

RIEPILOGO DI MECCANICA DEL VOLO

Ing. F. Nicolosi

RESISTENZA-POLARE

La resistenza di un velivolo può essere espressa da $D=C_D S q$

$$\text{Con } C_D = C_{D0} + \frac{C_L^2}{\pi AR}(1 + \delta) + k_v C_L^2$$

Con il secondo termine che rappresenta la resistenza indotta e δ che è un fattore che tiene conto che la distribuzione di carico non è ellittica (ala ellittica, minima resistenza indotta, $\delta=0$).

$k_v C_L^2$ è un fattore che tiene conto di un incremento della resistenza di tipo viscoso con il C_L

In definitiva si può esprimere con :

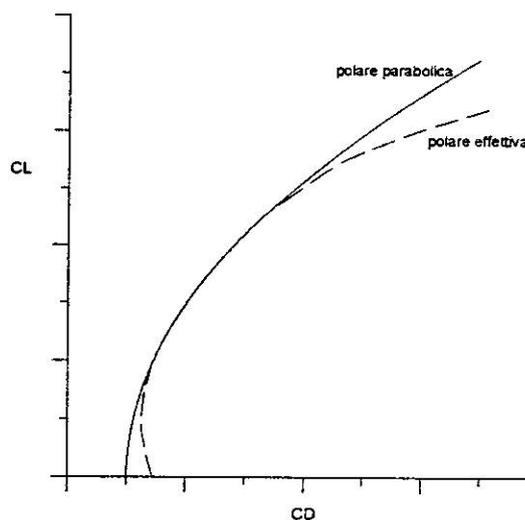
$$C_D = C_{D0} + \frac{C_L^2}{\pi AR_e}$$

con "e" definito come fattore di efficienza di Oswald ed $AR_e = \text{allungamento effettivo} = AR \cdot e$
(analogamente $b_e = b \sqrt{e}$; apertura alare effettiva)

Quindi la polare di un velivolo si può approssimare con una espressione parabolica, cioè :

$$C_D = C_{D0} + K C_L^2$$

Dalla polare teorica di questo tipo, che si può leggermente discostare dalla polare effettiva di un velivolo ai bassi ed agli alti assetti (vedi figura)



Si può ricavare l'espressione della spinta necessaria al volo orizzontale :

Spinta necessaria al volo orizzontale ad una certa quota z :

$$T_{no}=D=q S C_D = \frac{1}{2} \rho_o \varepsilon V^2 S C_{D_o} + \frac{1}{2} \rho_o \varepsilon V^2 S K C_L^2$$

Dove $\varepsilon = \rho / \rho_o =$ densità relativa alla quota z,
e $\rho_o = 1.225 \text{ Kg/m}^3$, densità al livello del mare (Aria tipo internazionale)

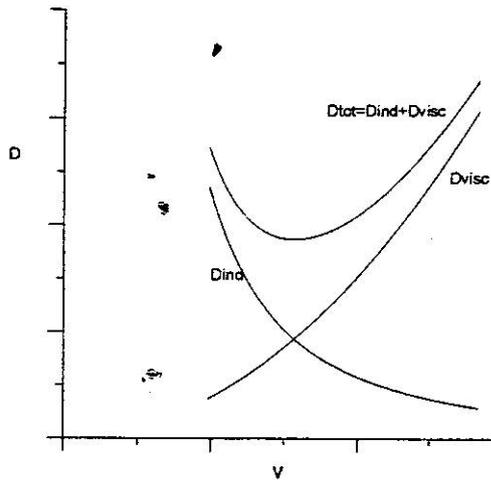
Ma il peso $W=L = \frac{1}{2} \rho_o \varepsilon V^2 S C_L \Rightarrow C_L = \frac{2 W}{\rho_o \varepsilon S V^2}$

Se indichiamo con $f=C_{D_o} S =$ area parassita, posso scrivere

$$T_{no} = \frac{1}{2} \rho_o \varepsilon f V^2 + \frac{2 W^2}{\rho_o \varepsilon S} \frac{1}{\pi A R_e} \frac{1}{V^2} = aV^2 + b \frac{1}{V^2}$$

Il minimo di tale funzione si ottiene se $d(T_{no})/dV=0$, cioè $\Rightarrow 2aV-2b(1/V^3)=0$ quindi,

$aV^2 = b/(V^2)$ cioè quando i due contributi di res. indotta e resist. parassita sono uguali.



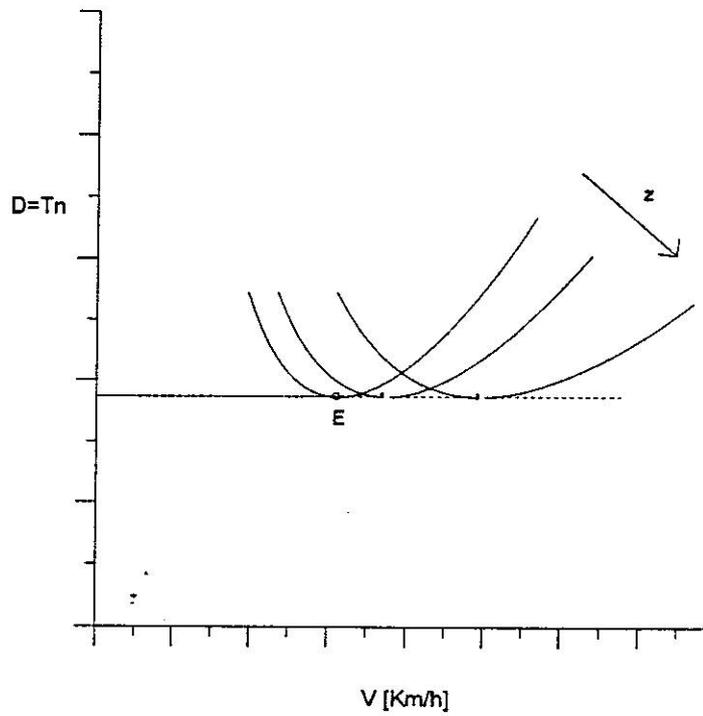
Si ricavano tutte le grandezze in corrispondenza della velocità (e quindi dell'assetto) di minima spinta necessaria al volo orizzontale (e quindi di minima resistenza):

$$V_{Dmin} = \sqrt{\left(\frac{2}{\rho_o \varepsilon} \frac{1}{\pi^{1/2}} \frac{W}{f^{1/2} b_e} \right)} \quad (1)$$

$$D_{min} = \frac{2}{\pi^{1/2}} \frac{W}{b_e} f^{1/2}$$

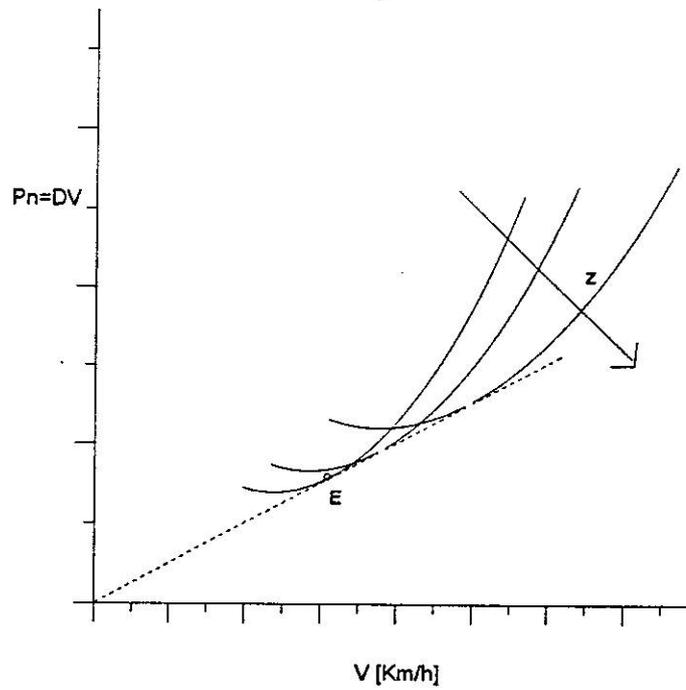
$$E_{max} = \frac{W}{D_{min}} = \frac{\sqrt{\pi} b_e}{2 \sqrt{f}} = \sqrt{\left(\frac{\pi A R_e}{4 C_{D_o}} \right)} = \sqrt{\frac{\pi b_e^2}{4 f}} \quad (2)$$

Il punto di massima efficienza sulla polare sarà indicato come punto "E" ed il pedice E si riferisce a grandezze valutate in corrispondenza di tale assetto.



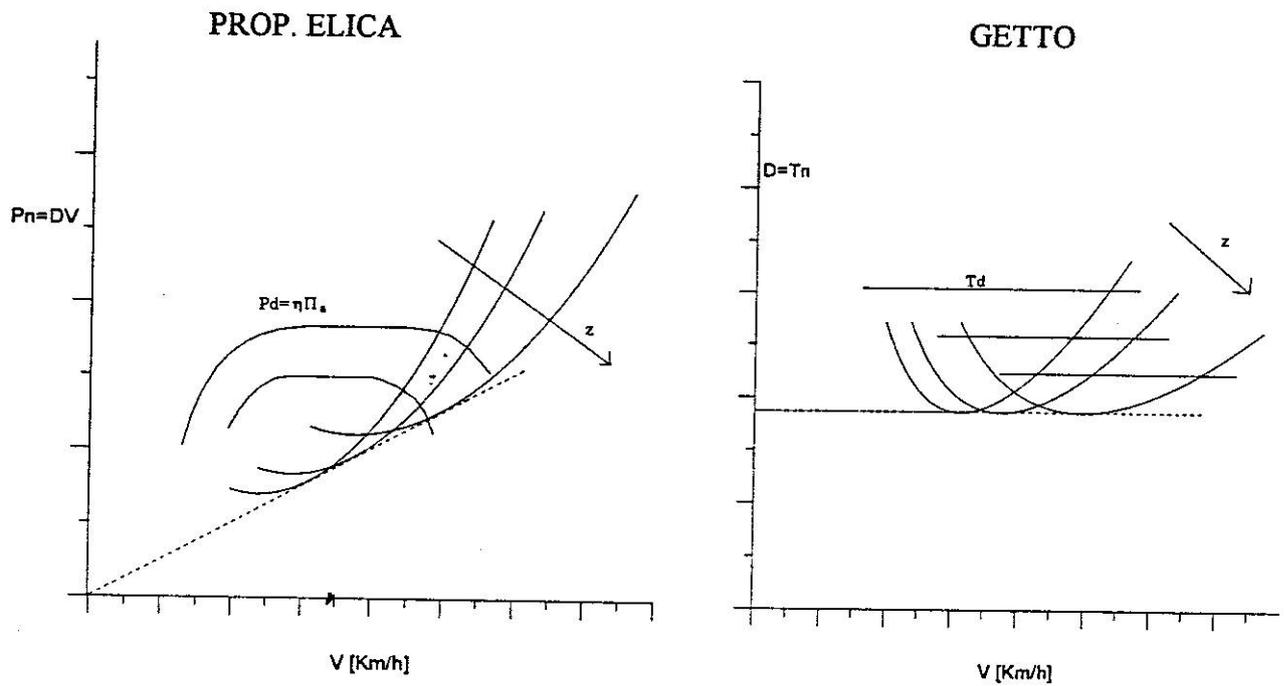
Potenza necessaria al volo orizzontale

$$\Pi_{no} = V T_{no} = D V = \frac{1}{2} \rho_0 \varepsilon f V^3 + \frac{2}{\rho_0 \varepsilon \pi} \frac{1}{\left(\frac{W}{b_e}\right)^2} \frac{1}{V} \quad (3)$$



Pot. Necessaria / Pot. Disponibile

Corrispondenza punti della polare con punti sui grafici delle prestazioni (P(V) per elica T(V) per getto).



ASSETTI CARATTERISTICI

Massima efficienza

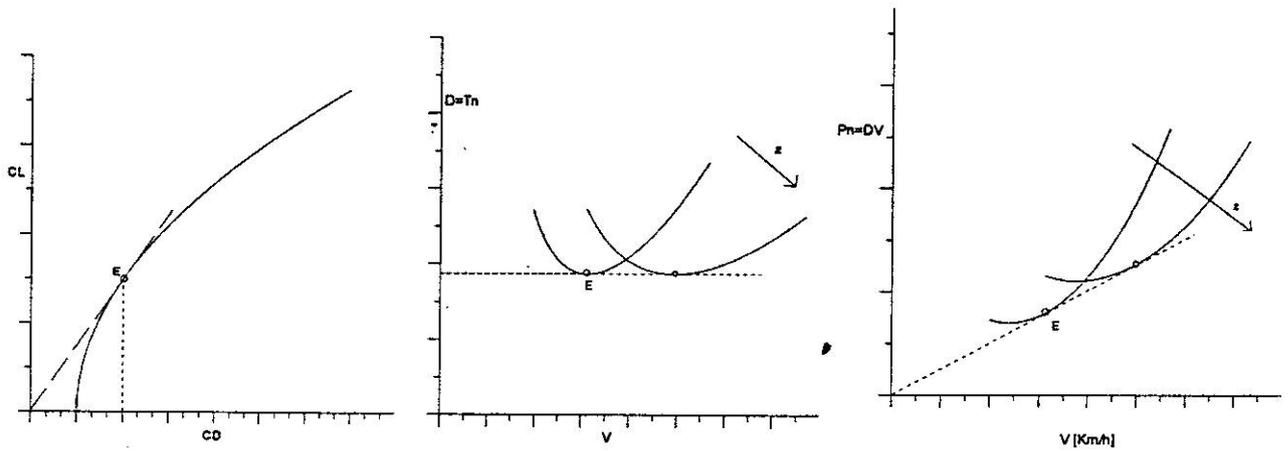
$$D_{\min} \Rightarrow E_{\max}$$

$$C_{Di} = C_{Do} \Rightarrow C_D = 2 C_{Do}$$

$$C_{LE} = \sqrt{\pi A R_e C_{Do}}$$

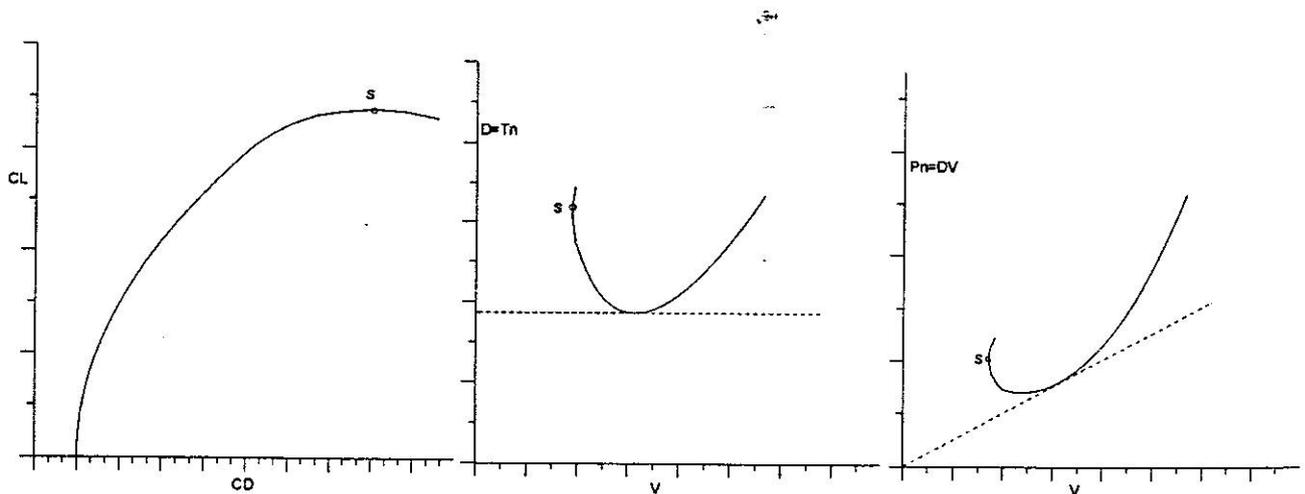
$$E_{\max} = \sqrt{\left(\frac{\pi A R_e}{4 C_{Do}}\right)} = \sqrt{\left(\frac{\pi b_e^2}{4 f}\right)}$$

$$V_E = \sqrt{\frac{2 W}{\rho S C_{LE}}}$$



Stallo

$$\text{Corrisponde a } C_L = C_{L \max} \Rightarrow V = V_S = V_{\min}$$



Punto P – Minima potenza necessaria al volo orizzontale

$$\Pi_{\min} = (T_{no} V)_{\min} \Rightarrow (C_D V^3)_{\min} \Rightarrow \left(\frac{C_D}{C_L} \frac{1}{\sqrt{C_L}} \right)_{\min} \Rightarrow (E \sqrt{C_L})_{\max}$$

Difatti :

$$\Pi = \Pi_{no} = D V = \frac{1}{2} \rho S C_D V^3 \quad \text{e poichè} \quad V = \sqrt{\frac{2}{\rho}} \sqrt{\frac{W}{S}} \sqrt{\frac{1}{C_L}}$$

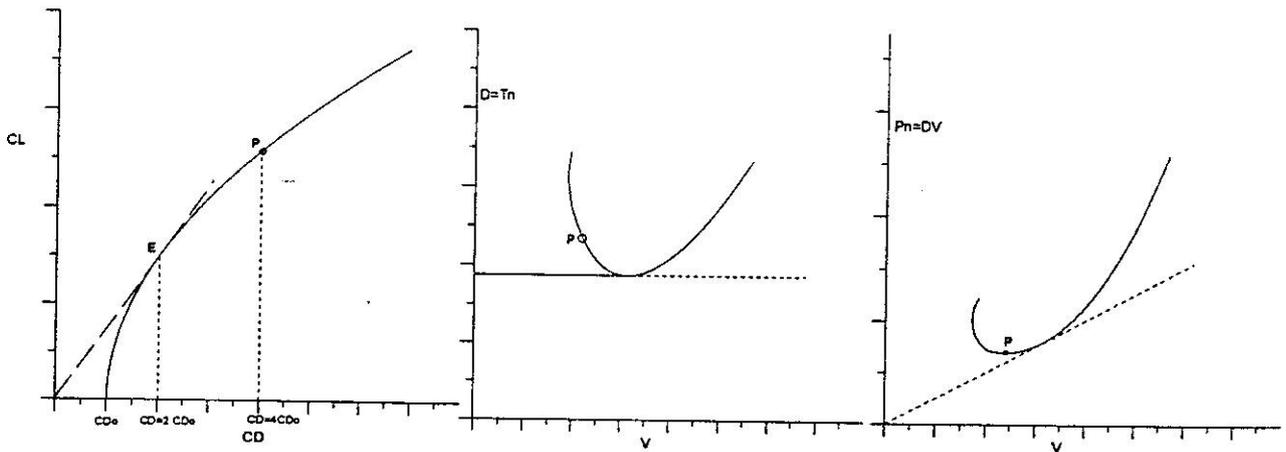
$$\text{si ha : } \Pi = \sqrt{\frac{2}{\rho}} \sqrt{\frac{W^3}{S}} \frac{C_D}{C_L^{3/2}}$$

$$\Pi_{\min} \Rightarrow \left(\frac{C_L^{3/2}}{C_D} \right)_{\max} \Rightarrow (E \sqrt{C_L})_{\max}$$

$$\Pi = a V^3 + b/V \quad \Pi_{\min} \Rightarrow \left(\frac{\partial \Pi}{\partial V} \right) = 0 \Rightarrow 3a V^2 - \frac{b}{V^2} = 0 \quad \text{quindi :}$$

$$D_i = 3 D_o \quad \text{cioè} \quad C_{Di} = 3 C_{Do} \quad C_D = 4 C_{Do}$$

$$\text{Da } C_{Di} = \frac{C_L^2}{\pi A R_e} = 3 C_{Do} \Rightarrow C_{LP} = \sqrt{3 \pi A R_e C_{Do}} = \sqrt{3} C_{LE} = 1.732 C_{LE}$$



Punto A $\Rightarrow (T/V)_{\min}$ (massima autonomia kilomtrica velivoli a getto)

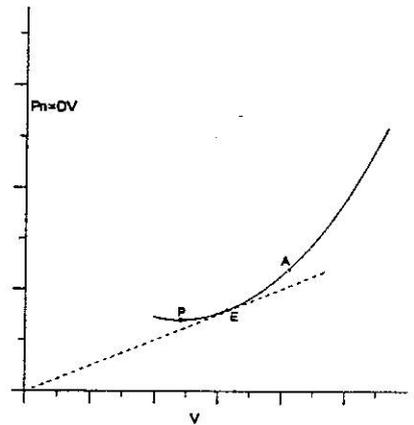
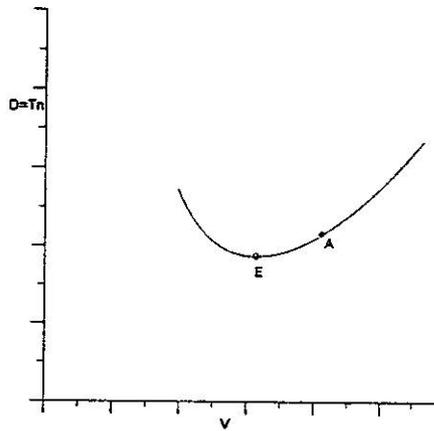
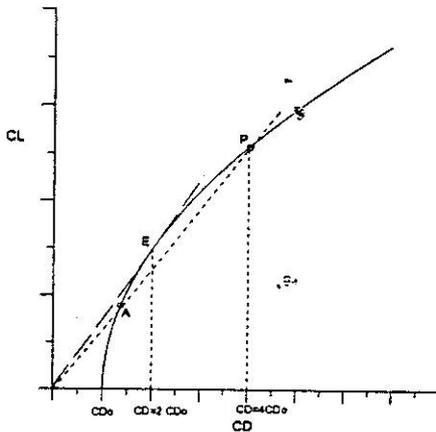
$$\left(\frac{T}{V}\right)_{\min} \Rightarrow (C_D V)_{\min} \Rightarrow \left(C_D \frac{1}{\sqrt{C_L}}\right)_{\min} \Rightarrow \left(\frac{E}{\sqrt{C_L}}\right)_{\max}$$

$$\frac{T}{V} = aV + \frac{b}{V^3} \Rightarrow \frac{\partial}{\partial V} \left(\frac{T}{V}\right) = 0 \Rightarrow a - 3\frac{b}{V^4} = 0 ; \quad a = \frac{3b}{V^4}$$

$$D = aV^2 + \left(\frac{aV^4}{3}\right) \frac{1}{V^2} = aV^2 + \frac{a}{3}V^2$$

$$D_i = \frac{D_o}{3} \quad C_{Di} = \frac{C_{Do}}{3} \quad C_{DA} = C_{Do} + \frac{C_{Do}}{3} = \frac{4}{3}C_{Do}$$

$$C_{Di} = \frac{C_L^2}{\pi AR_e} = \frac{C_{Do}}{3} \quad C_{LA} = \sqrt{\frac{\pi}{3} C_{Do} AR_e} = \frac{C_{LE}}{\sqrt{3}} = 0.577 C_{LE}$$



PRESTAZIONI

Velocità massima in volo orizzontale

Si ottiene ad assetti a CL molto basso, quindi è lecito porre $C_D = 1.05 + 1.10 C_{D0}$

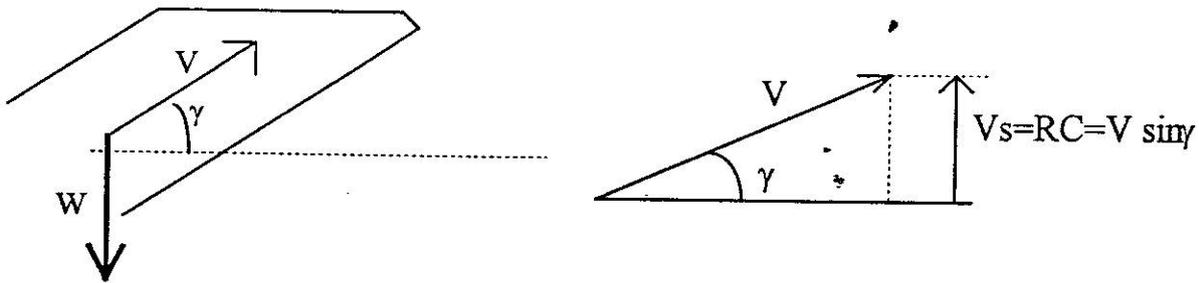
Dall'equilibrio tra la potenza necessaria e quella disponibile :

$$1.1 C_{D0} S \frac{1}{2} \rho_0 \varepsilon V^3 = \eta_p \Pi_a(z)$$

Dove $\Pi_a(z)$ è la potenza massima del motore all'albero alla quota z e η_p è il rendimento propulsivo.

Si può così ricavare la velocità massima una volta note le caratteristiche geometriche, aerod. (C_{D0}) e propulsive del velivolo.

Salita



Equilibrio

$$\text{Asse x} \quad T - D - W \sin \gamma = 0$$

$$\text{Asse z} \quad L - W \cos \gamma = 0$$

La velocità di salita (detta anche rateo di salita, in ingl. Rate of Climb (RC)):

$$V_z = RC = V \sin \gamma$$

$$\sin \gamma = \frac{T - D}{W}$$

$$RC = \frac{\Pi_d - \Pi_{no}}{W}$$

vediamo ora le differenze per velivoli propulsi ad elica e velivoli a getto.

Velivoli propulsi ad elica

$\Pi_d = \eta_p \Pi_a = T V$ da ora in poi indicheremo per semplicità con

$$RC = \eta_p \left(\frac{\Pi_a}{W} \right) - \frac{1}{2} \frac{\rho V^3 C_{Do}}{(W/S)} - \frac{2}{\pi AR_e} \frac{1}{\rho V} (W/S) \quad (4)$$

E' chiaro che il massimo rateo di salita ad una certa quota si avrà alla velocità (e quindi all'assetto) di minima potenza necessaria al volo orizzontale, cioè :

$$\begin{aligned} \Pi_{no \min} &= \frac{1}{2} \rho S (4 C_{Do}) V_P^3 = \sqrt{\frac{2}{\rho}} W^{3/2} \frac{1}{S^{1/2}} \frac{4 C_{Do}}{3^{3/4} \pi^{3/4} AR_e^{3/4} C_{Do}^{3/4}} \\ &= \frac{4}{3^{3/4}} \sqrt{\frac{2}{\rho}} \frac{1}{\pi^{3/4}} \frac{1}{\varepsilon^{1/2}} \frac{W^{3/2}}{AR_e^{3/4}} \frac{C_{Do}^{1/4}}{S^{1/2}} = 2.97 \frac{W^{3/2}}{\varepsilon^{1/2}} \frac{C_{Do}^{1/4}}{AR_e^{3/4} S^{1/2}} \end{aligned} \quad (5)$$

(nelle unità del S.I., $\rho = 1.225 \text{ Kg/m}^3$)

da cui
$$RC_{\max} = \eta_p \frac{\Pi_a}{W} - 2.97 \sqrt{\frac{W}{\varepsilon}} \frac{C_{Do}^{1/4}}{AR_e^{3/4} S^{1/2}} \quad (6)$$

ma
$$\frac{C_{Do}^{1/4}}{\left(\frac{b_e^2}{S}\right)^{3/4} S^{1/2}} = \frac{(C_{Do} S)^{1/4}}{b_e^{3/2} S^{-3/4} S^{1/2} S^{1/4}} = \frac{f^{1/4}}{b_e^{3/2}}$$

da cui
$$RC_{\max} = \eta_p \frac{\Pi_a}{W} - 2.97 \sqrt{\frac{W}{\varepsilon}} \frac{f^{1/4}}{b_e^{3/2}} \quad \text{con } \begin{matrix} \Pi_a & [hp] \\ W & [kg] \end{matrix} \quad (7)$$

Quindi essenzialmente si può dire che il rateo massimo di salita dipende dall'apertura effettiva e dall'area parassita. Se faccio le derivate di RC_{\max} rispetto a b_e e ad f , e le eguaglio, trovo che :

$$\frac{d b_e}{b_e} = \frac{1}{6} \frac{d f}{f} \quad \text{cioè per ottenere uno stesso incremento di } RC_{\max} \text{ la variazione percentuale di}$$

b_e è 6 volte più piccola di quella di f . Ciò significa, ovviamente che se, per aumentare il rateo di salita fosse necessaria una riduzione percentuale del 6% di area parassita, per ottenere lo stesso scopo basterebbe aumentare di appena 1% l'apertura alare efficace.

In definitiva il rateo massimo di salita (ad una certa quota) dipende dalle seguenti grandezze e con i riportati ordini di importanza :

W	Π_a	b_e	f
-3/2	1	3/2	-1/4

La formula può essere così riscritta :

$$RC_{\max} = \eta_p \frac{\Pi_a}{W} - 2.97 \frac{1}{\sqrt{\epsilon}} \left(\frac{W}{f}\right)^{-1/4} \left(\frac{W}{b_e^2}\right)^{3/4} \quad (8)$$

Quindi la dipendenza può essere espressa con i seguenti rapporti (sotto sempre gli ordini di imp.) :

$\frac{W}{\Pi_a}$	$\frac{W}{b_e^2}$	$\frac{W}{f}$
-1	-3/4	1/4

Assetto di salita ripida

γ_{\max} si ottiene ad assetti maggiori, quindi a velocità minori.

$$\sin \gamma = RC/V$$

E' difficile ricavare un'espressione analitica, si deve calcolare $\gamma(V)$ e trovare il massimo.

Esempi numerici :

Nel sistema anglosassone, se la potenza viene espressa in [hp] (cavalli), per far sì che le grandezze siano coerenti nell'equazione, è necessario un k nella potenza disponibile, cioè :

$$\Pi = T V = k \eta_p \Pi_a$$

$$\text{con } k = \begin{array}{ll} 550 & \text{se } V \text{ è in [fps] (feet per second)} \\ 375 & \text{se } V \text{ è in [mph] (miglia terrestri per ora)} \end{array}$$

$$\text{con } W \text{ in [lb], } S \text{ in [ft}^2\text{], } \rho_o = 0.002377 \text{ slugs} = \left[\frac{\text{lb s}^2}{\text{ft}^4} \right]$$

Per esempio se si vuole valutare il rateo di salita di un velivolo ad elica caratterizzato dai seguenti dati :

$$\frac{W}{S} = 34 \text{ psf} = 34 \frac{\text{lb}}{\text{ft}^2} (=166 \text{ Kg/m}) \quad \frac{\Pi_a}{W} = 0.1 \left[\frac{\text{hp}}{\text{lb}} \right]$$

$$AR=7.34 \quad e=0.85 \quad \eta_p=0.85 \quad C_{D_o}=0.025 \quad \Rightarrow E_{\max} = \sqrt{\frac{\pi AR e}{4 C_{D_o}}} = 14 ,$$

al livello del mare e ad una velocità di $V=140 \text{ mph} (=205.3 \text{ fps})$

$$\Rightarrow RC=32.1 \text{ fps} = 1925 \text{ fpm}$$

$$\Rightarrow \sin \gamma = (RC/V)=0.15 \quad \gamma = 9^\circ$$

Mentre i valori corrispondenti al massimo rateo di salita (sempre al livello del mare) si ottengono in corrispondenza dell'assetto di minima potenza nec. al volo orizz. (punto P):

$$C_{LP} = C_{LP} = \sqrt{3\pi AR_e C_{Do}} = \sqrt{3} C_{LE} = \sqrt{3} 0.70 = 1.212$$

$$V_P = 153.6 \text{ fps} = 104.7 \text{ mph} \quad (167 \text{ Km/h})$$

$$RC_{\max} = 34.08 \text{ fps} = 2045 \text{ fpm} \quad (10.38 \text{ m/s} = 623 \text{ m min})$$

A quota $z=20000 \text{ ft}$, dove $\epsilon = 0.533$, invece:

$$V_P = \frac{V_P}{\sqrt{\epsilon}} = 210 \text{ fps} \quad (236 \text{ Km/h})$$

$$RC_{\max} = 7.56 \text{ fps} = 453 \text{ fpm}$$

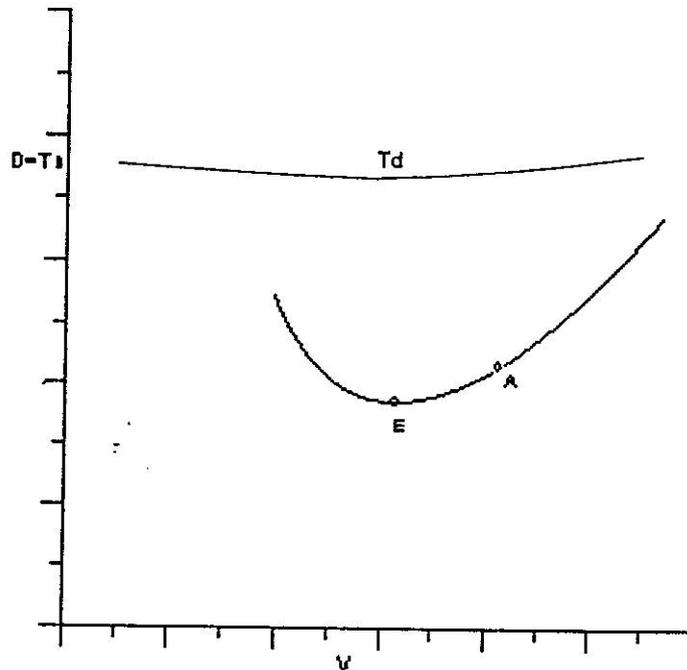
Tempo necessario a salire ad una certa quota:

$$RC = \frac{dz}{dt} \quad dt = \frac{dz}{RC}$$

$$t^*(z) = \int_0^z \frac{1}{RC_{\max}(z)} dz \quad \text{tempo minimo per salire ad una certa quota } z$$

Velivoli propulsi a getto

Indichiamo con T la spinta disponibile dal sistema propulsivo (Indicata nel grafico con Td).



$$\frac{D}{W} = \frac{\rho_0 \varepsilon C_{D0}}{2 (W/S)} V^2 + \frac{2}{\rho_0 \varepsilon \pi A R_e} (W/S) \frac{1}{V^2} = \frac{T}{W}$$

Viene un'equazione di 4° grado in V, quindi sostituendo a V la press. Dinamica $q = \frac{1}{2} \rho V^2$

$$q^2 - \frac{T/S}{2 C_{D0}} q + \frac{k (W/S)^2}{C_{D0}} = 0$$

$$q = \frac{(T/S)}{2 C_{D0}} \left\{ 1 \pm \left[1 - \frac{4 k C_{D0}}{(T/W)^2} \right] \right\}$$

Ci sono soluzioni solo se :

$$\frac{T}{W} > 2\sqrt{k C_{D0}} \Rightarrow \frac{T}{W} > \sqrt{\frac{4 C_{D0}}{\pi A R_e}} \Rightarrow \frac{T}{W} > \frac{1}{E_{\max}}$$

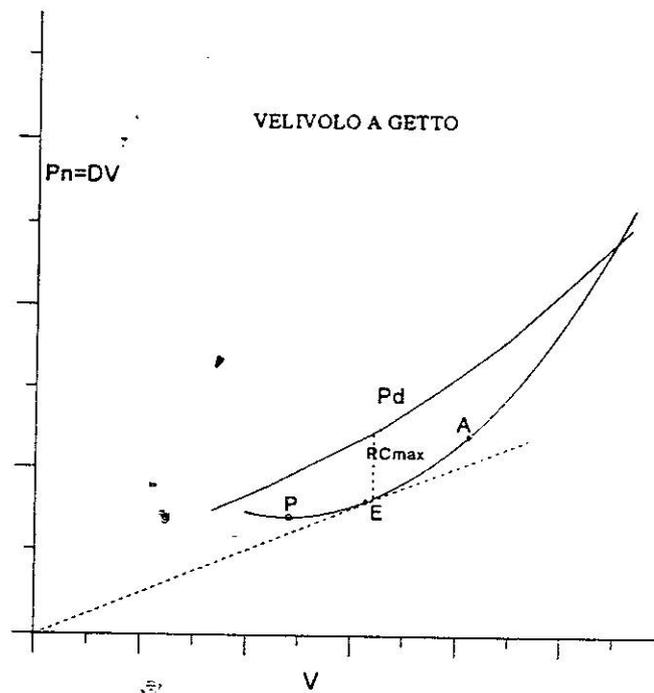
$$V = \left[\frac{(T/S)}{\rho_0 \varepsilon C_{D0}} \left(1 \pm \sqrt{1 - \frac{1}{[E_{\max}(T/W)]^2}} \right) \right] \quad (9)$$

Volo in salita

$$RC = V \sin \gamma = \frac{T}{W} - \frac{DV}{W}$$

Salita rapida (fastest climb, f_c)

Si vede già graficamente che l'assetto che garantisce il massimo rateo di salita si ottiene ad assetti prossimi a quelli di massima efficienza.



$$D(RC)/dV=0 \Rightarrow T - D - V - \frac{dD}{dV}=0$$

$$\frac{T}{W} - \frac{\rho_0 \varepsilon f}{2W} V^2 - \frac{2}{\pi \rho_0 \varepsilon} \left(\frac{W}{b_e^2} \right) \frac{1}{V^2} - \frac{\rho_0 \varepsilon f}{W} V^2 + \frac{4}{\pi \rho_0 \varepsilon} \left(\frac{W}{b_e^2} \right) \frac{1}{V^2} = 0$$

$$6 f q^2 - 2 T q - \frac{2}{\pi} \left(\frac{W}{b_e} \right)^2 = 0$$

da cui, risolvendo

$$q_{fc} = q_{fc} = \frac{T}{6f} \left[1 + \sqrt{1 + \frac{3}{E_{\max}^2 \left(\frac{T}{W} \right)^2}} \right] = \frac{T}{6f} \Gamma \quad (10)$$

Il fattore Γ è pari a circa 2, in quanto il denominatore è solitamente $\gg 3$ e quindi la radice è circa 1.

In corrispondenza della quota di tangenza $\frac{T}{W} = \frac{1}{E_{\max}}$ e $\Gamma=3$ (e si ha la velocità di salita rapida limite (di fatto con $RC=0$).

L' espressione della velocità di salita rapida è :

$$V_{fc} = \left[\frac{T + \sqrt{T^2 + \frac{12}{\pi} f \left(\frac{W}{b_e} \right)^2}}{3\rho_o \epsilon f} \right]^{1/2} \quad (11)$$

Trascurando il termine che dipende da $\left(\frac{W}{b_e} \right)$, solitamente trascurabile rispetto a T^2 , si ottengono le relazioni approssimate :

$$RC_{\max} = 1.54 \left(\frac{T}{W} \right) \left(\frac{T}{f} \right)^{1/2} \frac{1}{\sqrt{\epsilon}} - 2.2 \frac{\left(\frac{W}{b_e} \right)^2}{\left(\frac{T}{f} \right)^{1/2} \sqrt{\epsilon}} \quad (12)$$

Assumendo una variazione di spinta con la quota del tipo $T(z)=T_o \epsilon^{0.827}$ con T_o =potenza mass al livello del mare.

$$RC_{\max} = 1.54 \left(\frac{T_o}{W} \right) \left(\frac{T_o}{f} \right)^{1/2} \epsilon^{0.74} - 2.2 \frac{\left(\frac{W}{b_e} \right)^2}{\left(\frac{T_o}{f} \right)^{1/2} \epsilon^{0.91}} \quad (13)$$

Ovviamente con $T(z)=T_o \epsilon$ si otterrebbe una espressione analoga. (La variazione di T lineare con ϵ è un po' approssimata, ma va comunque bene).

In definitiva il rateo massimo di salita di un velivolo a getto dipende dai seguenti parametri :

$\frac{T_o}{W}$	$\frac{T_o}{f}$	$\frac{W}{b_e^2}$
1	$>1/2$	1

Quota di tangenza teorica :

$$(RC_{\max})=0 \Rightarrow \varepsilon_T = \left[1.428 \frac{\left(\frac{W}{b_e^2}\right)}{\left(\frac{T_o}{f}\right)\left(\frac{T_o}{W}\right)} \right]^{0.606} \quad (14)$$

Il termine dipendente da W/b_e^2 è trascurabile a quote basse, ma non a quote alte. Teniamo presente che la velocità di salita aumenta con la quota e che si possono avere problemi di comprimibilità.

L'assetto di massimo rateo di salita si ottiene ad assetti quasi prossimi al punto E (max efficienza) e quindi più alti degli usuali assetti di crociera dei velivoli a getto che sono intorno al punto A (per ottenere una massima autonomia kilomtrica).

Esempio numerico :

$$\frac{T}{W} = 0,25 \quad \frac{W}{S} = 100 \text{ psf} \left[\frac{\text{lb}}{\text{ft}^2} \right] = 488 \text{ Kg/m}^2$$

$$C_{D_o} = 0.015 \quad \frac{T}{S} = 25 \text{ psf} = 122 \text{ Kg/m}^2$$

$$\text{Da cui} \Rightarrow \frac{T}{f} = 1666 \text{ psf} = 8134 \text{ Kg/m}^2$$

$$E_{\max} = 16.67 \Rightarrow \frac{W}{b_e^2} = \left(\frac{W}{S}\right) \frac{1}{C_{D_o}} \frac{\pi}{4} \frac{1}{E_{\max}^2} = 91.9 \frac{\text{kp}}{\text{m}^2}$$

Al livello del mare $z=0$:

$$RC_{\max} = 34.72 - 2.24 = 32.48 \text{ m/s} = 6400 \text{ fpm}$$

Notare che il secondo termine della (13) è pressocchè trascurabile.

A $z=30000 \text{ ft}$ (circa 9100 m), invece :

$$RC_{\max} = 16.66 - 5.50 = 11.2 \text{ m/s}$$

E si vede come il secondo termine non è più così trascurabile.

AUTONOMIE (Formule di Breguet)

Velivoli propulsi ad elica

Si definisce consumo specifico la quantità di combustibile consumata per unità di potenza erogata e per unità di tempo, cioè :

$$dt = \frac{-dW}{c_s \frac{\Pi}{\eta_p}} \quad dS = V dt = -\frac{V \eta_p}{\Pi c_s} dW$$

Π è la potenza propulsiva, $\Pi = T V$ e poiché $T = D = W / E$ si ha :

$$dS = -\frac{\eta_p}{c_s} E \frac{dW}{W} \quad \text{supponendo } \eta_p, c_s, E = \text{cost, si integra e si ha :}$$

$$S = \frac{\eta_p}{c_s} E \ln\left(\frac{W_{in}}{W_{fin}}\right)$$

RANGE

$$(15) \quad R = 603.5 \frac{\eta_p E}{c_s} \ln\left(\frac{W_{in}}{W_{fin}}\right)$$

[km]

[lb / hp h]

La max autonomia chilometrica si ha quindi all'assetto di max Efficienza (punto E).

$$\frac{dS}{dW} = \frac{1}{W} \frac{\eta_p E}{c_s} \quad (16)$$

La (16) esprime il consumo specifico di combustibile. Il prodotto $\frac{1}{W} \frac{\eta_p E}{c_s}$ viene definito

Come **fattore di autonomia** per i velivoli ad elica.

La max autonomia chilometrica è :

$$S_{max} = \frac{\eta_p}{c_s} E_{max} \ln\left(\frac{W_{in}}{W_{fin}}\right)$$

La max autonomia oraria :

$$dt = \frac{dS}{V} = -\frac{\eta_p E}{c_s V} \frac{dW}{W} \Rightarrow T = \frac{\eta_p}{c_s} \left(\frac{E}{V}\right) \ln\left(\frac{W_{in}}{W_{fin}}\right)$$

$$T_{max} \Rightarrow \left(\frac{E}{V}\right)_{max} \Rightarrow (E \sqrt{C_L})_{max} \Rightarrow \text{punto P}$$

queste sono considerazioni che non tengono conto che c_s ed η_p non sono costanti con la quota e con la velocità. Difatti, considerando il rendimento propulsivo, l'assetto di max autonomia si ha per velocità leggermente superiori a quelle di max efficienza.

Velivoli propulsi a getto

Il consumo specifico è così definito (T è la spinta) :

$$c_{sj} = - \frac{dW}{T dt} \quad [kp/(kp h)] \quad \text{oppure} \quad [lb/(lb h)]$$

$$dt = - \frac{dW}{c_{sj} T}$$

ma $T=W/E$ $dS=V dt$ e quindi :

$$S = \frac{V E}{c_{sj}} \ln \left(\frac{W_{in}}{W_{fin}} \right)$$

$$\text{Il consumo specifico : } - dS/dW = \frac{V E}{c_{sj} W}$$

Il prodotto $\frac{V E}{c_{sj} W}$ viene definito **fattore di autonomia** per velivoli a getto.

La max autonomia chilometrica è :

$$S_{max} = \frac{(V E)_{max}}{c_{sj}} \ln \left(\frac{W_{in}}{W_{fin}} \right)$$

Questo sempre assumendo c_{sj} costante.

Il punto $(V E)_{max}$ si ottiene in corrispondenza del punto A della polare, cioè il punto di $(E / \sqrt{C_L})_{max}$.

Sostituendo l'espressione di $(V E)$ nel punto A si ottiene :

$$S_{max} = \frac{3^{3/4} \pi^{1/4}}{4} \sqrt{\frac{2}{\rho_o \epsilon}} \sqrt{\frac{W}{S}} \frac{AR_e^{1/4}}{c_{sj} C_{Do}^{3/4}} \ln \left(\frac{W_{in}}{W_{fin}} \right)$$

La max autonomia oraria :

$$dt = dS/V \quad \Rightarrow \quad T = \frac{E}{c_{sj}} \ln \left(\frac{W_{in}}{W_{fin}} \right)$$

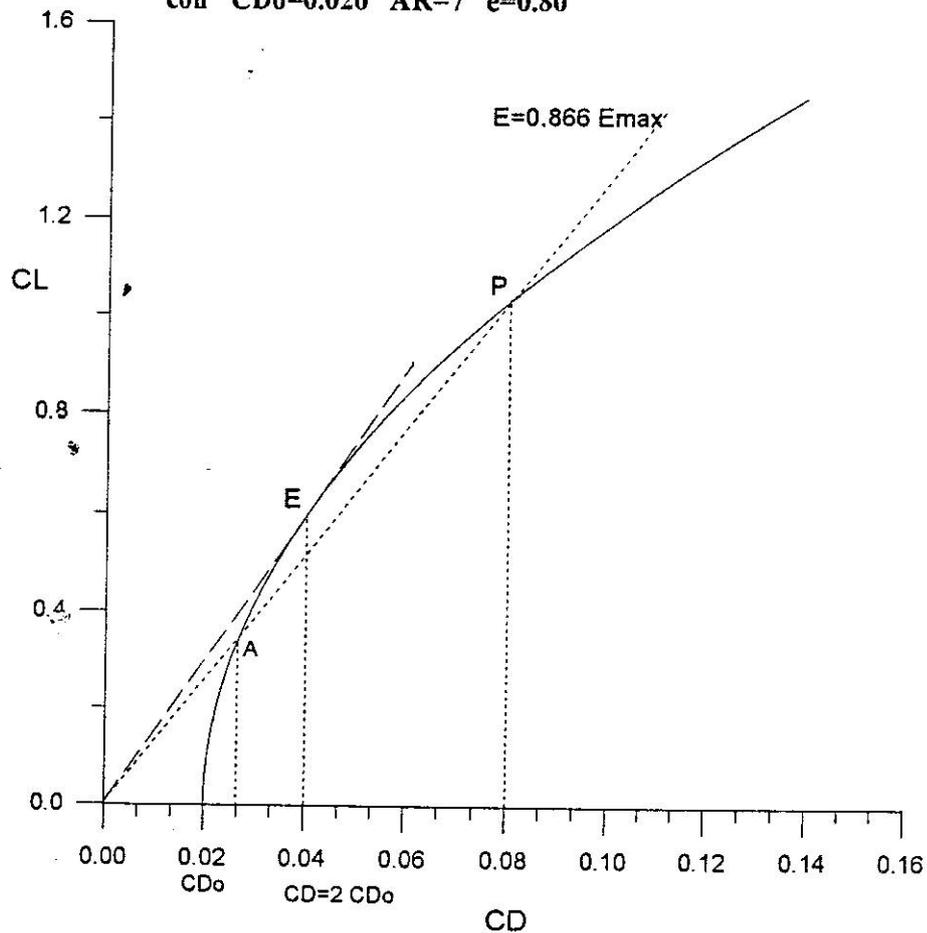
$$T_{max} = \frac{E_{max}}{c_{sj}} \ln \left(\frac{W_{in}}{W_{fin}} \right)$$

Quindi, nell'ipotesi di consumo spec costante con V, la max autonomia oraria si ottiene nel punto E della polare.

RIEPILOGO PUNTI CARATTERISTICI DELLA POLARE

PUNTO	Effic.	C_L	C_D
A	$E = \sqrt{\frac{3}{4}} E_{\max} = 0.866 E_{\max}$	$C_{LA} = \frac{C_{LE}}{\sqrt{3}} = 0.577 C_{LE}$	$C_{DA} = C_{Do} + \frac{1}{3} C_{Do} = \frac{4}{3} C_{Do}$
E	$E = E_{\max} = \sqrt{\frac{\pi AR_e}{4 C_{Do}}}$	$C_{LE} = \sqrt{\pi AR_e C_{Do}}$	$C_{DE} = C_{Do} + C_{Do} = 2 C_{Do}$
P	$E = \sqrt{\frac{3}{4}} E_{\max} = 0.866 E_{\max}$	$C_{LP} = \sqrt{3} C_{LE} = 1.732 C_{LE}$	$C_{DP} = C_{Do} + 3 C_{Do} = 4 C_{Do}$

Esempio di polare parabolica $C_D = C_{Do} + C_L^2 / (AR_e)$
 con $C_{Do} = 0.020$ $AR = 7$ $e = 0.80$



Importanza dei vari punti :

PUNTO E = Max autonomia di distanza velivolo ad elica
 (max Efficienza) Max autonomia oraria velivolo a getto

PUNTO A = Max autonomia di distanza velivolo a getto
 $(E V) = \max$
 $(E / \sqrt{C_L}) = \max$

PUNTO P = Max autonomia oraria velivolo ad elica
 Min. pot. nec al volo orizz
 $(E \sqrt{C_L}) = \max$

