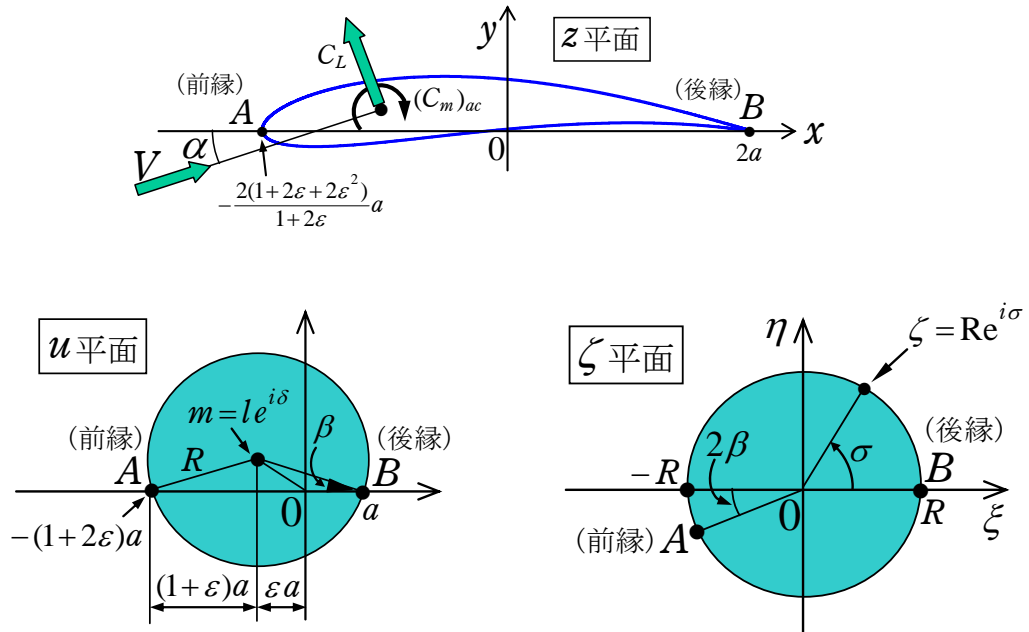


# ジュコフスキー翼の2次元ポテンシャル流

H29(2017).2.3 片柳亮二

## 1. ジュコフスキー翼

$z$  平面上のジュコフスキー翼を,  $u$  平面および  $\zeta$  平面上の円に写像することにより, 2次元ポテンシャル流を求める. (詳細は参考資料[1]参照)



$u$  平面は点  $m$  を中心とする円で, 写像関数は次式である.

$$z = u + \frac{a^2}{u} \quad (1)$$

次に,  $u$  平面の円を  $\zeta$  平面の原点を中心とする半径  $R$  の円に次式によって写像する.

$$\zeta = (u - m)e^{i\beta}, \quad \therefore u = e^{-i\beta}\zeta + m \quad (2)$$

このとき, 次のような対応となる.

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{点 } B : \zeta = R, \quad u = Re^{-i\beta} + m = a \\ \text{点 } A : \zeta = Re^{i(\pi+2\beta)}, \quad u = Re^{i(\pi+2\beta)} \cdot e^{-i\beta} + m = Re^{i(\pi+\beta)} + m \\ \quad \quad \quad \quad \quad \quad \quad \quad = -(1+2\varepsilon)a \end{array} \right. \quad (3)$$

これから,

$$\therefore R = \frac{(1+\varepsilon)a}{\cos\beta} \quad (4)$$

$$\therefore \operatorname{Re}^{-i\beta} + m = \frac{e^{-i\beta}(1+\varepsilon)a}{\cos\beta} + m = a \quad (5)$$

$$\therefore m = -\varepsilon a + i(1+\varepsilon)a \tan\beta \quad (6)$$

$$\therefore u = e^{-i\beta} \zeta + m = e^{-i\beta} \zeta - \varepsilon a + i(1+\varepsilon)a \tan\beta \quad (7)$$

よって、次式が得られる。

$$z = u + \frac{a^2}{u} = e^{-i\beta} \zeta - \varepsilon a + i(1+\varepsilon)a \tan\beta + \frac{a^2}{e^{-i\beta} \zeta - \varepsilon a + i(1+\varepsilon)a \tan\beta} \quad (8)$$

$z$  平面のジュコフスキー翼は、(8)式において  $\zeta = \operatorname{Re}^{i\sigma}$  とおいて求められる。

$\zeta$  平面の半径  $R$  の円のまわりの流れの複素速度ポテンシャルは、次のように与えられる。

$$w = V_{\zeta} e^{-i\alpha_{\zeta}} \zeta + V_{\zeta} e^{i\alpha_{\zeta}} \frac{R^2}{\zeta} + \frac{i\Gamma}{2\pi} \log\zeta \quad (9)$$

なお、無限遠における速度の関係から次式が得られる。

$$V = V_{\zeta}, \quad \alpha = \alpha_{\zeta} - \beta \quad (10)$$

後縁  $B$  ( $\zeta = R$ ) においては、クッタ・ジュコフスキーの条件を適用すると、 $dw/d\zeta = 0$  より循環が次のように求まる。

$$\Gamma = 4\pi R V \sin(\alpha + \beta) \quad (11)$$

このとき、(9)式は次のようになる。

$$\begin{aligned} w &= V e^{-i(\alpha+\beta)} \zeta + V e^{i(\alpha+\beta)} \frac{R^2}{\zeta} + \frac{i\Gamma}{2\pi} \log\zeta \\ \therefore &= V \left\{ e^{-i(\alpha+\beta)} \zeta + \frac{e^{i(\alpha+\beta)} (1+\varepsilon)^2 a^2}{\zeta \cos^2 \beta} + \frac{i2(1+\varepsilon)a \sin(\alpha+\beta)}{\cos\beta} \log\zeta \right\} \\ &= \phi + i\psi \end{aligned} \quad (12)$$

この式から流線が求められる。

(8)式と(12)式より、次式が得られる。

$$\frac{dw}{dz} = \frac{dw}{d\zeta} \cdot \frac{d\zeta}{dz} = V e^{-i\alpha} \frac{1 - \frac{e^{i2(\alpha+\beta)} (1+\varepsilon)^2 a^2}{\zeta^2 \cos^2 \beta} + \frac{i2e^{i(\alpha+\beta)} (1+\varepsilon)a \sin(\alpha+\beta)}{\zeta \cos\beta}}{1 - \frac{a^2}{\{e^{-i\beta} \zeta - \varepsilon a + i(1+\varepsilon)a \tan\beta\}^2}} \quad (13)$$

この式から、 $z$ 平面上の速度が求められる。

翼に働く力はブラジウスの第1公式を用いて次のようになる。

$$\begin{aligned} F_x - iF_y &= i\frac{\rho}{2} \oint_c \left( \frac{dw}{d\zeta} \right)^2 \frac{d\zeta}{dz} d\zeta \\ &= i\frac{\rho}{2} \left[ i2\pi \left( i \frac{V_\zeta \Gamma e^{-i(\alpha_\zeta - \beta)}}{\pi} \right) \right] = -\rho V_\zeta \Gamma \{ \sin(\alpha_\zeta - \beta) + i \cos(\alpha_\zeta - \beta) \} \end{aligned} \quad (14)$$

この式と(10)式から、次式を得る。

$$\begin{cases} F_x = -\rho V_\zeta \Gamma \sin(\alpha_\zeta - \beta) = -\rho V \Gamma \sin \alpha \\ F_y = \rho V_\zeta \Gamma \cos(\alpha_\zeta - \beta) = \rho V \Gamma \cos \alpha \end{cases} \quad (15)$$

$$\therefore L = F_y \cos \alpha - F_x \sin \alpha = \rho V \Gamma (\cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha) = \rho V \Gamma \quad (16)$$

$$D = F_x \cos \alpha + F_y \sin \alpha = \rho V \Gamma (-\sin \alpha \cos \alpha + \sin \alpha \cos \alpha) = 0 \quad (17)$$

ここで、(11)式の循環 $\Gamma$ を代入すると、次のようになる。

$$L = \rho V \Gamma = 4\pi R \rho V^2 \sin(\alpha + \beta) = \frac{1}{2} \rho V^2 S C_L, \quad (S = \bar{c} \times 1) \quad (18)$$

$$\therefore C_L = \frac{8\pi R}{\bar{c}} \sin(\alpha + \beta) \quad (19)$$

次に、モーメントをブラジウスの第2公式により、原点まわりの頭上げモーメントは

$$\begin{aligned} (M)_{\text{原点}} &= \frac{\rho}{2} \text{Real} \left[ \oint \left( \frac{dw}{d\zeta} \right)^2 \frac{d\zeta}{dz} z d\zeta \right] \\ &= \frac{\rho}{2} \text{Real} \left[ i2\pi \left( 2V_\zeta^2 a^2 e^{-i2(\alpha_\zeta - \beta)} - 2V_\zeta^2 R^2 - \frac{\Gamma^2}{4\pi^2} + ile^{i\delta} \frac{V_\zeta \Gamma e^{-i(\alpha_\zeta - \beta)}}{\pi} \right) \right] \\ &= 2\pi \rho V^2 a^2 \sin 2\alpha - \rho V \Gamma l \cos(\alpha - \delta) \end{aligned} \quad (20)$$

ここで、(16)式の $\rho V \Gamma$ の関係式を代入すると、次のようになる。

$$(M)_{\text{原点}} = 2\pi \rho V^2 a^2 \sin 2\alpha - \frac{1}{2} \rho V^2 S C_L l \cos(\alpha - \delta) = \frac{1}{2} \rho V^2 S \bar{c} C_m, \quad (S = \bar{c} \times 1) \quad (21)$$

$$\therefore (C_m)_{\text{原点}} = \frac{4\pi a^2}{\bar{c}^2} \sin 2\alpha - C_L \frac{l}{\bar{c}} \cos(\alpha - \delta), \quad (|\delta| \geq 90^\circ \text{に注意}) \quad (22)$$

翼弦長は次式で与えられる。

$$\bar{c} = 2a + \frac{2(1+2\varepsilon+2\varepsilon^2)}{1+2\varepsilon}a = \frac{4(1+\varepsilon)^2}{1+2\varepsilon}a \quad (23)$$

(4) 式の  $R$  および (23) 式の  $\bar{c}$  を (19) 式の揚力係数に代入すると

$$C_L = 2\pi \cdot \frac{1+2\varepsilon}{1+\varepsilon} \cdot \frac{\sin(\alpha+\beta)}{\cos\beta} \quad (24)$$

$\varepsilon \neq 0$  の場合は、翼中心の頭上げモーメントは次式で与えられる。

$$(C_m)_{\text{原点}} = \frac{\pi}{4} \cdot \frac{(1+2\varepsilon)^2}{(1+\varepsilon)^4} \sin 2\alpha - C_L \frac{(1+2\varepsilon)}{4(1+\varepsilon)^2} \cdot \frac{-\varepsilon}{\cos\delta} \cdot \cos(\alpha-\delta)$$

$$\text{(ただし, } |\delta| \geq 90^\circ \text{ に注意)} \quad (25)$$

$\varepsilon = 0$  の場合は、 $\delta = 90^\circ$  であるので次のようになる。

$$(C_m)_{\text{原点}} = \frac{\pi}{4} \sin 2\alpha - C_L \frac{\tan\beta}{4} \sin\alpha \quad (26)$$

$\beta = 0$  の場合は、 $\delta = 180^\circ$  であるので次のようになる。

$$(C_m)_{\text{原点}} = \frac{\pi}{4} \cdot \frac{(1+2\varepsilon)^2}{(1+\varepsilon)^4} \sin 2\alpha + C_L \frac{(1+2\varepsilon)\varepsilon}{4(1+\varepsilon)^2} \cos\alpha \quad (27)$$

次に計算例を示す。

## 2. 計算例

### (1) 厚さのあるキャンバー翼

KMAP104 以降で, “0”, “4”, “1” とキーインして,

「1: ジュコフスキー翼の流れ」にて下記をキーインした結果を以下に示す.

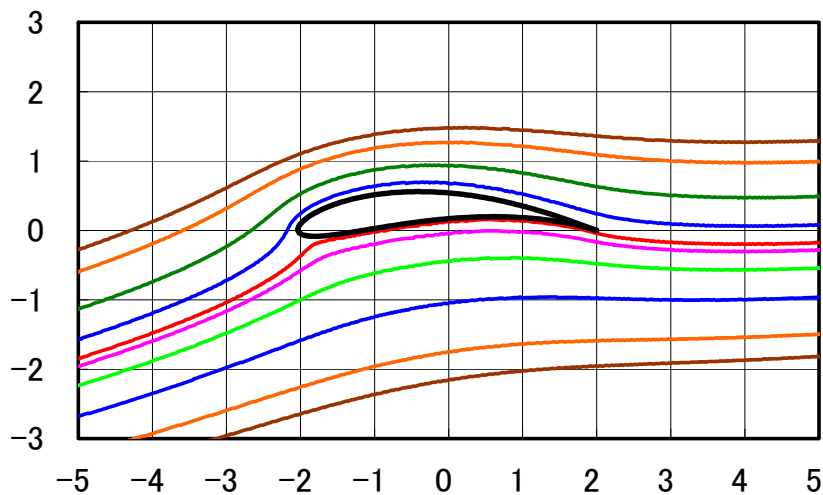
```

厚さ  $\varepsilon$  入力=
0.1
キャンバ  $\beta$  (deg) 入力=
10
迎角  $\alpha$  (deg) 入力=
10
循環を入れる=1, 循環を入れない=2, キーイン
1

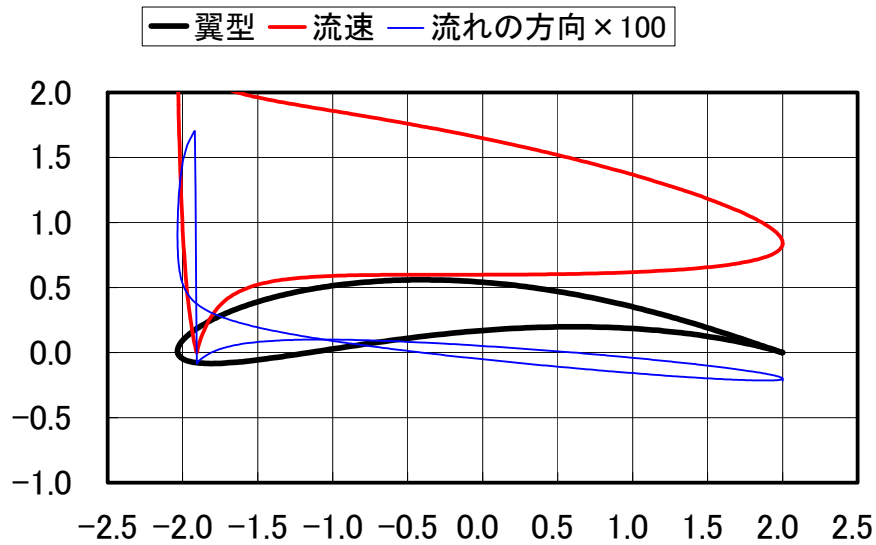
      厚さ  $\varepsilon$  =      1.000000E-01
      キャンバ  $\beta$  =      10.000000 (deg)
               $\delta$  =      117.274284 (deg)

      迎角  $\alpha$  =      10.000000 (deg)
      零揚力角  $\alpha_0$  =    -10.000000 (deg)
              CL =      2.380503
      (参考)  $2\pi \sin \alpha$  =      1.091064
       $CL / (2\pi \sin \alpha)$  =      2.181818
              Cm 原点 =      3.024458E-01
              Cmac =     -2.642003E-01
      空力中心 =      26.074087 (%MAC)
              Yac =      3.849599E-02
  
```

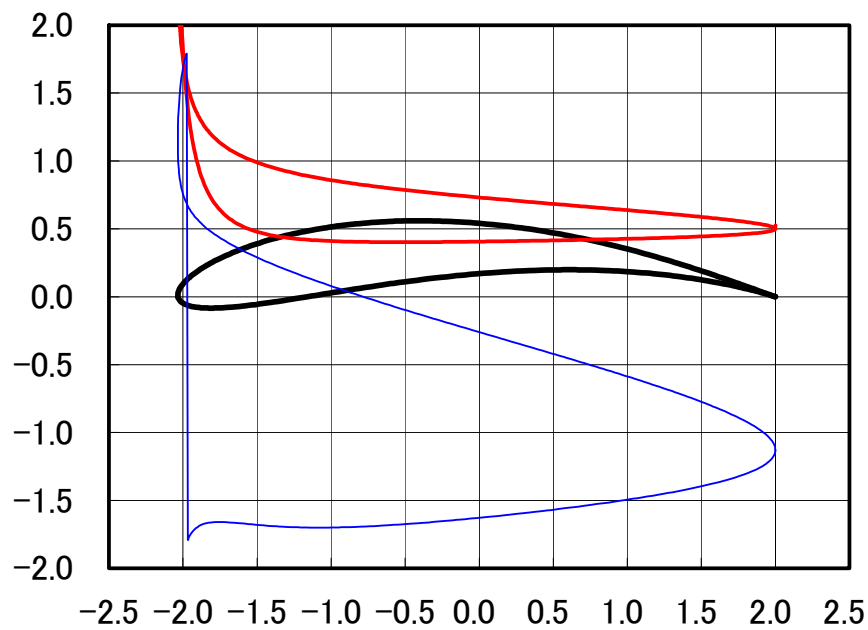
ここで, 「1: 表示用 Excel 図」を選択すると, Excel 図のメニューが表示されるので, その中の「KMAP 翼理論, 翼型と流線.xls」を起動してデータ更新すると, 下記の図が表示される.



次に、Excel 図のメニューの中の「KMAP 翼理論, 翼型と翼上流速.xls」を起動してデータ更新すると、下記の図が表示される。



(下図は一様流を除いた流れ)



なお、Excel の図を Word に貼り付ける際には、「形式を選択して貼り付け」の中の“拡張メタファイル”にて実施すると、図が鮮明に貼り付けることができる(参考)。

## (2) 厚さのないキャンバー翼

KMAP104 以降で, “0”, “4”, “1” とキーインして,

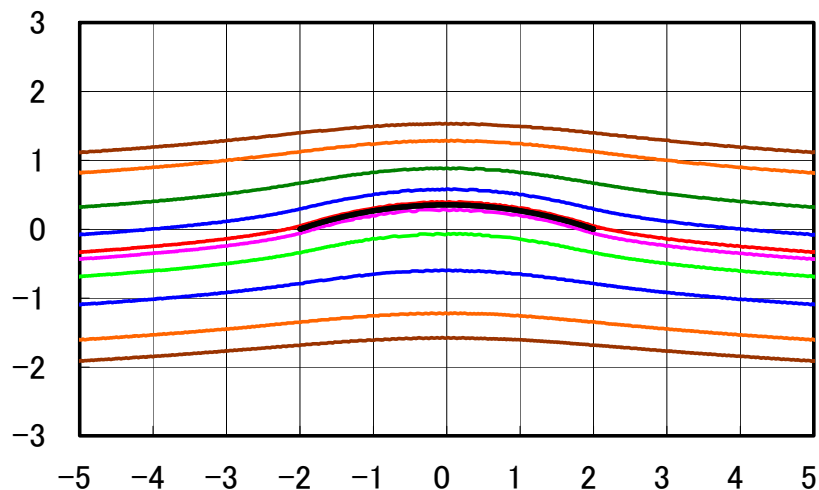
「1: ジュコフスキー翼の流れ」にて下記をキーインした結果を以下に示す.

```

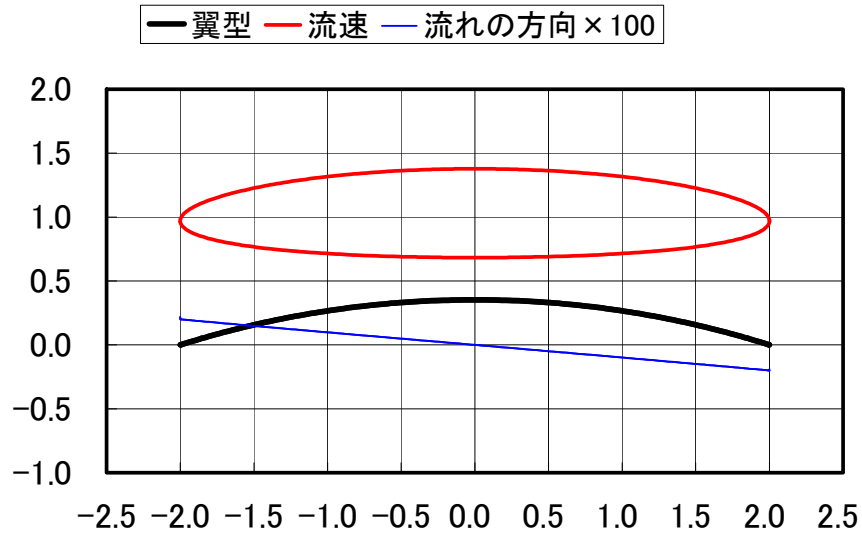
厚さ  $\varepsilon$  入力=
0
キャンバ  $\beta$  (deg) 入力=
10
迎角  $\alpha$  (deg) 入力=
0
循環を入れる=1, 循環を入れない=2, キーイン
1
      厚さ  $\varepsilon$  =      0.000000E+00
      キャンバ  $\beta$  =      10.000000 (deg)
       $\delta$  =      89.999992 (deg)

      迎角  $\alpha$  =      0.000000E+00 (deg)
      零揚力角  $\alpha_0$  = -10.000000 (deg)
      CL =      1.107895
(参考)  $2\pi \sin \alpha$  =      0.000000E+00
      Cm 原点 =      0.000000E+00
      Cmac =     -2.686220E-01
      空力中心 =      25.753843 (%MAC)
      Yac =      5.316909E-03
  
```

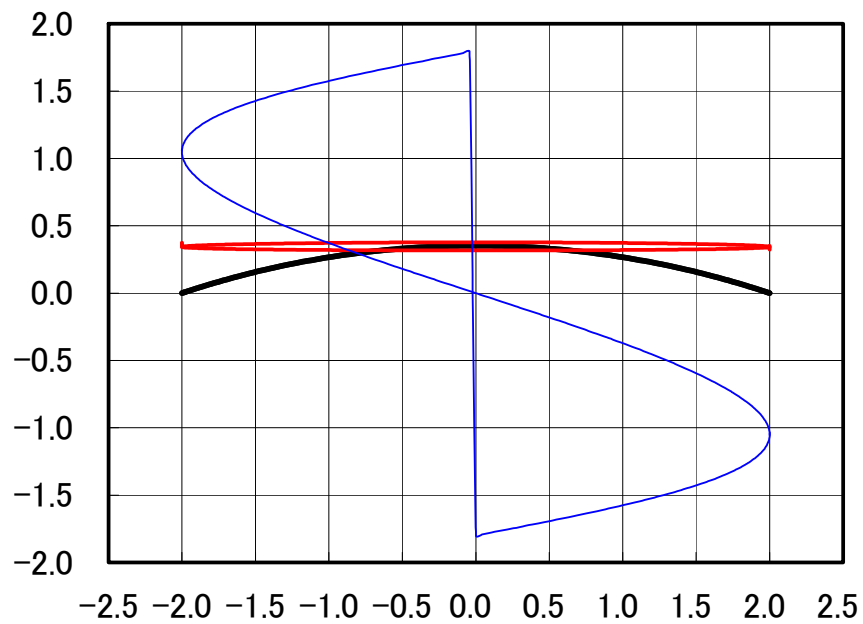
ここで, 「1: 表示用 Excel 図」を選択すると, Excel 図のメニューが表示されるので, その中の「KMAP 翼理論, 翼型と流線.xls」を起動してデータ更新すると, 下記の図が表示される.



次に, Excel 図のメニューの中の「KMAP 翼理論, 翼型と翼上流速.xls」を起動してデータ更新すると, 下記の図が表示される.



(下図は一様流を除いた流れ)



参考資料[1] 片柳亮二：飛行機の翼理論，成山堂書店，2016