

# Неустойчивость Рэля-Тейлора

Братчиков Д.С., Дмитрачков Д.Д

## 1 Математическая постановка задачи

Рассмотрим ограниченную связную область  $\Omega$  содержащую две несмешиваемые, несжимаемые, ньютоновские жидкости, разделенные свободной поверхностью  $\Gamma(t)$  непрерывной по Липшицу (рис.1.1). Тогда каждая каждая жидкость находится в ограниченной связной области  $\Omega_i(t)$  ( $i = 1, 2$ ):

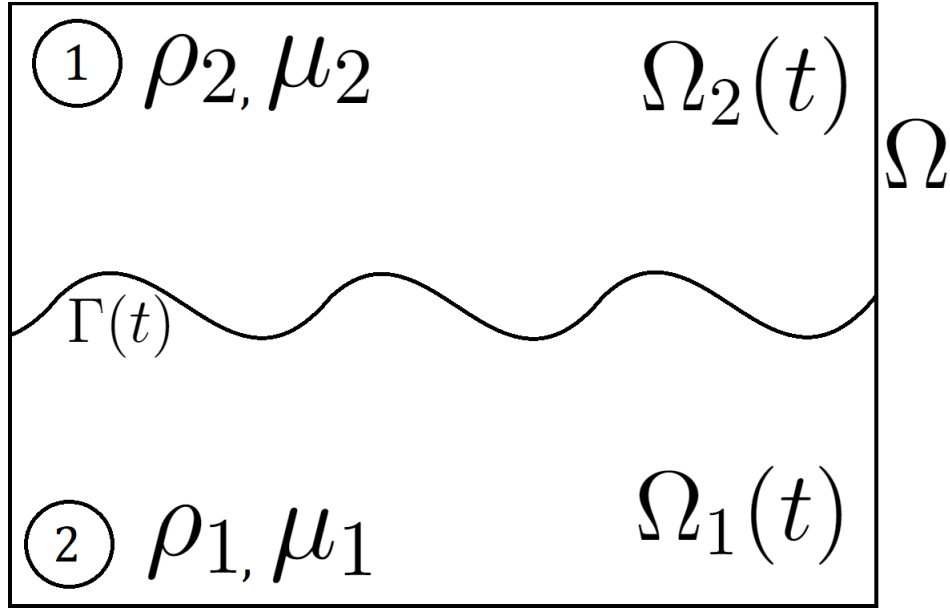


Рис. 1.1: Пример области

$$\begin{aligned}\overline{\Omega} &= \overline{\Omega_1(t)} \cup \overline{\Omega_2(t)}, \quad \Omega_1(t) \cap \Omega_2(t) = \emptyset, \\ \Gamma(t) &= \partial\Omega_1(t) \cap \partial\Omega_2(t).\end{aligned}\tag{1.1}$$

Мы предполагаем, что обе жидкости однородны, поэтому их физические свойства постоянны в каждом  $\Omega_i(t)$  с границей  $\partial\Omega_i(t)$  непрерывной по Липшицу.

Пусть первая жидкость имеет плотность и вязкость  $\rho_1, \mu_1$  соответственно, а вторая  $\rho_2, \mu_2$  (при этом  $\rho_2 > \rho_1$ ). Введём для регуляризации гладкую функцию Хевисайда для достаточно малого  $\varepsilon$ :

$$H_\varepsilon(\phi) = \begin{cases} 0, & \varphi < -\varepsilon \\ \frac{1}{2} \left( 1 + \frac{\varphi}{\varepsilon} + \frac{1}{\pi} \sin \left( \frac{\pi\varphi}{\varepsilon} \right) \right), & -\varepsilon \leq \varphi \leq \varepsilon \\ 1, & \varphi > \varepsilon \end{cases} \quad (1.2)$$

Зададим поверхность раздела  $\Gamma(t)$  методом уровня множества (level set function):

$$\Gamma(t) = \{\mathbf{x} \in \bar{\Omega} : \varphi(\mathbf{x}, t) = 0\} \quad (1.3)$$

Тогда гладкие плотность и вязкость можно задать следующими соотношениями в  $\Omega$ :

$$\begin{aligned} \rho(\varphi) &= \rho_1 + (\rho_2 - \rho_1)H_\varepsilon(\varphi), \\ \mu(\varphi) &= \mu_1 + (\mu_2 - \mu_1)H_\varepsilon(\varphi). \end{aligned} \quad (1.4)$$

Движение границы раздела  $\Gamma(t)$  описывается уравнением переноса:

$$\frac{\partial \varphi}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \nabla \varphi = 0. \quad (1.5)$$

Движение двух несжимаемых жидкостей может быть описано уравнением Навье-Стокса:

$$\begin{cases} \rho \left( \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} + (\mathbf{u} \cdot \nabla) \mathbf{u} \right) - \nabla \cdot (\mu \nabla \mathbf{u}) + \nabla p = \mathbf{f} + \mathbf{f}_\sigma, \\ \nabla \cdot \mathbf{u} = 0, \end{cases} \quad \text{в } \Omega \times [0, T] \quad (1.6)$$

где вектор скорости  $\mathbf{u}$  и давление  $p$  – искомые величины,  $\mathbf{f}$  – векторное поле массовых сил (в нашем случае  $\mathbf{f} = (0, \rho g)^T$ ,  $\mathbf{f}_\sigma$  – векторное поле поверхностных сил, возникающее из-за поверхностного натяжения  $\Gamma(t)$ ).

Для замыкания системы введём краевые и начальные условия. Для скорости используем нулевое условие Дирихле:

$$\mathbf{u}|_{\partial\Omega} = 0 \quad (1.7)$$

Необходима непрерывность скорости при переходе через границу раздела  $\Gamma(t)$ :

$$\mathbf{u}_1|_{\Gamma(t)} = \mathbf{u}_2|_{\Gamma(t)}. \quad (1.8)$$

Эффекты поверхностного натяжения учитываются за счёт баланса сил на  $\Gamma(t)$ :

$$(\mu_1 \nabla \mathbf{u}_1 - p_1 I) \cdot \mathbf{n} + (\mu_2 \nabla \mathbf{u}_2 - p_2 I) \cdot \mathbf{n}|_{\Gamma(t)} = \sigma \kappa \mathbf{n}|_{\Gamma(t)}, \quad (1.9)$$

где  $\mathbf{n}$  – нормаль поверхности  $\Gamma(t)$  направленная в  $\Omega_2$ ,  $\sigma$  – коэффициент поверхностного натяжения,  $\kappa = \nabla \cdot \mathbf{n}$  – кривизна поверхности  $\Gamma(t)$ .

Начальные условия:

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}, 0) = \mathbf{0}, \quad \varphi(\mathbf{x}) = \varphi_0(\mathbf{x}) \quad (1.10)$$