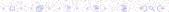
Плоские потенциальные течения идеальной жидкости

Верещагин Антон Сергеевич канд. физ.-мат. наук, старший преподаватель

Кафедра аэрофизики и газовой динамики ФФ НГУ

5 декабря 2018 г.



Аннотация

Определение плоского течения. Функция тока и её свойства. Связь потенциала и функции тока. Комплексный потенциал и его свойства. Простейшие течения.

Уравнения плоского течения идеальной жидкости

Если можно ввести систему координат так, что течение идеальной жидкости ($\rho = const$) будет описываться уравнениями

$$\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} = 0,$$

$$\frac{\partial v_x}{\partial t} + v_x \frac{\partial v_x}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_x}{\partial y} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x},$$

$$\frac{\partial v_y}{\partial t} + v_x \frac{\partial v_y}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_y}{\partial y} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y},$$

где $v_x = v_x(t, x, y)$, $v_y = v_y(t, x, y)$, p = p(t, x, y), то говорят, что движение идеальной жидкости плоскопараллельное.

Функция тока

Определение Функция $\psi = \psi(x,y)$ такая, что

$$v_x = \frac{\partial \psi}{\partial y}, \quad -v_y = \frac{\partial \psi}{\partial x},$$

называется функцией тока. Если течение нестационарное, то t – дополнительный параметр.

Функция тока: уравнение неразрывности

Уравнение неразрывности Уравнение

$$\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial \psi}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(-\frac{\partial \psi}{\partial x} \right) = 0$$

выполняется тождественно.

Функция тока: линии тока

Рассмотрим уравнения линий тока

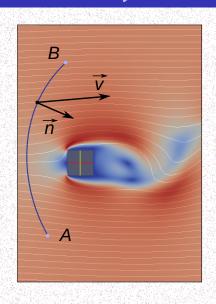
$$\frac{dx}{v_x} = \frac{dy}{v_y},$$

тогда

$$0 = -v_y dx + v_x dy = \frac{\partial \psi}{\partial x} dx + \frac{\partial \psi}{\partial y} dy = d\psi.$$

Таким образом, $\psi = \psi(x,y)$ сохраняет одно и тоже значение на линиях тока.

Функция тока: поток жидкости



$$\int_{B}^{A} \vec{v} \cdot \vec{n} ds = \int_{B}^{A} (v_{x} n_{1} + v_{y} n_{2}) ds =$$

$$= \int_{0}^{s_{0}} \left(\frac{\partial \psi}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial s} + \frac{\partial \psi}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial s} \right) ds =$$

$$= \int_{0}^{s_{0}} \frac{d}{ds} \psi(x(s), y(s)) ds = \psi(A) - \psi(B),$$

$$x = x(s), \quad y = y(s),$$

 $(x,y)|_{s=0} = B, \quad (x,y)|_{s=s_0} = A.$

Функция тока: вектор вихря

Вектор вихря $\vec{\Omega}=\operatorname{rot}\vec{v}$ задаётся формулами

$$\Omega_x = \frac{\partial v_z}{\partial y} - \frac{\partial v_y}{\partial z} = 0, \quad \Omega_y = \frac{\partial v_x}{\partial z} - \frac{\partial v_z}{\partial x} = 0,$$

$$\Omega_z = \frac{\partial v_y}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial y} = -\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2}.$$

Функция тока: вектор вихря

Вектор вихря $\vec{\Omega}=\operatorname{rot}\vec{v}$ задаётся формулами

$$\begin{split} \Omega_x &= \frac{\partial v_z}{\partial y} - \frac{\partial v_y}{\partial z} = 0, \quad \Omega_y &= \frac{\partial v_x}{\partial z} - \frac{\partial v_z}{\partial x} = 0, \\ \Omega_z &= \frac{\partial v_y}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial y} = -\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2}. \end{split}$$

В случае безвихревого течения

$$\Delta \psi = \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} = 0.$$

Связь потенциала и функции тока

Если плоское течение идеальной жидкости потенциально, тогда существует функция $\varphi(x,y)$, такая что

$$v_x = \frac{\partial \varphi}{\partial x}, \quad v_y = \frac{\partial \varphi}{\partial y},$$

при этом

$$\frac{\partial \psi}{\partial y} = \frac{\partial \varphi}{\partial x}, \quad -\frac{\partial \psi}{\partial x} = \frac{\partial \varphi}{\partial y}.$$

Связь потенциала и функции тока

Если плоское течение идеальной жидкости потенциально, тогда существует функция $\varphi(x,y)$, такая что

$$v_x = \frac{\partial \varphi}{\partial x}, \quad v_y = \frac{\partial \varphi}{\partial y},$$

при этом

$$\frac{\partial \psi}{\partial y} = \frac{\partial \varphi}{\partial x}, \quad -\frac{\partial \psi}{\partial x} = \frac{\partial \varphi}{\partial y}.$$

Иначе,

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x} \frac{\partial \psi}{\partial x} + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \frac{\partial \psi}{\partial y} = 0.$$

Отсюда следует, что линии $\varphi=const$ и $\psi=const$ ортогональны. Такие φ и ψ называются сопряжёнными.



Комплексная плоскость и комплексный потенциал

Комплексный потенциал

Функции φ и ψ связаны между собой условием Коши-Римана, поэтому функция комплексного переменного $w=\varphi(x,y)+i\psi(x,y)$ является аналитической функцией комплексного аргумента z=x+iy:

$$w = f(x + iy) = \varphi(x, y) + i\psi(x, y).$$

Функция w(z) – называется комплексным потенциалом.



Комплексная скорость

Свойство Так как w(z) – аналитическая функция, то существует dw/dz:

$$\frac{dw}{dz} = \frac{\partial \varphi}{\partial x} + \frac{\partial \psi}{\partial x}i = \frac{\partial \varphi}{\partial x} - \frac{\partial \varphi}{\partial y}i.$$

Комплексная скорость

Свойство Так как w(z) — аналитическая функция, то существует dw/dz:

$$\frac{dw}{dz} = \frac{\partial \varphi}{\partial x} + \frac{\partial \psi}{\partial x}i = \frac{\partial \varphi}{\partial x} - \frac{\partial \varphi}{\partial y}i.$$

Следовательно,

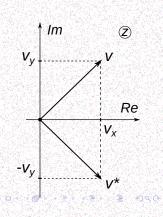
$$\frac{dw}{dz} = v_x - iv_y.$$

Если ввести комплексную скорость как

$$v(z) = v_x(x, y) + iv_y(x, y),$$

то

$$\frac{dw}{dz} = v^* = v_x - iv_y.$$



Связь плоской гидродинамической задачи с ТФКП

Соотношение

$$w = f(x + iy) = \varphi(x, y) + i\psi(x, y).$$

связывает аналитическую функцию w(z) с определённой кинематической картиной течения, полем (v_x, v_y) , с помощью аппарата теории функций комплексного переменного.

Рассмотрим простейшие примеры.

Однородное поступательное течение

Комплексный потенциал

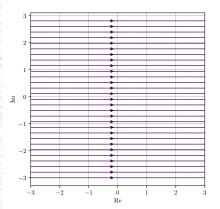
$$w(z) = az, \quad a \in \mathbb{R}.$$

Комплексная скорость

$$\frac{dw}{dz} = a = v_x - iv_y \Rightarrow v_x = a, \quad v_y = 0.$$

Однородное поступательное течение: картина течения

a > 0



Источник и сток

Комплексный потенциал

$$w(z)=rac{q}{2\pi}\ln(z-z_0),\quad q\in\mathbb{R}, z_0\in\mathbb{C}.$$

Комплексная скорость (при $z_0 = 0$) Пусть $z = x + iy = re^{i\theta}$, тогда

$$\frac{dw}{dz} = \frac{q}{2\pi} \frac{1}{z} \Rightarrow \begin{cases} v_x = \frac{q}{2\pi r} \frac{x}{x^2 + y^2} = \frac{q}{2\pi r} \cos \theta, \\ v_y = \frac{q}{2\pi r} \frac{y}{x^2 + y^2} = \frac{q}{2\pi r} \sin \theta. \end{cases}$$

Картина течения

Нарисовать картину течения при q>0 (источник) и q<0 (сток).



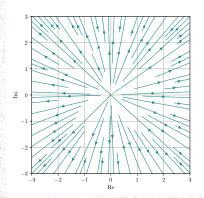
Источник и сток: картина течения

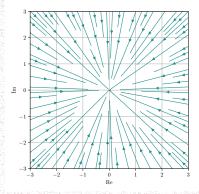
Источник

q > 0

Сток

q < 0





Вихрь

Комплексный потенциал

$$w(z) = \frac{\Gamma}{2\pi i} \ln(z - z_0), \quad \Gamma \in \mathbb{R}, z_0 \in \mathbb{C}.$$

Комплексная скорость (при $z_0 = 0$) Пусть $z = x + iy = re^{i\theta}$, тогда

$$\frac{dw}{dz} = \frac{\Gamma}{2\pi i} \frac{1}{z} \Rightarrow \begin{cases} v_x = -\frac{\Gamma}{2\pi r} \frac{y}{x^2 + y^2} = -\frac{\Gamma}{2\pi r} \sin \theta, \\ v_y = \frac{\Gamma}{2\pi r} \frac{x}{x^2 + y^2} = \frac{\Gamma}{2\pi r} \cos \theta. \end{cases}$$

Картина течения

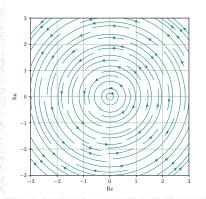
Нарисовать картину течения при $\Gamma>0$ и $\Gamma<0$.

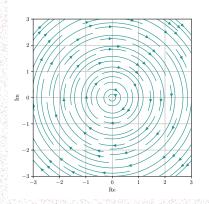


Вихрь: картина течения

 $\Gamma > 0$

 $\Gamma < 0$





Диполь

Комплексный потенциал

$$w(z) = \frac{De^{i\alpha}}{2\pi z}, \quad D, \alpha \in \mathbb{R}.$$

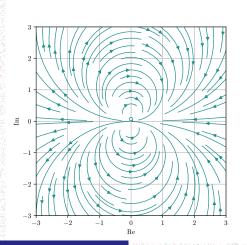
Комплексная скорость (при $\alpha=0$) Пусть $z=x+iy=re^{i\theta}$, тогда

$$\frac{dw}{dz} = -\frac{D}{2\pi} \frac{1}{z^2} \Rightarrow \begin{cases} v_x = -\frac{D}{2\pi r^2} \cos 2\theta, \\ v_y = -\frac{D}{2\pi r^2} \sin 2\theta. \end{cases}$$

Картина течения Нарисовать картину течения.

Диполь: картина течения

D > 0



Принцип суперпозиций

Утверждение

В следствие линейности уравнения неразрывности относительно потенциала, то если в области имеется несколько течений с потенциалами $w_1(z), w_2(z), ..., w_n(z)$, тогда общий потенциал всего течения в заданной точке равен сумме потенциалов всех течений, присутствующих в области

$$w(z) = w_1(z) + w_2(z) + \ldots + w_n(z).$$

Литература

• Кочин Н. Е., Кибель И. А., Розе Н. В. Теоретическая гидромеханика. М.:Гос. издат. физ.-мат. лит., 1963.