#### Законы сохранения механики сплошной среды

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

Кафедра аэрофизики и газовой динамики ФФ НГУ

16 октября 2018 г.

## Аннотация

## Траектории движения точек и теорема об определителе

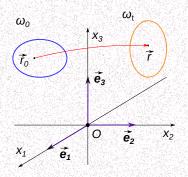


Иллюстрация перемещения сплошной среды  $\omega_0$ ,  $\omega_t$  – положение части сплошной среды в начальный момент времени и момент t.

$$\vec{r}_0 = \xi^1 \vec{e}_1 + \xi^2 \vec{e}_2 + \xi^3 \vec{e}_3,$$
$$\vec{r} = x^1 \vec{e}_1 + x^2 \vec{e}_2 + x^3 \vec{e}_3.$$

Траектории движения Пусть траектории движения жидких частиц задаются функцией

$$\vec{x} = \vec{x}(t, \xi^1, \xi^2, \xi^3),$$

где  $\vec{\xi}$ ,  $\vec{x}$  – лагранжевы и эйлеровы координаты частицы.



## Определение траекторий по заданному полю движения

#### Поле скоростей

Поле скоростей частиц сплошной среды в эйлеровой систем координат задаётся функцией  $\vec{v}(t,x^1,x^2,x^3)$ . В лагранжевой системе координат скорость определяется соотношением

$$\vec{v}(t,\xi^1,\xi^2,\xi^3) = \frac{\partial \vec{x}(t,\xi^1,\xi^2,\xi^3)}{\partial t}.$$

Задача определения траекторий движения по заданному полю скоростей

По заданному полю скоростей  $\vec{v}(t,x^1,x^2,x^3)$  требуется найти траектории движения частиц  $x^i=x^i(t,\xi^1,\xi^2,\xi^3)$  с лагранжевыми координатами  $(\xi^1,\xi^2,\xi^3)$ :

$$\frac{\partial x^i}{\partial t} = v^i(t, x^1, x^2, x^3), \quad x^i|_{t=0} = \xi^i \quad (i = 1, 2, 3).$$



# Уравнения для нахождения матрицы Якоби

Матричное уравнение на матрицу Якоби Дифференцируя уравнения для нахождения траекторий по  $\xi^{j}$  получим

$$\frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial x^i}{\partial \xi^j} = \frac{\partial v^i}{\partial x^k} \frac{\partial x^k}{\partial \xi^j}, \quad \frac{\partial x^i}{\partial \xi^j} \bigg|_{t=0} = \delta^i_j.$$

Тогда матрица Якоби  $y_{ij}=\frac{\partial x^i}{\partial \xi^j}$  удовлетворяет дифференциальному уравнению

$$\frac{\partial Y}{\partial t} = AY, \quad Y|_{t=0} = E,$$

где A — матрица, составленная из производных  $\frac{\partial v^i}{\partial x^j}, E$  — единичная матрица.

# Дифференцирование определителя матрицы Якоби

Обозначим  $\Delta(t)=\det Y(t)$ , тогда из определения определителя, как суммы произведений его элементов и правила дифференцирования произведения, имеем

$$\Delta'(t) = \frac{d}{dt} \begin{vmatrix} y_{11} & y_{12} & y_{13} \\ y_{21} & y_{22} & y_{23} \\ y_{31} & y_{32} & y_{33} \end{vmatrix} =$$

# Дифференцирование определителя матрицы Якоби

Из матричного уравнения  $\frac{dY}{dt} = AY$  следует, что

$$y'_{1j} = a_{11}y_{1j} + a_{12}y_{2j} + a_{13}y_{3j},$$

поэтому

$$(y'_{11}, y'_{12}, y'_{13}) = a_{11}(y_{11}, y_{12}, y_{13}) + a_{12}(y_{21}, y_{22}, y_{23}) + a_{13}(y_{31}, y_{32}, y_{33}).$$

Отсюда, вычитая из первой строки с производными линейную комбинацию остальных строк, имеем

$$\begin{vmatrix} y'_{11} & y'_{12} & y'_{13} \\ y_{21} & y_{22} & y_{23} \\ y_{31} & y_{32} & y_{33} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} a_{11}y_{11} & a_{11}y_{12} & a_{11}y_{13} \\ y_{21} & y_{22} & y_{23} \\ y_{31} & y_{32} & y_{33} \end{vmatrix} = a_{11}\Delta(t).$$

# Дифференцирование определителя матрицы Якоби

По аналогии можно получить, что

$$\begin{vmatrix} y_{11} & y_{12} & y_{13} \\ y'_{21} & y'_{22} & y'_{23} \\ y_{31} & y_{32} & y_{33} \end{vmatrix} = a_{22}\Delta(t), \quad \begin{vmatrix} y_{11} & y_{12} & y_{13} \\ y_{21} & y_{22} & y_{23} \\ y'_{31} & y'_{32} & y'_{33} \end{vmatrix} = a_{33}\Delta(t).$$

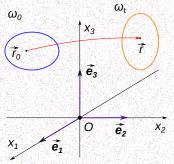
Таким образом,

$$\Delta'(t) = (a_{11} + a_{22} + a_{33})\Delta(t) = \operatorname{tr} A \Delta(t).$$

Правило дифференцирования определителя матрицы Якоби

$$\frac{\partial}{\partial t} \left| \frac{\partial x^i}{\partial \xi^j} \right| = \left| \frac{\partial x^i}{\partial \xi^j} \right|^1 \left( \frac{\partial v^1}{\partial x^1} + \frac{\partial v^2}{\partial x^2} + \frac{\partial v^3}{\partial x^3} \right) = \left| \frac{\partial x^i}{\partial \xi^j} \right| \operatorname{div} \vec{v}.$$

#### Закон сохранения массы сплошной среды



Интегральный вид ЗСМ

$$\frac{d}{dt} \int_{\omega_t} \rho(t, x^1, x^2, x^3) d\vec{x} = 0,$$

где  $\rho(t, x^1, x^2, x^3)$  — плотность жидкой частицы в точке  $\vec{r}$  в момент времени t.

Упрощения

$$\begin{split} \frac{d}{dt} \int\limits_{\omega_t} \rho(t, x^1, x^2, x^3) d\vec{x} &= \frac{d}{dt} \int\limits_{\omega_0} \rho(t, \xi^1, \xi^2, \xi^3) \Delta(t) d\vec{\xi} = \\ &= \int\limits_{\omega_0} \frac{\partial}{\partial t} \left( \rho(t, \xi^1, \xi^2, \xi^3) \Delta(t) \right) d\vec{\xi} = \end{split}$$



#### Закон сохранения массы сплошной среды

Упрощения

$$\begin{split} &=\int\limits_{\omega_0} \left( \frac{\partial \rho(t,\xi^1,\xi^2,\xi^3)}{\partial t} \Delta(t) + \rho(t,\xi^1,\xi^2,\xi^3) \frac{\partial \Delta(t)}{\partial t} \right) d\vec{\xi} = \\ &=\int\limits_{\omega_0} \left( \frac{\partial \rho(t,\xi^1,\xi^2,\xi^3)}{\partial t} + \rho(t,\xi^1,\xi^2,\xi^3) \operatorname{div}_{\vec{x}} \vec{v} \right) \Delta(t) d\vec{\xi} = \\ &=\int\limits_{\omega_0} \left( \frac{\partial \rho(t,x^1,x^2,x^3)}{\partial t} + \rho(t,x^1,x^2,x^3) \operatorname{div}_{\vec{x}} \vec{v} \right) d\vec{x}. \end{split}$$

ЗСМ в дифференциальной форме В силу произвольности  $\omega_t$ 

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \rho \operatorname{div} \vec{v} = 0.$$

