

Кафедра океанологии

Презентация для курса «Волновые процессы в океане» на тему

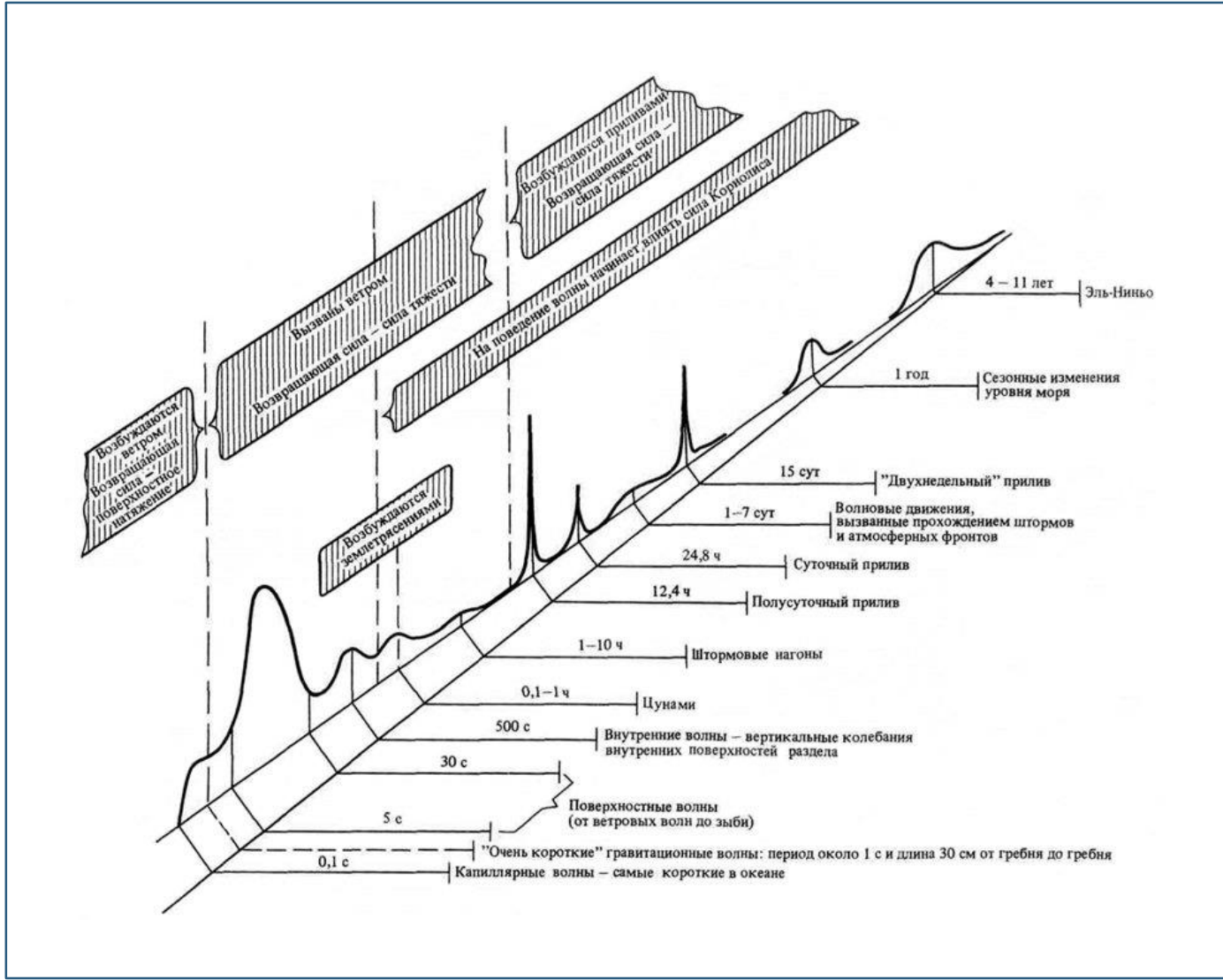
КАПИЛЛЯРНЫЕ ВОЛНЫ

Тюгалева Анастасия

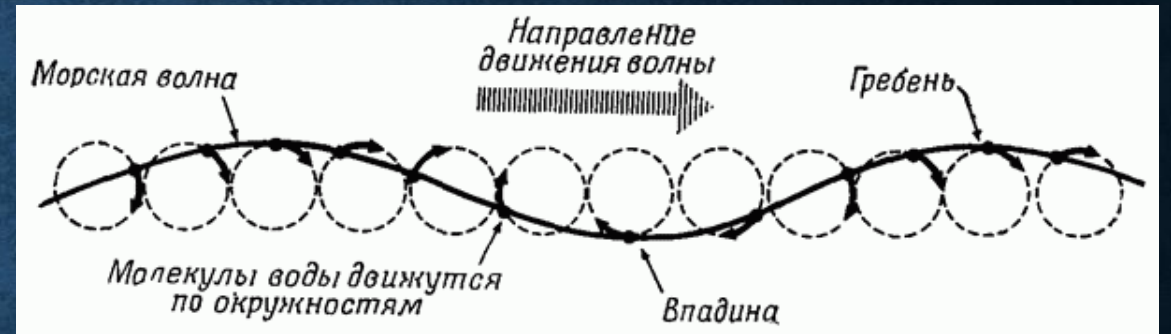
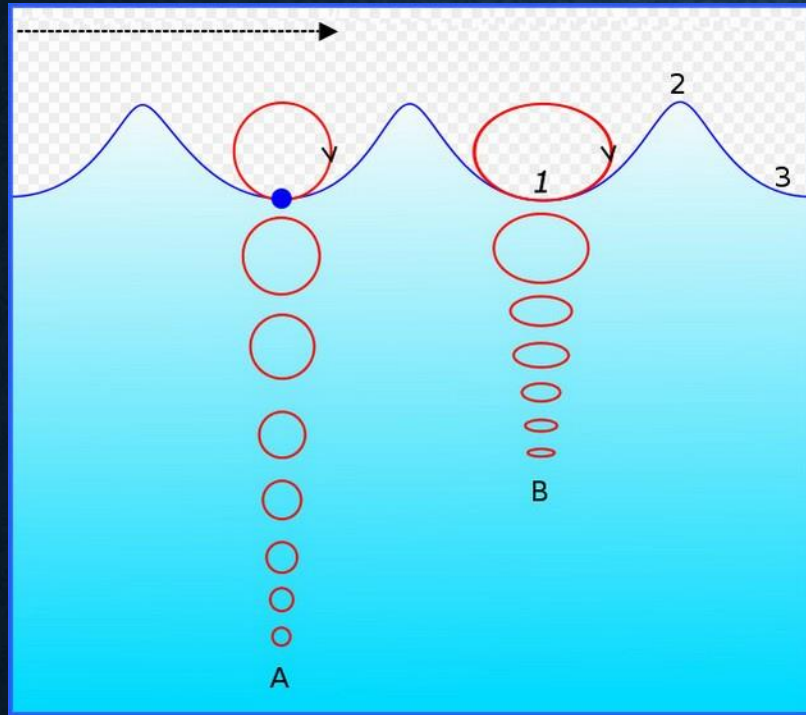
Санкт-Петербург, 2019

КАПИЛЛЯРНЫЕ ВОЛНЫ

- Волны на поверхности жидкости, свойства которых существенным образом определяются силами поверхностного натяжения.
- Самые короткие волны, наблюдаемые на поверхности моря, возбуждаются трением между двумя текучими средами – воздухом и водой.
- Иногда используют иное название капиллярных волн – «рябь»



Спектр волнения –
 распределение
 энергии между
 встречающимися в
 океанах
 всевозможными
 типами волн. Для всех
 волн указаны периоды



Капиллярные волны имеют длины порядка 1,7 см, а значит представляют собой класс волн глубокой воды. Здесь траектории движения частиц имеют вид окружностей и быстро уменьшаются с глубиной.

СВЯЗЬ ЧАСТОТЫ И ВОЛНОВОГО ЧИСЛА В КАПИЛЛЯРНЫХ ВОЛНАХ

Условие на поверхности, определяемое формулой Лапласса:

$$p - p_0 = -\alpha \left(\frac{\partial^2 \zeta}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \zeta}{\partial y^2} \right)$$

Рассмотрим несжимаемую жидкость:

$$\operatorname{div} v = 0 \Rightarrow v = \operatorname{grad} \varphi \Rightarrow \Delta \varphi = 0$$

Уравнение Эйлера:

$$\frac{\partial \varphi}{\partial t} + \frac{v^2}{2} + w = f(t)$$

Т.к. жидкость несжимаема:

$$\nabla w = \frac{1}{\rho} \nabla p$$

Тогда:

$$\frac{\partial \varphi}{\partial t} + \frac{v^2}{2} + \frac{p}{\rho} = f(t)$$

И

$$p = -\rho g \zeta - \rho \frac{\partial \varphi}{\partial t}$$

Условие на поверхности несжимаемой жидкости для гравитационных волн:

$$\rho g \zeta + \rho \frac{\partial \varphi}{\partial t} - \alpha \left(\frac{\partial^2 \zeta}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \zeta}{\partial y^2} \right) = 0$$

Продифференцируем по t и произведем замену

$$\frac{\partial \zeta}{\partial t} = \frac{\partial \varphi}{\partial z}$$

Тогда:

$$\rho g \frac{\partial \varphi}{\partial z} + \rho \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \alpha \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} \right) = 0$$

Рассмотрим плоскую волну, распространяющуюся вдоль оси X:

$$\varphi = Ae^{kz} \cos(kx - \omega t)$$

Подставим в уравнение

$$\rho g \frac{\partial \varphi}{\partial z} + \rho \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \alpha \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} \right) = 0$$

Выведем связь между ω и k :

$$\omega^2 = gk + \frac{\alpha}{\rho} k^3$$

Пренебрегая силой тяжести, получим

$$\omega^2 = \frac{\alpha}{\rho} k^3$$





Бросая в воду камешки,
смотри на круги, ими
образуемые; иначе
такое бросание будет
пустою забавою.

Козьма
Прутков