

Лекция 7 Плоское потенциальное движение

Как уже отмечали, для для плоских потенциальных течений существуют функции, связанные соотношениями

$$u_x = \frac{\partial \varphi}{\partial x} = \frac{\partial \psi}{\partial y}; \qquad u_y = \frac{\partial \varphi}{\partial y} = -\frac{\partial \psi}{\partial x}$$

Эти уравнения дают возможность применить для описания потенциальных течений несжимаемой жидкости, аппарат теории функции комплексного переменного

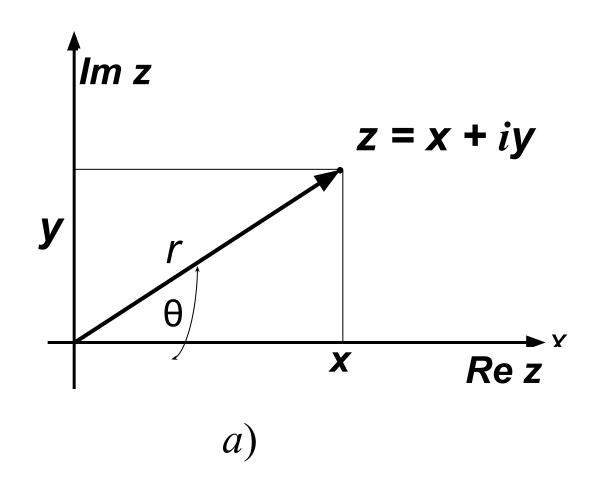
В теории функций комплексного переменного доказывается, что если две функции $\phi(x,y)$ и $\psi(x,y)$ связаны приведенными условиями (условиями Коши-Римана), то они являются соответственно действительной и мнимой частью некоторой функции комплексного переменного

$$w(z) = \varphi + i\psi$$

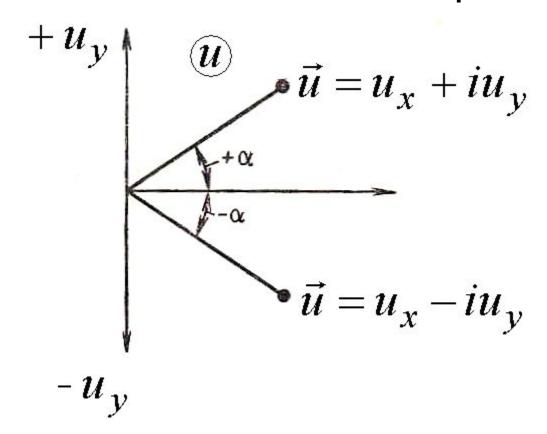
называемой комплексным потенциалом.

Эта функция обладает определенной конечной производной во всех точках области, где определены ф и ψ.

Комплексное число имеет действительную (Re) и мнимую $(I\eta \gamma)$ части



Плоскость течения рассматривается, как плоскость комплексной переменной z = x + iv



Комплексное число также можно изображать радиус-вектором. Длина радиус-вектора, изображающего комплексное число, называется модулем комплексного числа.

Модуль вычисляется по формуле:

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

О комплексных числах

Модуль любого ненулевого комплексного числа есть положительное число.

Число z = x - iy называется комплексно-со-пряженным числом к числу z = x + iy, т. е. комплексно сопряженные числа отличаются лишь знаком мнимой части.

Модули *комплексно-сопряженных чисел* равны.

Модуль произведения (частного) двух комплексных чисел равен произведению (частному) модулей каждого из чисел.

Аргумент θ комплексного числа связан с его действительной и мнимой частями соотношениями:

$$\theta = \arg z = \operatorname{tg} \frac{y}{x}$$
;

$$\cos\theta = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}}; \quad \sin\theta = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

Тригонометрической формой комплексного числа называется выражение

$$z = r(\cos\theta + i\sin\theta)$$

Показательной формой комплексного числа называется выражение

$$z = re^{i\theta}$$

Для того, чтобы функция

$$w(z) = \varphi + i\psi = \varphi(x,y) + i\psi(x,y),$$

определенная в некоторой области, была дифференцируемой в точке **z** этой области, необходимо и достаточно, чтобы функции

$$\varphi(x, y)$$
 и $\psi(x,y)$

были дифференцируемы в той же точке и для них удовлетворялись уравнения Коши-Римана.

$$u_x = \frac{\partial \varphi}{\partial x} = \frac{\partial \psi}{\partial y}; \qquad u_y = \frac{\partial \varphi}{\partial y} = -\frac{\partial \psi}{\partial x}$$

Такая функция называется аналитической. Следовательно, любую аналитическую функцию w(z) можно рассматривать как комплексиый потенциал некоторого плоского течения.

Производная функции комплексного переменного считается существующей лишь тогда, когда

$$\lim_{\Delta z \to 0} \frac{\Delta W}{\Delta z} = \frac{dW}{dz}$$

не зависит от способа приближения Δx к нулю.

$$\frac{dW}{dz} = \lim_{\Delta z \to 0} \frac{\Delta W}{\Delta z} = \lim_{\Delta z \to 0} \frac{W(z + \Delta z) - W(z)}{\Delta z} = \lim_{\Delta z \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) + i\psi(x + \Delta x, y) - \varphi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) + i\psi(x + \Delta x, y) - \varphi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) + i\psi(x + \Delta x, y) - \varphi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) + i\psi(x + \Delta x, y) - \varphi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) + i\psi(x + \Delta x, y) - \varphi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) + i\psi(x + \Delta x, y) - \varphi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) + i\psi(x + \Delta x, y) - \varphi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) + i\psi(x + \Delta x, y) - \varphi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y) - \psi(x, y) - i\psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y) - \psi(x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta x, y)}{\Delta z} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{\varphi(x + \Delta$$

$$= \frac{d\varphi}{dx} + i\frac{d\psi}{dx} = u_x - iu_y$$

Производная комплексного потенциала по независимой переменной представляет собой комплексную переменную

$$\overline{u} = u_x - iu_y$$

действительная часть которой равна проекции скорости \boldsymbol{u}_{x} , а мнимая — взятой с обратным знаком проекции \boldsymbol{u}_{v}

Производная функции течения в какой либо точке равна комплексной сопряженной скорости в этой точке.

Модуль этой производной дает абсолютную величину скорости, а аргумент, взятый с обратным знаком, определяет направление скорости в рассматриваемой точке.

При сложении течений комплексные потенциалы суммируются:

$$W(z) = W_1(z) + W_2(z) + ... + W_n(z)$$

В плоскости течения могут находиться точки, в которых производная комплексного потенциала обращается в ноль или в бесконечность. Это особые точки, в которых функция W(z) не является аналитической.

В точках, где

$$\frac{dW}{dz} = \infty,$$

может пересекаться бесконечно большое число линий тока. В этих точках располагаются источники, диполи, вихри.

В точках, где

$$\frac{dW}{dz} = 0,$$

(*u* =0) пересекаются две или несколько (конечное число) линий тока. Эти точки называются точками разветвления, а проходящие через них линии тока - разделительными.

Величину \overline{u} называют сопряженной скоростью. В комплексной плоскости u_x , u_y называемой плоскостью годографа скорости, число является сопряженным с числом

$$u = u_x + iu_y,$$

которое называется комплексной скоростью.

Величины u и \overline{u} можно также представить в форме

$$u = u_x + iu_y = |u|(\cos\alpha + i\sin\alpha) = |u|e^{i\alpha}$$
$$\overline{u} = u_x - iu_y = |u|(\cos\alpha - i\sin\alpha) = |u|e^{-i\alpha}$$

Плоские течения с помощью комплексного потенциала можно изучать различно.

Во-первых, можно, задавшись конфигурацией линий тока или полем скоростей, отыскивать вид функций ϕ и ψ , W и u .

Во-вторых, можно, задавшись аналитической функцией W, выделить в ней действительную и мнимую части (т. е. ϕ и ψ).

A также найти

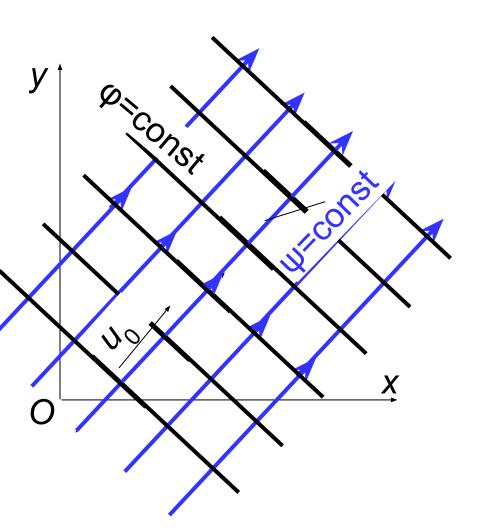
$$\frac{dW}{dz} = \bar{u}$$

чем определится поле скоростей.

Рассмотрим, как выразится комплексный потенциал для элементарных потоков.

Параллельно-струйное движение

Рассмотрим функцию W=az; где a- постоянное комплексное число.



Так как
$$\frac{dW}{dz} = a$$
,

TO
$$a = \overline{u}$$
,

которая в этом случае постоянна во всей плоскости течения \overline{u}_0

$$W = |u_0|e^{-i\alpha}z$$

$$\frac{dW}{dz} = |u_0|e^{-i\alpha}$$

Параллельно-струйное движение

$$W = \varphi + i\psi$$

$$\varphi = u_{0x}x + u_{0y}y = u_0(x\cos\alpha + y\sin\alpha)$$

$$\psi = u_{0x}y - u_{0y}x = u_0(-x\sin\alpha + y\cos\alpha)$$

Вдоль линий тока ψ= const и, следовательно, их уравнение запишется, в виде

$$u_{0x}y - u_{0y}x = \text{const}$$

Это уравнение семейства параллельных прямых, наклоненных к оси *x*, под углом α

$$tg\alpha = \frac{u_{0y}}{u_{0x}}$$

Параллельно-струйное движение

Эквипотенциали представляют собой другое семейство параллельных прямых, ортогональное к первому.

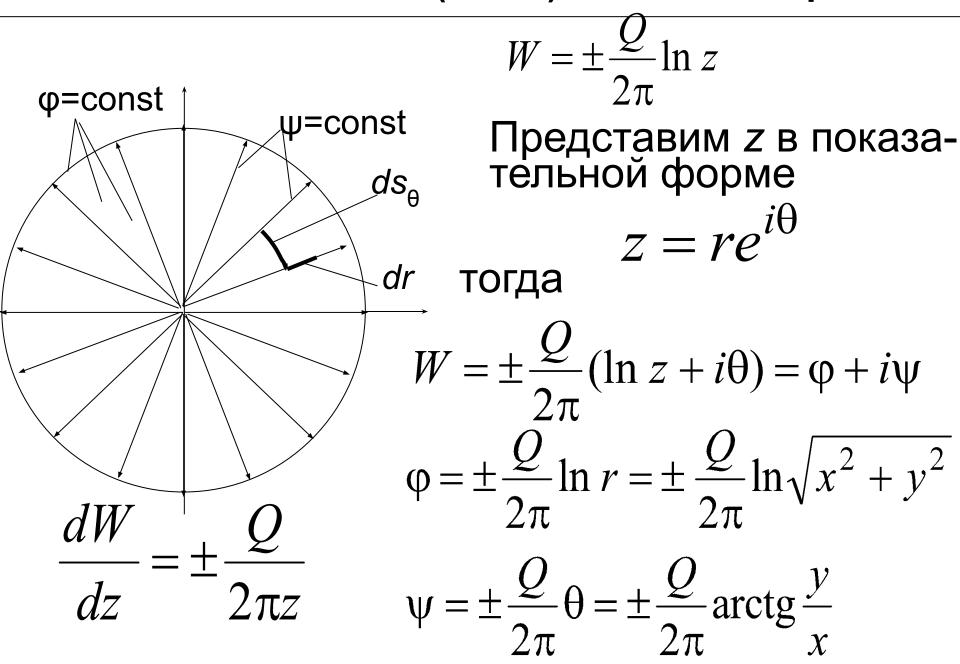
В частном случае, когда $u_{0y} = 0$ ($\alpha_0 = 0$), будет

 $W = u_{0x}z; \ u = u_{0x}; \ \phi = u_{0x}x; \ \psi = u_{0x}y$ и получается прямолинейный поток вдоль оси x.

Если же $\alpha = \pi/2$, то этот поток направлен вдоль оси *у*:

$$W = -iu_{0y}z; \ \bar{u} = iu_{0y}; \ \phi = u_{0y}y; \ \psi = -u_{0y}x$$

Течение от источника (стока) в начале координат



Течение от источника (стока) в начале координат

Линии тока (ψ = const или y/x =const) представляют собой прямые, проходящие через начало координат, а эквипотенциали (ϕ = const или x^2+y^2 = const) -окружности с общим центром в начале координат.

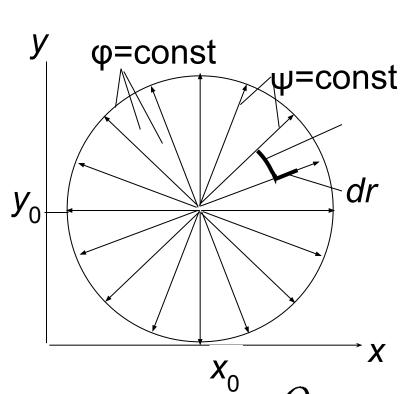
Проекции скорости в полярных координатах:

$$u_r = \frac{\partial \varphi}{\partial r} = \pm \frac{Q}{2\pi r}; \quad u_\theta = \frac{\partial \varphi}{\partial s_\theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} = 0$$

В поле источника (стока) скорость убывает обратно пропорционально расстоянию от центра.

Скорость, направленная от центра к периферии (источник), положительна, в этом случае Q >0. Стоку соответствует Q <0.

Течение от источника в точке $z_0 = x_0 + iy_0$



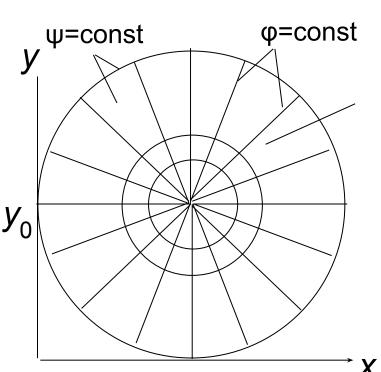
$$W = \pm \frac{Q}{2\pi} \ln(z - z_0)$$

$$\frac{dW}{dz} = \pm \frac{Q}{2\pi(z - z_0)}$$

$$\varphi = \pm \frac{Q}{2\pi} \ln r = \pm \frac{Q}{2\pi} \ln \sqrt{(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2}$$

$$\psi = \pm \frac{Q}{2\pi} \theta = \pm \frac{Q}{2\pi} \operatorname{arctg} \frac{y - y_0}{x - x_0}$$

Течение от вихря в точке $z_0 = x_0 + iy_0$



$$W = -\frac{i\Gamma}{2\pi} \ln(z - z_0)$$

$$\frac{dW}{dz} = -\frac{i\Gamma}{2\pi(z - z_0)}$$

$$\varphi = \frac{\Gamma}{2\pi} \arctan \frac{y - y_0}{x - x_0} = \frac{\Gamma}{2\pi} \theta$$

$$\psi = -\frac{\Gamma}{2\pi} \ln \sqrt{(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2} = -\frac{\Gamma}{2\pi} \ln r$$

Течение от диполя в точке $z_0 = x_0 + iy_0$

Комплексный потенциал
$$W = \frac{M}{2\pi} \frac{1}{(z-z_0)}$$

$$\frac{dW}{dz} = -\frac{M}{2\pi} \frac{1}{(z-z_0)^2}$$

$$\varphi = \frac{M}{2\pi} \frac{x-x_0}{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2} = \frac{M}{2\pi} \frac{\cos\theta}{r}$$

$$M \qquad y-y_0 \qquad M \sin\theta$$

 $\psi = -\frac{M}{2\pi} \frac{y - y_0}{(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2} = \frac{M}{2\pi} \frac{\sin \theta}{r}$