# Введение в физику гидросферы

### 2025 Лекция №9

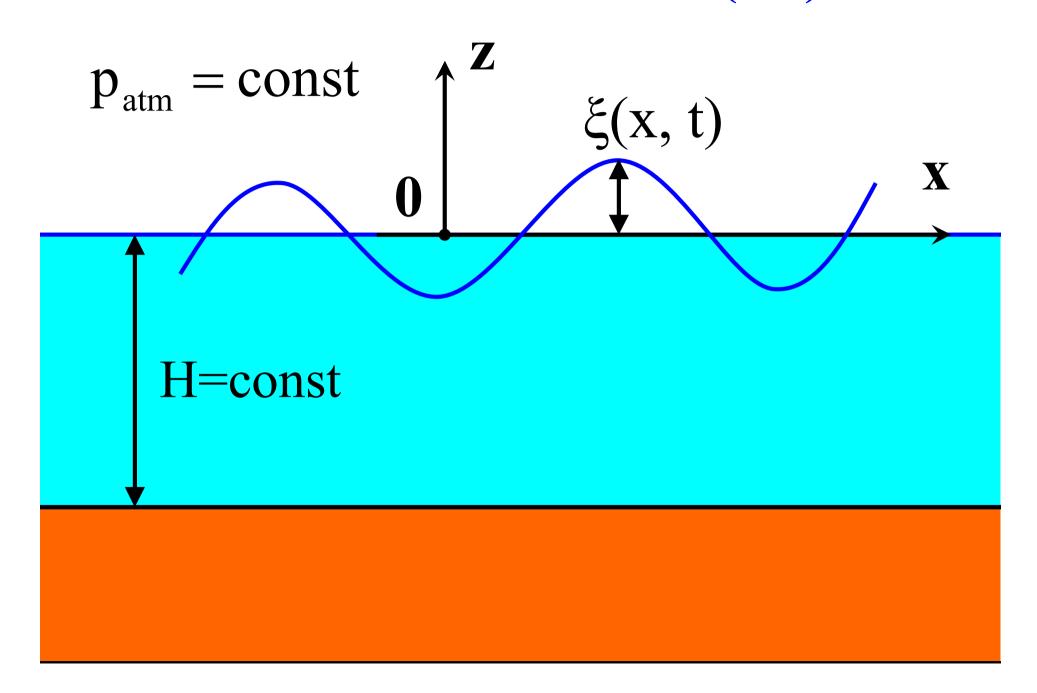
#### Носов Михаил Александрович

кафедра физики моря и вод суши отделение геофизики физический факультет МГУ имени М.В.Ломоносова



# Элементы линейной потенциальной теории волн

#### Постановка 2D задачи (0xz)



# Система уравнений для описания линейных гравитационных волн (ЛГВ)

$$\begin{cases} \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = -\frac{\vec{\nabla}p}{\vec{\rho}} + \vec{g} \\ \frac{\partial t}{\partial t} = 0 \end{cases}$$

#### Граничные условия:

поверхность "вода-воздух"

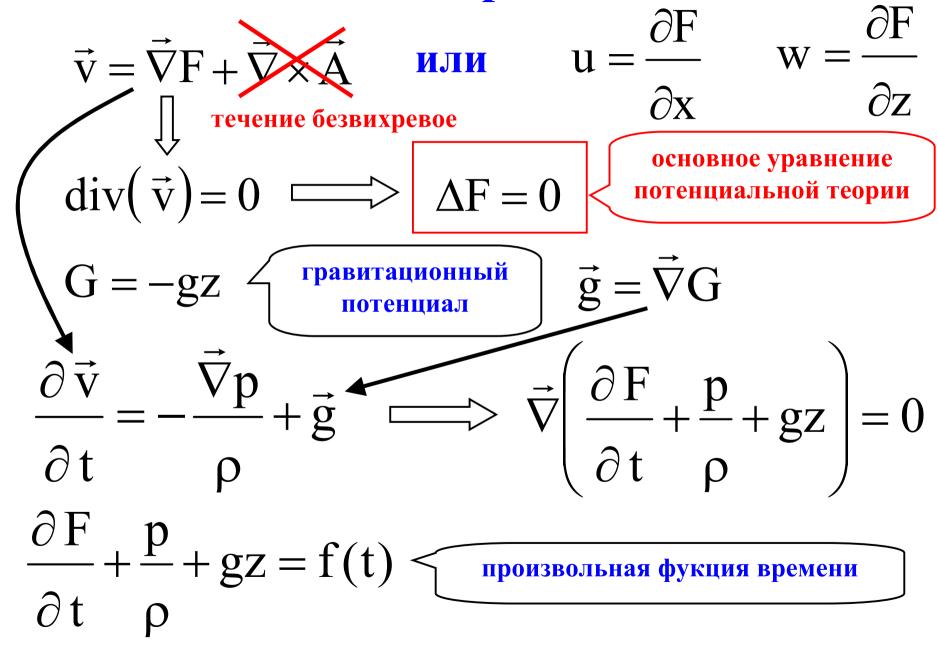
$$p = p_{aTM} = const$$
$$\partial \xi / \partial t = w$$

$$\vec{v} \equiv (u, w)$$

поверхность дна

$$w = 0$$

#### Потенциал скорости течения



$$\frac{\partial F}{\partial t} + \frac{p}{\rho} + gz = f(t)$$

используем для постановки граничного условия на свободной поверхности воды

$$z = \xi$$
:  $p = p_{atm} = const$ 

$$\frac{\partial F}{\partial t} + \frac{p_{atm}}{\rho} + g\xi = f(t)$$

Переопределим потенциал, добавив к нему функцию времени, компенсирующую f(t)-p<sub>atm</sub>/ρ. На поле скорости это не повлияет.

$$\frac{\partial F}{\partial t} + g\xi = 0 \quad \frac{\partial}{\partial t} \qquad \frac{\partial^2 F}{\partial t^2} + g\frac{\partial \xi}{\partial t} = 0$$

граничное условие сносим с возмущенной поверхности на невозмущенную

$$z = 0: \frac{\partial^2 F}{\partial t^2} + gw = 0 \implies \frac{\partial^2 F}{\partial t^2} + g\frac{\partial F}{\partial z} = 0$$

## Математическая постановка 2D задачи о линейных гравитационных волнах

бесконечно малой амплитуды

$$\frac{\partial^{2} F}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} F}{\partial z^{2}} = 0 \qquad \Longrightarrow \Delta F = 0$$

$$z = 0: \qquad \frac{\partial^{2} F}{\partial t^{2}} + g \frac{\partial F}{\partial z} = 0$$

$$z = -H: \qquad \frac{\partial F}{\partial z} = 0$$

#### Общий вид решения уравнения Лапласа

$$F = [A \cdot sh(kz) + B \cdot ch(kz)]cos(\omega t - kx)$$

# Решение, удовлетворяющее граничному условию на поверхности

$$F = A \left[ sh(kz) + \frac{gk}{\omega^2} ch(kz) \right] cos(\omega t - kx)$$

Удовлетворяя граничному усл th(kH) дне, получаем

$$ch(kH) - \frac{gk}{\omega^2} sh(kH) = 0$$
  $\omega^2 = gk \frac{sh(kH)}{ch(kH)}$ 

# **Дисперсионное соотношение для поверхностных гравитационных волн**

$$\omega^2 = gk \, th(kH)$$

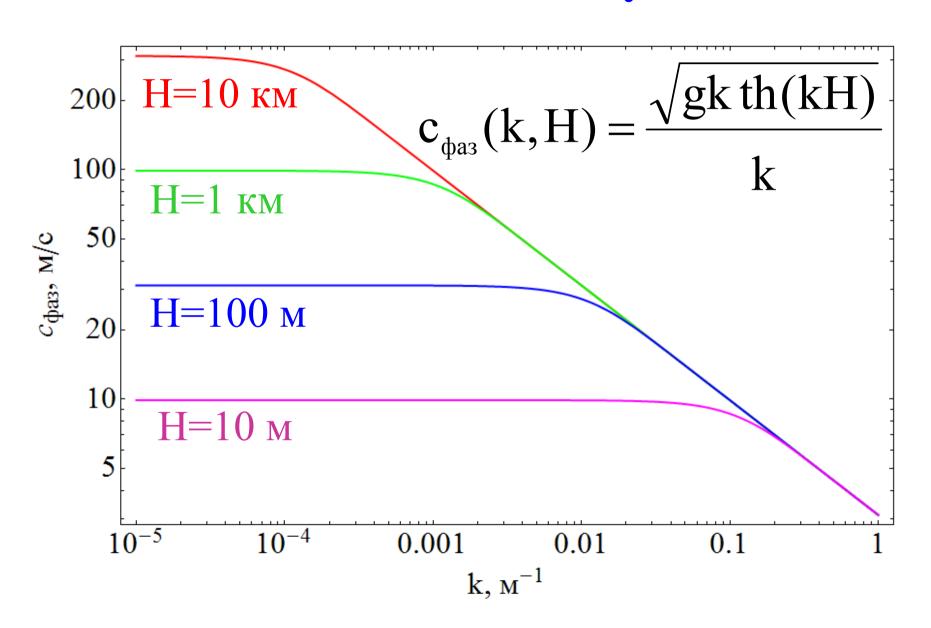
$$\omega = \frac{2\pi}{T} \quad c = \lambda/T \quad k = \frac{2\pi}{\lambda}$$
пиклическая с =  $\omega/k$  волновое число

### Фазовая скорость гравитационных волн

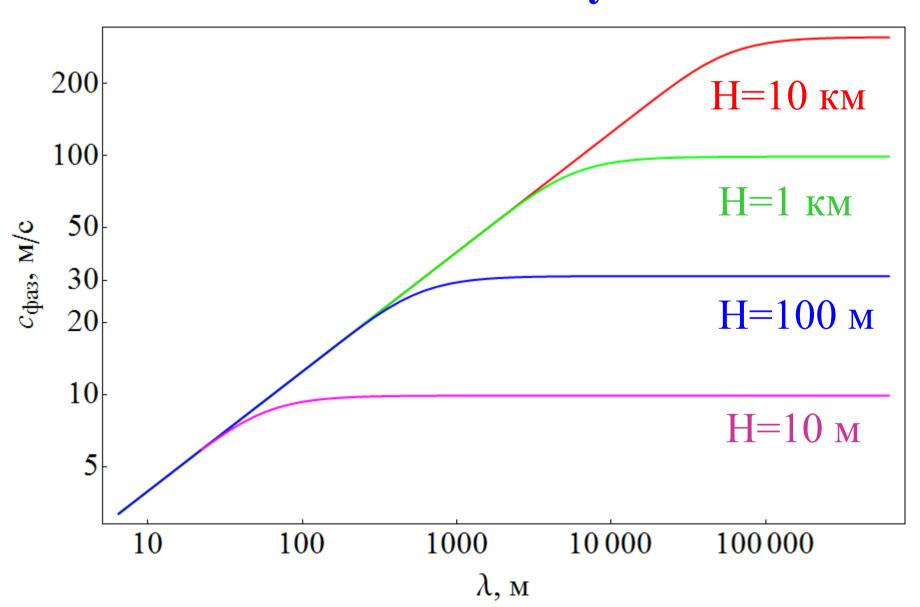
$$c_{_{\varphi a3}} = \frac{\omega}{k} = \frac{\sqrt{gk \, th(kH)}}{k}$$

$$\omega^2 = gk th(kH)$$

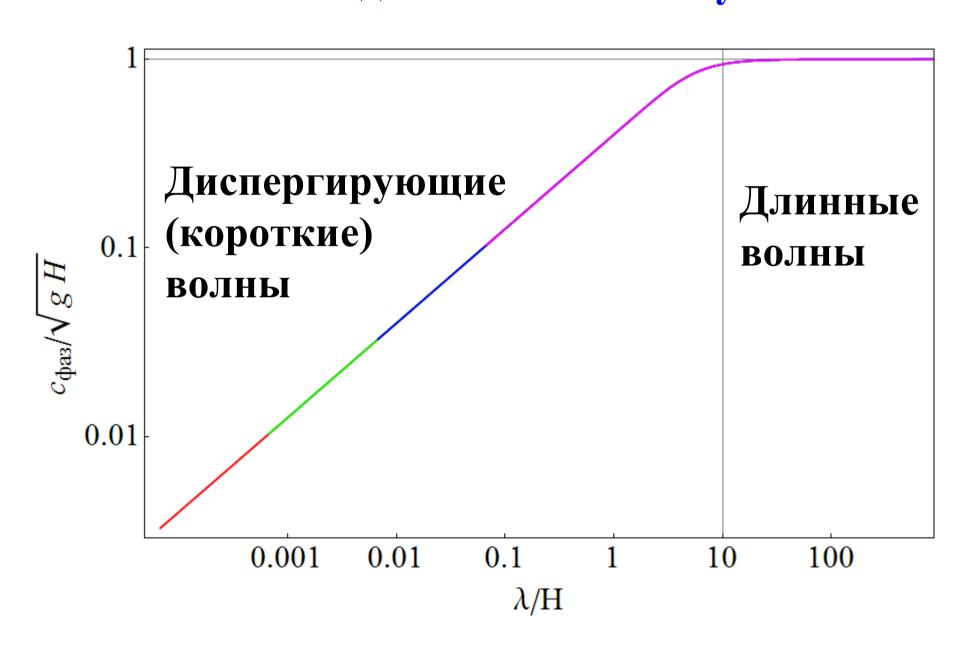
# Фазовая скорость как функция волнового числа и глубины



# Фазовая скорость как функция длины волны и глубины

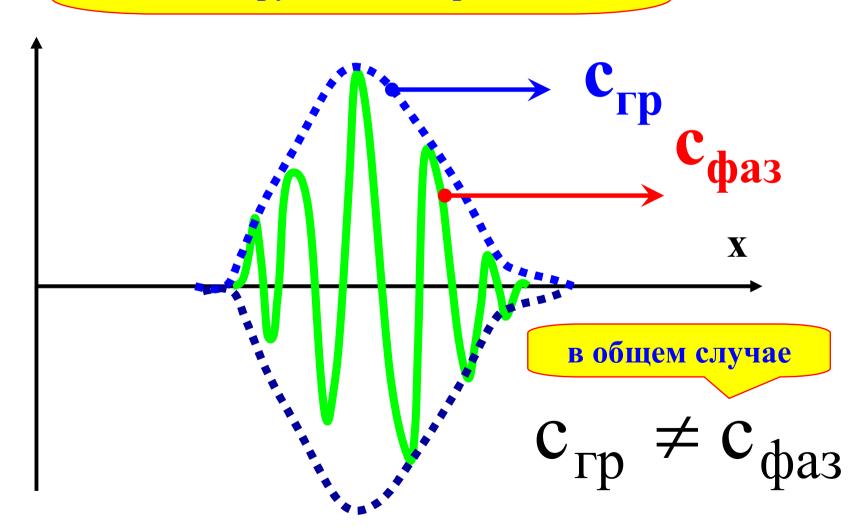


# Нормированная фазовая скорость как функция отношения длины волны к глубине



### Фазовая и групповая скорости волн

энергия переносится группами волн, т.е. с групповой скоростью



$$\cos(\omega_{1}t - k_{1}x) + \cos(\omega_{2}t - k_{2}x) =$$

$$= 2\cos\left(\frac{\omega_{1} + \omega_{2}}{2}t - \frac{k_{1} + k_{2}}{2}x\right) \times$$

$$\frac{|\omega_{1} - \omega_{2}|}{\omega_{1}} \times \cos\left(\frac{\omega_{1} - \omega_{2}}{2}t - \frac{k_{1} - k_{2}}{2}x\right) =$$

$$= 2\cos\left(k\left[\frac{\omega}{k}\right]t - x\right)\cos\left(\frac{\Delta k}{2}\left[\frac{\Delta \omega}{\Delta k}\right]t - x\right)$$

$$c_{\phi a 3}$$

$$c_{\phi a3} = \frac{\omega}{k}$$

$$c_{rp} = \frac{d\omega}{dk}$$

#### Недиспергирующие волны

$$\omega = c_{\phi a3} k, \quad c_{\phi a3} \neq f(k)$$

$$c_{rp} = \frac{d\omega}{dk} = c_{\phi a3}$$

#### Диспергирующие волны

$$c_{rp} \neq c_{\phi a3}$$

$$c_{\phi a3} = \frac{\omega}{k}$$

$$c_{rp} = \frac{d\omega}{dk}$$

#### Диспергирующие волны

$$c_{_{\varphi a3}} = \frac{\sqrt{gk \, th(kH)}}{k}$$
 
$$c_{_{rp}} = \frac{g(kH/ch^2(kH) + th(kH))}{2\sqrt{gk \, th(kH)}}$$

### Дисперсионное соотношение для гравитационно-капиллярных волн

$$\omega^2 = \left(\frac{gk + \frac{\alpha}{\rho}k^3}{\rho}\right) th(kH)$$

$$\alpha \approx 0.075 \, \text{H/M}$$

$$\pi$$
ри  $t = 20^{\circ}$  C

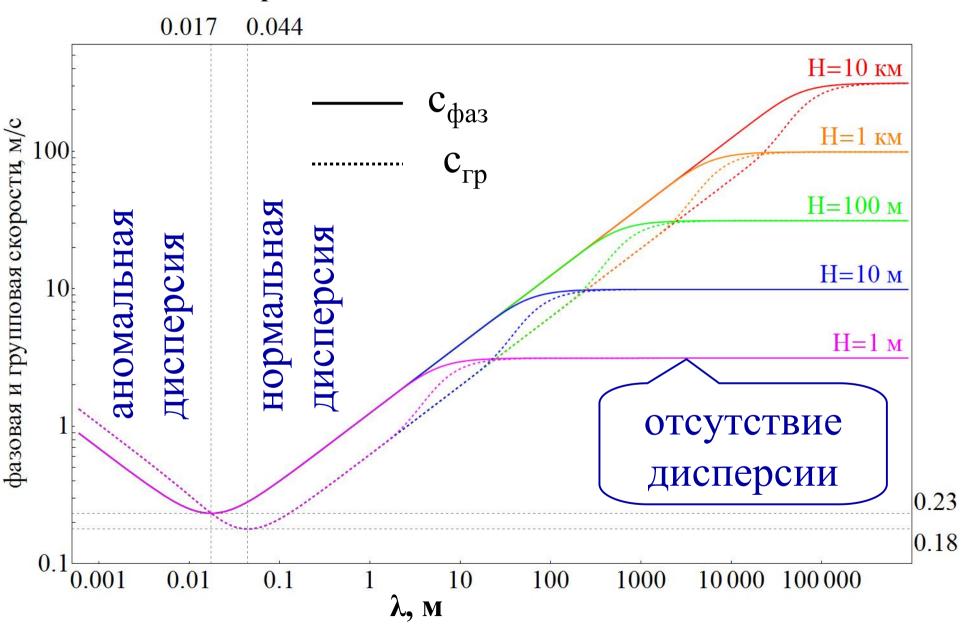
$$\alpha \approx 0.075 \text{ H/M}$$
при  $t = 20^{\circ}\text{C}$ 

$$p_1 - p_2 = \alpha \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}\right)$$

формула Лапласа

#### гравитационные

#### гравитационнокапиллярные



### Предельные случаи

$$\omega^2 = gk \, th(kH)$$

«Глубокая вода» (kH>>1)

$$\omega^2 = gk$$

$$c_{\text{фаз}} = \frac{\omega}{k} = \sqrt{\frac{g}{k}}$$

$$\omega = \sqrt{g k}$$

$$c_{rp} = \frac{d\omega}{dk} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{g}{k}}$$

Волны на «глубокой воде» подвержены дисперсии

групповая скорость меньше фазовой

$$c = \sqrt{\frac{g}{k}} = \sqrt{\frac{g \lambda}{2\pi}}$$
 $\lambda = 1 \text{ M}$ 
 $\Rightarrow c \approx 1.3 \text{ M/c}$ 
 $\lambda = 10 \text{ M}$ 
 $\Rightarrow c \approx 4 \text{ M/c}$ 
 $\lambda = 100 \text{ M}$ 
 $\Rightarrow c \approx 13 \text{ M/c}$ 

### Предельные случаи

$$\omega^2 = gk \, th(kH)$$

групповая скорость равна фазовой

«Мелкая вода» (kH<<1)

$$\omega^{2} = gH k^{2} \qquad c_{\phi a3} = \frac{\omega}{k} = \sqrt{gH}$$

$$\omega = \sqrt{gH} k \qquad c_{rp} = \frac{d\omega}{k} = \sqrt{gH}$$

Волны на «мелкой воде» не подвержены дисперсии

# Акустические

ВОЛНЫ

Леонардо да Винчи 1452- 1519 «...погрузив трубу одним концом в воду и прижав другой ее конец к уху, можно услышать корабли, идущие вдали...»





# Система уравнений для описания линейных волн без учета вращения Земли и сил вязкого трения

$$\begin{cases} \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = -\frac{\vec{\nabla}p}{\rho} + \vec{g} & \text{ Гравитационные волны} \\ \frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div}(\rho \vec{v}) = 0 & \text{Акустические волны} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = -\frac{\vec{\nabla}p}{\rho} + \vec{g} \\ \frac{\partial \vec{v}'}{\partial t} = -\frac{\vec{\nabla}p'}{\rho_0} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{\partial \rho}{\partial t} + div \rho \vec{v} = 0 \\ \frac{\partial \rho'}{\partial t} + \rho_0 div \vec{v}' = 0 \end{cases}$$

$$\vec{v}' - \text{малая} \qquad \vec{v} = \vec{v}_0 + \vec{v}' \qquad \vec{v}_0 = 0$$

$$\vec{\nabla}p_0 = \vec{g} \qquad p = p_0 + p' \qquad |p'| << p_0$$

$$\rho_0 + \rho' \qquad |\rho'| << \rho_0$$

$$\rho' = \left(\frac{\partial \rho}{\partial p}\right)_{T} p' \qquad \left(\frac{\partial \vec{v}'}{\partial t} = -\frac{\vec{\nabla} p'}{\rho_{0}} \right) div$$

$$\left(\frac{\partial \rho}{\partial p}\right)_{T} = \frac{1}{c^{2}} \left(\frac{\partial p'}{\partial t} + \rho_{0} div \vec{v}' = 0\right)$$

$$\rho' = \left(\frac{\partial \rho}{\partial p}\right)_{s} p'$$

$$\left(\frac{\partial \rho}{\partial p}\right)_{s} = \frac{1}{c^{2}} Pierre-Simon Laplace$$

$$\rho' = \left(\frac{\partial \rho}{\partial p}\right)_{s} p' \quad \begin{cases} \frac{\partial \operatorname{div}(\vec{v}')}{\partial t} = -\frac{\Delta p'}{\rho_{0}} \\ \frac{\partial \rho}{\partial p} = \frac{1}{c^{2}} \left\{\frac{1}{c^{2}} \frac{\partial^{2} p'}{\partial t^{2}} + \rho_{0} \frac{\partial \operatorname{div}(\vec{v}')}{\partial t} = 0\right\}$$

#### Волновое уравнение

$$\frac{\partial^2 \mathbf{p'}}{\partial t^2} - \mathbf{c}^2 \Delta \mathbf{p'} = 0$$
Скорость звука

### Волновое уравнение (акустика)

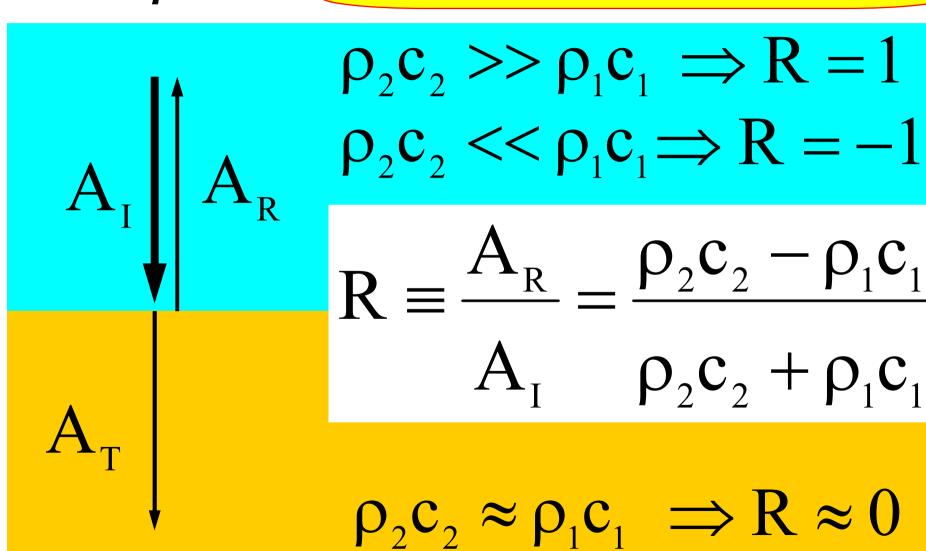
$$\frac{\partial^2 \mathbf{p'}}{\partial t^2} - \mathbf{c}^2 \Delta \mathbf{p'} = 0$$

$$c^2 = \left(\frac{\partial p}{\partial \rho}\right) \approx \frac{340 \text{ м/c}}{8000 \text{ м/c}}$$
 вода 
$$\approx 1500 \text{ м/c}$$
 Скорость звука

#### Граничные условия

pc

#### акустическая жесткость



#### Граничные условия (1)

акустическая жесткость

$$\rho c = 1.26 \cdot 340 \approx 430 \, \text{kg/m}^2 \cdot c$$

воздух

$$p' = 0$$

$$\rho c = 1000 \cdot 1500 \approx 1.5 \cdot 10^6 \, \text{кг/м}^2 \cdot c$$
 вода

$$\mathbf{w'} = 0$$

$$\mathbf{w'} = \mathbf{0}$$
 или  $\partial \mathbf{p'} / \partial \mathbf{z} = \mathbf{0}$ 

$$\rho c = 3000 \cdot 4000 \approx 12 \cdot 10^6 \, \text{kg/m}^2 \cdot c$$

#### Граничные условия (2)

$$\rho c = 1.26 \cdot 340 \approx 430 \, \text{kg/m}^2 \cdot c$$

воздух

$$\mathbf{p'} = 0$$

$$\rho c = 1000 \cdot 1500 \approx 1.5 \cdot 10^6 \, \text{кг/м}^2 \cdot c$$
 вода

$$\mathbf{w}_1 = \mathbf{w}_2, \quad \mathbf{p}_1 = \mathbf{p}_2$$

$$\rho c = 3000 \cdot 4000 \approx 12 \cdot 10^6 \text{ kg/m}^2 \cdot c$$

### Скорость звука в воде

$$c = c(T, S, p)$$

**ЭМПИРИЧЕСКАЯ Зависимость** 

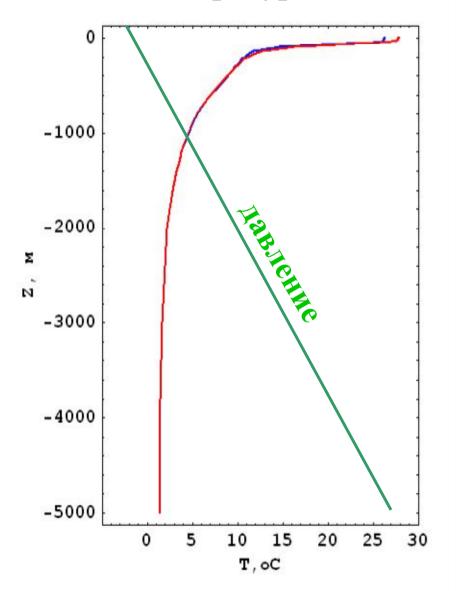
TEOS-10 www.teos-10.org

$$1480 < c < 1545 \text{ m/c}$$

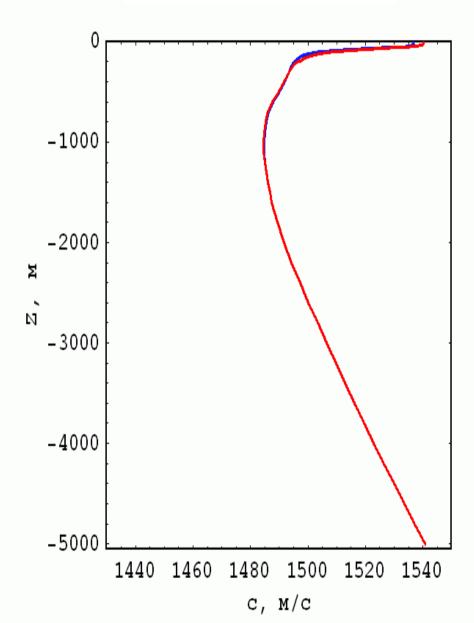
$$\frac{\partial c}{\partial T} > 0 \qquad \frac{\partial c}{\partial p} > 0$$

$$\frac{\partial c}{\partial p}$$

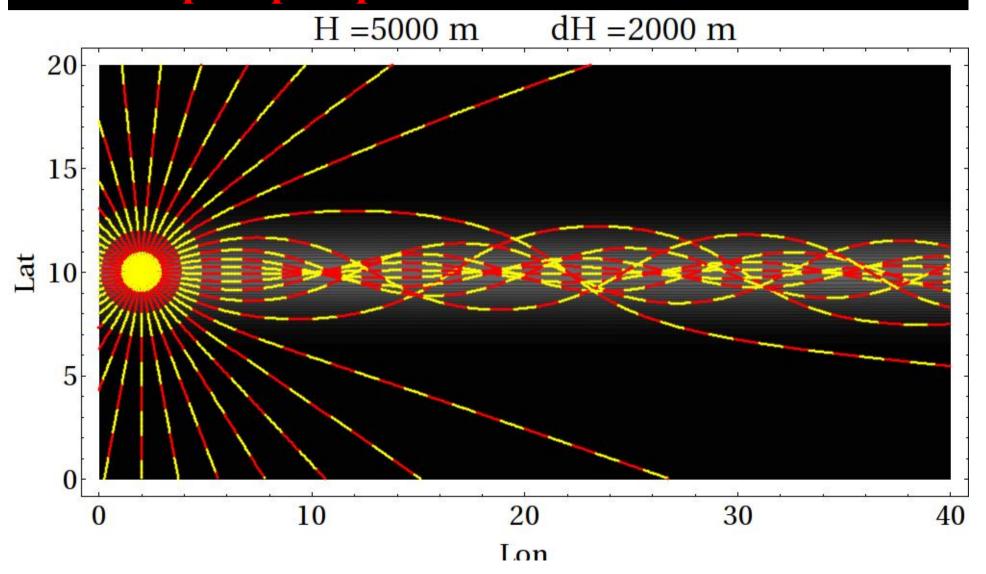




#### Скорость звука



# Захват волн подводными хребтами т.е. областями с пониженной скоростью распространения длинных волн

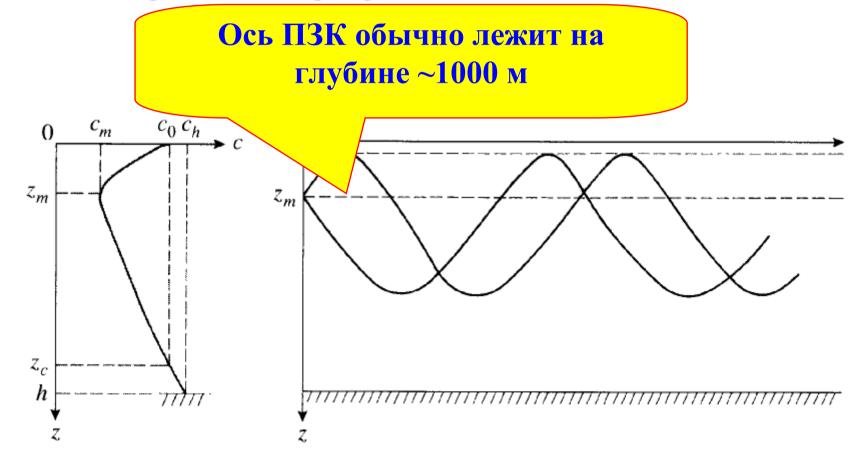


### Подводный звуковой канал (ПЗК)

**Deep Sound Channel** 

**SOFAR Channel** 

(Sound Fixing and Ranging)

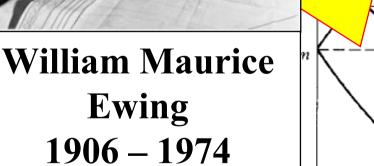


### Подводный звуковой канал (ПЗК)



nging)

ПЗК обычно лежит на глубине ~1000 м



Леонид Максимович Бреховских 1917-2005

выдающийся учёный в области физики, акустики океана, академик АН СССР

**Ewing** 1906 - 1974american geophysicist and oceanographer

#### Прикладная гидроакустика

- Акустический радар (сонар)
- Подводная связь (передача информации)
- Подводная навигация
- Наблюдения за погодой и климатом (регистрация шумов от ветра или осадков, акустическая термометрия)
- Измерение скорости течения (ADCP)

•