

Пространствено поле на скоростите, индуцирани от вихров отрязък, произ- волно ориентиран в пространството

Георги Иванов

В велинейната теория на носещите повърхности е удоб-
но в качеството на основен вихров елемент да се разглежда праволинеен
вихров отрязък, произволно ориентиран в пространството. Да разгледаме
вихров отрязък с дължина l_0 и циркулация Γ_+ , произволно ориентиран от-
носно координатната система $Oxuz$ (фиг. 1).

Нека чрез A означим началото на вихровия отрязък, а чрез B — края.
Точките A и B имат следните координати: $A(x_1, y_1, z_1)$ и $B(x_2, y_2, z_2)$.

За удобство въвеждаме следните безразмерни величини:

$$(1) \quad \Gamma = \frac{\Gamma_+}{a_0 b}; \quad \xi = \frac{x}{b}, \quad \eta = \frac{y}{b}, \quad \zeta = \frac{z}{b}, \quad \xi_0 = \frac{x_0}{b}, \quad \eta_0 = \frac{y_0}{b}, \quad \zeta_0 = \frac{z_0}{b},$$
$$\xi_1 = \frac{x_1}{b}, \quad \eta_1 = \frac{y_1}{b}, \quad \zeta_1 = \frac{z_1}{b}, \quad \xi_2 = \frac{x_2}{b}, \quad \eta_2 = \frac{y_2}{b}, \quad \zeta_2 = \frac{z_2}{b},$$

където b е характерен линеен размер.

Съгласно с фиг. 1. означаваме с a разстоянието AM , с c — MB , с
 h — перпендикуляра от точка M към AB , с l_0 означаваме дължината на
вихровия отрязък.

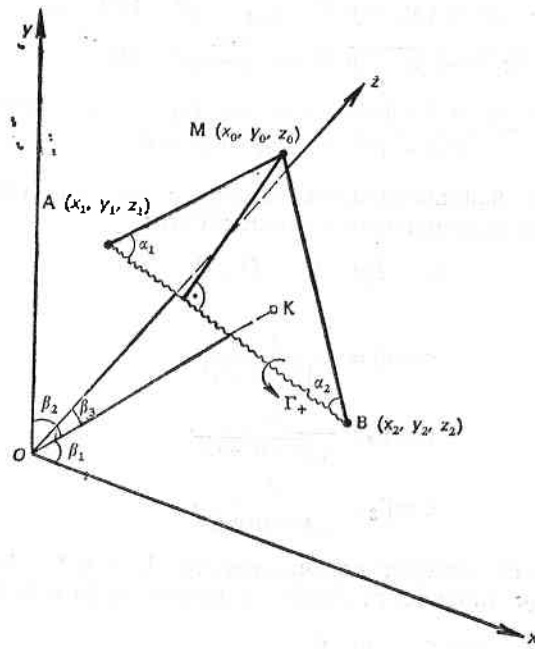
Скоростта, индуцирана от указания вихров отрязък в т. $M(x_0, y_0, z_0)$,
съгласно с формулата на Био — Савар е

$$(2) \quad W = \frac{\Gamma_+}{4\pi h} (\cos \alpha_1 + \cos \alpha_2),$$

където h е разстояние между точката, в която определяме скоростта и
вихровия отрязък; α_1 и α_2 — ъгли между присъединения вихър и отсечките,
съединяващи разглежданата точка с краищата му.

Проекциите на смутената скорост на осите Ox , Oy , Oz са

$$(3) \quad \begin{aligned} W_x &= W \cos \beta_1, \\ W_y &= W \cos \beta_2, \\ W_z &= W \cos \beta_3. \end{aligned}$$



Фиг. 1. Изчисляване на скоростите от вихровия отрязък АВ, произволно ориентиран в пространството

Ъглите β_1 , β_2 и β_3 са ъгли, които сключва нормалата към плоскостта АВМ с осите на координатната система. Положителното направление на нормалата се съгласува с положителното направление на Γ_+ . Трябва да се намерят величините, влизащи в (2) и (3). Знаем координатите на върховете на триъгълника. Съгласно с фиг. 1 уравненията на трите страни на триъгълника са

$$(4) \quad \begin{aligned} \frac{x-x_1}{x_2-x_1} &= \frac{y-y_1}{y_2-y_1} = \frac{z-z_1}{z_2-z_1}, \\ \frac{x-x_1}{x_0-x_1} &= \frac{y-y_1}{y_0-y_1} = \frac{z-z_1}{z_0-z_1}, \\ \frac{x-x_0}{x_2-x_0} &= \frac{y-y_0}{y_2-y_0} = \frac{z-z_0}{z_2-z_0}. \end{aligned}$$

Ъглите α_1 и α_2 са ъгли на пресичане на правите АМ и ВМ с правата АВ, а величината h е разстояние от точката М до правата АВ. Следователно:

$$(5) \quad \begin{aligned} \cos \alpha_1 &= \frac{(x_1-x_2)(x_1-x_0) + (y_1-y_2)(y_1-y_0) + (z_1-z_2)(z_1-z_0)}{\sqrt{(x_1-x_0)^2 + (y_1-y_0)^2 + (z_1-z_0)^2} \sqrt{(x_2-x_1)^2 + (y_2-y_1)^2 + (z_2-z_1)^2}}, \\ \cos \alpha_2 &= \frac{(x_2-x_1)(x_2-x_0) + (y_2-y_1)(y_2-y_0) + (z_2-z_1)(z_2-z_0)}{\sqrt{(x_2-x_0)^2 + (y_2-y_0)^2 + (z_2-z_0)^2} \sqrt{(x_2-x_1)^2 + (y_2-y_1)^2 + (z_2-z_1)^2}}, \end{aligned}$$

където

$$\sqrt{(x_1-x_0)^2 + (y_1-y_0)^2 + (z_1-z_0)^2} = AM = a,$$

$$\sqrt{(x_2 - x_0)^2 + (y_2 - y_0)^2 + (z_2 - z_0)^2} = BM = c,$$

$$\sqrt{(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2} = AB,$$

$$h = \frac{\sqrt{(x_1 - x_0)^2 + (y_1 - y_0)^2 + (z_1 - z_0)^2 + [(x_1 - x_0)(x_2 - x_1) + (y_1 - y_0)(y_2 - y_1) + (z_1 - z_0)(z_2 - z_1)]^2}}{\sqrt{(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2}}$$

За определяне на направляващите косинуси на нормалата към плоскостта АВМ записваме уравнението на плоскостта:

$$(6) \quad Ax + By + Cz + D = 0.$$

Тогава

$$\cos \beta_1 = \frac{A}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}$$

$$(7) \quad \cos \beta_2 = \frac{B}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}$$

$$\cos \beta_3 = \frac{C}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}$$

Необходимо е да се намерят коефициентите A , B и C . За целта се разглежда уравнението на плоскостта АВМ, минаваща през точките А, В и М:

$$(8) \quad \begin{vmatrix} x - x_1 & y - y_1 & z - z_1 \\ x_0 - x_1 & y_0 - y_1 & z_0 - z_1 \\ x_2 - x_1 & y_2 - y_1 & z_2 - z_1 \end{vmatrix} = 0.$$

Използвайки (6) и (8), се получава

$$(9) \quad \begin{aligned} A &= (y_2 - y_1)(z_1 - z_0) - (z_2 - z_1)(y_1 - y_0), \\ B &= (z_2 - z_1)(x_1 - x_0) - (x_2 - x_1)(z_1 - z_0), \\ C &= (x_2 - x_1)(y_1 - y_0) - (y_2 - y_1)(x_1 - x_0). \end{aligned}$$

Въвеждаме безразмерна скорост

$$(10) \quad W = \frac{u_0 \Gamma}{2\pi} w.$$

Тогава, съгласно (2) и използвайки (1) получаваме

$$(11) \quad w = \frac{1}{2\bar{h}}(\cos \alpha_1 + \cos \alpha_2), \quad \bar{h} = \frac{h}{b}.$$

Проекциите на безразмерната скорост на координатните оси са

$$(12) \quad \begin{aligned} w_x &= \frac{1}{2\bar{h}}(\cos \alpha_1 + \cos \alpha_2) \cos \beta_1, \\ w_y &= \frac{1}{2\bar{h}}(\cos \alpha_1 + \cos \alpha_2) \cos \beta_2, \\ w_z &= \frac{1}{2\bar{h}}(\cos \alpha_1 + \cos \alpha_2) \cos \beta_3. \end{aligned}$$

Преминваме към безразмерни координати и въвеждаме следните означения:

$$\begin{aligned}
a_0 &= (\eta_2 - \eta_1)(\zeta_1 - \zeta_0) - (\zeta_2 - \zeta_1)(\eta_1 - \eta_0), \\
b_0 &= (\zeta_2 - \zeta_1)(\xi_1 - \xi_0) - (\xi_2 - \xi_1)(\zeta_1 - \zeta_0), \\
c_0 &= (\xi_2 - \xi_1)(\eta_1 - \eta_0) - (\eta_2 - \eta_1)(\xi_1 - \xi_0). \\
(13) \quad \bar{a} &= \sqrt{(\xi_1 - \xi_0)^2 + (\eta_1 - \eta_0)^2 + (\zeta_1 - \zeta_0)^2}, \\
\bar{c} &= \sqrt{(\xi_2 - \xi_0)^2 + (\eta_2 - \eta_0)^2 + (\zeta_2 - \zeta_0)^2}, \\
a_1 &= (\xi_1 - \xi_2)(\xi_1 - \xi_0) + (\eta_1 - \eta_2)(\eta_1 - \eta_0) + (\zeta_1 - \zeta_2)(\zeta_1 - \zeta_0), \\
a_2 &= (\xi_2 - \xi_1)(\xi_2 - \xi_0) + (\eta_2 - \eta_1)(\eta_1 - \eta_0) + (\zeta_2 - \zeta_1)(\zeta_2 - \zeta_0).
\end{aligned}$$

Тогава формулите за проекциите на безразмерните скорости се представят във вида

$$\begin{aligned}
(14) \quad w_x &= \frac{0,5 a_0}{a_0^2 + b_0^2 + c_0^2} \left(\frac{a_1}{a} + \frac{a_2}{c} \right), \\
w_y &= \frac{0,5 b_0}{a_0^2 + b_0^2 + c_0^2} \left(\frac{a_1}{a} + \frac{a_2}{c} \right), \\
w_z &= \frac{0,5 c_0}{a_0^2 + b_0^2 + c_0^2} \left(\frac{a_1}{a} + \frac{a_2}{c} \right).
\end{aligned}$$

При $h \rightarrow 0$ скоростите на вихровия отрязък се стремят към безкрайност. При $h = 0$, следва:

$$(15) \quad w_{(x,y,z)} = 0.$$

От (15) и (7) следва, че при $h = 0$

$$(16) \quad a_0^2 + b_0^2 + c_0^2 = 0.$$

Следователно, ако в процеса на изчисленията се появи равенството (16), то следва, че $w_{(x,y,z)} = 0$.

При решаване на стационарни задачи е удобно да се ползува дължината на вихровия отрязък l_0 и неговите направляващи косинуси $\cos(l, x)$, $\cos(l, y)$, $\cos(l, z)$. От равенства от типа

$$\cos(l, x) = \frac{x_2 - x_1}{l_0},$$

$$\cos(l, y) = \frac{y_2 - y_1}{l_0},$$

$$\cos(l, z) = \frac{z_2 - z_1}{l_0},$$

имаме:

$$\begin{aligned}
(17) \quad \xi_2 &= \xi_1 + \bar{l}_0 \cos(l, x), \\
\eta_2 &= \eta_1 + \bar{l}_0 \cos(l, y), \\
\zeta_2 &= \zeta_1 + \bar{l}_0 \cos(l, z),
\end{aligned}$$

където $\bar{l}_0 = l/b$ е безразмерна дължина на вихровия отрязък.

За намиране на безразмерните скорости значенията на $(\xi_2 - \xi_1)$, $(\eta_2 - \eta_1)$, $(\zeta_2 - \zeta_1)$ заместваме в (13) в съответствие със (17). Получаваме

$$\begin{aligned}
a_0 &= \bar{l}_0 \cos(l, y)(\zeta_1 - \zeta_0) - \bar{l}_0 \cos(l, z)(\eta_1 - \eta_0), \\
b_0 &= \bar{l}_0 \cos(l, z)(\xi_1 - \xi_0) - \bar{l}_0 \cos(l, x)(\zeta_1 - \zeta_0), \\
c_0 &= \bar{l}_0 \cos(l, x)(\eta_1 - \eta_0) - \bar{l}_0 \cos(l, y)(\xi_1 - \xi_0), \\
\bar{a} &= \sqrt{(\xi_1 - \xi_0)^2 + (\eta_1 - \eta_0)^2 + (\zeta_1 - \zeta_0)^2}, \\
\bar{c} &= \sqrt{(\xi_1 - \xi_0 + \bar{l}_0 \cos(l, x))^2 + (\eta_1 - \eta_0 + \bar{l}_0 \cos(l, y))^2 + (\zeta_1 - \zeta_0 + \bar{l}_0 \cos(l, z))^2}, \\
a_1 &= (-\bar{l}_0 \cos(l, x))(\xi_1 - \xi_0) + (-\bar{l}_0 \cos(l, y))(\eta_1 - \eta_0) + (-\bar{l}_0 \cos(l, z))(\zeta_1 - \zeta_0), \\
a_2 &= \bar{l}_0 \cos(l, x)(\xi_1 - \xi_0 + \bar{l}_0 \cos(l, x)) + \bar{l}_0 \cos(l, y)(\eta_1 - \eta_0 + \bar{l}_0 \cos(l, y)) \\
&\quad + \bar{l}_0 \cos(l, z)(\zeta_1 - \zeta_0 + \bar{l}_0 \cos(l, z)).
\end{aligned}$$

Получените значения използваме във формули (14) за проекциите на безразмерните скорости.

Литература

1. Бонев, Б. И. Потенциал скоростей и поле скоростей, индуцируемых вихрем при дозвуковых и сверхзвуковых скоростях. Научно-методические материалы по конструкции и обоснованию ТД летательных аппаратов, изд. ВВИА им. проф. Н. Е. Жуковского, М., 1973.
2. Белодерковский, С. М., Б. К. Скрипач, В. Г. Табачников. Крыло в нестационарном потоке газа. М., Наука, 1971.

Постъпила на 26. X. 1993 г.

Spatial field of the velocities induced by a vortex piece arbitrarily oriented in space

Georgi Ivanov

(Summary)

A rectilinear vortex piece arbitrarily oriented in space has been considered as a basic vortex element in the nonlinear theory of bearing surfaces. The formulae for the nondimensional velocities caused by a vortex piece with length l_0 and circulation Γ_+ have been derived.