

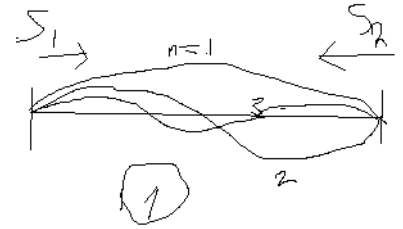
Нормальные колебания стержня, струны, столба газа

$$S(x, t) = A(t) \cos(k(l - x) - \frac{\varphi_{rev}}{2})$$

Сейчас будем рассматривать разные случаи граничных условий

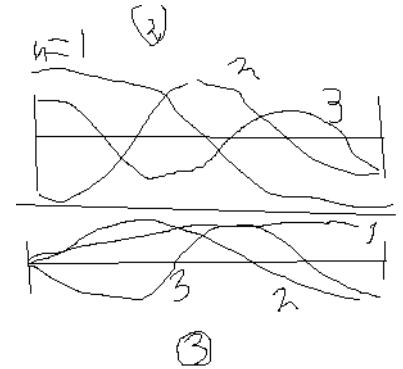
1. оба конца закреплены:

$x_0 = 0, x_1 = 0, \quad S(0, t) = S(l, t) = 0 \implies S(0, t) = A(t) \cos(xl - \frac{\varphi}{2}) = S(l, t) = A(t) \cos(-\frac{\varphi}{2}) \implies \varphi = \pi, \quad \sin xl = 0, kl = \pi n, n \in \mathbb{N}, \quad l = 2n \frac{\lambda}{4}$, то есть если оба конца закреплены, то на длине струны должно укладываться целое число полуволен! Что супер логично, если об этом подумать. $l = \frac{n c}{2 \nu_n} \implies \nu = \frac{cn}{2l}$. ν_1 - основной тон, а остальные ν_n - это обертона



2. Оба конца свободны

$\frac{dS}{dx}|_{x=0} = 0, x = l = 0 \implies A(t)k \sin(kl - \frac{\varphi}{2}) = A(t)k \sin(-\frac{\varphi}{2}), \quad \varphi = 0, \sin kl = 0$, значит, набор частот и условий существования стоячих волн такие же, разве что на концах струны будут пучности, а не узлы

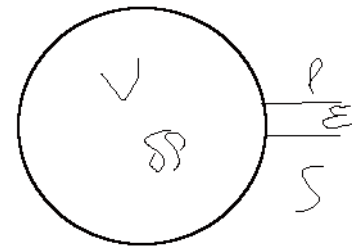


3. Один конец закреплён, второй свободен

$\frac{dS}{dx}|_{x=l} = 0, S(0, t) = 0 \implies A(t) \cos(kl - \frac{\varphi}{2}) = A(t)k \sin(-\frac{\varphi}{2}) \implies \varphi = 0, \quad \cos kl = 0, \quad k_n l = (2n - 1) \frac{\pi}{2}, n = 1, 2, \dots$

$l = (2n - 1) \frac{\pi \lambda_n}{2 \cdot 2\pi} = (2n - 1) \frac{\lambda}{4}$, то есть должно помещаться НЕЧЁТНОЕ ЧИСЛО ЧЕТВЕРТЕЙ

$$l = (2n - 1) \frac{c}{4\nu} \implies \nu_n = \frac{c(2n - 1)}{4l}$$



Резонатор Гольмгольца

Берут такой сферический сосуд с отверстием

$$\frac{\delta \rho}{\rho_0} = -\frac{\Delta V}{V} = -\frac{\Sigma \rho}{V}$$

$$c^2 = \frac{\delta P}{\delta \rho}, \quad \rho_0 \Sigma l \frac{d^2 S}{dt^2} = \delta P \Sigma = -\frac{c^2 \Sigma^2 S}{V}$$

$$\frac{d^2 S}{dt^2} + \frac{c^2 \Sigma}{lV} S = 0, \quad \omega_0 = c \sqrt{\frac{\Sigma}{lV}} = 2\pi \nu$$

Элементы акустики, высота и тембр тона

есть 3 характеристики звуковой волны:

1. высота

Интенсивность первой гармоники обычно самая большая, поэтому она задаёт высоту тона. Иногда, редко, бывает и по-другому, тогда высота определяется самым высоким тоном

2. тембр

Определяется спектром [соотношением частот и интенсивностей тонов]

Если спектр линейчатый - то это воспринимается ухом как тон (И). Иначе это воспринимается как шум (ЩЩЩЩЩЩЩ!)

3. громкость

Характеристика вообще субъективная. Но $\frac{\Delta I}{I}$, которая воспринимается человеком, ~ 0.1 , и это называется законом Вебера.

Введём единицу громкости $\frac{dI}{I} = A d\beta$, где β - громкость звука

$\Rightarrow \beta = \frac{1}{A} \ln \frac{I}{I_{edge}}$, и называется это законом **Вебера-Фехнера**.

Обычно выбирают $A = \ln 10 \Rightarrow \beta = \lg \frac{I}{I_{edge}}$ Но получилось так, что громкость всё ещё субъективная, и β определяется ухом

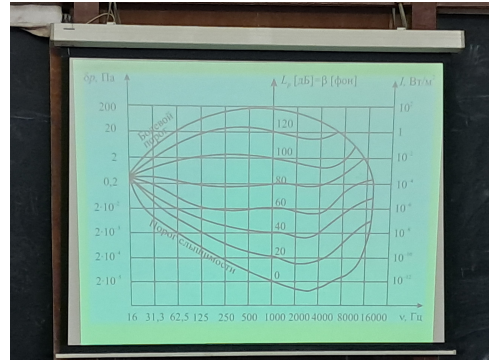
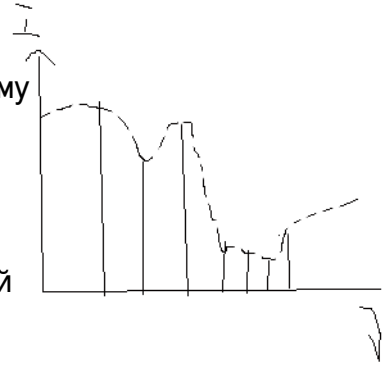
L_I - корень интенсивности $= \lg \frac{I}{I_{edge}} = \lg \left(\frac{\delta P}{\delta P_{edge}} \right)^2 = 2 \lg \frac{\delta P}{\delta P_{edge}} =$

L_P , где $\delta P_{edge} = 2 \cdot 10^{-5}$ Па. Это уже измеряется в **Белах**, но Белы довольно большие, поэтому используют **Децибелы**. Это безразмерная величина, и **Дб** $= 10 \lg \frac{I}{I_{edge}}$

К сожалению, объективная и субъективная оценка громкости не совпадают, соотношение у них довольно сложное и определяется диаграммой слуха, где по оси x отложена частота, а по y - разность L_P (Дб) и β (фон). Линиями обозначены линии одинаковой громкости

Определение:

Громкость звука в фонах для тона данной частоты равна уровню звукового давления в децибелах для тона частотой 1 кГц, воспринимаемого ухом как звук равной громкости



[illegible]

Бинуаральный эффект

измеряется $\Delta\varphi$, и частота должна быть МЕНЬШЕ $\frac{c}{2L} \sim 1\text{кГц}$

Эффект доплера

Эффект изменения частоты волны, регистрируемой приёмником, при относительном движении волны и (или) приёмника

1. Двигается источник к приёмнику, дано ν , найти ν'

Длина волны как-бы сжимается

$$\lambda' = cT - uT = (c - u)T, \nu' = \frac{c}{T(c - u)} = \frac{\frac{1}{T}}{1 - \frac{u}{c}} = \frac{\nu}{1 - \frac{u}{c}}$$

2. Двигается приёмник от источника

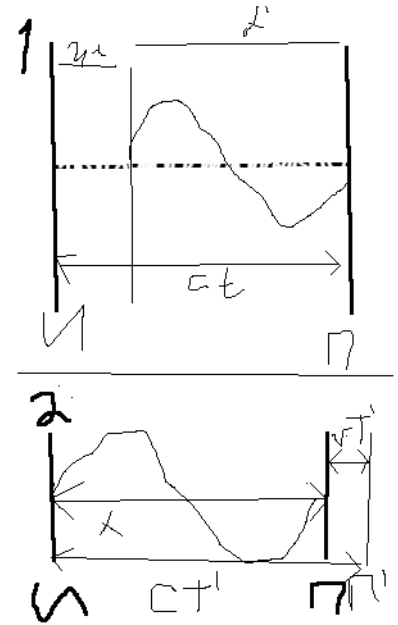
Конец волны придёт в приёмник позже, чем начало, поэтому волна как-бы растягивается

$$\nu' = \frac{1}{T'} = \frac{c - v}{\lambda} = \frac{c - v}{c} \nu = \left(1 - \frac{v}{c}\right) \nu$$

3. Двигается ВСЁЁЁЁЁЁЁЁЁЁ

$$\nu' = \nu \frac{1 - \frac{v}{c}}{1 - \frac{u}{c}} = [\text{Учитывая направление}] = \nu \frac{1 - \frac{\vec{v} \cdot \vec{c}}{c^2}}{1 - \frac{\vec{c} \cdot \vec{u}}{c^2}}$$

Как запомнить? сверху вниз П↓И



Примечание: может показаться, что формулы не симметричны против преобразований Галлилея, но это потому, что мы рассматриваем частоту. Если записать рассмотренный период, то всё норм

Движение быстрее скорости звука

Конус маха: хрень движется из точки A в точку B за время t со скоростью V в среде со скоростью звука c . Образуется такой своеобразный конус

Очевидно, что $\sin \alpha = \frac{c}{v} < 1$. А число Маха $M = \frac{1}{\sin \alpha} = \frac{v}{c} > 1$

чё-то

$$c = \sqrt{\frac{\partial P}{\partial \rho}}$$

Основы ГИДРО И АЭРОСТАТИКИ

Изучает вопросы равновесие жидкостей и равновесие тел, находящихся в жидкостях (и газах)

Жидкости и газы - это те среды, в которых при равновесии не может существовать касательные напряжения

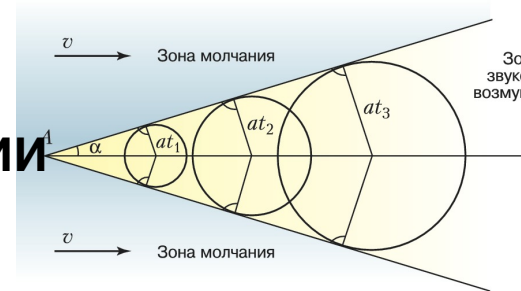
Если говорить про жидкость, то у неё есть **коэффициент сжимаемости**: $\alpha = -\frac{1}{V} \frac{\Delta V}{\Delta P} = -\frac{1}{V} \frac{dV}{dP}$

Примечание: α - ДОХУЯ МАЛЕНЬКИЙ

Будем говорить о несжимаемой ($\alpha = 0$) идеальной жидкости ($\nabla \sigma_\tau$)

Есть 3 типа сил:

1. $\Delta F \sim \Delta V$



2. $\Delta F \sim \Delta S$ - их рассматривать не будем

3. ΔF^P

$$\begin{aligned} dF^P &= P(x)s - P(x+dx)S = -(P(x+dx) - P(x))S = -\frac{dP}{dx}Sdx = -\frac{dP}{dx}dV = -\frac{\partial P}{\partial x}dV\vec{e}_x - \frac{\partial P}{\partial y}dV\vec{e}_y - \\ \frac{\partial P}{\partial z}dV\vec{e}_z &= -(\frac{\partial P}{\partial x}\vec{e}_x + \frac{\partial P}{\partial y}\vec{e}_y + \frac{\partial P}{\partial z}\vec{e}_z)dV = -\nabla P dV = -grad P dV \\ dF^P &= -\nabla P dV!!!!!!! \\ \rho dV \frac{dv}{dt} &= dF^V + dF^P \implies \rho \frac{dv}{dt} = \frac{dF^V}{dV} + \frac{dF^P}{dV} = \vec{f} - \nabla P \\ \rho \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} &= \vec{f} - \nabla P!!!!!!! - \text{уравнение эйлера} \end{aligned}$$

А теперь гидростатика: $\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = 0 \implies \vec{f} = \nabla P$ - основное уравнение гидростатики

Закон паскаля

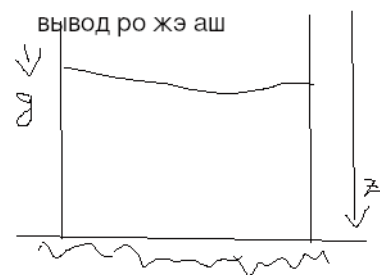
$$\begin{aligned} I = 0 &\implies \nabla P = 0, \\ \frac{\partial P}{\partial x}\vec{e}_x + \frac{\partial P}{\partial y}\vec{e}_y + \frac{\partial P}{\partial z}\vec{e}_z &= 0 \implies \frac{\partial P}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial P}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial P}{\partial z} = 0 \equiv P(x, y, z) = const \end{aligned}$$

Словами: В отсутствие массовых сил при равновесии давление во всех точках жидкости и во всех направлениях одинаковое
ИЛИ

В отсутствие массовых сил при равновесии давление со свободной поверхности жидкости без изменений передаётся во все её точки

Рассмотрим жидкость в однородном поле силы тяжести

$$\begin{aligned} \vec{f} &= +\rho\vec{g} = \rho g\vec{e}_z \\ \frac{\partial P}{\partial x}\vec{e}_x + \frac{\partial P}{\partial y}\vec{e}_y + \frac{\partial P}{\partial z}\vec{e}_z &= \vec{f} = \rho g\vec{e}_z \\ \begin{cases} \frac{\partial P}{\partial x}\vec{e}_x = 0 \\ \frac{\partial P}{\partial y}\vec{e}_y = 0 \\ \frac{\partial P}{\partial z}\vec{e}_z = \rho g \end{cases} &\implies P(z) = P_0 + \rho g z \end{aligned}$$



рассмотрим изотермическую атмосферу

$$\begin{aligned} \rho &= \frac{\mu P}{RT}, \quad \frac{\partial P}{\partial z} = -\frac{\mu P g}{RT} = \frac{dP}{dz} \\ \frac{dP}{dz} &= -\frac{\mu g}{RT} dt \implies P = P_0 e^{-\frac{\mu g z}{RT}}, \quad z_0 = \frac{RT}{\mu g}, \\ P &= P_0 e^{-\frac{z}{z_0}} - \text{и мы получили БАРОМЕТРИЧЕСКУЮ формулу! для земли} \\ \text{барометрическая высота } z_0 &= 8\text{км} \end{aligned}$$

Архимед



Закон Архимеда

Позволяет установить, чему равна сила, возникающая со стороны жидкости/газа на погружённое туда тело

Выделим внутри жидкости произвольный объём, он в равновесии, тогда

$$m\vec{g} = -\vec{R}_P, \quad F_a = mg = \rho g V$$

То есть ЧИСЛЕННО Выталкивающая сила равна произведению массы "заменённой" жидкости, направлена вертикально вверх и приложена к центру масс "заменённой" жидкости, то есть к **Центру плавучести**

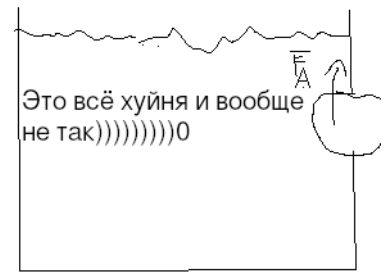
Условие Плавучести тела: $\frac{V_T}{V_{subm}} = \frac{\rho_{liq}}{\rho_{body}} \geq 1 \implies \rho_{liq} \geq \rho_{body}$

Вопрос Остойчивости

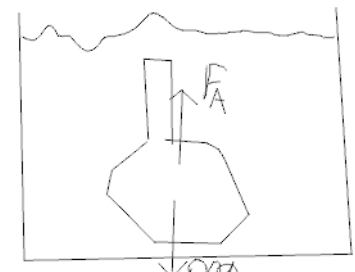
1. Тело полностью погружено - тут всё понятно
2. Тело погружено частично - тут уже сложнее, рассмотрим симметрично плавающее тело
3. корабль: Метacentрическая высота - это расстояние между центром масс корабля C и метacentром M (центр кривизны траектории, по которой перемещается точка приложения сил плавучести в процессе наклонения судна)

И метacentрическая высота должна быть положительной, чтобы плавучесть была устойчивой

Модель вечного двигателя



А тут ают плотность равна плотности жидкости



Ают тут чёт не оно

Гидростатика

Представим себе, что **течёт жидкость**. Будем в каждый момент времени фиксировать, чему равна скорость каждой бесконечно малой частички жидкости.

Получаем ПОЛЕ СКОРОСТЕЙ - это векторная функция координаты и времени. Ну и иногда бывает, что поле скоростей зависит только от координаты, и такое течение называется **стационарным**

Стационарное течение - такое, в котором поле скоростей $\vec{v}$ зависит только от координаты и не зависит от времени.

Линия тока - линия, касательная к которой совпадает с направлением вектора скорости тока

Трубка тока - Проведём в жидкости некоторый контур и проведём через все точки этого контура линии тока. Ну и получим трубку тока

Получаем несколько важных и полезных условий:

1. Условие неразрывности: $\rho = const \implies$ если трубка разной ширины, то сколько жидкости втекло за единицу времени с одной стороны, столько и вытекло с другой

$$\Delta m = \rho S_1 v_1 \Delta t = \rho S_2 v_2 \Delta t \implies Sv = \text{const.}$$

Уравнение Бернулли

Уравнение Бернулли: Распределение давлений в трубке токааааа для **стационарного движения идеальной сжимаемой жидкости**

$$A_1 = P_1 S_1 \Delta l_1 = P_1 \Delta V_1 = P_1 \frac{\Delta m}{\rho_1}, \quad A_1 + A_2 = E_2 - E_1, \quad \frac{P_1}{\rho_1} - \frac{P_2}{\rho_2} =$$

$$A_2 = \dots = \dots \dots = \dots = -P_2 \frac{\Delta m}{\rho_2}$$

$$= \varepsilon_2 - \varepsilon_1, \quad \varepsilon = \frac{E}{\Delta m}$$

$$\frac{P}{\rho} + \varepsilon = \text{const}, \quad E = \frac{\Delta m v^2}{2} + \Delta m g h \implies \varepsilon = \frac{v^2}{2} + g h,$$

$$\frac{\rho v^2}{2} + \rho g h + P = \text{const}' = B - \text{постоянная Бернулли}$$

