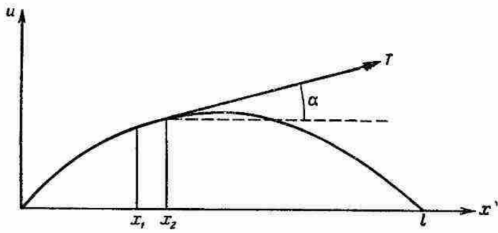


Билет 2. 1. Некоторые физические задачи, приводящие к уравнениям гиперболического типа.

Уравнение колебаний струны

- Струна - гибкая нерастяжимая нить, колеблется в одной плоскости; $u(x, t)$ - отклонение струны в точке x в момент времени t . На струну действуют силы натяжения T ($T = \text{const}$, это можно доказать через 3-ий з. Ньютона, в лекциях не доказывалось) и возможно внешние силы $f(x, t)$. $|u_x^2| \ll 1$ (т.к. рассматриваем малые колебания)



- Покажем, что длина дуги (x_1, x_2) равна $x_2 - x_1$ и найдем T_u . Это будет нужно для 2-ого з. Ньютона:

$$\int_{x_1}^{x_2} \frac{dx}{\cos \alpha} = \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{1 + tg^2 \alpha} dx = \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{1 + u_x^2} dx \approx x_2 - x_1 \quad (1)$$

$$T_u = T \sin \alpha \approx T tg \alpha = T u_x \quad (2)$$

- Запишем 2-ой з. Ньютона ($m\ddot{a} = \overline{F}$) в проекции на Ou : $\rho dx * u_{tt} = T u_x|_{x+dx} - T u_x|_x + \tilde{f} dx$

В предположение что u_{xx} непрерывна на R , применим к $T u_x|_{x+dx} - T u_x|_x$ ф. Лагранжа конечных приращений. Получим $\rho dx * u_{tt} = \frac{\partial T u_x}{\partial x}|_{x+\xi dx} dx + \tilde{f} dx$, где $\xi \in (0, 1)$. Поделим на dx и $dx \rightarrow 0$:

$$\rho u_{tt} = T u_{xx} + \tilde{f} \quad (3)$$

$$u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t), \quad a = \sqrt{\frac{T}{\rho}}, \quad f = \frac{\tilde{f}}{\rho} \quad (4)$$

Уравнение электромагнитного поля

- Запишем уравнения Максвелла, предполагая, что $\rho = 0$ (свободных зарядов нет):

$$\text{div} B = 0 \quad (5)$$

$$\text{div} E = 0 \quad (6)$$

$$\text{rot} B = \frac{1}{c} \frac{\partial E}{\partial t} \quad (7)$$

$$\text{rot} E = -\frac{1}{c} \frac{\partial B}{\partial t} \quad (8)$$

- Рассмотрим $\text{rot}(\text{rot} E)$ двумя способами: I - подставляем все, что можно подставить, II - используем, что $\text{rot}(\text{rot} A) = \text{grad} \text{div} A - \Delta A$, где ΔA - оператор Лапласа:

$$\text{rot}(\text{rot} E) \stackrel{(8)}{=} \text{rot}\left(-\frac{1}{c} \frac{\partial B}{\partial t}\right) = -\frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t}(\text{rot} B) \stackrel{(7)}{=} -\frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t}\left(\frac{1}{c} \frac{\partial E}{\partial t}\right) = -\frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 E}{\partial t^2} \quad (9)$$

$$\text{rot}(\text{rot} E) = \text{grad} \text{div} E - \Delta E \stackrel{(6)}{=} -\Delta E = \{\text{в одномерном случае}\} = -\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} \quad (10)$$

- В итоге:

$$\frac{\partial^2 E}{\partial t^2} = c^2 * \frac{\partial^2 E}{\partial x^2} \quad (11)$$

2. Первая и вторая формулы Грина

В области Ω , ограниченной $\partial\Omega$, заданы $u(M)$ и $v(M)$: $u, v \in C^1(\overline{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$ Первая формула Грина:

$$\iint_{\Omega} ((\text{grad}(u), \text{grad}(v)) + u \Delta v) dr = \iint_{\partial\Omega} u \frac{\partial v}{\partial n} d\sigma$$

Вторая формула Грина:

$$\iint_{\Omega} (u \Delta v - v \Delta u) dr = \iint_{\partial\Omega} \left(u \frac{\partial v}{\partial n} - v \frac{\partial u}{\partial n}\right) d\sigma$$