

Теоремы

① [T] [Формула Кирхгофа].

Если в задаче Коши для волнового уравнения

$$\begin{cases} \Delta u - u_{tt} = 0, & x = (x_1, x_2, x_3) \in E^3, t > 0 \in E^1 \\ u(x, 0) = \varphi(x); \quad \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = \psi(x), \end{cases} \text{ где } \varphi(x) \in C^3, \psi(x) \in C^2,$$

то регулярное решение в точке $(x, t) \in E^4$ может быть найдено по формуле Кирхгофа:

$$u(x, t) = \frac{1}{4\pi} \left(t M(\varphi) + \frac{\partial}{\partial t} [t M(\psi)] \right),$$

где $M(\mu) = \frac{1}{t^2} \int_S \mu(y) dS_y$, S -сфера с центром в x и радиусом t .

② [T] [Формула Пуассона]

Если в задаче Коши для волнового уравнения

$$\begin{cases} \Delta u - u_{tt} = 0, & x = (x_1, x_2) \in E^2, t > 0 \in E^1 \\ u(x, 0) = \varphi(x) \\ \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = \psi(x) \end{cases}, \text{ где } \varphi(x) \in C^3, \psi(x) \in C^2$$

то регулярное решение в точке $(x, t) \in E^3$ может быть найдено по формуле Пуассона

$$u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{d} \frac{\varphi(y_1, y_2) dy_1 dy_2}{\sqrt{t^2 - (y_1 - x_1)^2 - (y_2 - x_2)^2}} + \frac{1}{2\pi} \int_{d} \frac{\psi(y_1, y_2) dy_1 dy_2}{\sqrt{t^2 - (y_1 - x_1)^2 - (y_2 - x_2)^2}}$$

где d -круг: $(y_1 - x_1)^2 + (y_2 - x_2)^2 < t^2$

③ [T] [Формула Даламбера]

Если в задаче Коши для волнового уравнения

$$\begin{cases} \Delta u - u_{tt} = 0, & x = (x_1) \in E^1, t > 0 \in E^1 \\ u(x, 0) = \varphi(x) \\ \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = \psi(x) \end{cases}, \text{ где } \varphi(x) \in C^3, \psi(x) \in C^2$$

то регулярное решение в точке $(x, t) \in E^2$ может быть найдено по формуле Даламбера:

$$u(x, t) = \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} \psi(\tau) d\tau + \frac{1}{2} (\varphi(x+t) - \varphi(x-t))$$

④ [T] [I-ая ф-ла Грина]

$$u \text{- гарм. в } D \subset E^n, S = \partial D \Rightarrow \int_S u \frac{\partial u}{\partial n_S} dS = \int_D \sum_{i=1}^n \left(\frac{\partial u}{\partial x_i} \right)^2 d\tau$$

⑤ [T] [II-ая ф-ла Грина]

$$u, v \text{- гарм. в } D \subset E^n, S = \partial D \Rightarrow \int_S \left(v \frac{\partial u}{\partial n_S} - u \frac{\partial v}{\partial n_S} \right) dS = 0$$

⑥ Опр

Волновое уравнение: $\Delta u - u_{tt} = 0, x = (x_1, \dots, x_n) \in E^n, t > 0 \in E^1$

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

3К

$$\frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = \psi(x)$$

7) $\Delta = \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_i^2}$ - оператор Лапласа; $\Delta u = 0$ - ур-е Лапласа

8) [Опр.]

Функция $u(x)$ называется гармонической в области D , если она удовлетворяет в D непрерыв. частным производным 2-го порядка включительно и удовлетворяет ур-ю Лапласа

9) [T] [интегральное представление гармонической функции]

u - гармон. в $D \subset E^n$, $S = \partial D \Rightarrow$

$$\Rightarrow u(x) = \frac{1}{\omega_n} \int_S \left\{ E(x,y) \frac{\partial u}{\partial \bar{n}_y} - u \frac{\partial E(x,y)}{\partial \bar{n}_y} \right\} dS,$$

$$\text{где } E(x,y) = \begin{cases} -\ln|x-y|, & n=2, \\ \frac{1}{(n-2)|x-y|^{n-2}}, & n>2, \end{cases} \quad \omega_n = \frac{2\pi^{n/2}}{\Gamma(\frac{n}{2})}$$

$$\Gamma(\frac{n}{2}) = \int_0^{+\infty} x^{n/2-1} e^{-x} dx$$

$E(x,y)$ - элемент. решение ур-я Лапласа.

10) [T] [теорема о среднем для гармонической функции]

$\bullet u(x) = \frac{1}{\omega_n} \int_{C_R} u dS_R \frac{1}{R^{n-1}} = \frac{1}{\omega_n R^{n-1}} \int_{C_R} u(y) dS_y$ - теорема о среднем по поверхности сферы

$\bullet u(x) = \frac{n}{\omega_n R^n} \int_{C_R} u(y) d\tau_y$ - теорема о среднем по шару

11) [T] [формула Грина для эллиптического опер-ра общего вида]

$u(x), v(x) \in C^2(D_0)$, $D \subset D_0$, $D_0 \subset E^n$

$$Lu = \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_j} (A_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_i}) + \sum_{i=1}^n l_i(x) \frac{\partial u}{\partial x_i} + c(x)u$$

где $A_{ij} = A_{ji} \in C^1$; B_i, C - задан. в $D_0 \subset E^n$ действ. ф-ции

$$l_i(x) = B_i(x) - \sum_{j=1}^n \frac{\partial A_{ij}(x)}{\partial x_j}, \quad i = \overline{1, n}, \quad l_i(x) \in C^1$$

$$L^* u = \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_j} (A_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_i}) - \sum_{i=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} (l_i u) + cu$$

$$\Rightarrow \int_D (vLu - uL^*v) d\tau_x = \int_S [a(v \frac{du}{dN} - u \frac{dv}{dN}) + buv] dS_y$$

Л Формула Грина

где N - един. вектор - нормальный в м. $y \in S$, координаты которого

$$\cos N \hat{y}_i = \frac{1}{d} \sum_{j=1}^n A_{ij} \cos \nu \hat{y}_j, \quad i = \overline{1, n}; \quad d^2 = \sum_{i=1}^n \left(\sum_{j=1}^n A_{ij} \cos \nu \hat{y}_j \right)^2$$

$$b = \sum_{i=1}^n l_i \cos \nu \hat{y}_i$$

(12) [Опр.] Решение $v(\xi, \eta)$ - сопряженного уравнения

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \xi \partial \eta} - \frac{\partial}{\partial \xi} (a v) - \frac{\partial}{\partial \eta} (b v) + c v = 0, \text{ удовле. на характеристиках } \xi = \xi_1, \eta = \eta_1$$

удовлет. на характеристиках $\xi = \xi_1, \eta = \eta_1$ условиями: $v(\xi_1, \eta) \in \int_{\eta_1}^{\eta} \alpha(\xi_1, \eta_2) d\eta_2$

$$v(\xi_1, \eta_1) = e^{\int_{\xi_1}^{\xi} \beta(\xi_2, \eta_1) d\xi_2}$$

где (ξ_1, η_1) - произвольные фиксир. точки области D сопряженного уравнения $Lu = f$ наз. ФУНКЦИЕЙ РИМАНА

[при доп. требованиях непр-ти $\frac{\partial a}{\partial \xi}, \frac{\partial b}{\partial \eta}$ и с функцией Римана F -см]

(13) [Опр.]

Оператор назыв. РАВНОМЕРНО ЭЛЛИПТИЧЕСКИМ, если

$$F \quad k_0, k_1 > 0: k_0 \sum_{i=1}^n \lambda_i^2 \leq Q(\lambda_1, \dots, \lambda_n) \leq k_1 \sum_{i=1}^n \lambda_i^2$$

(14) [Опр.]

ФУНКЦИЯ ЛЕВИ

$$\psi(x, y) = \begin{cases} \sigma_0(y) \cdot \sigma^{\frac{2-n}{n}}; & n > 2 \\ -\frac{1}{4\sqrt{A(y)}} \ln \sigma; & n = 2 \end{cases}, \text{ где } \sigma_0 = \frac{1}{\omega_n (n-2) \sqrt{A(y)}}, A(y) = \det \{A_{ij}(y)\}$$

(15) [Опр.]

$\Omega_0(x, y)$ - ЭЛЕМЕНТАРНОЕ РЕШЕНИЕ, если:

1) $\Omega_0(x, y)$ - регулярное по x реш-ие $Lu = 0$ при $x+y$

2) $\Omega_0 = O(|x-y|^{2-n}), \frac{\partial \Omega_0}{\partial x_i} = O(|x-y|^{1-n}), \frac{\partial^2 \Omega_0}{\partial x_i \partial x_j} = O(|x-y|^{-n})$

(16) [Опр.]

НЬЮТОНОВСКИЙ ПОТЕНЦИАЛ ОБЪЕМА МАСС

$$u(x) = \frac{1}{\omega_n} \int_{\Omega} E(x, y) \mu(y) d\tau_y$$

$\mu(y) \in C^1(D \cup S)$ \leftarrow заданная м-та

(17) [Опр.]

ПОТЕНЦИАЛ ДВОЙНОГО СЛОЯ

$$v(x) = \frac{1}{\omega_n} \int_S \frac{\partial E(x, y)}{\partial \nu_y} \mu(y) dS_y$$

ПОТЕНЦИАЛ ПРОСТОГО СЛОЯ

$$w(x) = \frac{1}{\omega_n} \int_S E(x, y) \mu(y) dS_y$$

(18) [ПРИНЦИП ЭКСТРЕМУМА (для гармонич. функций)]

Если всюду в области D $c(x) < 0$, то регулярное в D решение $u(x)$ ур-ния $Lu = 0$ внутри области гармоничная функция не достигает ни своего наибольшего, ни своего наименьшего значения (если она не постоянна)

19) [Опр.] ~~Канонический~~ КАНОНИЧЕСКИЙ ВИА ГИПЕРБ. УР-Я ОБЩЕГО ВИДА

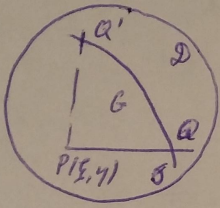
$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + A(x, y) \frac{\partial u}{\partial x} + B(x, y) \frac{\partial u}{\partial y} + C(x, y) u = F(x, y)$$

$$\xi = x+y, \quad \eta = x-y \text{ (характеристики)} \Rightarrow Lu = \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + a \frac{\partial u}{\partial \xi} + b \frac{\partial u}{\partial \eta} + cu = F$$

где $4a = A+B, 4b = A-B, 4c = C, 4F = F,$
 $a, b - \text{ диффр.} \Rightarrow L^* \text{-сопр. опер-р} : L^* v = \frac{\partial^2 v}{\partial \xi \partial \eta} - \frac{\partial}{\partial \xi} (av) - \frac{\partial}{\partial \eta} (bv) + cv$

20) [Опр.] ~~...~~

ЗАДАЧА КОШИ ДЛЯ ГИПЕРБ. УР-Я ОБЩЕГО ВИДА:



σ -разомкнутая дуга Jordan с непрерывной кривизной не имеющая точек касания с характеристиками A', Q - точки пересечения характеристик с кривой

$$\begin{cases} Lu = F, \\ u(p) = \Phi(p), \\ \frac{\partial u(p)}{\partial \xi} = \Psi(p) \end{cases}, p \in G \quad - \text{з. Коши.}$$

21) КАНОНИЧЕСКИЙ ВИА ЭЛЛИПТИЧЕСКИЕ УР-Я ОБЩЕГО ВИДА

$$L(u) = \sum_{i,j=1}^n A_{ij}(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{i=1}^n B_i(x) \frac{\partial u}{\partial x_i} + C(x) u$$

A_{ij}, B_i, C - заданы в $D \subset E^n, A_{ij} = A_{ji}, \forall x \in D$

22) ЗАДАЧА ТУРСА ДЛЯ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УР-Я ОБЩЕГО ВИДА

$$\begin{cases} Lu = F, & - \text{з. Турса} \\ u(\xi, \eta_0) = \varphi(\xi), & \text{где } \varphi(\xi), \psi(\eta) - \text{непр. диффр.} \\ u(\xi_0, \eta) = \psi(\eta), & \varphi(\xi_0) = \psi(\eta_0) \end{cases} \quad \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) - \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 0$$

23) ОБЩАЯ ПОСТАНОВКА КОШИ ДЛЯ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ

Задача отыскания регулярного решения уравнения $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 0$ удовлетворяющего условию $u|_L = \varphi, \frac{\partial u}{\partial \nu}|_L = \psi$, также называется ЗАДАЧЕЙ КОШИ

24) [Опр.] [КЛАССИЧЕСКИЕ УРАВНЕНИЯ]

КЛАССИЧЕСКИМИ ИЗЫВАЮТСЯ РЕГУЛЯРНЫЕ РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЙ В ЧАСТНЫХ ПРОИЗВОДНЫХ, удовлетворяющие соотв. краевым, начальным, смешанным и т.д. условиям рассматриваемой задачи в обобщенном смысле, т.е. в каждой точке носителя данных.

(25) [ИНТЕГРАЛ ДИРИХЛЕ]

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, (x, y) \in G$$

$$u(x, y) = \varphi(x, y), (x, y) \in S$$

$\varphi(x, y)$ - непр. в S

$$D(u) = \int_G (u_x^2 + u_y^2) dx dy - \text{ИНТЕГРАЛ ДИРИХЛЕ}$$

(26) [ОПР] [ДОПУСТИМЫЕ ФУНКЦИИ] (для интеграла Дирихле)

Функции, непрерывные в $G \cup S$ и имеющие кусочно-непр. производные первого порядка в G , такие что для них существует интеграл Дирихле, и они удовлетворяют краевому условию, называются ДОПУСТИМЫМИ ФУНКЦИЯМИ

(27) [ОПР] [ПЕРВАЯ ВАРИАЦИОННАЯ ЗАДАЧА]

ПЕРВАЯ ВАРИАЦИОННАЯ ЗАДАЧА - это задача отыскания среди допустимых функций той функции, для которой интеграл Дирихле минимален.

(28) [Т] [ПРИНЦИП ДИРИХЛЕ]

Если заданная на S ф-я $u(x, y)$ такова, что никакие допустимые ф-ции не являются нулем, то задача Дирихле и первая вариационная задача эквивалентны.

(29) [Опр.] [ДОПУСТИМЫЕ ФУНКЦИИ] (для функционала $U(u)$ (или сов. опр.)
ДОПУСТИМЫМИ ФУНКЦИЯМИ ДЛЯ ФУНКЦИОНАЛА $U(u)$ будет

считать отвлеченно от постоянной, удовлетворяющие краевому условию, ~~непр.~~ непрерывные в $G \cup S$ действительные функции с кусочно-непр. в G производными первого порядка, для которых интеграл Дирихле J -ен

(30) [Опр.] [Задача НА СОБСТВЕННЫЕ ЗНАЧЕНИЯ]

$$\begin{cases} \Delta u + \lambda u = 0, (x, y) \in G, \lambda = \text{const} \\ u(x, y) = 0, (x, y) \in S \end{cases}$$

ЗАДАЧА НА СОБСТВЕННЫЕ ЗНАЧЕНИЯ: найти λ , при которых имеются нетривиальные решения:

$$J(u) = \frac{D(u)}{N(u)},$$

$$\text{где } D(u) = \int_G (u_x^2 + u_y^2) dx dy, N(u) = \int_G u^2 dx dy$$

31) [Спр.] [ВТОРАЯ ВАРИАЦИОННАЯ ЗАДАЧА]

ВТОРАЯ ВАРИАЦИОННАЯ ЗАДАЧА - это задача нахождения в классе допустимых функций минимума функционала $J(u)$ и построение соответствующей минимизирующей функции

32) [Эв.]

При определенных дополнительных предположениях при наличии решения второй вариационной задачи, если $u(x,y)$ - минимизирующая функция, то $\lambda = J'(u)$ является наименьшим собственным значением задачи на собственные значения, а $u(x,y)$ - соотв. λ соотв. функции.

33) [МЕТОД БУБНОВА-ГААЁРКИНА] (для 2-ой вариацион. задачи)

задача на соотв. значения: $\begin{cases} \Delta u + \lambda u = 0 & \text{в } \Omega \\ u(x,y) = 0 & \text{в } S = \partial\Omega \end{cases}$

Требуется минимизировать функ-ал $J(u) = \frac{D(u)}{H(u)}$

$D(u) = \int_{\Omega} (u_x^2 + u_y^2) dx dy$, $H(u) = \int_{\Omega} u^2(x,y) dx dy$, $H(u) = 1$

$\{V_n\}$, $n=1,2,\dots$ - полная система допустимых функций u_n имеет вид: $u_n = \sum_{k=1}^n c_k V_k$, $n=1,2,\dots$; $c_k = \text{const}$
 c_k находится из СЛАУ $\sum_{k=1}^n H(\Delta V_k + \lambda V_k, V_m) c_k = 0$, $m=1,\dots,n$
 $\Rightarrow u_n = \sum_{k=1}^n c_k V_k \rightarrow$ находим λ

34) [МЕТОД РИТЦА] (для 1-ой и 2-ой вариацион. задачи)

$J(u) = \frac{D(u)}{H(u)}$ - требуется минимизировать функ-ал

$D(u) = \int_{\Omega} (u_x^2 + u_y^2) dx dy$, $H(u) = \int_{\Omega} u^2(x,y) dx dy$, $H(u) = 1$

~~$\{V_n\}$~~ $\{V_n\}$, $n=1,2,\dots$ - полная система допустимых функций
 составим по-прежнему: $\{u_n = \sum_{k=1}^n c_k V_k\}$, $n=1,2,\dots$; $c_k = \text{const}$.

определим коэффициенты c_k , $k=1,\dots,n$, в выражении $\varphi_n = \varphi(u_n)$, как функции. Будем искать миним. по-м. $u_n = \sum_{k=1}^n c_k V_k$, c_k - коэффициенты
 $\Rightarrow F(u_n) = \tilde{F}(c_1, \dots, c_n) \rightarrow \min_{c_1, \dots, c_n}$

35) [Спр.] [ОБОБЩЕННАЯ ПРОИЗВОДНАЯ]

Функция $v = D^k u \in L_p(\Omega)$, $\Omega \in R^n$, где-дот. область, называется ОБОБЩЕННОЙ ПРОИЗВОДНОЙ порядка k от функции $u \in L_p(\Omega)$, если $\forall \varphi \in C_0^\infty(\bar{\Omega})$ выполняется равенство:

$$\int_{\Omega} D^k u \varphi d\Omega = (-1)^{|k|} \int_{\Omega} u D^k \varphi d\Omega$$
, D_k - частная произв. порядка k

36) [Опр.]

Построим функцию Соболева $W_p^l(\Omega)$, $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, $\partial\Omega$ - гомоген. линейная граница. ПОПОЛНЕНИЕ ПР-ВА L ФАЗ непер. дифференц. ф-ии $C^l(\Omega)$ по норме $\|u\|_{W_p^l} = \left[\int_{\Omega} (|u|^p + \sum_{|\alpha| \leq l} |D^\alpha u|^p) dx \right]^{1/p}$, $p \geq 1$, D^α - частные произв. порядка $|\alpha|$

37) [Опр.] [ФУНКЦИЯ ЛЕВИ]

$$\text{Ф-ЦИЯ ЛЕВИ } \Psi(x, y) = \begin{cases} \frac{\sigma(x, y)^{\frac{2-n}{n}}}{(n-2)\sqrt{|A|}y} \omega_n, & n > 2 \\ -\frac{1}{4\pi\sqrt{|A|}y} \ln \sigma, & n = 2 \end{cases}$$

ω_n - площадь ед. сферы в E_n

$$A = \det \|A_{ij}\|$$

$$\sigma(x, y) = \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x) (x_i - y_i)(x_j - y_j), \quad a_{ij} = \frac{\text{алгебр. гон-е и эл-ов } A_{ij}(x)}{\det \|A_{ij}\| = A}$$

$$\text{для эллиптического ур-я: } Lu = \sum_{i,j=1}^n A_{ij}(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{i=1}^n B_i(x) \frac{\partial u}{\partial x_i} + C(x)u = f(x)$$

38) [Т.] [ПРИНЦИП МАКСИМУМА]

Если в области D всегда $c(x) < 0$, то регулярное в этой области решение $u(x)$ однородного уравнения $\Delta u = 0$ ни в одной точке $x \in D$ не может достигать ни отрицательного минимума, ни положительного максимума.

39) [Опр.] [ОБОБЩЕННЫЕ РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЙ]

• ЭЛЛИПТИЧ. ТИПА: $Lu = \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_j} (A_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_i}) + \sum_{i=1}^n \ell_i \frac{\partial u}{\partial x_i} + cu = f(x)$
 $x \in G, G \subset E_n$ -отр., $S = \partial G \subset E^{n-1}$

L в предположении A_{ij}, ℓ_i, c -отр. непрерывные функции. $f \in L_2(G)$, по ОБОБЩ. РЕШЕНИЕМ заданы $\uparrow Lu = f$ в пр-ве W_2^1 понимается ф-я $u(x) \in W_2^1$ для которой справедливо:

$$\int_G (-\sum_{i,j=1}^n A_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial v}{\partial x_j} + \sum_{i=1}^n \ell_i \frac{\partial u}{\partial x_i} v + cuv - fv) dx = 0, \quad \forall v \in W_2^1,$$

где $\frac{\partial u}{\partial x_i}$ - обобщ. произв-ые $u(x)$ 1-го порядка.

• ГИПЕРБОЛИЧ. ТИП: $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - Lu = f(x, t);$

$$Lu = \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_j} [A_{ij}(x, t) \frac{\partial u}{\partial x_i}] + \sum_{i=1}^n \ell_i(x, t) \frac{\partial u}{\partial x_i} + c(x, t)u$$

$$G \subset E_n$$
-отр., $S = \{\partial G \times \{0 \leq t \leq T\}\}, T = \text{const} > 0$

$$u(x, 0) = \tau(x), \quad \frac{\partial u(x, t)}{\partial t} \Big|_{t=0} = \nu(x)$$

$$u|_S = 0$$

L в предположении A_{ij}, ℓ_i, c -отр. непрерывные ф-ции,

$f \in L_2(\Omega)$, называем ОБОБЩЕННЫМ РЕШЕНИЕМ 3-м \uparrow в пр-ве W_2^1 понимается ф-я $u(x,t) \in W_2^1$, удовл. нем. условиям \uparrow и тогда имеем:

$$\int_{\Omega} \left(-\frac{\partial u}{\partial t} \frac{\partial v}{\partial t} + \sum_{i,j=1}^n A_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial v}{\partial x_j} - \sum_{i=1}^n l_i \frac{\partial u}{\partial x_i} v - cuv \right) dx dt = \int_{\Omega} \psi(x) v(x,0) dx + \int_{\Omega} f v dx dt, \quad \forall v(x,t) \in \overset{0}{W}_2^1(\Omega), \quad v(x,T)=0$$

(1) L -равномерно эллиптический оператор в $\Omega \in E_{n+1}$

• ПАРАБОЛИЧ. ТИПА: $\frac{\partial u}{\partial t} - Lu = f(x,t)$, где L -равном. эллип. в $\Omega \in E_{n+1}$,

$\Omega \in E_n$ -обр. области, $\Omega = \{Gx | 0 < t < T\} \subset \Omega$, $S = \{\partial Gx | 0 \leq t \leq T\}$

$T = \text{const} > 0$, $u(x,0) = \varphi(x) \in C$,
 $u(x_0,t) = \psi(x)$, $(x_0,t) \in S$

$L \in B$ предположим, что $\varphi \in L_2(\Omega)$, тогда обобщенным решением задачи \uparrow понимается ф-я $u(x,t) \in \overset{0}{W}_2^1$, т.ч.

$$\int_{\Omega} \left(-u \frac{\partial v}{\partial t} + \sum_{i,j=1}^n A_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial v}{\partial x_j} - \sum_{i=1}^n l_i \frac{\partial u}{\partial x_i} v - cuv \right) dx dt = \int_{\Omega} \varphi v(x,0) dx + \int_{\Omega} f v dx dt, \quad \forall v(x,t) \in \overset{0}{W}_2^1$$

$v(x,T)=0$

(10) [Опр]

Оператор Z для ур-я 2-го порядка

$$Z u = \sum_{i,j=1}^n A_{ij}(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{i=1}^n B_i(x) \frac{\partial u}{\partial x_i} + C(x)u = f(x)$$

но опр-ю, обладает свойством равномерной эллиптичности, если для соотв. ему квадратичной формы $Q(\lambda_1, \dots, \lambda_n) = \sum_{i,j=1}^n A_{ij}(x) \lambda_i \lambda_j$, $\exists k_0, k_1 > 0$, т.ч.: $k_0 \sum_{i=1}^n \lambda_i^2 \leq Q(\lambda_1, \dots, \lambda_n) \leq k_1 \sum_{i=1}^n \lambda_i^2$

26 июня

(41) [Опр]

$$\text{Если } Lu = \sum_{k=0}^m \sum_{i_1, \dots, i_n} A_{i_1, \dots, i_n}^k \frac{\partial^k u}{\partial x_1^{i_1} \dots \partial x_n^{i_n}} = f(x)$$

A_{i_1, \dots, i_n}^k - зависит не только от $x = (x_1, \dots, x_n)$, а еще и от u, u_x, \dots и т.д., то ур-е назыв. НЕЛИНЕЙНЫМ

(42) [Спектральный подход]

СПЕКТРАЛЬНЫЙ ПОДХОД:] решение раскладывается по малому параметру $\epsilon = \epsilon u^{(1)} + \epsilon^2 u^{(2)} + \epsilon^3 u^{(3)}$

] нач. возмущение описывается $u(x,0) = \epsilon a \sin(kx)$
 α - близко к 1; подств. в ур-е $u_t + u u_x = 0$

получим: $u^{(1)} = a \sin(kx)$; $u_x^{(2)} = -\frac{\alpha^2 k t}{2} \sin(2kx)$

вывод: нелинейность приводит к генерации высших гармоник

(11)

AGSIVE

(43) [Опр.]

ДИССИПАТИВНАЯ СРЕДА

$\omega = \omega_r(k) + i\omega_i(k)$ - дисперсионное соотношение

ω - частота

k - волно

(44) [Опр.]

$u_t + uu_x = \nu u_{xx}$ → УРАВНЕНИЕ БЮРГЕРА

описывает нелинейные волны в диссипативной диспергирующей среде

27 билет

(45) [Опр.]

Канонический вид: $u_t + 6uu_x + u_{xxx} = 0$ КОРТЕВЕГА ДЕ ФРИЗА

28 билет

(46) [Появление.]

Функция $y(x, t)$ описывает процесс распространения гравитных волн на поверхности воды удовлетворяет ур-ю

$$y_t + y_x + \frac{3}{2} \epsilon y y_x + \frac{\delta^2}{6} \frac{\partial^3 y}{\partial x^3} = 0$$

$\epsilon = \frac{a}{h} \ll 1$, a - амплитуда, h - глубина жидкости

$\delta = \frac{\lambda}{l} \ll 1$, l - длина возмущения

с помощью замены переходим к $u_t + 6uu_x + u_{xxx} = 0$

(47) [Опр.]

РЕШЕНИЕ ТИПА БЕГУЩЕЙ ВОЛНЫ называется

$u(x, t) = u(\xi)$, где $\xi = x - vt$, v - скорость распр. волны

(48) [Опр.]

Принято выделять особые траектории - СЕПАРАТРИСЫ → это траектории, которые "ведут" в точку седло или "выходят" из этой точки

(49) [Опр.]

Движение по сепаратрисе - единичная волна СОЛИТОН

50) [...]

Законы сохранения (3-и слагаемых)

$$P_t + Q_x = 0 \quad - \text{ЗСЭ}$$

P - сохраняющаяся плотность
 Q - соответствующий поток

Для Кортевега де Фриза волн. ЗСЭ

$$\begin{cases} u_t + 6uu_x + u_{xxx} = 0 \\ u(\pm\infty, t) = 0 \\ u_x(\pm\infty, t) = 0 \\ u_{xx}(\pm\infty, t) = 0 \end{cases}$$

u - регуляр. функция
гоет. Биполь ассимптотич.
обращ. в 0 со всеми своими производ.

29 лист

51) [Опр.]

$$u_{xx} - u_{tt} = F(u)$$

- ур-я Клейна Горгона

$$F(u) = 2 \sin u \quad \left(\begin{array}{l} \text{- ур-я } \sin \text{ Горгона} \end{array} \right)$$

из всего семейства можно выбрать самонное решение

30 лист

70