

### ESERCIZIO 1

Scriviamo una soluzione generica dell'equazione di Laplace come

$$(1.1) \quad \varphi(x, y) = (Ae^{ky} + Be^{-ky})(C \sin kx + D \cos kx)$$

Scriviamo ora la derivata rispetto a y del potenziale (ovvero la velocità  $v(x, y)$ )

$$(1.2) \quad v(x, y) = \frac{\partial \varphi}{\partial y} = k(Ae^{ky} - Be^{-ky})(C \sin kx + D \cos kx)$$

Sappiamo che la condizione al contorno da applicare è che  $v(x, 2\pi) = \sin(x)$ . Da questo deduciamo subito che  $D = 0$ ,  $k = 1$  e  $C(A, B)$  in particolare

$$(1.3) \quad C = \frac{1}{Ae^{2\pi} - Be^{-2\pi}}$$

Sapendo inoltre che sul contorno restante la velocità è nulla ovunque, utilizzando  $v(\pi/2, 0) = 0$  ricaviamo che  $A = B$ . Ricordando la relazione

$$(1.4) \quad \cosh(ky) = \frac{e^{ky} - e^{-ky}}{2}$$

possiamo scrivere

$$(1.5) \quad \varphi(x, y) = \frac{\cosh(y)}{\sinh(2\pi)} \sin(x)$$

### ESERCIZIO 2

$N = 10$ ;  $C = 10$ ;  $\rho = 1,12 \text{ Kg/m}^3$

Poiché la distanza tra vortice e parete (ovvero tra la terra e l'aereo) è ragguardevole, possiamo evitare di utilizzare il principio delle immagini e calcolare semplicemente la velocità orizzontale dovuta al vortice e sentita da un osservatore posto a 900 m di distanza.

Dal teorema di Kutta – Joukowski sappiamo che

$$(2.1) \quad \Gamma = \frac{L}{\rho V_\infty}$$

Inoltre notiamo che essendo l'osservatore perpendicolare con la sorgente del vortice possiamo affermare che la velocità orizzontale avvertita da questo, in coordinate cilindriche, coincide con quella radiale. Essendo il potenziale di un vortice

$$(2.2) \quad \varphi(r, \theta) = \frac{\Gamma}{2\pi} \theta$$

Autore Nicola Morganti

Un ringraziamento speciale per la collaborazione allo svolgimento degli esercizi a  
Anselmo Recanati

Calcoliamo la velocità radiale come

$$(2.3) \quad u_{\theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} = \frac{\Gamma}{2\pi r}$$

Valutando questa per  $r = 900$  otteniamo una velocità  $u = 0,016$  m/s

### ESERCIZIO 3

$N = 10$ ;  $C = 10$ ;  $T = 288,15$  K;  $\rho = 1,225$  Kg/m<sup>3</sup>

Definiamo la velocità limite come

$$(3.1) \quad \frac{V_l^2}{2} = \frac{a_{\infty}^2}{\gamma - 1} + \frac{V_{\infty}^2}{2}$$

e ricaviamo un valore pari a 773,04 m/s

Definiamo la velocità critica come

$$(3.2) \quad a_* = \frac{V_l}{\sqrt{\frac{\gamma + 1}{\gamma - 1}}}$$

da cui ricaviamo  $a_* = 315$  m/s

Calcoliamo la velocità del suono del punto di ristagno come

$$(3.3) \quad a_0 = \sqrt{\frac{V_l^2}{2}(\gamma - 1)}$$

da cui ricaviamo attraverso il legame

$$(3.4) \quad p = \frac{a_0^2 \rho}{\gamma}$$

la pressione di ristagno pari a circa 104146 Pa

Infine stimiamo il coefficiente di portanza come quello di una lastra piano in moto subsonico

$$(3.5) \quad c_L = 2\pi(\alpha - \alpha_0)$$

ottenendo così un valore pari a 0,66. Un'ulteriore stima è possibile farla utilizzando il fattore di correzione  $1/\beta$  (considerando che  $M = 0,41$ ), dove in questo caso  $\beta$  è pari a 0,911. Si otterrebbe così un valore di coefficiente di portanza pari a 0,72

Autore Nicola Morganti

Un ringraziamento speciale per la collaborazione allo svolgimento degli esercizi a  
Anselmo Recanati