

## **ПРОГРАММА КУРСА**

### **«МЕТОДЫ МАТЕМАТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ» (2004-2005 уч.г.)**

1. Физические задачи, приводящие к уравнениям в частных производных.
2. Классификация уравнений в частных производных второго порядка.
3. Общая схема метода разделения переменных.
4. Специальные функции математической физики:
  - 1) Цилиндрические функции. Уравнение Бесселя. Функции Бесселя. Функции Ханкеля. Функция Неймана. Общее решение уравнения Бесселя. Асимптотическое поведение цилиндрических функций. Цилиндрические функции чисто мнимого аргумента.
  - 2) Классические ортогональные полиномы. Дифференциальное уравнение. Формула Родрига. Производящая функция. Полиномы Лежандра. Присоединенные функции Лежандра. Полиномы Лагерра. Полиномы Эрмита.
  - 3) Сферические и шаровые функции.
  - 4) Простейшие задачи для уравнения Шредингера.
5. Краевые задачи для уравнения Лапласа. Гармонические функции. Фундаментальное решение уравнения Лапласа. Формулы Грина. Основные свойства гармонических функций (теорема Гаусса, теорема о среднем, бесконечная дифференцируемость, принцип максимума). Теоремы единственности для внутренних и внешних краевых задач для уравнения Лапласа. Функция Грина для оператора Лапласа. Гармонические потенциалы. Свойства потенциалов простого и двойного слоя. Метод интегральных уравнений для решения краевых задач. Существование решений основных краевых задач для уравнения Лапласа.
6. Уравнение параболического типа. Внутренние начально-краевые задачи. Принцип максимума. Теоремы единственности. Теорема существования для одномерного случая. Уравнение теплопроводности на бесконечной прямой и в неограниченном пространстве. Теорема единственности. Теорема существования. Фундаментальное решение. Уравнение теплопроводности на полубесконечной прямой. Метод продолжения. Функция Грина. Неоднородные граничные условия.
7. Уравнение гиперболического типа. Внутренние начально-краевые задачи. Теоремы единственности. Теорема существования в одномерном случае. Уравнение колебаний на бесконечной прямой. Метод распространяющихся волн. Формула Даламбера. Уравнение колебаний на полубесконечной прямой. Метод продолжения. Метод интегральных преобразований Фурье. Задача Коши для уравнения колебаний в пространстве. Формула Пуассона. Метод спуска.
8. Краевые задачи для уравнения Гельмгольца. Задача Штурма-Лиувилля для оператора Лапласа. Свойства собственных значений и собственных функций. Собственные функции оператора Лапласа для простейших канонических областей. Фундаментальные решения для уравнения Гельмгольца. Теоремы единственности для уравнения Гельмгольца в ограниченной области.

### **ЛИТЕРАТУРА**

1. *Свешников А.Г., Боголюбов А.Н., Кравцов В.В.* Лекции по математической физике. М: Изд-во МГУ, 1993.
2. *Боголюбов А.Н., Кравцов В.В.* Задачи по математической физике. М: Изд-во МГУ, 1998.
3. *Тихонов А.Н., Самарский А.А.* Уравнения математической физики. М: Изд-во МГУ, 1999.
4. *Арсенин В.Я.* Методы математической физики и специальные функции. М: «Наука», 1984.
5. *Будак Б.М., Самарский А.А., Тихонов А.Н.* Сборник задач по математической физике. М: «Физматлит», 2003.

**Необходимый минимум по курсу ММФ (2004\2005 уч.г.)**

1. Канонический вид уравнений гиперболического, параболического и эллиптического типов.
2. Постановка начально-краевых задач.
3. Общая схема метода разделения переменных.
4. Постановка задачи на собственные значения.
5. Уравнение Бесселя и его общее решение.
6. Определение классических ортогональных полиномов.
7. Определение присоединенных функций Лежандра, сферических функций, шаровых функций.
8. Определение гармонической функции. Принцип максимума для гармонических функций.
9. Метод функций Грина решения краевых задач.
10. Метод сведения краевых задач к интегральным уравнениям.
11. Принцип максимума для уравнения теплопроводности.
12. Фундаментальное решение для уравнения теплопроводности на бесконечной прямой.
13. Метод распространяющихся волн. Формула Даламбера.
14. Уравнение теплопроводности и колебаний на полуправой. Принцип продолжения начальных условий.
15. Уравнение Гельмгольца. Фундаментальные решения на плоскости и в пространстве.

## **ПЛАН СЕМИНАРСКИХ ЗАНЯТИЙ ПО МЕТОДАМ**

### **МАТЕМАТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ**

#### **НА 2004\2005 УЧЕБНЫЙ ГОД (ОСЕННИЙ СЕМЕСТР)**

1. Вывод уравнений. Постановка краевых задач.
2. Задача Штурма-Лиувилля (отрезок, прямоугольник, параллелепипед). Контрольная работа.
3. Уравнение Лапласа в прямоугольнике и параллелепипеде.
4. Уравнение Лапласа в круге, вне круга, в кольце, в секторе. Контрольная работа.
5. Уравнение Бесселя. Общее решение. Рекуррентные формулы. Функции полуцелого порядка. Вычисление определителя Вронского. Вычисление квадрата нормы.
6. Задача Штурма-Лиувилля (круг, сектор, кольцо).
7. Задача Штурма-Лиувилля (цилиндр и его части). Контрольная работа.
8. Уравнение Лапласа в цилиндре и его частях.
9. Уравнение Лапласа внутри и вне шара, в шаровом слое.
10. Задача Штурма-Лиувилля (шар, шаровой слой). Контрольная работа.
11. Уравнения теплопроводности и колебаний в ограниченной области (однородные граничные условия). Контрольная работа.
12. Уравнения теплопроводности и колебаний в ограниченной области (неоднородные граничные условия).

13. Уравнение теплопроводности на бесконечной прямой, в неограниченном пространстве, на полубесконечной прямой.
14. Уравнение Гельмгольца в круге, в шаре, в шаровом слое.  
Контрольная работа.

## ЛИТЕРАТУРА

1. А.Н.Боголюбов, В.В.Кравцов. Задачи по математической физике. Под редакцией А.Г.Свешникова. М: Изд-во Московского ун-та, 1998.
2. Б.М.Будак, А.А.Самарский, А.Н.Тихонов. Сборник задач по математической физике. М: «Физматлит», 2003.

Методы математической физики (2004-2005 уч.г.)

### Билет 1 (ММФ 2004\05)

1. Принцип максимума для гармонической функции (сформулируйте и докажите).
2. Напишите формулу Даламбера. Решение какой задачи выражает эта формула?
3. Дайте классификацию дифференциальных уравнений в частных производных второго порядка в случае двух переменных.
4. Как связаны функции  $J_n(x)$  и  $J_{-n}(x)$ ? Ответ обоснуйте.
5. Как ставится общая начально-краевая задача для уравнения теплопроводности?

### Билет 2 (ММФ 2004\05)

1. Теорема о нулях классических ортогональных полиномов (сформулируйте и докажите).
2. Дайте определение и сформулируйте основные свойства потенциала двойного слоя.
3. Напишите фундаментальное решение для уравнения теплопроводности на бесконечной прямой.
4. Поставьте задачу на собственные значения для полиномов Лагерра.
5. Напишите каноническую форму уравнения гиперболического типа.

### Билет 3 (ММФ 2004\05)

1. Теорема единственности решения уравнения теплопроводности на бесконечной прямой (сформулируйте и докажите).
2. Сформулируйте определение классических ортогональных полиномов.
3. Напишите функцию Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в верхнем полупространстве. Каким методом ее можно построить?
4. Применение принципа отражения для построения решения задачи Дирихле для уравнения колебаний на положительной полупрямой (постройте решение задачи).
5. Поставьте задачу на собственные значения для полиномов Эрмита.

### Билет 4 (ММФ 2004\05)

1. Теорема существования классического решения уравнения теплопроводности на отрезке (сформулируйте и докажите).
2. Какие пары цилиндрических функций могут образовывать фундаментальную систему решений уравнения Бесселя?
3. Дайте определение поверхности Ляпунова.

4. Проиллюстрируйте на фазовой плоскости процесс распространения локального начального возмущения бесконечной струны. Начальная скорость струны равна нулю.
5. Покажите, что система полиномов Лежандра исчерпывает все собственные функции соответствующей задачи на собственные значения.

#### Билет 5 (ММФ 2004\05)

1. Принцип максимума для уравнения параболического типа (сформулируйте и докажите).
2. Являются ли шаровые функции собственными функциями задачи на собственные значения?
3. Теорема об устойчивости решения уравнения гиперболического типа на бесконечной прямой по начальным функциям и правой части (сформулируйте).
4. Напишите формулу для разрыва нормальной производной потенциала простого слоя.
5. Дайте классификацию дифференциальных уравнений в частных производных второго порядка в случае многих переменных.

#### Билет 6 (ММФ 2004\05)

1. Докажите замкнутость системы присоединенных функций Лежандра.
2. Покажите, что функция Ханкеля не может иметь вещественных нулей.
3. Используя функцию Грина, запишите общее решение начально-краевой задачи для неоднородного уравнения колебаний в ограниченной области с неоднородными начальными и однородным граничным условием третьего рода.
4. Дайте определение производящей функции классических ортогональных полиномов.
5. Напишите уравнение теплопроводности и уравнение колебаний. Справедлив ли для этих уравнений принцип максимума?

#### Билет 7 (ММФ 2004\05)

1. Теорема о непрерывности потенциала простого слоя (сформулируйте и докажите).
2. Напишите асимптотику функции Бесселя при больших значениях аргумента.
3. Сформулируйте принцип сравнения для уравнения параболического типа.
4. Напишите формулу для решения неоднородного уравнения колебаний на бесконечной прямой при однородных начальных условиях.
5. Поставьте начально-краевую задачу, моделирующую процесс малых поперечных колебаний однородной свободной струны с закрепленными концами.

#### Билет 8 (ММФ 2004\05)

1. Теорема о существовании потенциала двойного слоя (сформулируйте и докажите).

2. Напишите асимптотику функции Ханкеля при больших значениях аргумента.
3. Сформулируйте принцип сравнения для гармонических функций.
4. В чем состоит метод спуска Адамара?
5. Поставьте общую краевую задачу для уравнения эллиптического типа.

**Билет 9 (ММФ 2004\05)**

1. Теорема о разрыве нормальных производных потенциала простого слоя (сформулируйте и докажите).
2. В чем состоит метод распространяющихся волн? Приведите пример.
3. Решением какого уравнения является функция Инфельда?
4. Какой физический смысл имеет функция Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа?
5. Напишите общий вид решения начальной задачи для неоднородного уравнения теплопроводности с неоднородным начальным условием на бесконечной прямой.

**Билет 10 (ММФ 2004\05)**

1. Теорема о разрыве потенциала двойного слоя (сформулируйте и докажите).
2. Какие условия ставятся на бесконечности при постановке внешней краевой задачи для уравнения Лапласа в трехмерном случае? Что они обеспечивают? Приведите пример.
3. Решением какого уравнения является функция Макдональда?
4. В чем состоит парадокс бесконечной теплопроводности? Как его можно объяснить?
5. В чем состоит метод сведения краевых задач к интегральным уравнениям? Приведите пример.

**Билет 11 (ММФ 2004\05)**

1. Докажите свойство симметрии функции Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа.
2. Поставьте общую краевую задачу для классических ортогональных полиномов.
3. Дайте определение регулярной на бесконечности функции в трехмерном и двумерном случаях.
4. Напишите функцию Грина задачи Дирихле для уравнения теплопроводности на полубесконечной прямой. Каков ее физический смысл?
5. Что такое метод интегрирования по фазовой плоскости? Приведите пример.

**Билет 12 (ММФ 2004\05)**

1. Уравнение специальных функций и свойства его решений (сформулируйте и докажите леммы о поведении решений в особой точке).
2. Дайте определение функции Грина задачи Неймана для оператора Лапласа.
3. Сформулируйте принцип максимума для уравнения параболического типа.
4. Поставьте внешнюю краевую задачу для уравнения Лапласа в двумерном случае.
5. Дайте определение сферической функции.

**Билет 13 (ММФ 2004\05)**

1. Существование решений внутренней задачи Дирихле и внешней задачи Неймана (сформулируйте и докажите теоремы существования).
2. Напишите уравнение Бесселя. Какие функции образуют его фундаментальную систему решений?
3. Дайте определение гармонической функции. Приведите пример.
4. Приведите пример применения метода электростатических изображений.
5. Напишите собственные функции круга (границные условия Дирихле).

**Билет 14 (ММФ 2004\05)**

1. Существование решений внутренней задачи Неймана и внешней задачи Дирихле (сформулируйте и докажите теоремы существования).
2. Дайте определение полиномов Лежандра. Частным случаем полиномов какого типа они являются?
3. Напишите первую формулу Грина. Какие условия накладываются на входящие в нее функции?
4. Напишите формулу для решения задачи Коши для однородного уравнения колебаний на бесконечной прямой.
5. Дайте определение фундаментального решения уравнения Лапласа в трехмерном случае.

**Билет 15 (ММФ 2004\05)**

1. Теорема единственности решения внешней краевой задачи для уравнения Лапласа в трехмерном случае (сформулируйте и докажите).
2. Поставьте задачу на собственные значения для присоединенных функций Лежандра. Какие особые точки имеет уравнение этой задачи?
3. Поставьте общую начально-краевую задачу для уравнения гиперболического типа.
4. Напишите определители Вронского для функций Бесселя и Ханкеля.
5. Напишите общий вид решения краевой задачи для однородного уравнения теплопроводности на полубесконечной прямой с однородным начальным условием и неоднородным граничным условием.

**Билет 16 (ММФ 2004\05)**

1. Теорема единственности решения внешней краевой задачи для уравнения Лапласа в двумерном случае (сформулируйте и докажите).
2. Напишите уравнение для цилиндрических функций чисто мнимого аргумента. Какие его решения вы знаете?
3. Приведите общую схему метода разделения переменных.
4. В каком случае применимы формулы Грина в случае внешней области?
5. Напишите канонический вид уравнения эллиптического типа.

**Билет 17 (ММФ 2004\05)**

1. Функция Бесселя (получите представление в виде обобщенного степенного ряда).
2. Сформулируйте принцип максимума для уравнения параболического типа.
3. Напишите обобщенную формулу Родрига для классических ортогональных полиномов.
4. Напишите общий вид решения краевой задачи для однородного уравнения колебаний на полу бесконечной прямой с однородными начальными условиями и неоднородным граничным условием.
5. Напишите третью формулу Грина для оператора Гельмгольца.

**Билет 18 (ММФ 2004\05)**

1. Интегральное представление функции Бесселя (выведите формулу).
2. Дайте определение фундаментального решения уравнения Гельмгольца в трехмерном случае.
3. Какой функцией определяется радиальная зависимость собственной функции шара?
4. Сформулируйте теорему существования классического решения однородного уравнения колебаний на бесконечной прямой.
5. Функция Грина задачи Неймана для уравнения теплопроводности на полу прямой (приведите формулу).

**Билет 19 (ММФ 2004\05)**

1. Функция Ханкеля первого и второго рода (получите интегральное представление).
2. Сформулируйте теорему единственности решения внутренней краевой задачи для уравнения Гельмгольца с граничными условиями третьего рода.
3. Сформулируйте теорему об устойчивости решения уравнения колебаний на бесконечной прямой.
4. Принцип продолжения для построения решения уравнения параболического типа на полу прямой в случае граничных условий Дирихле и Неймана (сформулируйте и обоснуйте).
5. Напишите канонический вид уравнения гиперболического типа.

**Билет 20 (ММФ 2004\05)**

1. Асимптотика цилиндрических функций при большом значении аргумента (получите асимптотическую формулу).
2. Постройте функцию Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в шаре методом электростатических изображений.
3. Фазовая плоскость, характеристический треугольник (дать определения, приведите примеры).
4. Дайте определение полиномов Якоби.
5. Как связаны функции Бесселя, Неймана и Ханкеля?

**Билет 21 (2004\05)**

1. Производящая функция классических ортогональных полиномов (выведите общую формулу).
2. Разрыв потенциала двойного слоя (напишите формулу).
3. Теорема единственности решения внутренней краевой задачи для уравнения Гельмгольца (сформулируйте).
4. Дайте определение функции Неймана.
5. Свойства фундаментального решения уравнения теплопроводности на бесконечной прямой (перечислите).

**Билет 22 (ММФ 2004\05)**

1. Линейная независимость цилиндрических функций (получите выражения для определителей Вронского).
2. Напишите формулу Даламбера. Какими способами ее можно получить?
3. Поставьте краевую задачу для полиномов Лежандра. Какие особые точки имеет уравнение этой задачи?
4. Какой физический смысл имеет функция Грина внутренней краевой задачи для уравнения теплопроводности? Ответ обоснуйте.
5. Дайте определение функции Грина задачи Дирихле для уравнения Гельмгольца.

**Билет 23 (ММФ 2004\05)**

1. Выведите формулу Пуассона, описывающую процесс распространения колебаний в трехмерном пространстве.
2. Дайте определение гармонической функции.
3. Напишите уравнение Бесселя.
4. Как ставится внешняя задача Дирихле для оператора Лапласа в трехмерном случае?
5. Дайте определение фундаментального решения уравнения Гельмгольца в двумерном случае.

**Билет 24 (ММФ 2004\05)**

1. С помощью метода спуска Адамара получите формулу Пуассона, описывающую процесс распространения колебаний в двумерном пространстве.
2. Дайте определение производящей функции классических ортогональных полиномов.
3. Сформулируйте теорему Стеклова для сферических функций.
4. Напишите собственные функции круга.
5. Покажите, что все нули уравнения Бесселя, кроме нуля  $x=0$ , простые.

**Билет 25 (ММФ 2004\05)**

1. Выведите уравнение для присоединенных функций Лежандра.
2. Сформулируйте теорему Стеклова.
3. Докажите теорему единственности решения внутренней краевой задачи для уравнения Гельмгольца.

4. Какой физический смысл имеет фундаментальное решение уравнения теплопроводности на бесконечной прямой?
5. Напишите уравнение малых поперечных колебаний мембранны.

Необходимым условием для получения на экзамене оценки «отлично» является правильный ответ на первый вопрос билета.

Начало экзаменов в **9.00**. Первая половина группы приходит к **9** часам, вторая половина группы приходит к **10** часам.

M.M.P.

↑  
Baujoc

## Букет 1.

① применим для гарм. ф-ии:  
 Гарм-я в обл.  $D$  ф-я  $u(M)$ , непрерывная в  $\bar{D}$ , достигает своих макс и мин значение на границе  $S$  области  $D$ . Доказо: т. о среднем: для гарм ф-ии  $u(M_0) = \frac{1}{4\pi r^2} \oint u(M) dS \Rightarrow$   
 $u(M_0) = \frac{1}{4\pi r^2} \oint u(M) dS \leq \frac{1}{4\pi r^2} \oint u(M_0) dS = u(M_0) \Rightarrow u(M) \equiv u(M_0) \Rightarrow$  бокалием  $M_0$  из ул-  
 чище  $\Rightarrow$  тогда верно ( $r=p=0$ ), (тогда  $p \rightarrow 0$ ).  
 ② Расс. наст.

③ Глобальная задача для теплопр. ур. волнистости.  $\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx}, (x,t) \in \Omega \\ \Omega = R \times (0, \infty) \end{cases}$   
 $u(x,t) = \frac{\varphi(x-at) + \varphi(x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{-at}^{at} \varphi(z) dz$   $\begin{cases} u(x,0) = \varphi(x), u_t(x,0) = \psi(x), x \in R^1, \text{ неодн.} \end{cases}$

← Ф-м Даламбера.

$$③ a_{11} u_{xx} + 2a_{12} u_{xy} + a_{22} u_{yy} + f(x-a) \leftarrow \varphi-\text{и D'alemberta.}$$

$$\text{④ } y_n(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{\Gamma(k+1)\Gamma(k+D+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+D} f(x, y_1, \dots, y_x, y_y) = 0 \quad a_{12} - a_{11} a_{22} > 0 \text{- иначе } \langle 0 \cdot M \rangle = 0 \text{ наряд.}$$

): если членов, то сумм. от  $n$ :  $y_n(x) = \sum_{k=n}^{\infty} \dots \Rightarrow$

$$\Rightarrow y_{-n}(x) = \sum_{p=0}^{\infty} \dots = (-1)^n y_n(x) \text{ заменили индекс } k: k=n+p.$$

$$\textcircled{5} \quad p(N)u_t = \operatorname{div}(k(N)\operatorname{grad} u) + F(N, t) \quad u(N, 0) = \varphi(N) \quad \alpha(P) \frac{\partial u}{\partial n} + \beta(P)u = \mu(P, t), \quad P \in S$$

$\alpha + \beta > 0 \quad \alpha > 0 \quad \beta > 0 \quad t \in [0, +\infty)$

Bunen 2

Билет 2

1) теорема о нулях: неассоциированный ортогональный полином  $P_n(x)$  имеет на отрезке  $[a, b]$  ровно  $n$  простых нулей. Доказательство: из опр.  $P_n(x)$  и  $P_{n+k}(x) = 1$ :   
 $\int_a^b P_n(x) P_{n+k}(x) g(x) dx = 0$ .  $\Delta \cdot g(x) dx = 0 \Rightarrow P_n(x)$  не имеет нулей на  $[a, b]$ , иначе  $k > 1$  бы,  $\int_a^{b+k} P_n(x) P_{n+k}(x) g(x) dx = 0$   
 а т.к.  $P_n(x) = (x - x_1) \dots (x - x_n) \varphi_n(x)$  Пусть  $k < n$ , тогда можно разложить

тогда  $k > n$ , но память не может быть  $> n$  ячеек  $\Rightarrow k = n$  (Все ячейки заняты).

2) Потенциал обмена в пространстве наз. потенциалом  $Q_{\text{UDA}}$  и выражается формулой  $Q_{\text{UDA}} = - \int V(P) \frac{\partial}{\partial n_P} \frac{1}{R_{MP}} dS_P$ , где  $V(P)$  — потенциал, зависящий от координат  $P$  в пространстве (в 2D  $\ln \frac{1}{R_{MP}}$ )

$$\text{③ } u_t = a^2 u_{xx} \quad G(x_3, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-x_3)^2}{4a^2 t}} \Rightarrow u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(x_3, t) \varphi(x_3) dx_3$$

$$④ \text{ If } G(x) = \begin{cases} \frac{(x-a)(x-b)}{(x-a)^2} & \neq \\ \frac{x-a}{(x-a)^2} & = \end{cases} \text{ with } a=0, b=\infty : u = \int_0^\infty G(x, \tau, t) d\tau$$

$$P(x) = x^\alpha e^{Ax} \quad \alpha = B-1$$

Учебное:  $x^n p(x) p'(x) = 0$  при  $n=0, 1, \dots$   $\Rightarrow p(x) = x^\alpha e^{-x}$  ( $\alpha > -1$ )  
здесь:  $\alpha = B-1$

задача: найти  $\lambda$ , при котором неизвестные не превышают заданных и для которых

$$⑤ \bar{a}_{11} u_{33} + 2\bar{a}_{12} (1-\bar{a}_{11}) u_{23} + \lambda x^\alpha e^{-x} y = 0 \quad (0 < x < \infty)$$

$$\textcircled{3} \quad a_{11}u_{33} + 2\bar{a}_{12}u_3y + \bar{a}_{22}u_y \frac{dx}{dy} + \lambda x e^{-y} = 0, \quad (0 < x < \infty) \\ a_{11}z_x^2 + 2a_{12}z_z z_y + a_{22}z_y^2 + F(z, y, u, u_y, u_z) = 0 \quad \bar{a}_{11} = a_{11}\{x^2 + 2a_{12}z_x z_y + a_{22}\}y^2 \Rightarrow$$

$$a_{11}z_x^2 + 2a_{12}z_x z_y + a_{22}z_y^2 = 0 \quad \lambda_{1,2} = \frac{a_{12} - \sqrt{\Delta}}{a_{11}} \Rightarrow (z_x - \lambda_1 z_y)(z_x - \lambda_2 z_y) = 0$$

$$\Rightarrow \frac{dy}{dx} = \lambda_1, \quad \frac{d^2y}{dx^2} = \lambda_2 \Rightarrow \zeta(x,y) = C_1; \quad \eta(x,y) = C_2 \quad \text{so} \quad \bar{a}_{11} = \bar{a}_{22} = 0 \Rightarrow u_{yy} + \bar{F} = 0$$

Чемодан съезжий  
правление генерального тока.

### Билет 5)

сформулировать и доказать.  
Принцип нах для ч-т параллельн.: решение шир одн-го ур-я тепл-го  $\rho U_t = \operatorname{div}(k \operatorname{grad} u)$   
не может приводить к конфл. т.к. вдл. границы  $\bar{Q}_t$  значение, дальше  
помимо начальном из нач и гр значений.

- Потенциал простого слоя:  $U(M) = \int_S \mu(P) \frac{dS_P}{R_{MP}}$  на поверхности  $(\frac{\partial U}{\partial n_e})_i = (\frac{\partial U}{\partial n_e})^0 + 2\pi \mu(P)$
- Рассм. ур-е. линейное относительно различных производных:  $(\frac{\partial U}{\partial n_e})_e = (\frac{\partial U}{\partial n_e})^0 - 2\pi \mu(P)$
- $\sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij}(x_1 \dots x_n) \frac{\partial^2 U}{\partial x_i \partial x_j} + f = 0$  Пусть  $M_0(x_1^0 \dots x_n^0) \in D$  Построим об. формулу
- $\sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij}(x_1^0 \dots x_n^0) t_i t_j \Rightarrow$  невырожд. лин-е преобраз.
- $s_i = \sum_{j=1}^n a_{ij} t_j$   $\sum_{i=1}^n \lambda_i S_i^2$   
число ненулевых, присутствующих в лин-е равных сумм глядь постоянно  
' не факт. эти же. предпр.) это
- 1) все  $\lambda_i$  одно и то же  $\rightarrow$  эллипс
  - 2)  $> 0$
  - 3)  $\exists \lambda_i < 0$ , но  $\neq 0 \rightarrow$  кип.

### Билет 6

- ②  $W[J_0(x), N_0(x)] = \frac{2}{\pi x}$ ,  $\bar{M} \circ$   $H_0^{(1)} = J_0 + iN_0$  не имеет кип. (т.к.  $J_0 \neq 0$ )
- ④ Продолжение функции класса  $C^\infty$  производных называемых  
изучающей функцией  $\psi(x, z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\hat{P}_n(x)}{n!} z^n$  (reg Тейлора), где  $\hat{P}_n(z) = \frac{1}{C_n} P_n(x)$
- ⑤ принцип  
наибольшего  
изменения
- да  $P(M)U_t = \operatorname{div}(k(M) \operatorname{grad} u) + f(M, t)$
- нет  $P(M)U_{tt} - \operatorname{div}(k(M) \operatorname{grad} u) + q(M)u = f(M, t)$

### Билет 9

- ① Нормальное производное называемое простым слоем  
первого порядка из S: беседа

$$(\frac{\partial V}{\partial n_e})_i = (\frac{\partial V}{\partial n_e})^0 + 2\pi \mu(P), (\frac{\partial V}{\partial n_e})_e = (\frac{\partial V}{\partial n_e})^0 - 2\pi \mu(P)$$

Доказательство:  $\text{запись} \dots : \frac{\partial V}{\partial n_e}(M) = V(M) + W(M)$

- ③  $y'' + \frac{1}{x} y' - (1 + \frac{V^2}{x^2}) y = 0$  уравнение, решением которого  
является функция интеграла.

- ④  $G = \frac{1}{4\pi R_{MQ}} + V$ : потенциал первого порядка в присутствии  
заданной производящей поверхности S

### Билет 10

- ① Потенциал производного переходит разрыв при переходе через поверхность
- ② Условия не бессингапности при постановке кип. нарастающей задачи для  
у-я записаны в трех случаях: функция должна быть регулярной  
на  $\infty$  (чтож реш. не ед.):  $\Delta U = 0$  и  $|U| < \infty$  при  $t \geq t_0$ )

- ③ уравнение, реш. изобр. для  $U_1, U_2$   $\rightarrow \frac{\partial U}{\partial S} = 0$  и  $\Sigma_R$   
б. ур. б. в. Вместо  $x$  и  $x'$ :

$$\frac{1}{x} \frac{\partial}{\partial x} \left( x \frac{\partial y}{\partial x} \right) + \left( 1 - \frac{V^2}{x^2} \right) y = 0 \quad y'' + \frac{1}{x} y' - \left( 1 + \frac{V^2}{x^2} \right) y = 0$$

(одн. реш. вида  $I_0(x)$  и  $K_0(x)$ ):  $y(x) = I_0(x) \cdot C_1 + C_2 K_0(x)$

- ④ наглядное доказательство теплопр.  
важно учесть граничн.  $t=0$  момент. Т отмечает 0 в задаче  
(несовершенство физической модели)

- ⑤ беседа через потенциал слоя вводим ищетр-и уравнения  
и по T. Представление слоями разрешимых и.з.  
нет примера

## М.М.Ф.

### Билет 11.

- ① Функция трех симметрии:  $G(M, Q) = G(Q, M)$ . Доказательство:  $u(M) = G(M, M_2)$ ,  $u(M) = G(M, M_1)$  выражены через  $M_1$  и  $M_2$  ср.  $\Sigma_1$  и  $\Sigma_2$  дист. малого радиуса. Тогда,  $\bar{\omega}$  ф-я Грина:  $\int_M \left( u \frac{\partial v}{\partial n} - v \frac{\partial u}{\partial n} \right) dS + \int_{\Sigma_2} \left( u \frac{\partial v}{\partial n} - v \frac{\partial u}{\partial n} \right) dS = 0$
- $u(M_1) = - \int_{\Sigma_1} \left( u \frac{\partial v}{\partial n} - v \frac{\partial u}{\partial n} \right) dS; u(M_2) = - \int_{\Sigma_2} \left( v \frac{\partial u}{\partial n} - u \frac{\partial v}{\partial n} \right) dS; -u(M_1) + u(M_2) = 0$
- $G(M, M_2) = G(M_2, M_1)$
- ② Однор. краевая задача для несингулярных ортогональных полиномов
- $\begin{cases} \frac{d}{dx} \left\{ \rho p \frac{dy}{dx} \right\} + \lambda p y = 0 & x \in (a, b) \\ |y(a)| < \infty, |y(b)| < \infty \end{cases}$  ил. одн. полиномы для с-и сходств  $\varphi - \text{мнж. ф. Ш.-Л.}$

- ③ Функция двух переменных  $u(x, y)$  наз. регулярной на  $\infty$ , если она имеет неисчезающий предел на  $\infty$ .
- Ф-я  $u(M)$  трех переменных  $M = (x, y, z)$  назыв. регулярной на  $\infty$ , если при достаточно большом  $r \geq r_0$ :  $|u| \leq \frac{A}{r}; |\frac{\partial u}{\partial x}| \leq \frac{A}{r^2}; |\frac{\partial u}{\partial y}| \leq \frac{A}{r^2}; |\frac{\partial u}{\partial z}| \leq \frac{A}{r^2}$
- ④  $G_1(x, z, t) = G(x, z, t) - G(x, -z, t) = \frac{1}{2\pi\sqrt{t}} \left\{ e^{-\frac{(x-z)^2}{4t}} - e^{-\frac{(x+z)^2}{4t}} \right\}$
- $G_1(x, z, t)$  дает значение температ. в точке  $x$  под действием стерильного момента  $t > 0$ , если в начальном моменте  $t=0$  в точке  $x \rightarrow \infty$  имеется бесконечная особенность сходства сол-б-0
- $u(x, t) = \int_0^\infty G(x, z, t) \varphi(z) dz$
- также  $\rho = c\hat{p}$ , а граничное условие  $x=0$  в виде граничных подд-рм. при начальной температуре, для чего в точке  $x=-z$  нужно нанести штук. разр. огранич. исч-к.

### Билет 12

①  $\Delta u(x) = 0 \quad x \in (a, b)$

$$\Delta u = \frac{d}{dx} \left( k(x) \frac{du}{dx} \right) - q(x)u$$

также  $u_1(x)$  и  $u_2(x)$  - 2 лин. незав. реш. ул-и  $\Delta$ ,  $k(x)$  конст. удовл.

a)  $k(x) > 0 \quad x \in (a, b)$  б)  $k(x) = (x-a)\varphi(x)$   $\varphi(x)$  - непр. на  $[a, b]$   $\varphi(a) \neq 0$

Тогда, если  $u_1(x)$  - огранич. реш., имеющее конст. предел в т.  $x=a$ , то второе решение  $u_2(x)$  при  $x=a$  явн. неогранич. Причем если  $u_1(a) \neq 0$ , то  $u_2(x)$  имеет в т.  $x=a$  логарифм. особенность, а если  $u_1(a)$  имеет в т.  $x=a$  член  $V-20$  порядка, то  $u_2(x)$  имеет при  $x=a$  член  $V-20$  порядка.

- ②  $\Delta u = -F; \frac{\partial u}{\partial n}|_S = f$  Функция  $G(M, Q)$  называется функцией Грина вида  $\varphi$  задачи Кельвина для оператора Лапласа, если 1)  $G(M, Q) = \frac{1}{4\pi R_{MQ}} + V$   $V$ -функция в  $\Delta$  ф-и. 2)  $\frac{\partial G}{\partial n}|_S = -\frac{1}{S_0}$ ,  $S_0$ -насажд. поб. S.

- ③ Применение максимума для уравнения передачи тепл. типа
- также  $\varphi \in U(M, t)$  непр. в замкн. времени  $Q_T = \{M \in \bar{D}, 0 \leq t \leq T\}$  и  $P(M), k(M) > 0$ , а  $q(M) \geq 0$  Тогда  $\varphi \rightarrow u(M, t)$  имеет 9 ост. свойств в  $D$ . Решение однородного ул-я теплоп-ти  $\rho u_t = \operatorname{div}(k \operatorname{grad} u)$ , непрерывн. максимум  $Q_T = \bar{D} \times [0, T]$  не имеет бо внутр. точек притяжения, за исключением конечных из нач и гр. условий

- ④ Найти функцию  $u$ , непрерывную в  $D \subset U \cap \bar{D}$  и гр. усл.  $u|_r = f$   $\leftarrow$  Дирихле (4.т.г.)

- 5) Сферическая функция: Ограниченн. на единич. сфере регулярно на  $\infty$ .  $\Delta \varphi Y + \lambda Y = 0$   $0 < \theta < \pi$   $0 < \varphi < 2\pi$  Удовл. условию периодичности по  $\varphi$  и общ. непрер. производными до  $2\pi$  порядка, нач. условие ф-я  $\varphi$ -зм.

3. Ш.-Л. из 2-й.  $\varphi(\theta, \varphi) = \varphi(\theta, \varphi + 2\pi)$   $0 \leq \varphi \leq 2\pi$   $Y_n^{(m)}(\theta, \varphi) = P_n^{(m)}(\cos \theta) \sin m\varphi$

### Билет 13.

- ① Внешн. язаже D и внеси узг. Кеймаке имеет инт. реш. при методе цепей. Q-ми f. Аддукция винчур. Дирихле  $\Delta u = 0$  в D  $u|_S = f$   $f(P)$  нечр. на S (1) Внешн. язаже Дирихле имеет инт. реш. при квадратич. ф-ии f.
- Сущ. реш. внеси. f. Кеймаке:  $\Delta u = 0$  в D,  $\frac{\partial u}{\partial n}|_S = 0$   $U \rightarrow 0$  в  $\infty$  (2) Внешн. язаже H.
- ② Ур-е Бессел.:  $\frac{d}{dx} \left( x \frac{dy}{dx} \right) + \left( 1 - \frac{1}{x^2} \right) y = 0$  перво. инт. неявные усл.
- Функциональный обрачунок QCP ур-е. например  $J_0(x)$ ,  $N_0(x)$ ,  $H_0^{(1)}(x)$ ,  $H_0^{(2)}(x)$  при  $\forall D$  и  $J_0(x)$  и  $N_0(x)$  при нечр. 1).
- ③ Ф-ия  $u(M)$ , непрерывная при нечр. 1).  $D$  вместо ее симметрии приводится до второго порядка и удобн. в этой сим-ти ур-е линеяна квад. гармоник. решений в сим-ти D. Пример: Q-и для реш.  $\Delta u = 0$  в сим-ти
- $u(r, \varphi) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left( \frac{r}{a} \right)^n (a_n \cos n\varphi + b_n \sin n\varphi)$
- ④ Метод зелено-желтых коэффициентов:
- Пример: Построение Q-и гранич. для полуцилиндра ( $-\infty < x, y < \infty, z > 0$ )  $\Delta u = 0$  при  $z > 0$   $u|_{z=0} = -\frac{1}{4\pi R_{MM_0}} |_{z=0}$   $M = (x, y, z)$   $U \rightarrow 0$
- Числ. M, - тогда, единичн.  $\frac{1}{4\pi R_{MM_0}}$   $|_{z=0}$   $U = -\frac{1}{4\pi R_{MM_0}}$ , - гармоник Q-и в D
- ⑤ собственные Q-и круга (граничные условия Дирихле)  $R(r) = R_n(r) = C_1 J_n(\sqrt{\lambda} r) + C_2 N_n(\sqrt{\lambda} r)$

3. Ул-я для круга Ка:

$$\begin{cases} \Delta u + \lambda u = 0 & (x, y) \in K \\ \alpha \frac{\partial u}{\partial n} + \beta u|_C = 0 & u \neq 0 \end{cases}$$

для Q-и гранич. Дирихле.

$$\Delta u = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2}$$

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \lambda u = 0 & 0 \leq \varphi \leq 2\pi \\ u(\varphi) \equiv u(\varphi + 2\pi) \end{cases}$$

$$u(\varphi) = \Phi_n(\varphi) = \begin{cases} \cos n\varphi & n \text{ четн.} \\ \sin n\varphi & n \text{ нечетн.} \end{cases}$$

$$D = \Omega_n = n^2$$

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial R}{\partial r} \right) + (\lambda r^2 - u^2) R = 0 \quad n=0, 1, \dots$$

$$\begin{cases} R|_{r=a} = 0 & x^2 y'' + x y' + (x^2 - u^2) y = 0 \\ |R(0)| < \infty & R_n(r) = J_n(\sqrt{\lambda} r) \\ x = r \sqrt{\lambda} & J_n(\sqrt{\lambda} a) = 0 - \text{усл. гранич.} \end{cases}$$

$$\cos - Q. \text{ круга} \quad \lambda = \lambda_n = \left( \frac{n\pi}{a} \right)^2$$

$$u_{kn}(r, \varphi) = J_n \left( \sqrt{\lambda_n} \frac{r}{a} \right) \begin{cases} \cos n\varphi & n \text{ четн.} \\ \sin n\varphi & n \text{ нечетн.} \end{cases} \quad n=0, 1, 2, \dots$$

### Билет 14.

- ① Существование решения винчур. Кеймаке

$$(1) \begin{cases} \Delta u = 0 & \text{в } D \\ \frac{\partial u}{\partial n}|_S = f(P) & \text{внешн. язаже Дирихле} \end{cases} \quad (2) \begin{cases} \Delta u = 0 & \text{в } D \\ u|_S = f & \text{у-периодич. в } \infty \end{cases}$$

Решение Q. задачи можно вести: (1):  $u(M) = \oint_M \frac{f(P)}{R_{MP}} dS_P + \dots$

$$(2): u(M) = -\oint_D \frac{P}{R_{MP}} \frac{1}{R_{MP}} dS_P + \dots$$

Некот. фак. тоже O, начинаясь в сим-ти D).

(1): Внешн. язаже Дирихле и Внешн. язаже Кеймаке имеет инт. решение при методе квадратич. ф-ии f, удобн. усл. Кеймаке:  $\oint f(P) dS = 0$ .

(2): Классич. определ. начн., задач. на отр.  $[-1, 1]$  и ортогональные на нем с бесом.

Формулы при  $\alpha = \beta = 0$  ( $P(x) = (1-x)^\alpha / (x+1)^\beta$ ). Используя -засл. формулы Коши:  $a = -1, b = 1$   $P(x) = (x+1) / (1-x+1) = 1-x^2$

$$P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \exp \left\{ \int \frac{A x + B}{1-x^2} dx \right\} = \frac{(-1)^n}{2^n n!} \frac{1}{(1-x)^{n+1}} \frac{d^n}{dx^n} \left\{ (1+x)^{n+1} (1-x)^{B+n} \right\} \quad \lambda_n = n(n+\alpha+\beta+1)$$

$$\text{Лем: } \alpha = \beta = 0 \Rightarrow P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n \quad \lambda_n = n(n+1)$$

(3): Числ. в D задачи Q-и  $2^n n! \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n$  и  $\lambda_n = n(n+1)$  и имеющие перво. инт. нечр. в D, непрерывные внеси с первыми производными в D

$$\int_U L u dV = \oint_K \nabla u \cdot \frac{\partial}{\partial n} ds - \int_D \left( \int_K \nabla u \cdot \nabla v + q u v \right) dV, \quad |L u| = \operatorname{div} \{ k \nabla u \} - q u \quad \text{квадратич. в D}$$

(4): Решение задачи  $L u \equiv 0$  в D первая Q-и гранич.:  $\int_D \nabla u \cdot \frac{\partial}{\partial n} ds - \int_D \nabla u \cdot \nabla v dV$

$$u_t(x, t) \geq \psi(x) \text{ где } \psi \text{ - неубыва. } u(x, t) = \psi(x-t) \psi(x+t) \in S \quad u(x_0) = \psi(x) \quad x \in R^2$$

$$u_{xx}(x, t) = \frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi(x-t) \psi(x+t) + \frac{1}{2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \psi(x-t) \psi(x+t) \in S \quad u(x_0) = \psi(x) \quad x \in R^2$$

$$u_{tt}(x, t) = \frac{\partial^2}{\partial t^2} \psi(x-t) \psi(x+t) + \frac{1}{2} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi(x-t) \psi(x+t) \in S \quad u(x_0) = \psi(x) \quad x \in R^2$$

## M.M.Q.

Билет 15.

- ② на отрезке  $[0, 1]$ :  $\frac{d}{dx} \left[ (1-x^2) \frac{d}{dx} P_n^{(m)} \right] + \left( \lambda_n - \frac{m^2}{1-x^2} \right) P_n^{(m)} = 0 \quad |P_n^{(m)}(1)| < \infty \quad (\text{н.е. о.р})$   
 $\lambda_n = n(n+1)$
- ③  $\begin{cases} \Delta u_{tt} = \operatorname{div}(\operatorname{grad} u) - q u + f \\ u(M, 0) = \varphi(M), \quad u_t(M, 0) = \psi(M) \quad (M, t) \in Q_\infty \\ \alpha(P) \frac{\partial u}{\partial n} + \beta(P) u = \mu(P, t), \quad P \in S \end{cases}$   
 $|a| + |\beta| \neq 0$
- ④  $W[y], H_0^{(1)}] = \frac{2i}{\pi x}$
- ⑤ Квадратур. сп. уса. Дифракт.  $U(x, t) = \frac{x}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t e^{-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}} \frac{\mu(\tau)}{(t-\tau)^{3/2}} d\tau$

Билет 16.

- ① Винкельс. язаре. Пурикае на плоскости не может иметь более одного ка-точ. решения, не  $y_1=0$  на  $\infty$
- ②  $y'' + \frac{1}{x} y' - (1 + \frac{y^2}{x^2}) y = 0 \quad y(x) = C_1 I_0(x) + C_2 K_0(x)$
- ③ Метод разд-реп-я: общее решение кв. кр. язаре в виде язаре на квад-ропол. системе ф-ций. Имея:  $u(M, t) = \varphi(M) T(t)$   $\delta P_E[u] = L u \sum_{k=1}^m a_k \frac{\partial^k u}{\partial t^k} \Rightarrow P^k P_t[T] = T L P^k \Rightarrow$  делим
- ④  $G(M, Q)$  регулярные на  $\infty$ -ти
- ⑤  $u_{zz} + u_{yy} = F(z, y, u, u_z, u_y) \quad \{ u(z, y) = u(x(z, y), y(z, y)) \}$

Билет 18.

- ①  $F(z) T(1-z) = \frac{\pi}{\sin \pi z} \quad P(z) = \frac{1}{e^{iz\pi}} \int_{-1}^{z-1} e^{-t} t^{z-1} dt \Rightarrow \frac{1}{P(z+1)} = \frac{e^{i\pi z}}{2\pi i} \int_{-k-1}^{-k-0-1} e^{-t} t^{-k-0-1} dt$   
 $y_0(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{\Gamma(k+1) \Gamma(k+0+1)} \left(\frac{x}{z}\right)^{2k+1} = \frac{e^{ix\pi}}{2\pi i} \int_{-\pi}^{\pi} e^{-t} \left(\frac{x}{z}\right)^0$   
 $y_0(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{C^+} e^{tx} \sin z + i0z ds$
- ②  $\Delta u = 0 \quad u(r, \theta, \varphi) = R(r) Y(\theta, \varphi)$   
 $r(r+1) - r(r+1) = 0 \quad \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dR}{dr} \right) = - \frac{\Delta \theta \varphi Y}{Y(\theta, \varphi)} \Rightarrow \Delta \theta \varphi = -r(r+1)$   
 $R(r) = r^n \quad u = r^2 R'' + 2rR' - r(r+1)R = 0$
- ③  $\varphi(x)$  гладкая кепр дис  
 $\varphi(x)$  - кепр дис  $\Rightarrow$  симм, сл-ко, решение на дисе и борту
- ④  $u_{nn} = \int_{r-(n+1)}^{rn} Y_n^{(m)} Y_n^{(m)} ds$
- ⑤  $u(x, t) = \int_0^\infty G_2(x, z, t) \varphi(z) dz \quad G_2 = G(x, z, t) + G(x, -z, t) =$   
 $= \frac{1}{2\pi \sqrt{\pi t}} \left( e^{-\frac{(x-z)^2}{4at}} + e^{-\frac{(x+z)^2}{4at}} \right)$

Билет 19.

- ①  $H_0^{(1)}(x) = \frac{1}{\pi} \int_{C_1} e^{-ix \sin z + i0z} ds$   
 $H_0^{(2)}(x) = \frac{1}{\pi} \int_{C_2} e^{-ix \sin z + i0z} dz$   
 $C_1 \downarrow \uparrow \quad C_2 \downarrow \uparrow$
- ②  $u_{tt} = a^2 u_{xx} \quad u(x, 0) = \varphi(x), \quad u_t(x, 0) = \psi(x)$   
 $u(x, t) = \frac{1}{a} \int_a^x |\psi_1(s) - \psi_2(s)|^2 ds \leq \varepsilon^2 (b-a)^2 \quad \forall b-a = \text{const}$
- ③  $\frac{\partial u}{\partial x} = 0 \quad \frac{\partial u}{\partial z} = 0 \quad \alpha = \frac{1}{2}(z-y), \quad \beta = \frac{1}{2}(z+y) \quad u_{3y} = \frac{1}{F} u_{zz} \quad u_{xx} = u_{BB} = \bar{F}$

Билет 20.

- ④  $a=-1, b=1 \Rightarrow \sigma = 1-x^2 \quad p(x) = \frac{1}{1-x^2} \exp \left( \int \frac{A x + B}{1-x^2} dx \right); \quad p(x) = (1-x)^\alpha / (1+x)^\beta, \quad \alpha = -\frac{B-A}{2}-1, \quad \beta = \frac{B-A}{2}-1$
- ⑤  $J_0(x) = \frac{1}{2} (H-H)$   
 $J_{-0}(x) = \frac{1}{2} (H' e^{i0\pi} + H^2 e^{-i0\pi})$
- $N_0(x) = \frac{1}{2i} (H_0^{(1)}(x) - H_0^{(2)}(x))$   
 $H_0^{(1)}(x) = J_0(x) + iN_0(x)$   
 $H_0^{(2)}(x) = J_0(x) - iN_0(x)$

**Билет 21.**

$$② W(M) = \int_S v(P) \frac{\partial}{\partial n_P} \frac{1}{R_{MP}} dS_P \quad W_D(M) = W(M) + 2\pi v(P)$$

$$④ N_D(x) = \frac{1}{2i} (H_D^{(1)}(x) - H_D^{(2)}(x)) \quad W_D(M) = W(M) - 2a v(P)$$

⑤  $G(x, z, t)$  - фунд. реш.

1) вып-на при  $t > 0$ , инача

2) устойч.  $G_t = a^2 G_{xx}$

3) в фунд. т. гр.  $G \rightarrow 0$  при  $x \rightarrow \infty$ , в момент  $t$ .

**Билет 22.**

1) Для задачи Дирихле на ограниченной цилиндрической дифракции можно, что для  $\alpha = 1$  Время отложено от нуля. Проведем для  $\alpha = 0$  для  $\varphi$ -ии ханчес первого рода

$$W[Y_0, H_0^{(1)}] = - \frac{i}{\sin \pi D} W[Y_0, Y_{-D}]$$

$$Y_0(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{\Gamma(k+1) \Gamma(k+D+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+0} = \left(\frac{x}{2}\right)^0 \left( \frac{1}{\Gamma(0+1)} + \frac{x^2}{4} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k}{\Gamma(k+1) \Gamma(k+D+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2(k-1)} \right)$$

$$Y_0'(x) = \frac{d}{dx} Y_0(x) + \left(\frac{x}{2}\right)^0 (2xp(x) + x^2 p'(x)), \text{ аналогично получим } Y_{-D}(x) = \left(\frac{x}{2}\right)^{-D} \left( \frac{1}{\Gamma(1-D)} + x^2 Q(x) \right)$$

$$Y_{-D}'(x) = -\frac{D}{x} Y_{-D}(x) + \left(\frac{x}{2}\right)^{-D} (2xQ(x) + x^2 Q'(x)) \Rightarrow$$

$$W[Y_0, Y_{-D}] = -\frac{2D}{x} \frac{1}{\Gamma(0+1) \Gamma(1-D)} + x R(x), \text{ где } Q(x), p(x) \text{ и } R(x) - \text{ограниченные в } x=0$$

но т.к. он-то Время, то оно не является  $x \rightarrow \infty$  времени именем:  $W[Y_0, Y_{-D}] = \frac{C_0}{x} \Rightarrow C_0 = -\frac{2D}{\Gamma(0+1) \Gamma(1-D)}$

$$R(x) \equiv 0 \Rightarrow W[Y_0, Y_{-D}] = -\frac{2}{\pi x} \sin \pi D, \text{ тогда } W[Y_0, H_0^{(2)}] = \frac{2i}{\pi x}, \text{ аналогично}$$

$$W[Y_0, H_0^{(1)}] = -\frac{2i}{\pi x} \neq 0.$$

$$② u(x, t) = \frac{\varphi(x-at) + \varphi(x+at)}{2} + \frac{1}{2\pi} \int_{-at}^{xt} \Psi(z) dz$$

эта формула получена методом  $x \rightarrow at$  и не имеет виду в физике

$$③ \begin{cases} \frac{d}{dx} ((1-x^2) \frac{dy}{dx}) + \lambda y = 0 & [-1, 1] \\ |y(\pm 1)| < \infty \end{cases}$$

4) С физической точки зрения  $\varphi_i(M, M_0, t)$  представляет собой собственную темпу тепла в т.  $M$  в момент времени  $t$ , если в  $t=0$  в т.  $M_0$  имелось некоторое некоторое количество тепла.

5) Решение  $G(M, Q)$  называется  $\varphi$ -ии Грина ядеру. Допущение о  $\varphi$  и  $\Psi$ -функциях в  $D$ . если

$$a) G(M, Q) = \frac{1}{4\pi R_{MQ}} \exp(i k R) + J, \text{ где } \Psi \text{-решение } \Delta \Psi + k^2 \Psi = 0 \text{ в } D$$

$$b) G(M, Q) |_{P \in S} = 0.$$