

CALCOLO DI UNO STADIO CURTIS

Caratteristiche note dell'impianto

Pressione a monte del distributore	$p_0 = 90 \text{ ata}$
Temperatura a monte del distributore	$t_0 = 525^\circ \text{C}$
Salto entalpico isoentropico disponibile	$(\Delta h)_s = 50 \text{ Kcal / Kg}$
Portata massima	$M = 80 \text{ t / h}$
Velocità di rotazione	$n = 3000 \text{ giri / min}$

$$h_{p \max} = \cos a_1 \text{ per } \frac{u}{c_1} = \cos a_1$$

1) Considerazioni generali

Una ruota Curtis a vapore è "a salti di velocità"

Nel caso ideale di attriti nulli la condizione di massimo rendimento è:

$$\frac{u}{c_1} = \frac{\cos a_1}{2z} \text{ dove:}$$

u = velocità periferica della ruota (assiale)

c_1 = velocità assoluta del fluido all'uscita del distributore

a_1 = angolo formato dai vettori \vec{c}_1 e \vec{u}

z = numero di salti

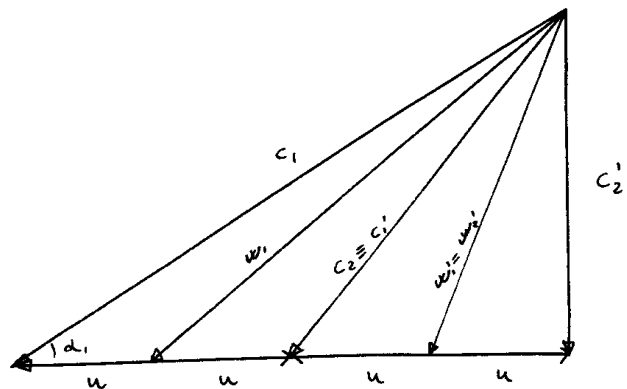
I triangoli teorici delle velocità ribaltati secondo le convenzioni risultano come in figura per uno stadio a due salti ($z=2$) nella condizioni di massimo rendimento. Ricordiamo i vantaggi presentati dalle ruote Curtis rispetto alle ruote **a salti di pressione**: possibilità di smaltire notevoli salti entalpici $(\Delta h)_s$ in un numero piccolo di ruote (cioè di salti), maggiore semplicità costruttiva e minor ingombro assiale. Per contro, hanno lo svantaggio di risultare a rendimenti bassi e ciò sia perchè le velocità non sono molto ele-

$$P_k = \sum_{k=1}^z P_k$$

$$P = \frac{c_1^2 - c_2'^2}{2} \quad c_1 \cos a = 2zu$$

$$c_1^2 - c_2'^2 = (2zu)^2 \quad P = 2z^2 u^2$$

$$\frac{P_k}{P} = \frac{2(k-1) + 1}{z^2}$$



vate (si sfrutta infatti tutto o quasi tutto il salto entalpico disponibile nell'unico distributore, per cui c_1 è molto elevata), sia perchè il percorso compiuto dal vapore è molto tortuoso (si pensi alla necessità di porre un deviatore a pale fisse tra ogni rotore e il successivo).

Il numero di salti che conviene adottare è limitato , e ciò perché con l'aumentare di z diminuisce il rendimento di palettatura :

$$\begin{array}{ll} \eta_p = 0.85 & z = 1 \\ \eta_p = 0.7 - 0.65 & z = 2 \\ \eta_p = 0.6 - 0.55 & z = 3 \end{array}$$

Ed inoltre la potenza P_z captata dallo z^{mo} stadio decresce notevolmente con z : $\frac{P_z}{P_t} = \frac{1}{z^2}$,

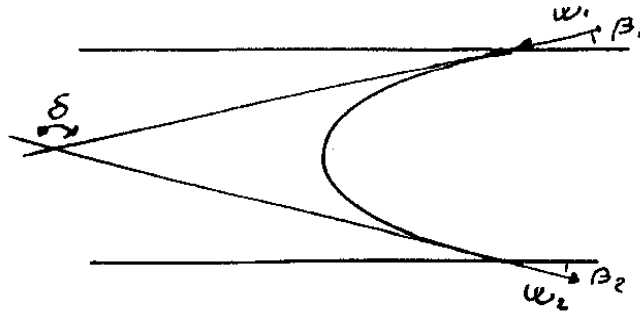
e quindi gli ultimi rotori contribuiscono ben poco all'aumento della potenza totale P_t del gruppo. Le ruote Curtis sono impiegate per piccoli impianti (cioè di piccola potenza), ove non ha interesse un alto valore di η_p , oppure si mettono in testa nei grandi impianti perché in tale sede offrono i loro aspetti convenienti prima accennati, mentre le perdite, assai elevate, sono recuperate nei successivi stadi. Il nostro progetto può essere ad es. destinato a un gruppo di emergenza, a cui andranno applicati altri stadi a valle della Curtis. Adotteremo per il nostro stadio Curtis due salti di velocità. Riferendoci a note tabelle, abbiamo costruito (v. tav.1) i grafici che offrono gli andamenti dei fattori ϕ e Ψ riduttori della velocità

$$j = \frac{c_1}{c_{1t}} \quad ; \quad \Psi = \frac{w_2}{w_{2t}}$$

dove ϕ tiene conto delle perdite statoriche (che riducono la w_{2t} al valore c_1 effettivo) e Ψ delle perdite rotoriche (che riducono la w_{2t} teorica al valore w_2 reale). Ovviamente , è $\phi < 1$, $\Psi < 1$. Il valore di ϕ dipende principalmente : dallo stato delle pareti , della forma e dimensioni dell'ugello , dall'eventuale deviazione subita dal vapore , dello stato del vapore , dal valore di c_1 , dall'estensione del becco di flauto. Il valore di ϕ comunque non varia molto (in genere $\phi = 0.9-0.97$). L'andamento di ϕ al variare di M (numero di Mach) è diverso a seconda che il distributore sia subsonico ($M < 1$) o supersonico ($M > 1$). Invece Ψ , oltre a dipendere dalle stesse variabili di ϕ , caratteristiche degli efflussi in condotti fissi , dipende anche dalla mobilità della palettatura rotorica , dalla deviazione del fluido , ecc. Riportiamo le due tabelle che ci hanno permesso di costruire i grafici di ϕ in funzione di c_{1t} e di Ψ in funzione dell'angolo di deviazione δ .

		<hr/>					
		c_{1t} (m/s)	150	300	450	650	900 1200
ϕ	vap. saturo		0.98	0.96	0.95	0.94	0.93 0.92
	vap.surrisc.		0.985	0.97	0.96	0.95	0.94 0.93
		<hr/>					
Ψ		0.930	0.925	0.91	0.885	0.85	0.50
δ		50°	70°	90°	110°	130°	150°

con $\delta = 180 - (\beta_1 - \beta_2)$



Si usa fare β_2 di poco inferiore a β_1 per aumentare la velocità e diminuire la grandezza dello strato limite del fluido.

2) Determinazione (analitica e grafica) dei triangoli di velocità

Nel caso reale , cioè in presenza di attriti ($\phi < 1, \Psi < 1$), i successivi triangoli non hanno altezza costante , ma decrescente da monte verso valle , mentre la condizione di massimo rendimento non coincide più coll'ortogonalità tra c_2 e u ; e questo perché alle perdite allo scarico ($c^2/2$) si sovrappongono le perdite fluidodinamiche. Si darà un piccolo grado di reazione ai due rotori e al deviatore interposto , facendo i condotti leggermente convergenti. Precisamente,

assegnamo: $(\Delta h_{r1})_s = (\Delta h_{r2})_s = 0.5 \text{ Kcal/Kg}$ nelle due ruote mobili $r1$ e $r2$
 $(\Delta h_D)_s = 2 \text{ Kcal/Kg}$ nel deviatore D

Pertanto nel salto disponibile $(\Delta h)_s = 50 \text{ Kcal/Kg}$ ne verrà sfruttata nel distributore una

quantità un pò minore cioè: $(\Delta h_d)_s = (\Delta h)_s - [(\Delta h_{r1})_s + (\Delta h_D)_s + (\Delta h_{r2})_s]$

e cioè : $(\Delta h_d)_s = 47 \text{ Kcal/Kg}$.

Il vapore percorre nell'ordine : distributore d , 1° rotore $r1$, deviatore D , 2° rotore $r2$.
 Calcoliamo qui appresso i triangoli delle velocità ; la tav. II porta invece la determinazione grafica .

$c_{1t} = 91.53 \cdot \sqrt{(\Delta h_d)_s} \text{ (m/s)}$; velocità assoluta teorica all' uscita del distributore d .

$c_{1t} = 91.53 \sqrt{47} = 628 \text{ (m/s)} \rightarrow j = 0.951$

$c_1 = j \cdot c_{1t}$; velocità assoluta effettiva all' uscita del distributore d .

$c_1 = 0.951 \cdot 628 = 598 \text{ (m/s)}$

Si assume , per $z = 2$ come nel nostro caso , un rapporto $\frac{u}{c_1} = 0.2 \div 0.22$

scegliamo $\frac{u}{c_1} = 0.215$ per cui: $u = 0.215 \cdot 598 = 128 \text{ (m / s)}$.

Fissiamo : $\alpha_1 = 20^\circ$ ($\cos \alpha_1 = \cos 20^\circ = 0.94$) , dal teorema di Carnot ricavo :

$w_1 = \sqrt{c_1^2 + u^2 - 2 \cdot c_1 \cdot u \cdot \cos \alpha_1}$; velocità relativa all 'uscita del distributore d .

$w_1 = \sqrt{(598)^2 + (128)^2 - 2 \cdot 598 \cdot 128 \cdot 0.94} = 480 \text{ (m / s)}$