  $U$

# Rendimento per R=0

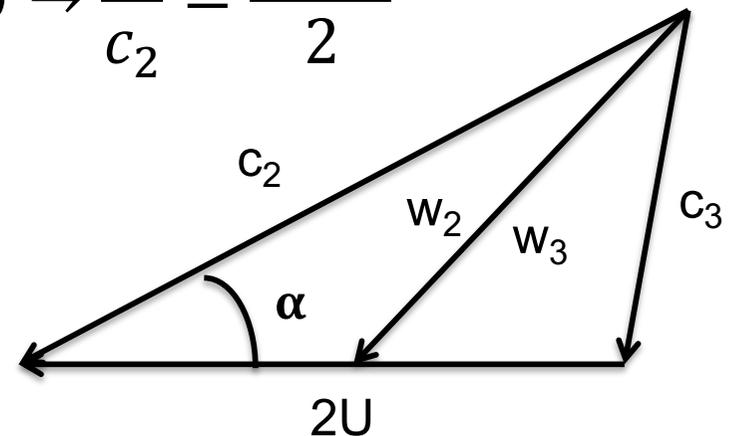
- Possiamo quindi scrivere:

$$\eta = \frac{c_2^2 - c_2^2 - 4U^2 + 4Uc_2 \cos \alpha}{c_2^2} = 4 \left( \frac{U}{c_2} \cos \alpha - \left( \frac{U}{c_2} \right)^2 \right)$$

- Derivando e uguagliando a zero otteniamo:

$$\frac{d\eta}{d U/c_2} = 4 \left( \cos \alpha - 2 \left( \frac{U}{c_2} \right) \right) = 0 \rightarrow \frac{U}{c_2} = \frac{\cos \alpha}{2}$$

$$\rightarrow \eta_{max} = \cos^2 \alpha$$

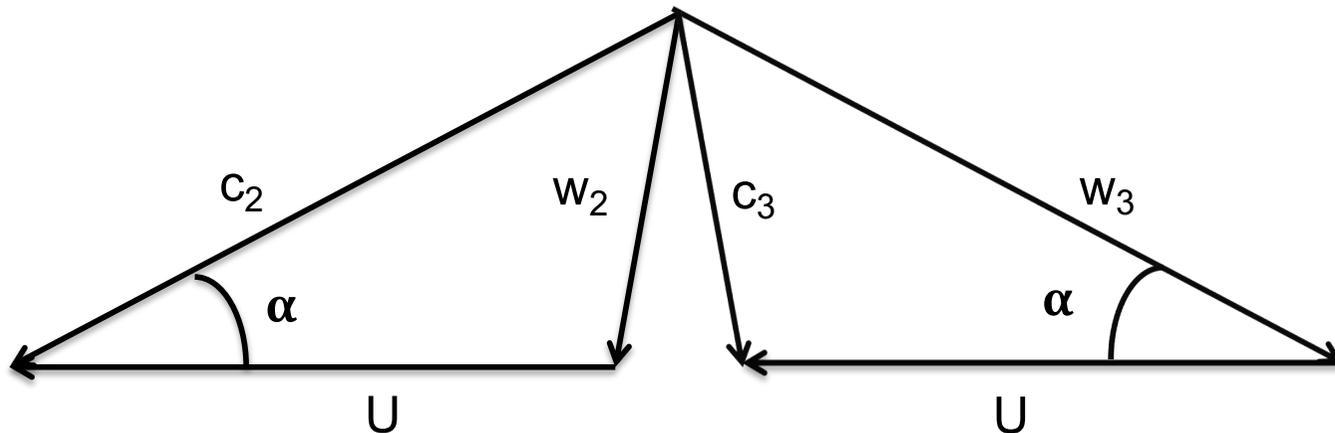


# Rendimento per $R=0.5$

- Nel caso di  $R=0.5$ , abbiamo che i triangoli di velocità sono speculari:

$$\eta = \frac{W}{E_{disp}} = \frac{\frac{c_2^2 - c_3^2}{2} + \frac{w_3^2 - w_2^2}{2}}{\frac{c_2^2 - c_3^2}{2} + \frac{w_3^2 - w_2^2}{2} + \frac{c_3^2}{2}} = \frac{2(c_2^2 - c_3^2)}{2c_2^2 - c_3^2}$$

- Per il teorema di Carnot possiamo scrivere:  $c_3^2 = c_2^2 + U^2 - Uc_2 \cos \alpha$



# Rendimento per R=0.5

- Possiamo quindi scrivere:

$$\begin{aligned}\eta &= \frac{2(c_2^2 - c_2^2 - U^2 + 2Uc_2\cos\alpha)}{2c_2^2 - c_2^2 - U^2 + 2Uc_2\cos\alpha} = \frac{2(-U^2 + 2Uc_2\cos\alpha)}{c_2^2 - U^2 + 2Uc_2\cos\alpha} \\ &= \frac{2\left(2\frac{U}{c_2}\cos\alpha - \left(\frac{U}{c_2}\right)^2\right)}{1 + 2\frac{U}{c_2}\cos\alpha - \left(\frac{U}{c_2}\right)^2} = 2\left(1 - \frac{1}{1 + 2\frac{U}{c_2}\cos\alpha - \left(\frac{U}{c_2}\right)^2}\right)\end{aligned}$$

- Derivando e uguagliando a zero otteniamo:

$$\begin{aligned}\frac{d\eta}{dU/c_2} &= 2\left(\frac{2\cos\alpha - 2\frac{U}{c_2}}{\left(1 + 2\frac{U}{c_2}\cos\alpha - \left(\frac{U}{c_2}\right)^2\right)^2}\right) = 0 \rightarrow \frac{U}{c_2} = \cos\alpha \rightarrow \\ \eta_{max} &= \frac{2\cos^2\alpha}{1 + \cos^2\alpha}\end{aligned}$$