

Одеський національний університет імені І. І. Мечникова
Факультет математики, фізики та інформаційних технологій
Кафедра Математичного та комп'ютерного моделювання

Дипломна робота

бакалавра

на тему: «Антиплоска задача для чверть площини із тріщиною»

«Anti-flat task for quarter-plane»

Виконав: студент денної форми навчання
спеціальності 113 Прикладна математика

Оніщенко Олександр Валерійович

Керівник

_____ (науковий ступінь, вчене звання, прізвище та ініціали,
підпис)

Рецензент

_____ (науковий ступінь, вчене звання, прізвище та ініціали)

Рекомендовано до захисту:

Протокол засідання кафедри

№ ____ від _____ р.

Завідувач кафедри

_____ (підпис)

_____ (прізвище, ініціали)

Захищено на засіданні ЕК № _____

протокол № ____ від _____ р.

Оцінка _____ / _____ / _____
(за національною шкалою, шкалою ECTS, бали)

Голова ЕК

_____ (підпис)

_____ (прізвище, ініціали)

Одеса – 2021

Антиплоская задача для четвертьплоскости с трещиной

-Введение

1. Постановка задачи
2. Построение двумерной функции Грина
3. Сведение задачи к сингулярному НУ
4. Построение решения СЛАУ
5. Описание программы
6. Анализ результатов
7. Заключение

-Литература

-Заключение

1. Постановка задачи

Рассмотрим антиплоскую задачу для четверть плоскости $\{-a < x < \infty, -b < y < \infty\}$, одна грань которой $y = -b$ закреплена, а грань $x = -a$ свободна. Внутри четверть плоскости вдоль отрезка $\{y = kx + c, |x| < 1\}$ имеется трещина, к берегам которой в направлении оси OZ приложена нагрузка интенсивности $T(x)$. Предполагается, что параметры трещины (k, c) таковы, что она полностью лежит внутри четверть плоскости. Требуется определить коэффициенты интенсивности напряжений вблизи концов трещины.

Сформированная задача эквивалентна следующей краевой

- (1) $\Delta W(x, y) = 0, -a < x < \infty, -b < y < \infty$
- (2) $W, \frac{\partial W}{\partial x} \Big|_{x \rightarrow \infty} \rightarrow 0, \frac{\partial W}{\partial x} \Big|_{x = -a} = 0$
- (3) $W \Big|_{y = -b} = 0; W, \frac{\partial W}{\partial y} \Big|_{y \rightarrow \infty} \rightarrow 0$
- (4) $\sqrt{1 + k^2} \frac{\partial W}{\partial v} \Big|_{y = kx + b \pm 0} = T(x), |x| < 1$

Здесь $W(x, y)$ смещения точек четверть плоскости вдоль оси OZ
 $T(x)$ – заданная нагрузка, v – направление нормальное к отрезку
 $y = kx + b$, S – направление касательное к $y = kx + b$
 Поэтому если α – угол между OS и OX, то

$$\frac{\partial W}{\partial S} = \cos \alpha \frac{\partial W}{\partial x} + \sin \alpha \frac{\partial W}{\partial y}$$

$$\frac{\partial W}{\partial v} = -\sin \alpha \frac{\partial W}{\partial x} + \cos \alpha \frac{\partial W}{\partial y}$$

Причем

$$\operatorname{tg} \alpha = K \quad \cos \alpha \frac{1}{\sqrt{1 + \operatorname{tg}^2 \alpha}} = \frac{1}{\sqrt{1 + k^2}}; \quad \sin \alpha = \frac{k}{\sqrt{1 + k^2}}$$

Имеем

$$(5) \sqrt{1 + k^2} \frac{\partial W}{\partial s} = \frac{\partial W}{\partial x} + k \frac{\partial W}{\partial y}$$

Для начала введем неизвестную функцию скачка смещений при переходе через трещину

$$(6) X(x) = \omega(x, kx + b - 0) - \omega(x, kx + b + 0)$$

Очевидно, что $X(x) \equiv 0$ при $|x| \geq 1$.

При этом скачок, как следует из (4),

$$(7) \left\langle \frac{\partial W}{\partial v} \right\rangle = \frac{\partial W}{\partial v}(x, kx + b - 0) - \frac{\partial W}{\partial v}(x, kx + b + 0) \equiv 0$$

Для любых x

Если воспользоваться результатами работы (2), то решение задачи (1), (2), (3), (6), (7) можно записать в виде

$$(8) W(x, y) = \int_{-1}^1 X(\xi) \frac{\partial G}{\partial V}(x, y, \xi, k\xi + b) \sqrt{1 + k^2} d\xi$$

Где $G(x, y, \xi, n)$ – двумерная функция Грина для четверть плоскости задачи (1), (2), (8).

Если построить функцию Грина, то удовлетворяя (8)

Граничному условию (4) можно получить интегральное уравнение относительно неизвестной функции $X(\xi)$

$$(9) T(x) = \lim_{y \rightarrow kx + b \pm 0} (1 + k^2) \frac{\partial}{\partial v_x} \int_{-1}^1 X(\xi) \left(\frac{\partial}{\partial v_\xi} G(x, y, \xi, k\xi + b) \right) d\xi$$

Получить решение которого $X(x)$, $|x| < 1$ можно использовать поведение напряжений вблизи концов трещин

2. Построение двумерной функции Грина

Построим двумерную функцию Грина краевой задачи

$$(2.1) \Delta W(x, y) = \delta(x - \xi, y - \eta) \quad -a < x < \infty, \quad -b < y < \infty$$

$$(2.2) \Delta W, \frac{\partial W}{\partial x} \Big|_{x \rightarrow \infty} \rightarrow 0; \quad \frac{\partial W}{\partial x} \Big|_{x=-a} = 0$$

$$(2.3) W \Big|_{y=-b} = 0; \quad W, \frac{\partial W}{\partial y} \Big|_{y \rightarrow \infty} \rightarrow 0$$

Здесь $\delta(x - \xi, y - \eta)$ – двумерная δ – функция Дирака.

Применим к краевой задачи (2.1 – 2.3) интегральное полубесконечное преобразование Фурье

$$(2.4) W_\lambda(y) = \int_0^\infty W(x, y) \cos \lambda(x + a) dx$$

$$(2.5) W(x, y) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty W_\lambda(y) \cos \lambda(x + a) d\lambda$$

В результате получим одномерную краевую задачу

$$(2.6) \begin{cases} W_\lambda''(y) - \lambda^2 W_\lambda(y) = \cos \lambda(\xi + a) \delta(y - \eta) \\ W_\lambda \Big|_{y=-b}, \quad W, \quad \frac{\partial W}{\partial y} \Big|_{y \rightarrow \infty} \rightarrow 0 \end{cases}$$

Функцию Грина одномерной краевой задачи (2.6) можно построить в виде

$$(2.7) G_\lambda(y, \eta) = \Phi_\lambda(y - \eta) - \Phi_\lambda(y + \eta + nb)$$

Где

$$(2.8) \Phi_\lambda(z) = -\frac{1}{2\lambda} e^{-\lambda|z|}$$

- фундаментальная функция для дифференциального уравнения в (2.6)

Таким образом

$$(2.9) \quad G_{\lambda}(y, n) = -\frac{1}{2\lambda} [e^{-\lambda|y-n|} - e^{-\lambda(y+n-2b)}]$$

Отчего после интегрального преобразования по формуле (2.5) имеем

$$(2.10) \quad G(x, y, \xi, n) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos \lambda (x + a) \cos \lambda (\xi + a) G_{\lambda}(y, n) d\lambda$$

Используя (2.10) имеем

$$(2.11) \quad G(x, y, \xi, n) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos \lambda (x + a) \cos \lambda (\xi + a) [e^{-\lambda(y-n)} - e^{-\lambda(y+n+2b)}] \frac{d\lambda}{\lambda}$$

Если воспользоваться известным интегралом [3]

$$\int_0^{\infty} \cos \lambda A (e^{-\lambda B} - e^{-\lambda C}) \frac{d\lambda}{\lambda} = \frac{1}{2} \ln \frac{A^2 + B^2}{A^2 + C^2}$$

То формулу (2.11) можно переписать в виде

$$(2.12) \quad G(x, y, \xi, n) = -\frac{1}{4\pi} \{ \ln[(y-n)^2 + (x-\xi)^2] - \ln[(y+n+2b)^2 + (x-\xi)^2] + \ln \frac{(x+\xi+2a)^2 + (y-n)^2}{(x+\xi+2a)^2 + (y+n+2b)^2} \}$$

Тогда найдем нормальную производную функции Грина (2.12) в координатах (ξ, n) . Для этого вычислим

$$\frac{\partial G}{\partial \xi} = \frac{1}{2\pi} \left\{ \frac{\xi - x}{(\xi - x)^2} - \frac{\xi - x}{(y+n+2b)^2 + (x-\xi)^2} + \frac{\xi + x + 2a}{(x+\xi+2a)^2 + (y-n)^2} - \frac{x + \xi + 2a}{(x+\xi+2a)^2 + (y+n+2b)^2} \right\}$$

$$\frac{\partial G}{\partial n} = \frac{1}{2\pi} \left\{ \frac{n-y}{(\xi-x)^2} + (n-y)^2 - \frac{n+y+2b}{(y+n+2b)^2 + (x-\xi)^2} + \frac{n-y}{(x+\xi+2a)^2} \right. \\ \left. + (y-n)^2 - \frac{n+y+2b}{(x+\xi+2a)^2 + (y+n+2b)^2} \right\}$$

Тогда согласно (1.5) имеем

$$\sqrt{1+k^2} \frac{\partial G}{\partial v} = -K \frac{\partial G}{\partial \xi} + \frac{\partial G}{\partial n}$$

Если ввести обозначение

$$\Psi(x, y) = -\frac{1}{4\pi} \ln(x^2 + y^2)$$

То функцию Грина можно записать в виде

$$(2.13) G(x, y, \xi, n) = \Psi(x - \xi, y - n) - \Psi(x - \xi, y + n + 2b) + \Psi(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi(x + \xi + 2a, y + n + 2b)$$

Введем обозначение

$$\Psi_1(x, y) = \frac{\partial \Psi}{\partial x}(x, y); \quad \Psi_2(x, y) = \frac{\partial \Psi}{\partial y}(x, y)$$

Т.е.

$$(2.14) \Psi_1(x, y) = \frac{1}{2\pi} \frac{x}{x^2 + y^2}; \quad \Psi_2(x, y) = \frac{1}{2\pi} \frac{y}{x^2 + y^2}$$

Тогда

$$(2.15) \frac{\partial G}{\partial \xi}(x, y, \xi, n) \\ = -\Psi_1(x - \xi, y - n) + \Psi_1(x - \xi, y + n + 2b) \\ + \Psi_1(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_1(x + \xi + 2a, y + n + 2b)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial G}{\partial n}(x, y, \xi, n) &= -\Psi_2(x - \xi, y - n) - \Psi_2(x - \xi, y + n + 2b) \\ &\quad - \Psi_2(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_2(x + \xi + 2a, y + n + 2b) \end{aligned}$$

И формулу (1.8) можно переписать в виде

$$(2.16) W(x, y) = +\sqrt{1+k^2} \int_{-1}^1 X(\xi) \{ -k[-\Psi_1(x - \xi, y - n) + \Psi_1(x - \xi, y + n + 2b) + \Psi_1(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_1(x + \xi + 2a, y + n + 2b) - [-\Psi_2(x - \xi, y - n) - \Psi_2(x - \xi, y + n + 2b) - \Psi_2(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_2(x + \xi + 2a, y + n + 2b)]] \} d\xi$$

Где функции $\Psi(x, y)$ определены в (2.14)

Т.О. решение задачи (1.1-1.4) выражено через неизвестную функцию скачка перемещений $X(\xi)$ которую надо определить из условия (1.4)

3. Сведение задачи к сингулярному интегральному уравнению

Потребуем теперь, чтобы функция (2.16) удовлетворяла граничному условию (1.4), т.е. удовлетворяла уравнению (1.5)

Для этого вычислим значение производной $\frac{\partial^2 G}{\partial V_x \partial V_\xi}$

Обозначим

$$(3.1) \Psi_{11}(x, y) = \frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2}; \quad \Psi_{12} = \Psi_{21} = \frac{\partial^2 \Psi}{\partial x \partial y}; \quad \Psi_{22} = \frac{\partial^2 \Psi}{\partial y^2};$$

Т.е

$$(3.2) \quad \Psi_{11} = \frac{1}{2\pi} \frac{y^2 - x^2}{(x^2 + y^2)^2}; \quad \Psi_{12} = \Psi_{21} = -\frac{1}{2\pi} \frac{2xy}{(x^2 + y^2)^2};$$

$$\Psi_{22}(x, y) = \frac{1}{2\pi} \frac{x^2 - y^2}{(x^2 + y^2)^2}$$

Имеем

$$(3.3) \quad \frac{\partial^2 G(x, y, \xi, n)}{\partial v_x \partial v_\xi} = \left[-k \frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial y} \right] \frac{\partial G}{\partial v_\xi} = -k(1 + k^2) \{ -k [-\Psi_{11}(x - \xi, y - n) + \Psi_{11}(x - \xi, y + n + 2b) + \Psi_1(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_{11}(x + \xi + 2a, y + n + 2b) - [-\Psi_{21}(x - \xi, y - n) - \Psi_{21}(x - \xi, y + n + 2b) - \Psi_{21}(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_{21}(x + \xi + 2a, y + n + 2b)]] \} + (1 + k^2) \{ [-\Psi_{12}(x - \xi, y - n) + \Psi_{12}(x - \xi, y + n + 2b) + \Psi_{12}(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_{12}(x + \xi + 2a, y + n + 2b) - [-\Psi_{22}(x - \xi, y - n) - \Psi_{22}(x - \xi, y + n + 2b) - \Psi_{22}(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_{22}(x + \xi + 2a, y + n + 2b)]] \}$$

Подставляя (3.2) в (2.14) получим

$$(3.4) \quad (k^2 + 1) \int_{-1}^1 X(\xi) \{ (1 + k^2) \Psi_{11}(x - \xi, 0) + R(x, \xi) \} d\xi = T(x), \quad |x| < 1$$

где

$$R(x, \xi) = -k [-\Psi_{11}(x - \xi, y - n) + \Psi_{11}(x - \xi, y + n + 2b) + \Psi_1(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_{11}(x + \xi + 2a, y + n + 2b) - [-\Psi_{21}(x - \xi, y - n) - \Psi_{21}(x - \xi, y + n + 2b) - \Psi_{21}(x + \xi + 2a, 0) - \Psi_{21}(x + \xi + 2a, y + n + 2b)]] \} + (1 + k^2) \{ [-\Psi_{12}(x - \xi, y - n) + \Psi_{12}(x - \xi, y + n + 2b) + \Psi_{12}(x + \xi + 2a, y - n) - \Psi_{12}(x + \xi + 2a, 0) - [-\Psi_{22}(x - \xi, y - n) - \Psi_{22}(x - \xi, y + n + 2b) - \Psi_{22}(x + \xi + 2a, 0) - \Psi_{22}(x + \xi + 2a, y + n + 2b)]] \}$$

Учитывая (3.1) уравнение (3.4) можно переписать в виде

$$(3.6) \quad \frac{(1+k^2)^2}{4\pi} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \int_{-1}^1 X(\xi) \ln |x - \xi| d\xi + \int_{-1}^1 X(\xi) R(x, \xi) d\xi = T(x), \quad |x| < 1$$

Т.О. вопрос о нахождении искомой функции $X(\xi)$ сводится к решению сингулярного интегрального уравнения на $(-1, 1)$ известного типа [1]

4. Построение решения сингулярного интегрального уравнения

Рассмотрим интегральное уравнение (3.6)

$$(4.1) \frac{(1+k^2)^2}{4\pi} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \int_{-1}^1 X(\xi) \ln |x - \xi| d\xi + \int_{-1}^1 X(\xi) R(x, \xi) d\xi = T(x), |x| < 1$$

Где $X(\xi)$ -неизвестная функция, $R(x, \xi)$ - ,бесконечно дифференцируемая функция, определенная в (3.5)

Его решение будем искать в виде ряда

$$(4.2) X(x, \xi) = \sqrt{1 - \xi^2} \sum_{m=0}^{\infty} X_m U_m(\xi)$$

Где $X_m (m = 0, \infty)$ - неизвестные коэффициенты разложения U_m – многочлены Чебышева второго рода

$$(4.3) U_m(\xi) = \frac{\sin[k+1] \arccos(\xi)}{\sqrt{1-\xi}}$$

Подставляя (4.2) в уравнение (4.1) после обозначения порядка интегрирования и суммирования получим

$$\frac{(1+k^2)^2}{4\pi} \sum_{m=0}^{\infty} X_m \frac{d^2}{dx^2} \int_{-1}^1 \sqrt{1-\xi} U_m(\xi) \ln|x| - \xi| d\xi \sum_{m=0}^{\infty} X_m \int_{-1}^1 \sqrt{1-\xi^2} U_m(\xi) \ln R(x, \xi) d\xi = T(x), |x| < 1$$

Воспользуемся интегральным соотношением для многочленов Чебышева второго рода

Умножим обе части уравнения на $\sqrt{1-x^2}U_m(x)$

И проинтегрируем по x в пределах от -1 до 1

Воспользовавшись ортогональностью многочленов Чебышева второго рода

Приходим к бесконечной системе линейных алгебраических уравнений относительно неизвестных коэффициентов разложения X_m

$$(4.5) \frac{\pi}{4} (1+k^2)(1+n)X_n + \sum_{m=0}^{\infty} X_m A_{mn} = T_n, \quad n = 0, \infty$$

Здесь коэффициенты A_{mn} выражением

$$(4.6) A_{mn} = \int_{-1}^1 \sqrt{1-x^2} U_n(x) dx \int_{-1}^1 \sqrt{1-\xi^2} U_m(\xi) R(x, \xi) d\xi$$

Коэффициентом T_n выражаем

$$T_n = \int_{-1}^1 \sqrt{1-x^2} T_n(x) U_n(x) dx$$

Рассмотрим конечную СЛАУ

Решив ее найдем искомые коэффициенты X_m

5. Описание программы

Составим программу которая решает СЛАУ методом Гаусса

using System;

using System.Collections.Generic;

using System.Linq;

using System.Text;

using System.Threading.Tasks;

namespace Chebishev

{

class Program

{

static void Main(string[] args)

{

double M = 16.0;

double Xi(double l){

double xi;

xi = Math.Cos(l / (M + 1.0) * Math.PI);

return xi;

}

double Wi(double l)

{

double wi;

wi = (Math.PI / (M + 1.0)) * Math.Pow(Math.Sin((l/(M+1.0)) *
Math.PI), 2);

```

    return wi;
}
double UnX(double mn, double x)
{
    double unx;
    unx = Math.Sin((mn + 1.0) * Math.Acos(x)) /
    Math.Sin(Math.Acos(x));
    if(mn == 0)
    {
        unx = 1.0;
    }
    return unx;
}

double f(double x, double xi, double l)
{
    return ((l * Math.Sin(l * (x - xi))) / (Math.Cosh(2.0 * l * 2.0)) *
    (Math.Exp(-l * 1.0 * (x - xi)) - Math.Exp(-l * 1.0 * (x + xi)))) * Math.Exp(-2.0 *
    l * 2.0);
}

double Trapezoidal(double a, double b, double x, double xi)
{
    double sum = 0.0;
    double h = (b - a) / 1000.0;
    for(double k = 0.0; k < 1000.0; k++)
    {
        sum += 0.5 * h * (f(x, xi, a + k * h)) + f(x, xi, a + (k + 1) * h);
    }
    return sum*(1.0/(2*Math.PI));
}

double K(double x, double xi)
{
    double result;
    double a = 0.0;

```

```

double b = 3.0;

result = (1.0 / (2.0 * Math.PI)) * Trapezoidal(a, b, x, xi);
return result;
}
double A = 0;
double counter = 0;
double[,] Amn = new double[3, 3];
double res;
int c = 0;
int v = 0;
for(double m = 1.0; m <= 3.0; m++)
{
for(double n = 1.0; n <= 3.0; n++)
{
for(double i = 1.0; i < M; i++) {
for(double j = 1.0; j < M; j++)
{
counter = 0;
counter += Wi(j) * UnX(n, Xi(i)) * UnX(m, Xi(j)) * K(Xi(i),
Xi(j));
}
A += Wi(i) * counter;

}
//counter += Wi(n, n) * UnX(n, Xi(m, m)) * UnX(m, Xi(n, n)) *
K(Xi(m, m), Xi(n, n));

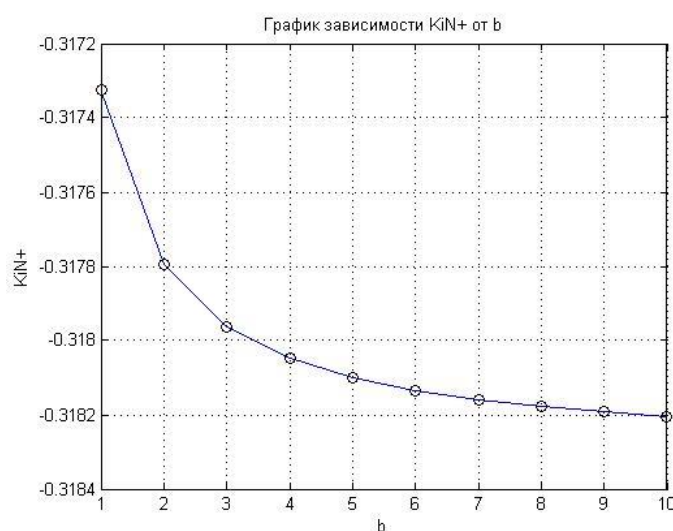
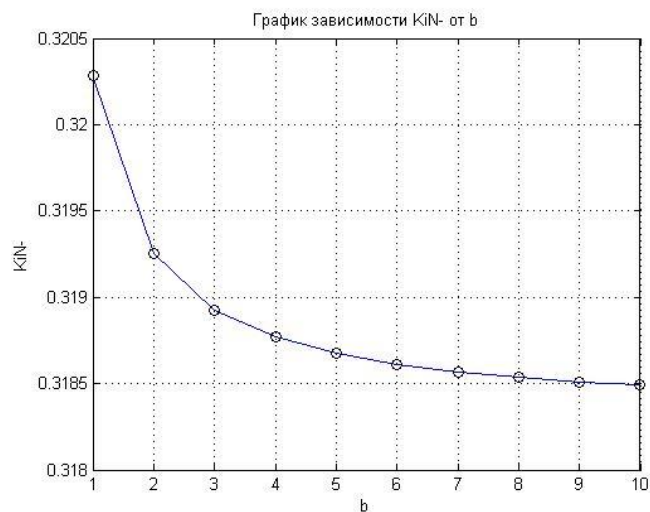
}
Amn[c, v] = A;
c++;
v++;
A = 0;

```

```
    }  
  
    for(int h = 0; h < c; h++)  
    {  
        for(int g = 0; g < v; g++)  
        {  
            Console.Write(Amn[h, g] + " ");  
  
        }  
        Console.WriteLine(" ");  
    }  
  
    }  
}
```

7. Анализ результатов

В результате получены графики зависимости коэффициентов интенсивности напряжений K_{IN-} и K_{IN+} от расстояния между концом трещины и границей области.



Из графиков следует, что при увеличении расстояния от трещины до границы области K_{iN+} и K_{iN-} стремятся к значению коэффициента интенсивности напряжений вблизи концов трещины в бесконечной плоскости.

8. Заключение

Решена антиплоская задача для четверть плоскости, одна грань которой закреплена, а другая свободна. Внутри которой имеется трещина параллельная свободной грани. Определены коэффициенты интенсивности напряжений вблизи концов трещины. Построены

графики коэффициентов интенсивности в зависимости от геометрических параметров трещины

Литература:

1. Попов Г. Я. Концентрация упругих напряжений возле штампов, разрезов, тонких включений и подкреплений. // Москва, «Наука», 1982- 342 с.
2. Попов Г. Я., Реут В. В., Вайсфельд Н. Д. Рівняння математичної фізики. Метод інтегральних перетворень // Одеса, «Астропринт», 2005- 183 с.
3. Снеддон Н. Преобразование Фурье- М: Издательство иностранной литературы, 1955- 667 с. Титчмарш Э. Ч. Разложение по собственным функциям, связанные с
4. дифференциальными уравнениями второго порядка в 22.- М: Издательство иностранной литературы, 1960- ч. 1- 278 с.
5. «Handbook of mathematical functions with formulas graphs and mathematical tables» edited by Milton Abramowitz and Irene A. Stegun / national bureau of standards, mathematics series - 55
6. Прудников А. П., Брычков Ю. А., Маричов О. И. Интегралы и ряды. Дополнительные главы.-М: Наука, 1986- 800 с.
7. «Рівняння математичної фізики. Метод ортогональних многочленів»/ Авторы: Попов Г. Я., Реут В. В., Моисеев М. Г., Вайсфельд Н. Д. -Одесса Астропринт: 2010- 115 с.

