

**ЎЗБЕКИСТОН РЕСПУБЛИКАСИ
ОЛИЙ ВА ЎРТА МАХСУС ТАЪЛИМ ВАЗИРЛИГИ
БУХОРО ДАВЛАТ УНИВЕРСИТЕТИ
АХБОРОТ ТЕХНОЛОГИЯЛАРИ ФАКУЛЬТЕТИ**

**АМАЛИЙ МАТЕМАТИКА ВА
АХБОРОТ ТЕХНОЛОГИЯЛАРИНИНГ
ЗАМОНАВИЙ МУАММОЛАРИ**

ХАЛҚАРО МИҚЁСИДАГИ ИЛМИЙ-АМАЛИЙ АНЖУМАН

МАТЕРИАЛЛАРИ

2021 йил, 15-апрель

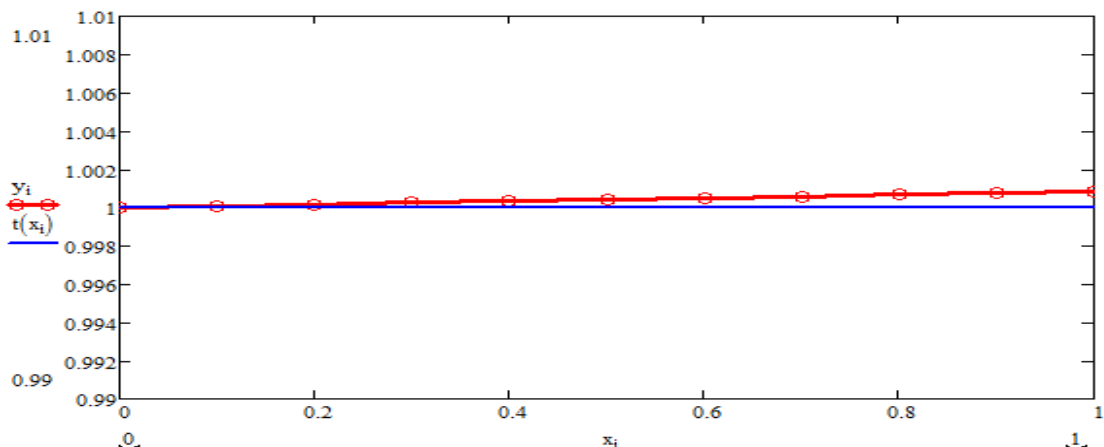
Бухоро – 2021

$$\begin{aligned}
K1(x,t) &:= e^{-(x-t)} & f1(x) &:= e^{-x} & h &:= 0.1 & r(x) &:= 0 \\
y &:= \text{Voltera}(K1, f1, 0, 1, h) & a &:= 0 & b &:= 1 & n &:= \frac{b-a}{h} \\
x_i &:= a + (i-1) \cdot h & t(x) &:= 1 & i &:= 1..n+1
\end{aligned}$$

Volterra funksiyasini shu misol uchun qo'llaymiz

$$y := \text{Voltera}(K1, f1, 0, 1, h)$$

Tenglamaning aniq yechimi $y=1$. Taqribiy va aniq yechimlar taqqoslash uchun ularni grafiglarini solishtiramiz:



Foydalanilgan adabiyotlar

1. Е.М. Карчевский, «Численные методы решения интегральных уравнений комплекс программ на языке Matlab»: Казанский университет 2015. -40 с.
2. Атоев Дилшод Дилмуродович, Хайриев Умеджон Наримон УГЛЫ ЧИСЛЕННОЕ РЕШЕНИЕ СВЕРНУТЫХ ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ // Проблемы науки. 2020. №9 (57).
3. Назаров.Ш.Э., Понятие электронной коммерции// Universum: технические науки: электрон. научн. журн. 2020. № 9(78).
4. Хауриев U.N., Атоев D.D. МАТЕМАТИК МОДЕЛЛАШТИРИШ, ҲИСОБЛАШ МАТЕМАТИКАСИ ВА ДАСТУРИЙ ТАЪМИНОТ ИНЖЕНЕРИЯСИНИНГ ДОЛЗАРБ МУАММОЛАРИ ИЛМИЙ КОНФЕРЕНЦИЯ ДАСТУРИ- Қарши – 2020.

QUVURDA YOPISHQOQ HAVO OQIMI MATEMATIK MODEL VA UNI SONLI YECHISH

¹Xodjiyev S., ²Shukurov F.F., ³Shirinov Z.Z., ⁴Tohirova F.N.

¹Dotsent

²Magistr

³o'qituvchi

⁴4-bosqich talabasi

Buxoro davlat universiteti fizika matematika fakulteti

Tabiatdagi juda ko'p hodisalar fizika va mexikaning fundamental qonunlari asosida o'rganiladi. Bunday qonunlarga misol qilib massa, energiya va harakatning saqlanish qonunlarini misol ko'rsatish mumkin. Ko'pincha jarayonlar matematik modeli ushbu qonunlarning xususiy hosilali noxiziqli differensial tenglamalari sistemasi orqali ifodalangan holda o'rganiladi. Bunday tenglamalar sistemasi umumiy holda Nav'e-Stoks tenglamalari deyiladi [1].

Bu tenglamalar sistemasi asosida siqilmas-siqiluvchan oqimlarni biror ochiq yoki yopiq sohada harakatini, energiya saqlanish va diffuziya tenglamasi bilan birgalikda qaralganda har xil sohada

yoni sh masalasi va havo oqimini atrof muhitga tarqalishi kabi masalalarni o'rganish mumkin [1,2,3,4].

Bunday jarayonlar ayrim xususiy hollardagina tajriba qurilmalari yordamida o'rganilishi mumkin. Ko'p hollarda oqim parametrlar o'zgarishi bilan qurilma parametrlarini ham o'zgartirishga to'g'ri keladi. Bu esa o'z navbatida o'rganuvchining qimmatli vaqtini hamda qurilma uchun qo'shimcha mablag' sarflanishiga olib keladi. Shular qatori o'rganilayotgan havo oqimi zaxarli yoki oqim kechayotgan soha kesimlari juda kichik bo'lib, uni tajribani o'rganishni iloji deyarli yo'q. Hozirgi davrda tez ishlaydigan va katta xotirali zamonaviy hisoblash mashinalarining yaratilishi ko'p jarayonlarni matematik modeli orqali sonli o'rganish imkoniyatlarini ochib berdi.

Gidraerodinamikaning asosiy masalalari matematik modeli sonli usullarning chekli ayirma metodlari bilan o'rganilmoqda.[5]

Oqim harakatini to'la Nav'e-Stoks tenglamalar sistemasida o'rganish ancha murakkab masalalardan hisoblanadi. Shu sohada tezroq yechimga ega bolish metodlari yaratilganligiga qaramasdan bu sohada hali yechilishi kerak bo'lgan muammolar juda ko'p. Shu sababli ayrim masalalarni o'rganishda murakkab umumiy Nave-Stoks tenglamalar sistemasini yechishga hojat yoq. Balkim, uning xususiy holdagi tenglamalarni yechib o'rganish yetarli bo'lgan natijalarni olish maqsadga muvofiq bo'ladi.

Bunday masalaga misol qilib yassi plastinka ustidan oqimni o'tishda hosil bo'ladigan qatlam-masalasi yoki katta Reynol'ds sonlarida ichki sohada oqim qonunlarini o'rganishni misol qilib olish mumkin va boshqa shu kabi masalalarni qarash mumkin.

Ma'lumki ayrim masalalarni yechishda Nav'e-Stoks tenglamasidan xususiy parabolashgan tenglamalar sistemasini ma'lum farazlarda oddiy differensial tenglamalarga keltirib yechish mumkin [1,2]

Ushbu maqolada yopishqoq laminar qatlamda harakat differensial tenglamasi asosida yassi quvurda oqim harakatini sonli o'rganish k o'riladi. Bunday masalalar hayotimizning ko'p sohalarida uchraydi, masalan quvurlardan gaz, suyuqlik, moy va boshqa ximik mahsulotlar harakati.

Katta Reynol'ds sonlarida qatlam masalasi (soha atrofida oqim qonuniyatini o'rganish) Nav'e-Stoksning dekarid sistemasidagi ushbu differensial tenglamalar sistemasida bilan amalga oshiriladi [1÷ 2]

$$\begin{aligned}u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} &= -\frac{1}{p} \frac{\partial P}{\partial x} + \gamma \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right), \\u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} &= -\frac{1}{p} \frac{\partial P}{\partial y} + \gamma \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} \right), (1) \\ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} &= 0.\end{aligned}$$

Bunda, u va v -lar mos ravishda bo'ylanma va ko'ndalang tezliklar, P -bosim, p -zichlik, γ -knematik yopishqoqlik koeffitsienti.

"Qatlam masalalarida" qatlam sohada ko'ndalang tezlik nisbiy tartibi shu qatlam qalinligi tartibi bilan birxil bo'lishi va sistemadagi ikkinchi tenglama hadlarini Reynol'ds soniga nisbatini baholash yordamida [1,2] ikkinchi tenglamadan voz kechish mumkin. Katta Reynol'ds sonlarida qatlam sohada $\partial P/\partial y = 0$ ekanligini etiborga olganda birinchi tenglamadagi $\partial P/\partial x$ ni to'la hosila dP/dx ga almashtirish mumkin. Bunda $P(x)$ o'zgarishini tashqi sohadagi (qatlamdan tashqaridagi) bosim o'zgarishi bilan bir xil bo'ladi. Bernulli tenglamasidan qatlamdan tashqaridagi tezlik $U(x)$ bo'lsa, birinchi tenglamada o'ng tomondagi birinchi hadni ushbu tenglik bilan almashtirish mumkin

$$\frac{1}{p} \frac{dP}{dx} = -U \frac{\partial U}{\partial x}, (2)$$

Yuqoridagi farazlardan so'ng (1) takidlangan oqimlarni o'rganish imkonini beradigan va 1904 yilda L. Prondtl tomonidan ko'rsatilgan nochiziqli ikkinchi tartibli parabolik tipdagi ushbu tenglamalar sistemasiga keladi.

$$\begin{cases} u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = U \frac{\partial U}{\partial x} + \gamma \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0. \end{cases} \quad (3)$$

Prandtl g'oyasida $U(x)$ oldindan ideal siqilmas suyuqlik harakatidan hisoblangan deb qaraladi. Prandtl tenglamasi har xil ko'rinishda bir qator almashtirishlar bajarilishi natijasida uchunchi tartibli oddiy differensial tenglamaga keltirilib taqribiy yechimi ko'rsatilgan [1]. Ushbu (3) tenglamalar sistemasini chekli ayirma usulida ham yechish mumkin. Quvur masalasi ko'rilganda har bir kesimda massani masani saqlanish qonunidan foydalanilsa (3) tenglamalar sistemasini quyidagi ko'rinishda qoldiramiz

$$\begin{cases} u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{1}{p} \frac{dP}{dx} + \frac{\mu}{p} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0. \end{cases} \quad (4)$$

Biz ushbu tenglamalar sistemasi yordamida kesimi o'zgarimas va uzunligi L ga teng bo'lgan yassi quvurda oqim harakatini o'zgarishini chekli ayirma metodi yordamida yechishni ko'rsatamiz.

Koordinata o'qlarini shunday joylashtiramizki, koordinata boshi quvurga kirayotgan oqim o'rtasi bilan mos tushib Ox simmetriya oqi bo'yicha yo'nalgan bo'lib, Oy o'qiga perpendikulyar bo'lsin. Bu shartdan integrallash sohani quvurning simmetriya o'qi va ikkinchi bir devori bilan chegaralangan qismida qarash yetarli bo'ladi, ya'ni $0 \leq y \leq f_0$ ($y = 0$ simmetriya o'qi, f_0 yarim balandlik).

Ushbu masala qo'yilishidan (4) sistema uchun ushbu boshlang'ich va chegaraviy shartlar qo'yish mumkin

$$x = 0 : 0 \leq y < f_0 : u = u_0(y), \quad (5)$$

$$y = 0 : 0 < x \leq L : \frac{\partial u}{\partial y} = 0, v = 0, \quad (6)$$

$$y = f_0 : 0 \leq x \leq L : u = v = 0. \quad (7)$$

Qo'yilgan masalani yechish qulay bo'lishi va universal qilish uchun bir qator almashtirishlar bajaramiz.

1. Fizik parametrlar va koordinatalarni ushbu almashtirishlar yordamida o'lchovsiz xolga keltiramiz

$$\bar{x} = \frac{x}{f_0}, \bar{y} = \frac{y}{f_0}, \bar{u} = \frac{u}{u_0}, \bar{v} = \frac{v}{u_0}, \bar{P} = \frac{P}{p_0 u_0^2}, \bar{\gamma} = \frac{\gamma}{\mu_0 / p_0}, \bar{L} = \frac{L}{f_0}, \bar{p} = \frac{p}{p_0} \quad (8)$$

bu almashtirishlarda indeks "0" oqimning kirish qismidagi parametrlari.

2. Sohani kvadrat sohaga keltirish almashtirishlari

$$\xi = \frac{\bar{x}}{\bar{L}}, \eta = \bar{y}. \quad (9)$$

Bu almashtirishdan so'ng, $0 \leq \xi \leq 1, 0 \leq \eta \leq 1$ oraliqlarda bo'ladi.

3. Oqim parametrlari tez o'zgaridan sohalarda hisoblash nuqtalarini saqlagan holda qadamlarni kichraytiradigan ushbu almashtirishlarni bajaramiz

$$Z = \frac{\ln[1+k_x(e+1)\xi]}{\ln[1+k_x(1+e)]}, r = 1 - \frac{\ln[1+k_y(e+1)\eta]}{\ln[1+k_y(1+e)]}, \quad (10)$$

Bu yerda k_x, k_y - lar to'r nuqtalarini mos ravishda bo'ylanma va ko'ndalang koordinatalar bo'yicha quyulashtirish parametrlari. Bu koeffitsientlar nuqtalar sonini berilishiga qarab sonli tajribadan topiladi.

Yuqoridagi almashtirishlardan so'ng, yechiladigan tenglamalar sistemasi quyidagi ko'rinishga keladi.

$$\frac{uz_\xi}{L} \frac{\partial u}{\partial z} + r_\eta \frac{\partial v}{\partial r} = 0, \quad (11)$$

$$\frac{uz_\xi}{L} \frac{\partial u}{\partial z} + vr_\eta \frac{\partial u}{\partial r} = -\frac{z_\xi}{L} \frac{\partial P}{\partial z} + \frac{r_\eta \gamma}{Re} \frac{\partial}{\partial r} \left(r_\eta \frac{\partial u}{\partial r} \right) \quad (12)$$

va bunda $Re = p_0 u_0 f_0 / \mu_0$.

Boshlang'ich va chegaraviy shartlar (5 ÷ 7) quyidagi ko'rinishga keladi.

$$z = 0 : 0 \leq r < 1 : u = 1; v = 0, \quad (13)$$

$$r = 0 : 0 < z \leq 1 : \frac{\partial u}{\partial z} = 0, v = 0, (14)$$

$$r = 1 : 0 < z \leq 1 : u = 0; v = 0. (15)$$

Тенгламалар системаси (11) ни интеграллаш учун ошкормас айирма sxemasi qo'llanildi, undagi hadlar quyidagi analoglari bilan almashtirildi [3,5]

$$A \frac{\partial F}{\partial z} = \frac{A_{i,j}^{s-1}(F_{i,j}^s - F_{i-1,j}^s)}{\Delta z}, A \frac{\partial F}{\partial r} = \frac{A_{i,j}^{s-1}(F_{i,j+1}^s - F_{i,j-1}^s)}{2\Delta r}, (16)$$

$$\frac{\partial}{\partial r} \left(A \frac{\partial F}{\partial r} \right) = \frac{A_{i,j+\frac{1}{2}}^{s-1}(F_{i,j+1}^s - F_{i,j}^s) - A_{i,j-\frac{1}{2}}^{s-1}(F_{i,j}^s - F_{i,j-1}^s)}{\Delta r^2}$$

Bunda $F = u$, yoki $F = v$ bo'lib, $i - x$ o'qi bo'yicha, $j - y$ o'qi bo'yicha nuqta nomeri, $s - 1$, s -iteratsiya tartibi.

Bosim o'zgarish jarayonlarda (12) tenglama o'ng tomonidagi birinchi had bo'lmaydi va yechim jarayoni soddalashadi. Aks holda no'malumlar soni tenglamalar sonidan bittaga ortiq bo'ladi. Bu holda masalani yechish uchun massani saqlanish qonunidan bosim topilib, s o'ng (12) dan u tezlik topiladi va (11) dan v tezlik topiladi [3]. Shu metod asosida tuzilgan dasturimiz shu tipdagi masalalar yechish uchun universal hisoblanadi. Uning universalligi shundaki har xil boshlang'ich qiymatlarda, oqim turlarida (gaz, suyuqlik va shu kabilar) va quvur o'lchovlari uchun dasturga o'zgartirish kiritishga hojat yo'q. Metod va dasturni to'g'riligini tekshirish uchun har xil hisoblash nuqtalarida $NX=NY=21 \times 21$; 31×31 ; 31×41 to'r nuqtalarida va katta to'r ($NX, NY > 31$) bilan olingan yechimlar lekin kichik $NX=NY=16$ to'rdan quyuqlashishi hisobga olgan natijalar taqqoslandi. Quyuqlashish bilan olingan natijalar tejamli bo'lib, natijalarda farqi kamligi aniqlandi.

Ikkinchi sonli tajribalarda har xil quvur balandligi va uzunligida jarayon o'rganilib olingan natijalar oqim tabiatini ochib berishi ko'rsatildi. Ushbu keltirilgan matematik model bilan o'rganish natijalari shunga o'xshash murakkab masalalarni yechishga yordam qiladi degan umiddamiz.

Adabiyotlar ro'yxati.

1. Лойценский Л.Т. Механика жидкости газа.-Учеб. для вузов. -М.: Наука. Физматлит.,1987.-840 с.
2. Шлихтинг Г. Теория пограничного слоя. перев. с немецкого. -М.: Наука, 1974,-711 с.
3. В. А. Поспелов, С. Ходжиев. Методика расчёта стационарного течения вязкого газа в сопле Лаваля в приближении "узкого канала". Движение многофазных смесей: Сб.ст./Ташкент: Фан, 1985
4. Вулис Л.А., Ярен Л.П. Аэродинамика факела.-Л.: Энергия.1978-216 с.
5. Андерсон Д., Таннехилл Дж., Плетчер Р. Вычислительная гидромеханика и теплообмен: В 2-х т. Т.1: Пер. с англ.- М.: Мир, 1990. -384 с.

ЧИСЛЕННОЕ И ИССЛЕДОВАНИЯ ТРЕХМЕРНЫХ ТУРБУЛЕНТНЫХ СТРУЙ РЕАГИРУЮЩИХ ГАЗОВ НА ОСНОВЕ АЛГЕБРАИЧЕСКОЙ МОДЕЛИ ТУРБУЛЕНТНОСТИ

¹ХОДЖИЕВ С., ДОЦ. ²ЙУЛДОШЕВ.Ш.С, ¹ШИРИНОВ.З.З

¹Бухарский государственный университет

²Бухарский инженерно-технологический институт

В данной работе приводятся некоторые численные результаты исследования трехмерных турбулентных струй реагирующих газов на основе алгебраической модели турбулентности.

Ключевые слова: турбулентность, горючие, реагирующие, струя, факел

This paper presents some of the numerical results of a study of three-dimensional turbulent jets of reacting gases on the basis of an algebraic turbulence model.

Keywords: turbulence, combustible, reacting, jet, torch

Musurmonova M.O. G'ovak-izotropik fazoda qattiq sharning erkin sirtli sferik bo'shliq yaqinida nostatsionar buralishi.....	122
Xo`jaxonov Z.Z. Ayrim aniq integrallarni interpolatsion ko'pxadlar yordamida almashtirish bilan taqribiy hisoblashning yana bir usuli	124
Babaev S.S., Abduakhadov A.A, Doniyorov N.N. An example to Computed Tomography in Matlab	126
Шукуров А.М. Дифракция нестационарных плоских волн давления на неподвижном жестком шаре в акустическом полупространстве	128
Утебаев Д., Утепбергенова Г.Х. Применение разностных схем повышенной точности для дискретизации уравнения тепло-влажнопереноса	130
Чупонов А.Э. Қарши магистрал канали насос станцияларнинг ишлашини мониторинг қилиш бўйича маълумотлар базаси таҳлили	131
Atoyev D.D., Ergasheva Q.Z. Integral tenglamalarni sonli yechish algoritmi	135
Xodjiyev S., Shukurov F.F., Shirinov Z.Z., Tohirova F.N. Quvurda yopishqoq havo oqimi matematik modeli va uni sonli yechish.....	137
Ходжиев С., Йулдошев Ш.С, Ширинов З.З. Численные и исследования трехмерных турбулентных струй реагирующих газов на основе алгебраической модели турбулентности	140
Шовалиев Б.Х., Мирзаев Ш.С. Модели принятия решений прогнозирования урожайности сельскохозяйственных культур в условиях неопределенности	142
Джумаёзов У.З. Алишеров А.А. Метод типа МКЭ для дифференциальных уравнений одномерных краевых задач термоупругости.....	145
Эргашев Б.Т., Эргашова Г. Б. Хамир тайёрлаш технологик жараёни автоматик ростлаш тизимини моделлаштириш.....	148
Nematova D.E., Akbarova A.A., Ovlaeva M.Kh. Numerical calculation of lyapunov stable solutions of the telegraph equation	150
Anarova Sh.A., Ibrohimova Z.E. To'plamlar nazariyasi asosida fraktal o'lchovni hisoblash	153
Xudoyberganov M.O'., Narmamatov A.B., Alimova V.B. Giperbolik xususiy hosilali tenglamalar.....	155
Бахшиллов Ш.Б., Тошева М.М. Моделирование конвективного теплообмена с учётом плотности среды.....	156
Сувонов О.О., Жўрақулов Т.Т. Талаба билим даражаси ўсиш динамикасини математик моделлаштириш	158
Маликов З.М., Мадалиев М.Э., Наврузов Д.П. Численное исследование осесимметричной закрученной струи на основе двухжидкостной модели турбулентности ..	161
Холматова И.И. Табиий конлар харитасини компьютерга ўтказиш алгоритми ва дастурий таъминоти	163
Абидов К.З, Жумаев Ж. Численное моделирование пульсирующего потока Двухфазных смесей в трубе	166
Jumayev J., Usmonova G.M. Suv uchun temperaturaning turli qiymatlarida qovushoqlik koeffitsienti qiymatlarini regressiya tenglamasi orqali aniqlash.....	168
Ахмедов Д.Д. Моделирование процесса распространения аэрозольных и газовых примесей в сферической системе координат	170
Хужаев И.К., Ахмаджонов С.С. Қувурдаги қаршилиқ квадратик қонунининг газ тезлигига боғлиқлиги.....	173
Хўжаев И.К., Ҳамдамов М.М. Ўққа нисбатан симметрик турбулент оқимда метаннинг диффузион ёнишини $k - \varepsilon$ модели асосида сонли тадқиқ этиш.....	176
Худойберганов М.У. Об устойчивости разностной схемы для нелинейного гиперболического систем уравнений.....	179
Худойберганов М.У., Каримова И.М., Каримов Д. Разностная схема расщепления для решения распространения сейсмических волн	181