

Конспект [1-25 стр].

Каким образом можно получить модуль из задач? Если есть симметрия, то можно упростить. Преобразование зеркального отображения облегчить можно, но не упростить.

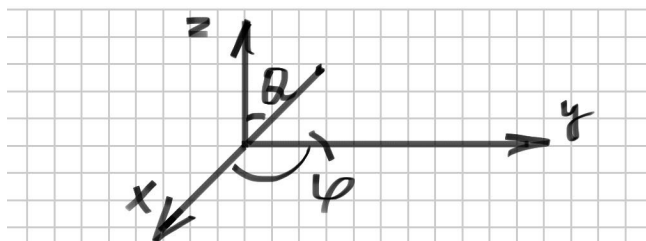
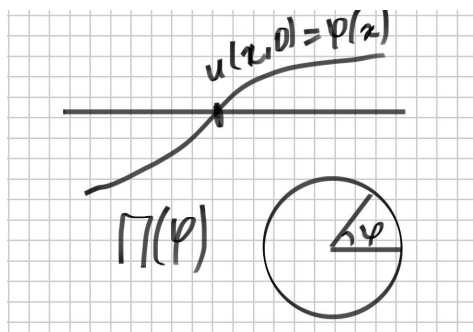
Уравнение струны:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

$$u(0, t) = \mu(t)$$

$$u(x, 0) = \varphi(x)$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(x, 0) = \psi(x)$$



Если ищем функцию  $u(x, y, z) \Rightarrow \tilde{u}(r, \Theta, \varphi)$  или  $\tilde{u}(r, \Theta)$ .  $\frac{\partial}{\partial \varphi}$  могут быть выкинуты, так как равны нулю.

Способ преобразования связанный с физикой:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial \rho v}{\partial x} = 0$$

Когда будем решать письменно  $\rightarrow \rho(x, 0) = \arctg(x)$

Что обозначают численные величины? Значения плотности.

Необходима система единиц измерения.

$$\frac{m}{l^3}$$

Если другие единицы измерения, то и плотность может стать другой.

Ключевой момент  $\rightarrow$  разные системы, но результат одинаков (одно значение).

Набор целый зависит от ряда параметров.

Само уравнение:  $\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial \rho t}{\partial x} = 0$  не будет меняться от одной системы единиц измерений, будет одинаковым.

Если выберем:      см      дм  
                          г      кг  
                          сек      10 сек

2 сек , 3 см, 5 г/см<sup>3</sup>

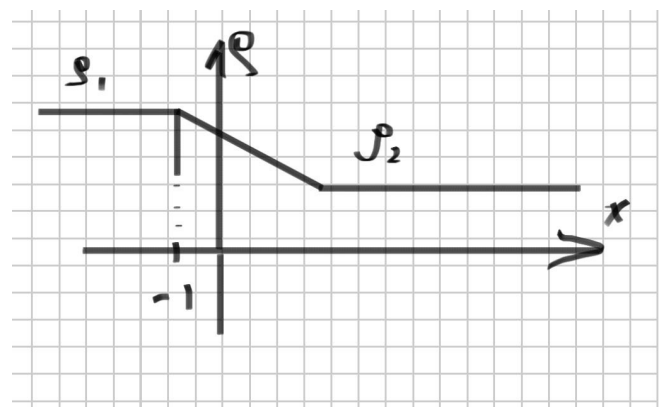
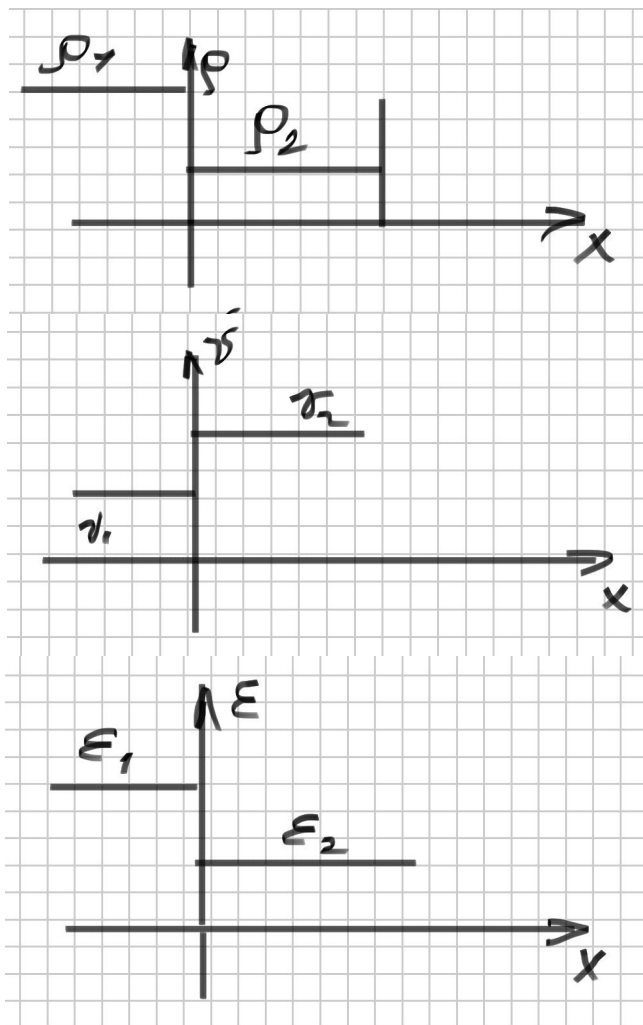
$$\rho(2, 3) = 5$$

20 см на время 30 см

$$5 \frac{\text{кг}}{\text{дм}^3} = 5 \frac{\text{г}}{\text{см}^3}$$

Каждая такая симметрия позволяет уменьшить число переменных на единицу.

Итак давайте поставим задачу, с производной разрыва:



$$\rho(x, 0) = \begin{cases} \rho_1 & x < 0 \\ \rho_2 & x > 0 \end{cases}$$

$$\rho_1 = 1 \text{ г/см}^3 = 1 \text{ кг/дм}^3$$

Скорость:

$$\frac{l}{t} = \frac{\alpha l}{\alpha t}$$

$$\varepsilon \sim \frac{l^2}{t^2}$$

$$\frac{\alpha^2 l^2}{\alpha^2 t^2} = \frac{l^2}{t^2}$$

Получаем систему, где равно:

первое уравнение  $\rho_1$  при  $x < -1$

второе уравнение  $x \frac{(\rho_2 - \rho_1)}{2} + \frac{\rho_1 + \rho_2}{2}$  при  $-1 \leq x \leq 1$

третье уравнение  $\rho_2$  при  $x > 1$

Надо искать возможность, чтобы было меньше всего размерных параметров

$$V(x, t) = V_0$$

$$V(\alpha x_{\text{см}}, \alpha t_{10 \text{ см}}) = V_0$$

$$V(10x_{\text{см}}, 10t_{\text{см}})$$

$$V(x, t) = V(\alpha x, \alpha t)$$

$$\alpha = t$$

Если выберем  $\alpha = \frac{1}{t}$ , тогда получим  $V(\frac{x}{t}, 1) = V(\frac{x}{t})$ . (1 - не меняется)

$$\xi = \frac{x}{t} \quad \delta = \sqrt{x^2 + t^2 * V_0^2}$$

Мы поступим более просто, то есть просто исключим данный факт.

$$f(x, t) = \varphi\left(\frac{x}{t}\right)$$

$$\alpha = \frac{1}{t_0} = V \dots$$

Как мы будем преобразовывать уравнения:

$$\rho(x, t) = \bar{\rho} \left(\frac{x}{t}\right) \frac{d\rho}{dt} = -\bar{\rho}' * \frac{x}{t^2}$$

$$\rho(x, t) = \bar{\rho} \bar{V} \left(\frac{x}{t}\right) \frac{d\rho V}{dt} = (\bar{\rho} \bar{V})' * \frac{1}{t}$$

$$-\frac{x}{t^2} \bar{\rho}' + \frac{1}{t} (\bar{\rho} \bar{V})' = 0 \quad \xi = \frac{x}{t}$$

$$-\frac{x}{t} \rho' + (\rho V)' = 0$$

$$\xi \bar{\rho}' = (\bar{\rho} \bar{V})'$$

Уравнение для импульса

$$\frac{dV}{dt} + V \frac{du}{dt} + \frac{1}{\rho} \frac{dp}{dx} = 0$$

$$\xi \bar{V}' = V * V' + \frac{1}{\rho} \rho'$$

$$\rho \frac{d\varepsilon}{dt} + \rho V \frac{d\varepsilon}{dx} + \rho \frac{dV}{dx} = 0$$

$$\xi \bar{\rho}' = (\bar{\rho} \bar{V})'$$

$$\xi \bar{V} = \bar{V} \bar{V}' + \frac{1}{\rho} \bar{\rho}$$

$$\xi \bar{\rho} \bar{\varepsilon} = \bar{\rho} \bar{V} \varepsilon' + \bar{\rho} \bar{V}'$$

$$\xi \rho' = (\rho V)'$$

$$\begin{aligned}\xi \rho V' &= \rho V V' + (\gamma - 1)(\rho \varepsilon)' \\ \xi \rho \varepsilon' &= V \rho \varepsilon' + (\gamma - 1) \rho \varepsilon V'\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\rho &= const = C_1 \\ V &= const = C_2 \\ \varepsilon &= const = C_3\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}V' &= \frac{(\xi - V)\rho'}{\rho} \\ (\xi - V)^2 \rho' &= (\gamma - 1)(\varepsilon \rho' + (\xi - V)\rho') = \rho V' \quad V' = 0\end{aligned}$$

$$+ \rho \varepsilon') \quad \rho(\xi - V)V' = (\gamma - 1)[\rho' \varepsilon + \varepsilon' \rho]$$

$$\begin{aligned}(\xi - V)\rho \frac{\varepsilon'}{\varepsilon} &= (\gamma - 1)(\xi - 1)\frac{\rho'}{\rho} \\ (\xi - V)\rho \varepsilon' &= (\gamma - 1)\rho \varepsilon V' = (\gamma - 1)\varepsilon(\xi - V)\rho' \\ (\ln \varepsilon)' &= (\gamma - 1)(\ln \rho)'\end{aligned}$$

$$\varepsilon = B\rho^{\gamma-1} \quad P = A\rho^\gamma$$

$$\begin{aligned}V' &= (\xi - V)\frac{\rho'}{\rho} \\ (\xi - V)\rho V' &= (\gamma - 1)B(\rho^{\gamma-1}\rho' + \rho^{\gamma-1}(\gamma - 1)\rho') \quad (\gamma - 1)B = A\end{aligned}$$

$$(\xi - V)\rho V' = A\gamma \rho^{\gamma-1} \rho'$$

$$(\xi - V)^2 = A\gamma \rho^{\gamma-1}$$

$$(\xi - V) = \pm \sqrt{A\gamma \rho^{\gamma-1}}$$

$$V = \xi \pm \sqrt{A\gamma \rho^{\gamma-1}}$$

$$\mp \sqrt{A\gamma \rho^{\gamma-1}} \rho' = \rho(1 \pm \sqrt{A\gamma} * \frac{\gamma-1}{2} \rho^{\frac{\gamma-1}{2}-1} \rho')$$

$$\pm \sqrt{A\gamma} \rho^{\frac{\gamma-3}{2} \frac{\gamma+1}{2}} \rho' = 1$$

$$[\mp \sqrt{A\gamma} * \rho^{\frac{\gamma-1}{2}-1} \mp \sqrt{A\gamma} * \frac{\gamma-1}{2} - 1] \rho' =$$

$$\mp \sqrt{A\gamma} * (\rho^{\frac{\gamma-1}{2}})' \frac{\gamma+1}{\gamma-1} = 1$$

$$(\rho^{\frac{\gamma-1}{2}})' = t \frac{(\gamma-1)}{(\gamma+1)\sqrt{A\gamma}}$$

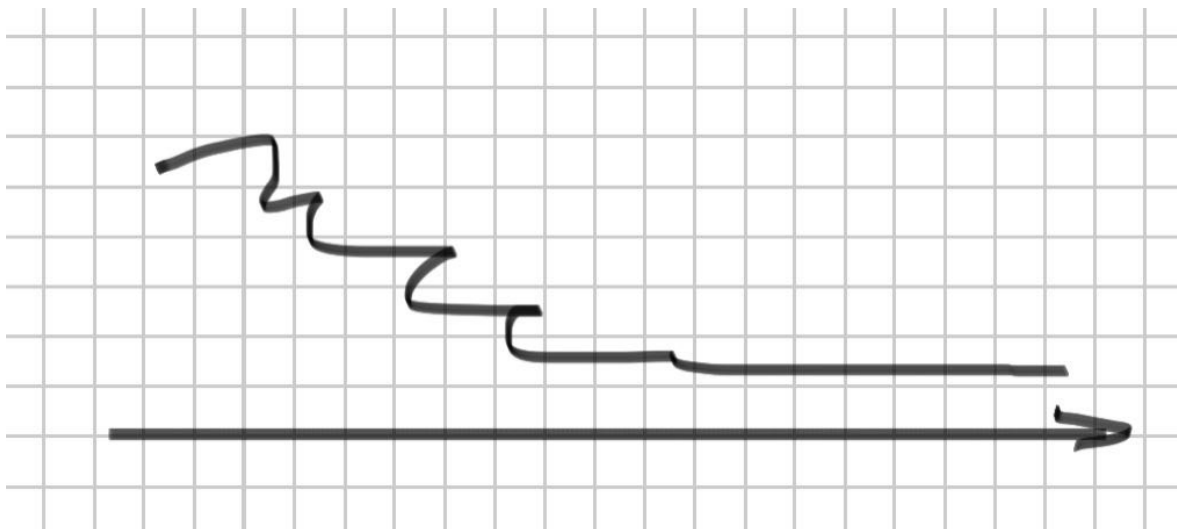
$$\rho^{\frac{\gamma-1}{2}} = \pm \frac{1}{\sqrt{A\gamma}} * \frac{\gamma+1}{\gamma-1} \xi + D$$

$$\rho = (\pm \frac{1}{\sqrt{A\gamma}} * \frac{\gamma+1}{\gamma-1} \xi + D)^{\frac{2}{\gamma-1}}$$

Для решения распада произв. разрыва → склеиваем решение

Если  $\gamma \rightarrow \infty$ , то и  $\rho \rightarrow \infty$

Почему не склеить из 2-х констант?



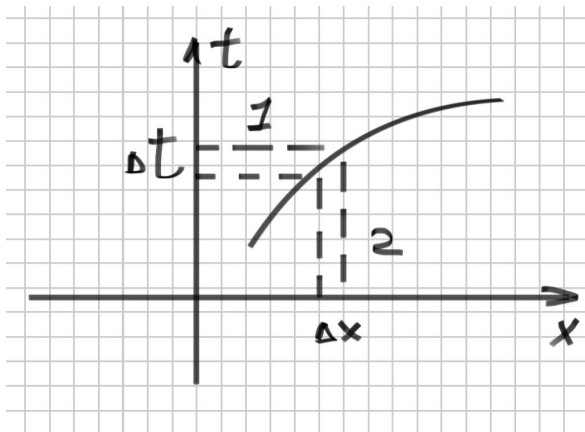
Если решение имеет разрыв, то тогда искомые имеют также разрыв и просто мы не склеим (см. соотн)

Слабые разрывы

Пусть есть система квазилинейных уравнений

$$\frac{\partial U}{\partial t} + A(\bar{v}) \frac{\partial \bar{U}}{\partial x} = 0$$

$$\frac{dx}{d\tau} = D$$



$$\Delta x = D \Delta t$$

$$\left(\frac{\Delta t}{\Delta x}\right)\} \rightarrow \text{непрерывны!}$$

$$\frac{\partial U_1}{\partial t} \Delta t + \frac{\partial U_1}{\partial x} \Delta x = \frac{\partial U_2}{\partial t} \Delta t + \frac{\partial U_2}{\partial x} \Delta x$$

$$\frac{\partial U_1}{\partial t} - \frac{\partial U_2}{\partial t} = D \left( \frac{\partial U_2}{\partial x} - \frac{\partial U_1}{\partial x} \right)$$

$$\frac{\partial U_1}{\partial t} + A(u) \frac{\partial U}{\partial x} = 0$$

$$\frac{\partial U_2}{\partial t} + A(u) \frac{\partial U_2}{\partial x} = 0$$

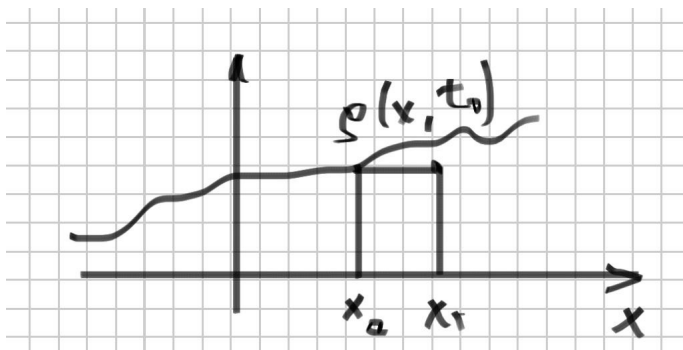
$$A(u) \left( \frac{\partial U_2}{\partial x} - \frac{\partial U_1}{\partial x} \right) = D \left( \frac{\partial U_2}{\partial x} - \frac{\partial U_1}{\partial x} \right)$$

$$A \Delta = D \Delta$$

$$P = A \rho x$$

$$v = \xi \pm \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}}$$

$$\sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}} = \pm \frac{\gamma+1}{\gamma-1} \xi + D^{\pm}$$



$$x_1 = \frac{t_0}{t_1} x$$

$$\rho(x, t_0) = \bar{\rho}\left(\frac{x}{t_0}\right)$$

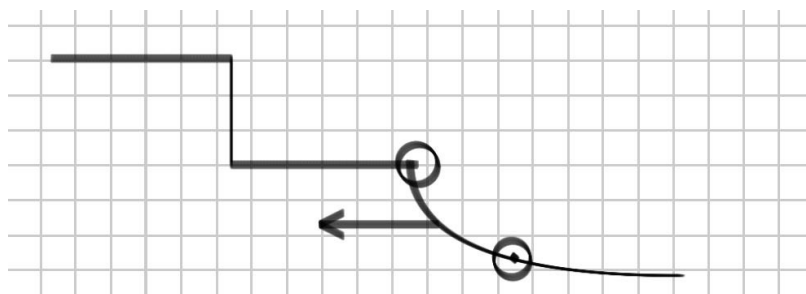
$$\rho(x_1, t_1) = \bar{\rho}\left(\frac{x}{t_1}\right)$$

Самоподобный = автомодельный

Если склеиваем из пост кусочков  $\Rightarrow$  контактная волна

Только 1 волна  $\rightarrow$  раскрывается вправо

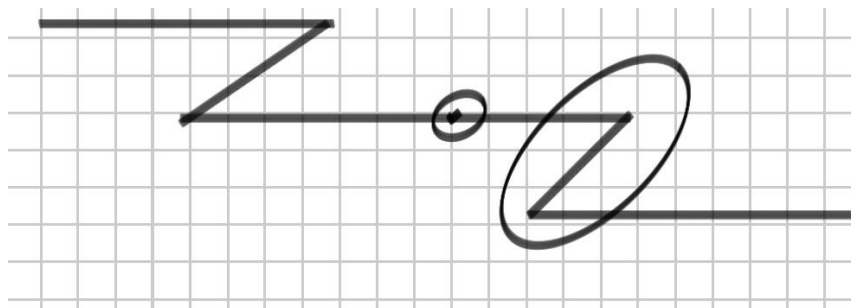
и только 1 волна  $\rightarrow$  вправо



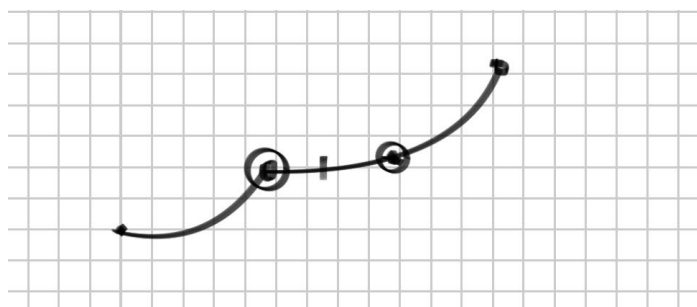
1. Могут ли быть 2е ударные волны, бегущие вправо

-Нет, не могут. Условие

Скорость, размер, звук волн вправо меньше чем влево.



То есть вторая волна будет догонять первую и расстояние со временем будет уменьшаться, чего быть не может.

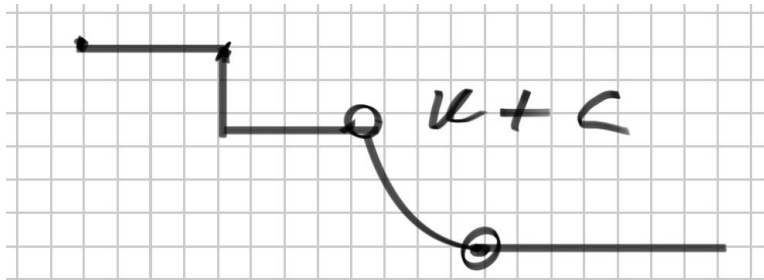
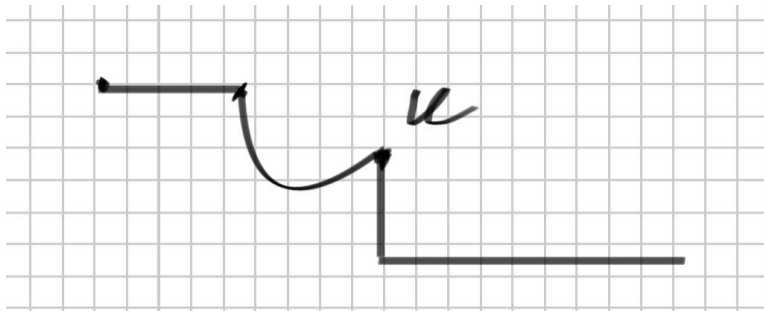




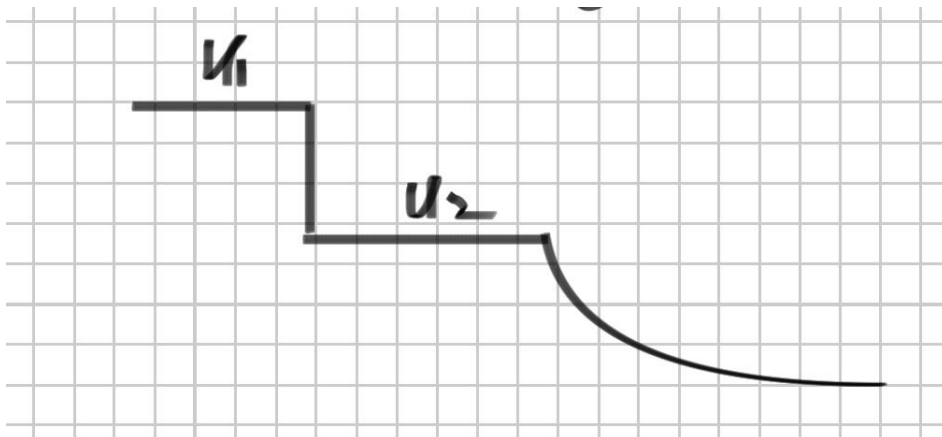
Одна волна не будет догонять, то есть расстояние = const, а оно должно увеличиваться. Поэтому такого быть не может. Если волна разреж -> она будет догонять, чего быть не может.

Сколько может быть контактных разрывов?

Если разрывы на одной плоскости, то расстояние = const, чего быть не может.



Контактных разрывов 2 быть не может.



Двух контактных разрывов быть не может.

? . в.      ? . в.

← к. р. →

в. р.

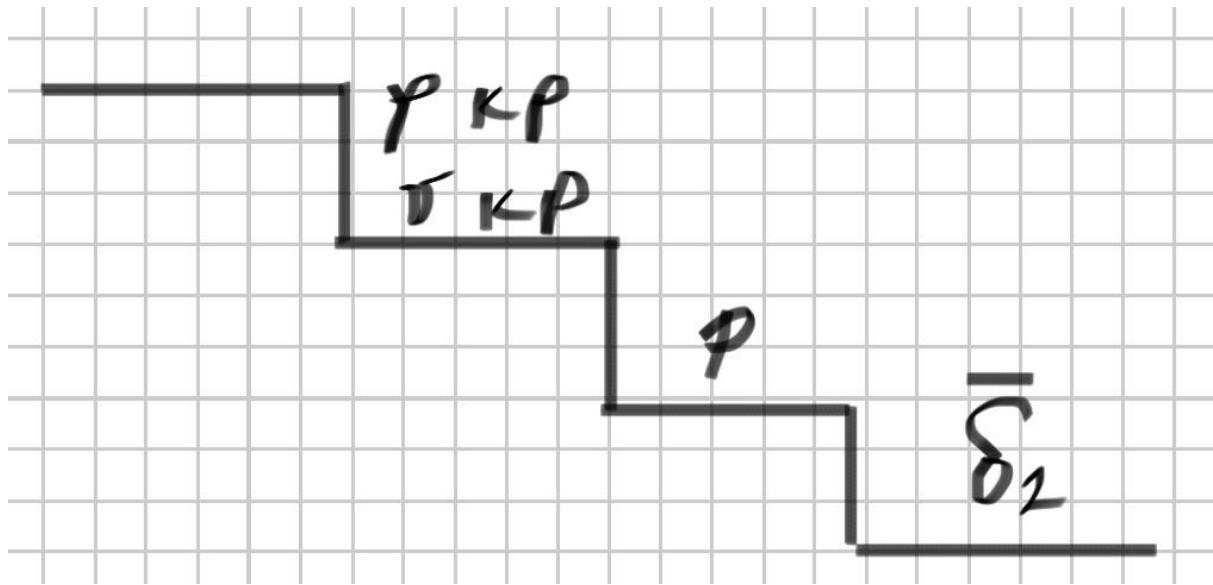
в. р.

Нарушение точности течения

В.Р. Вакуум В.Р

Рассмотрим эти случаи.

Скорость и давление  $\rightarrow$  постоянны



Три параметра задано  $\rightarrow$  осталось (?) 4

Четвёртый известен  $\rightarrow$  осталось (?) 3

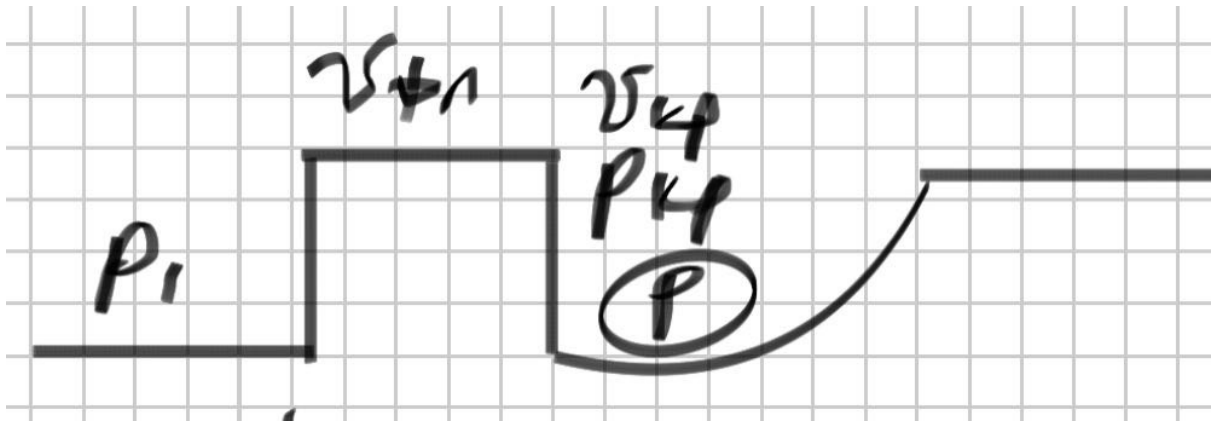
$$V_{\text{фп}} = V_{\text{фп}}(P_{\text{фп}})$$

$$V_{\text{фл}} = V_{\text{фл}}(P)$$

И они должны быть равны, получим

$$V_{\text{фп}}(P) = V_{\text{фл}}(P) \sim P > P_1, P > P_2$$

Если будет нарушена хоть одна часть, то уравнения несовместны, то есть волны разреженные (?).



$$\pm \xi = \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}} \cdot \frac{\gamma-1}{\gamma+1} + \bar{D}^{\pm}$$

$$\xi = \mp \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}} \cdot \frac{\gamma+1}{\gamma-1} \mp D^{\pm}$$

$$V = \mp \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}} \cdot \frac{\gamma+1}{\gamma-1} \pm D^{\pm} \pm \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}}$$

$$V = \mp \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}} \left( \frac{\gamma+1}{\gamma-1} - 1 \right) \pm D^{\pm}$$

$$V \pm \frac{2}{\gamma-1} \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}} = \bar{D}^{\pm}$$

$$V \pm \frac{2}{\gamma-1} \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}} = D^{\pm}$$

$$V \pm \sqrt{\gamma \frac{P}{\rho}} = D^{\pm}$$

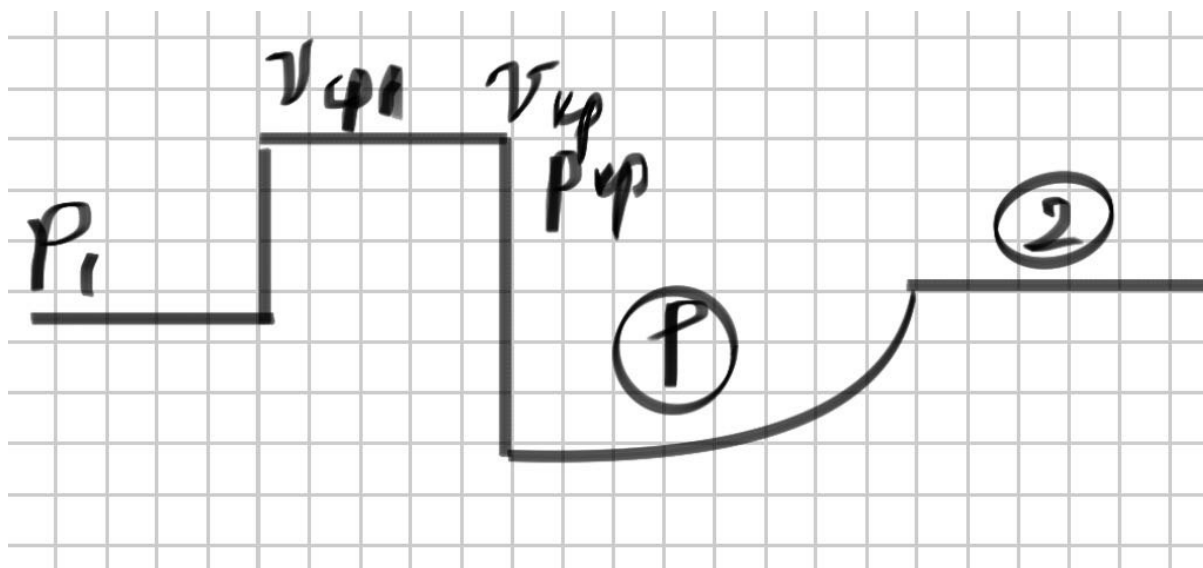
$$\frac{P}{\rho^{\gamma}} = A$$

$$\frac{P_2}{\rho_2^{\gamma}} = \frac{P}{\rho_{\Phi\Pi}^{\gamma}}$$

$$\rho_{\Phi\Pi} = \left( \frac{P}{P_2} \right)^{\frac{1}{\gamma}} P_2$$

Нужно получить скорость

$$V_{\Phi\Pi} + \frac{2}{\gamma-1} \sqrt{\gamma \frac{P}{\rho_{\Phi\Pi}}} = V_2 + \frac{2}{\gamma-1} \sqrt{\gamma \frac{P_2}{\rho_2}}$$



$$V_{p_0}^R(P) = V_{\Phi L}(P)$$

$$V^{yB}(P)$$

Как избежать перебирания (я хз че там за слово) ?

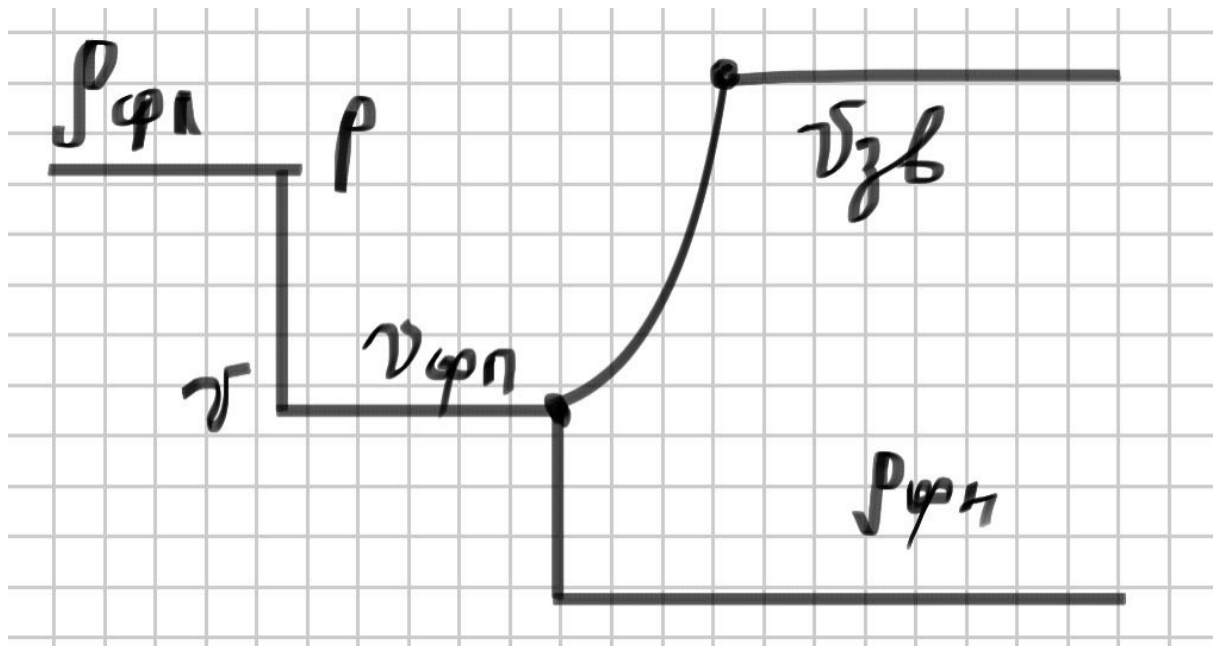
$$V_{\Phi\Pi} = V_{\Phi\Pi}(P) = \text{система } V_{\Phi\Pi}^y(P), P \geq P_2 \quad V_{\Phi\Pi}^k(P), P < P_2$$

$$V_{\Phi\Pi}(P) = V_{\Phi L}(P)$$

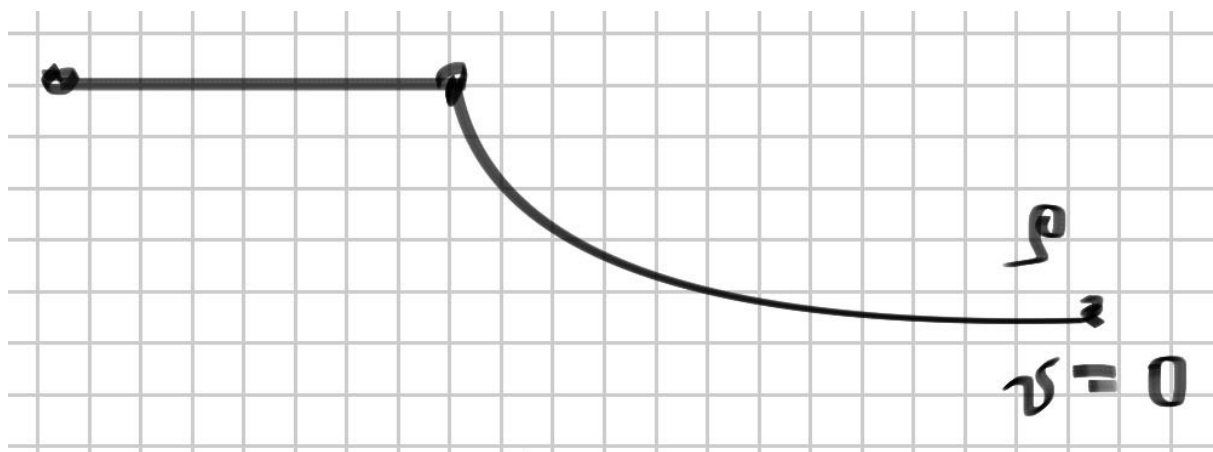
Решается легко, так как функция гладкая (см. задачу Римана (?))

Распространяется вправо  $\rightarrow P_2$  участвует

Выписываем значения для ударной волны, что распространяется влево.



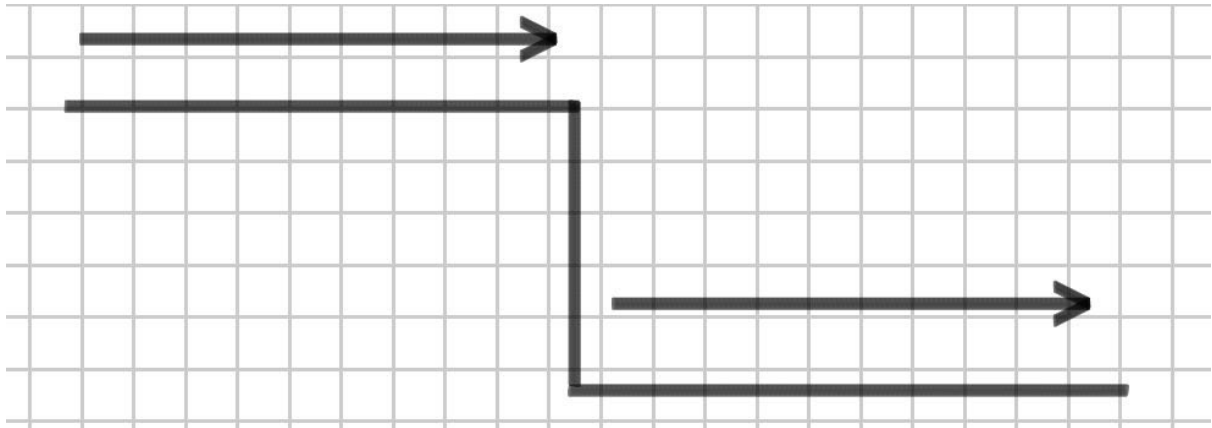
Еще один случай



$$V \pm \frac{2}{\gamma-1} \sqrt{A \gamma \rho^{\gamma-1}} = D^{\pm}$$

$$\frac{P}{\rho^{\gamma}} = A$$

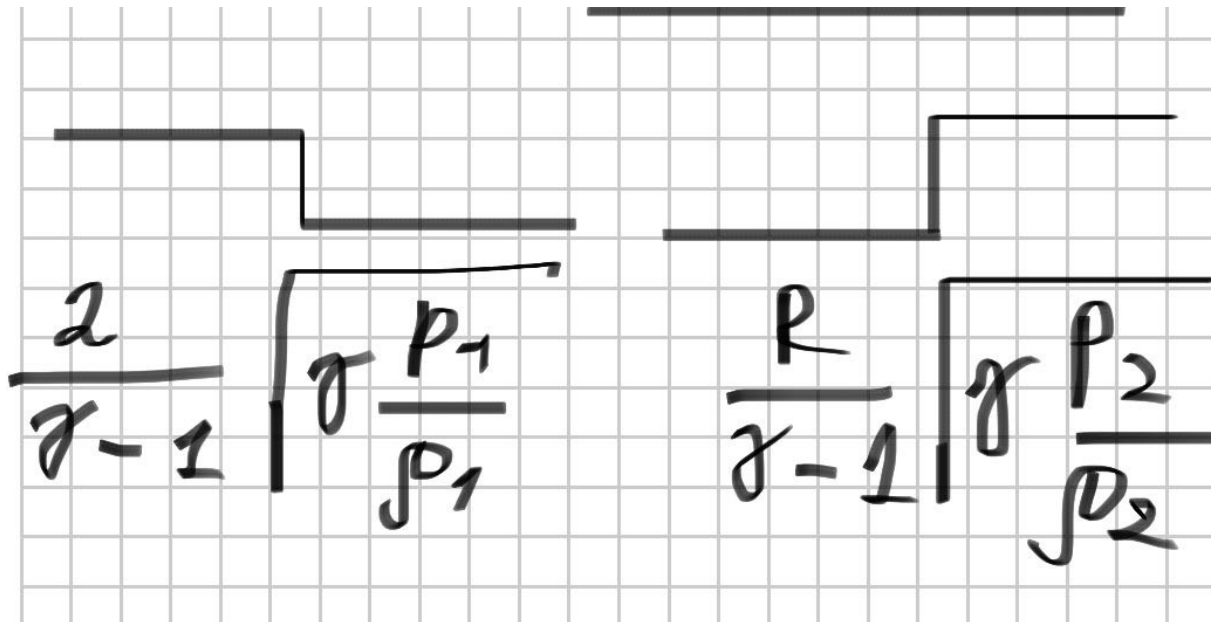
$$\frac{2}{\gamma-1} \sqrt{\gamma \frac{P_0}{\rho_0}} = V_{\text{нач?}}$$



Инерциальная система с полусуммой скоростей

$v_1 - v_2 \rightarrow$  если достаточно велика, то среда (?)

Рассмотрим две? вторые? задачи

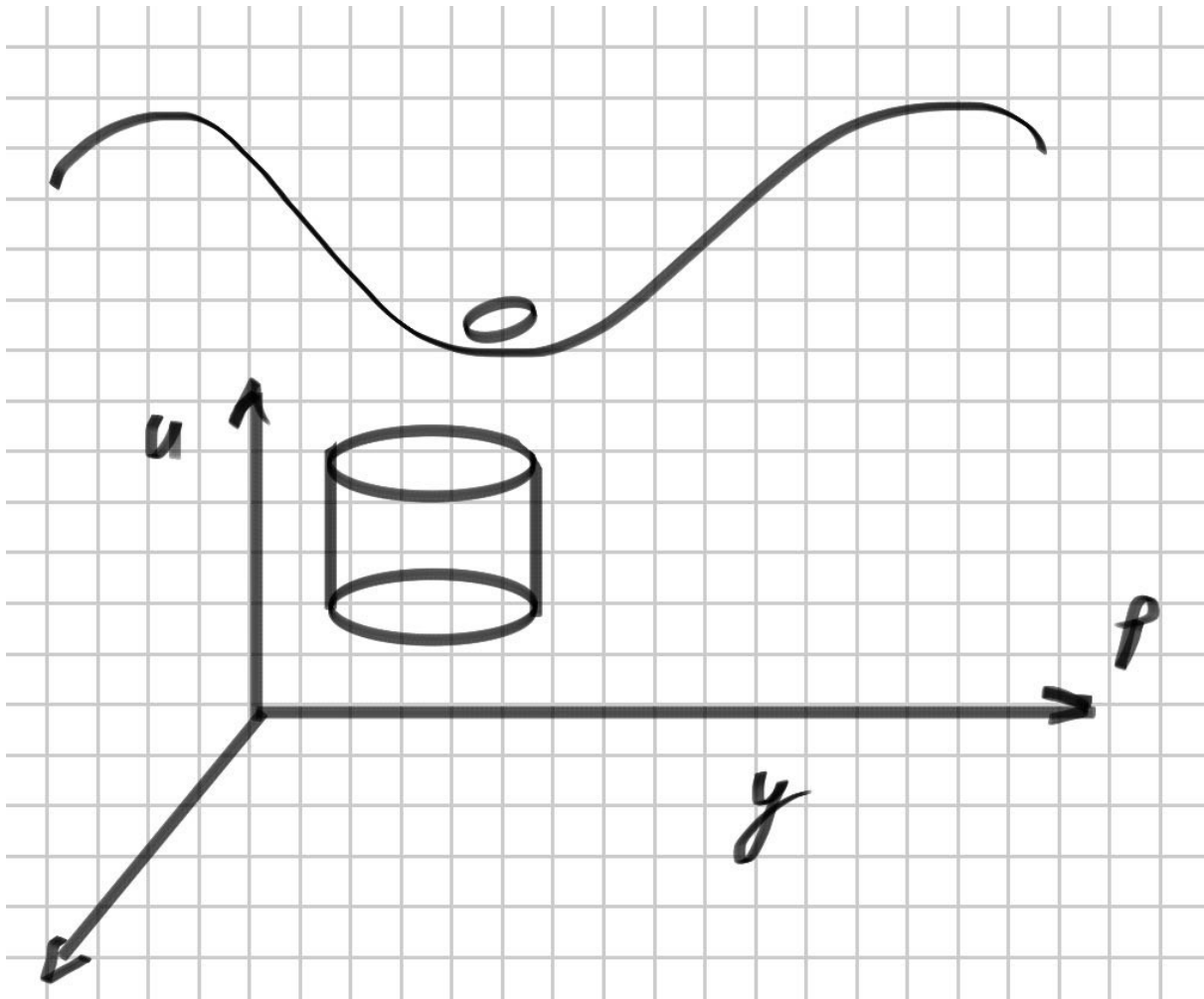


Передний движется со скоростью звука, второй движется в два раза быстрее

$2\gamma \dots$

$$v_1 - v_2 > \frac{2}{\gamma-1} \left( \sqrt{\gamma \frac{p_1}{\rho_1}} + \sqrt{\gamma \frac{p_2}{\rho_2}} \right)$$

Вариационные? принципы постоянных математических моделей



$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0$$

$$u|_p = u_0(x, y); \quad x, y \in P$$

$$\int_D \left[ \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy = ?$$

$$\bar{u}$$

$$\int_D \left[ \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy \leq \int_D \left[ \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy \quad \ominus$$

$$u - \bar{u} = \delta u$$

$$u = \bar{u} + (u - \bar{u}) = \bar{u} + \delta u$$

$$\ominus \int_D \left[ \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial x} \right)^2 + 2 \frac{\partial \bar{u}}{\partial x} \cdot \frac{\partial \delta u}{\partial x} + \left( \frac{\partial \delta u}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \right)^2 + 2 \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \cdot \frac{\partial \delta u}{\partial y} + \left( \frac{\partial \delta u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy$$

$$2 \int_D \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial x} \cdot \frac{\partial \delta u}{\partial x} + \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \cdot \frac{\partial \delta u}{\partial y} \right) dx dy + \int_D \left[ \left( \frac{\partial \delta u}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial \delta u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy \geq 0$$

$$\int_D \left[ \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy \leq \int_D \left[ \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy \quad \ominus$$

$$\alpha A + \alpha^2 B$$

$$\alpha < \frac{A}{B}$$

$$\alpha = \frac{-A}{2B}$$

$$\alpha = -\frac{A}{B} (?)$$

$$\frac{-A^2}{2B} + \frac{A^2}{4B} = -\frac{A^2}{2B}$$

$$\delta u / \Gamma = 0 (?)$$

Преобразуем интеграл

$$\ominus \int \left[ \frac{\partial \bar{u}}{\partial x} \cdot \frac{\partial \delta u}{\partial x} + \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \cdot \frac{\partial \delta u}{\partial y} \right] dx dy =$$

$$= \int \left[ \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial u}{\partial x} \delta u \right) - \frac{\partial^2 \bar{u}}{\partial x^2} \delta u + \frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{\partial u}{\partial y} \delta u \right) - \frac{\partial^2 \bar{u}}{\partial y^2} \delta u \right] dx dy =$$

$$= \text{зачеркнуто...} - \int \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \dots \right) dx dy$$

$$\int_D \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) \delta u dx dy = 0 \text{ (так как } \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) = 0)$$

$$2 \int_D \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial x} \cdot \frac{\partial \delta u}{\partial x} + \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \cdot \frac{\partial \delta u}{\partial y} \right) dx dy + \int_D \left[ \left( \frac{\partial \delta u}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial \delta u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy \geq 0$$

На следующей лекции уравнение Максвелла

На основе экспериментальных исследований (ВСЛ (?), Кулона, Индукция Фарадея) - чего-то не хватало.