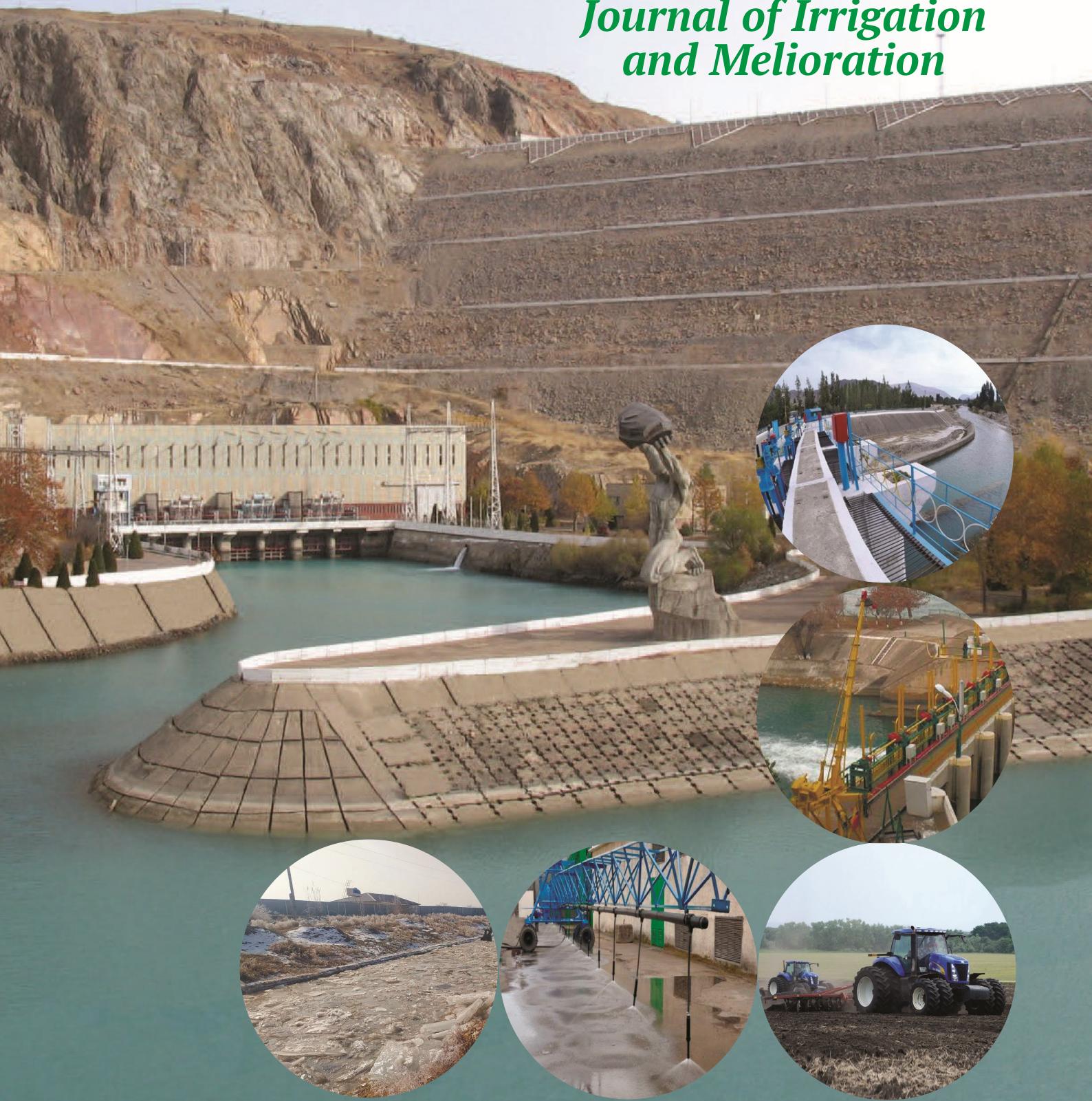


ISSN 2181-1369

IRRIGATSIYA va MELIORATSIYA

Maxsus son.2022

*Journal of Irrigation
and Melioration*



Д.Р.Базаров, Б.Р.Уралов, А.Т.Норкобилов, О.Ф.Вохидов, Д.Б.Арзиева, Д.А.Каландарова
Теоретические модели и зависимости для расчета интенсивности
гидроабразивного износа рабочих деталей насосов.....83

А.Абдувалиев
Правовые основы гармонизации национальных норм проектирования
гидротехнических сооружений с международными нормами.....87

З.К.Шукuroв, Б.Ш.Юлдошев
Эластик ёпишқоқ суюқликларда Шульман-Хусид моделининг модификациясидан
фойдаланиш, бу моделдан Ньютон, Максвел моделларини келтириб чиқариш.....91

Т.Д.Муслимов, Ф.Р.Юнусова, А.Р.Муратов
Гидротехник бетонларнинг туташши зоналаридағи цемент тошининг
структураланишига маҳаллий тұлдірувчиларнинг тасири.....94

А.А.Янгиеев, Д.С.Аджимуратов, О.А.Муратов, Ш.Н.Панжиеев, Ш.Н.Азизов
Қашқадарё вилояты "Лангар" сел-сув омбори сув келтирувчи үзанида
лойқа-чүқиндиарнибошқаришбүйичачора-тадбирлари.....100

М.Р.Бакиев, Н.Рахматов
Ростловчи иншоотнинг такомиллашган конструкцияси.....106

B.Khudayarov, F.Turaev, S.K.Shamsitdinov
Aerolastic vibrations and stability of viscoelastic plates taking into account the sweep.....112

Б.Худаяров, Ф.Тураев, С.К.Шамситдинов
Колебания вязкоупругой пластины, обтекаемой газовым потоком с одной стороны...118

ҚИШЛОҚ ХҮЖАЛИГИНИ МЕХАНИЗАЦИЯЛАШ

Э.Т.Фармолов
Саксовул ва черкез чүл ўсимликлари уруғини экадиган экспериментал
экиш машинасининг хұжалик синови.....122

М.Шоумарова, Т.Абдиллаев, Ш.А.Юсупов
Вертикал шпинделли пахта териш машиналарига сервис хизматини күрсатиши
енгиллаштирадиган ўлчов мосламаси.....129

Д.Алижанов, Я.Жуматов, К.Шовазов, В.Сахаров
Регулирование допусков сопряженных деталей механизмов
животноводческих ферм при ремонте.....133

Я.К.Жуматов
Винтсимон озуқа майдалагиchinинг иккиламчи майдалаш дисксимон
пичогининг пояни қирқиш жараёнини таҳлил қилиш.....136

Д.Алижанов, Н.Э.Саттаров, А.Р.Турдубеков
Чорвачиликни ривожлантириш масалалари ва истиқболлари.....139

Б.Худаяров, У.Кузиев
Комбинациялашган агрегат сферик диски билан пушта тупроғини
әгатта улоқтирилиши ва ғұзапояларнинг күмилиши.....141

D.Norchaev F.Quziyev, I.Khudaev, Sh.Ouziev, F.Yusupov
Definition of traction resistance of disk knives of carrot digger.....149

Худаяров, Т.А.Абдиллаев, Ф.Ә.Фармолова
Доривор Олов ўт (silybum) ўсимлиги уруғини экиш агрегати.....152

ҚИШЛОҚ ХҮЖАЛИГИНИ ӘЛЕКТРЛАШТИРИШ ВА АВТОМАТЛАШТИРИШ

Р.Ф.Юнусов, У.И.Иброхимов, Л.Ж.Маннобов, Н.З.Пулатов
Күёш фотоэлектр тизимида ишловчи кичик насос станцияси.....156

Ш.У.Йұлдошев, Б.Х.Норов, Х.Н.Холматова, Ш.Б.Мирнигматов
Рекомендации по организации технического сервиса мелиоративных
машин с учетом логистических операций.....164

УДК: 620.178.4

ЭЛАСТИК ЁПИШҚОҚ СУЮҚЛИКЛАРДА ШУЛЬМАН-ХУСИД МОДЕЛИНИНГ МОДИФИКАЦИЯСИДАН ФОЙДАЛАНИШ, БУ МОДЕЛДАН НЬЮТОН, МАКСВЕЛ МОДЕЛЛАРИНИ КЕЛТИРИБ ЧИҚАРИШ

З.К.Шукуров – PhD, доцент, Самарқанд давлат университети Каттақұрғон филиали,

Б.Ш.Юлдошев – PhD, доцент, “Тошкент ирригация ва қышлоқ хұжалигини механизациялаш мұхандислари институты” милий тадқықтот университети

Abstract

Non-stationary and pulsating flows of elastic viscous fluids in channels and pipes, solving concrete practical problems by applying their complex rheological models, and developing analytical methods were conducted and positive results were achieved.

In this paper, we investigate the modified Shulman-Khusid model for studying the unsteady behavior of elastic viscous fluids in channels and pipes. And we show that this model is superior to other models, especially Newton's and Maxwell's models, and their generality.

Key words: Elastic viscous fluid, channel, pipe, unsteady flow, model, relaxation, spectrum, modification.



Эластик ёпишқоқ суюқликларнинг математик модели асосан суюқлик эластикилорининг ўзгаришини ҳисобга олишга асосланған. Энг умумий ҳолда мұхит ҳолатнинг реологик тенгламалари Коши ва Фингер чекли деформациялари тензор бөрнелиши билан ифодаланған күчланишлар тензори күренишида берилған [14, 15]. Кейин эластик ёпишқоқ суюқликларнинг ҳолатлари чизиқсиз реологик тенгламалари Максвелл модели күренишида умумлаштирилған [1, 6, 7, 17, 20]. У ерда релаксациян ва интеграл типдаги ҳолатлар чизиқсиз эластик ёпишқоқ реологик тенгламаларнинг математик эквивалентліги шартлари асосида анықланади.

Ясси ва халқасимон доиравий кесимли узун каналлarda эластик ёпишқоқ суюқлик оқими З.П.Шульман, Б.М.Хусидлар томонидан тадқиқ этилған [17].

Босим градиенттінинг вақт бүйіча ўзгариши натижасындағы ёпишқоқ Ньютон суюқликларнинг ламинар ностационар ва стационар оқимлар масалалари [2, 3, 4, 8] тадқиқтотишида қаралған бўлса, турбулент режимдаги оқимлар [13, 16] ишларда тадқиқ қилинган.

Ньютон суюқлиги ҳаракатини кўпфазоли мұхит сифатида қарашиб, бу соҳадаги назарий тадқиқтотишида ғана тажриба натижаларига яқинлаштириш имконини беради, бундай тадқиқтотлар [5, 13] ишда мукаммал ва амалиётта тадбиқлари асосида келтирилған.

Аммо ноньютон суюқликлар ҳаракатини ўрганишда кўплаб тадқиқтотлар олиб борилганига қарамай, ҳозирги кунда Шульман-Хусид модели ёрдамида масалалар етарли даражада тадқиқ қилинмаган ва амалиётта тадбиқ этилмаган.

Жумладан, эластик ёпишқоқ суюқликларнинг оқимида, босим градиенттінинг кескин ўсиши ва кескин камайиб нолга тенг бўлишидаги ностационар оқимларидан содир бўладиган гидродинамик ўзгаришлар батафсил ўрганилмаган [10, 14, 17, 18, 19, 20].

Масаланинг янгилиги ва унинг ечими. Маълумки, кўпчилик ҳолларда эластик ёпишқоқ суюқлик оқими учун Максвеллнинг бир ўчновли фазодаги классик модели эластик ёпишқоқ суюқликлар оқими учун қўлланилиб келинган [1, 8, 9]:

$$\tau + \lambda \dot{\tau} = 2\eta D \quad (1)$$

бу ерда τ – күчланишлар тензори; τ – күчланишлар тензорининг вақт бүйіча ҳосиласи; n – суюқликнинг динамик ёпишқоқлик коэффициенти;

$\lambda = \frac{\eta}{E}$ – релаксация коэффициенти; E – ёпишқоқ суюқликнинг эластиックлик модули;

$D = \frac{1}{2} \frac{\partial u}{\partial y}$ – мұхитнинг силжиш деформацияси тезлиги.

Биз Максвелл модели күренишидаги барча эластик ёпишқоқ суюқликларнинг реологик моделларини топологиялык модель шаклида умумлаштирувчи Шульман-Хусиднинг моделида келтирамиз:

$$T = \sum_{k=1}^{\infty} \left(1 + \frac{\varepsilon}{2} \right)' T_k^{(1)} + \frac{\varepsilon}{2} T_k^{(2)}, \quad \overset{\vee}{T}_k + \frac{g_k}{\lambda_k} T_k^{(1)} = 2 p_k \mathbf{D},$$

$$\overset{\Delta}{T}_k + \frac{g_k}{\lambda_k} T_k^{(2)} = -2 p_k \mathbf{D}, \quad \frac{D p_k}{D t} + \frac{g_k}{\lambda_k} p_k = \frac{\eta_k}{\lambda_k^2} f_k. \quad (2)$$

Бу ерда юқори конвектив ҳосила ушбу ифода орқали пастки конвектив ҳосила эса қуйидаги ифода орқали аниқланади:

$$\overset{\gamma}{T}_k^{(1)} = \frac{D T_k^{(1)}}{D t} - T_k^{(1)} \nabla V^T - \nabla V \cdot T_k^{(1)}$$

пастки конвектив ҳосила эса қуйидаги ифода орқали аниқланади:

$$\overset{\Delta}{T}_k^{(2)} = \frac{D T_k^{(2)}}{D t} + T_k^{(2)} \nabla V + \nabla V^T \cdot T_k^{(2)}$$

Яуманн ҳосиласи эса ушбу күренишда берилған:

$$\frac{D A}{D t} = \frac{\partial A}{\partial t} + V \nabla A + W A - A W$$

бу ерда бўлиб,

$$\nabla V = \mathbf{D} + \mathbf{W}, \quad \mathbf{D} = \frac{1}{2} (\nabla V^T + \nabla V), \quad \mathbf{W} = \frac{1}{2} (\nabla V - \nabla V^T)$$

бўлиб, D – деформация тезлиги тензори; ∇V – деформация тезлиги градиенти; ∇V^T – транспонирангган деформация тезлиги градиенти; нолданфаркли иккинчи нормал кучланишлар айирмасини ифодаловчи \mathcal{E} параметр сифатида киритилган бўлиб, у куйидаги формула орқали аниқланади

$$\frac{\varepsilon}{2} = \frac{\Psi_2}{\Psi_1}.$$

Бу ерда

$\Psi_1 = (\sigma_{11} - \sigma_{22})/\gamma^2$, $\Psi_2 = (\sigma_{22} - \sigma_{33})/\gamma^2$ функциялар, мосравишида, биринчи ва иккинчи, иккинчи ва учинчи кучланишлар айирмаси; p_k – тенгламанинг ўзидан аниқланувчи параметр; $T_k^{(1)}$, $T_k^{(2)}$ – ҳар бири учун тўккизга элементдан ташкил топган кучланиш тензорлари; $T_k^{(1)}$, $T_k^{(2)}$ – ихтиёрий танлангган координаталар системасида берилган кучланиш тензорлари бўлиб, улар учун белгиланган хосилалар, мос равишида, юқори ва пастки конвектив хосилаларни билдиради [18-19].

Юкорида келтирилган (2) умумий кўринишдаги эластик ёпишқоқ суюқликлар моделига жуда кўп полимер суюқликлар ва бошқа эластик ёпишқоқ суюқликлар моделилари киради. Асосан, бу моделларнинг бир-бираидан фарқи, эластик ёпишқоқ суюқликлар хусусиятларига қараб (2) тенгламага кирувчи $f_k(S_D(t'))$ ва $g_k(S_D(t'))$ функцияларнинг аниқланшидадир. Хусусан, кичик деформацияларда $f_k = g_k = 1$ бўлиб, бу ҳолда эластик ёпишқоқ суюқликлар модели чизиқли кўринишга келади. Сонли хисоб юритишида λ_k ва η_k катталиклар, жумладан,

$\lambda_k = \frac{\lambda}{k^\alpha}$, $\eta_k = \frac{\eta}{\xi(\alpha)k^\alpha}$ кўринишида олинади, бу ерда η –

бошлангич ҳолатдаги Ньютон суюқлигининг динамик ёпишқоқлик коэффициенти; λ – релаксация коэффициенти (вакти); α – релаксация вакти тақсимланиш спектрини характерловчи сон; $\xi(\alpha)$ – Риманнинг дзета функцияси, у

$\xi(\alpha) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^\alpha}$ кўринишидаги ифода орқали аниқланади.

Шуни айтиш керакки, юқори конвектив хосила, пастки конвектив хосила ва Яуманн хосиласи ихтиёрий координаталар системасида олинган бўлиб, улар ортогонал Декарт ва цилиндрик координаталар системаларида оддий хосилаларга айланади.

Максвелл типидаги моделларда $f_k = g_k = 1$ ва $p_k = \frac{\eta_k}{\lambda_k}$

эканлигидан, юкорида келтирилган Шульман-Хусид модели тўлиқ чизиқли кўринишга келади. Шундай экан Шульман-Хусид моделини, ушбу кўринишидаги модификацияланган модель шаклига кеттирамиз [10, 11]:

Декарт координаталар системаси учун ушбу кўринишда:

$$T = \sum_{k=1}^{\infty} T_k, \quad \lambda_k \frac{\partial T_k}{\partial t} + T_k = 2\eta_k D,$$

$$D = \frac{1}{2} \frac{\partial u}{\partial r};$$

(3)

цилиндрик координаталар системаси учун эса ушбу кўринишда кеттирамиз:

$$T = \sum_{k=1}^{\infty} T_k, \quad \lambda_k \frac{\partial T_k}{\partial t} + T_k = 2\eta_k D,$$

$$D = \frac{1}{2} \frac{\partial \vartheta_x}{\partial r}.$$

(4)

Бу ерда келтирилган модификацияланган Шульман-Хусид моделидан хусусий ҳолда Ньютон, Максвелл моделилари келиб чиқишини кеттирамиз. Релаксация коэффициенти λ нолга интилган ҳолатида хусусий ҳол сифатида Ньютон модели келиб чиқади. Ҳакиқатдан ҳам, (3) ва (4) тенгламаларда $\lim_{\lambda \rightarrow 0} \lambda_k = 0$ десак, у ҳолда Декарт координаталар системаси учун

$$T = \eta \frac{\partial u}{\partial y} \quad (5)$$

Модификацияланган Шульман-Хусид моделининг хусусий ҳоли сифатида, релаксация вакти спектрини тақсимланишини характерловчи сон α чексизликка интилганда, Максвелл суюқлиги учун реологик тенглама хосил бўлади. Яъни (3) ва (4) тенгламаларда $\alpha \rightarrow \infty$ бўлганда, Декарт координаталар системасида

$$\tau + \lambda \dot{\tau} = \eta \frac{\partial u}{\partial y} \quad (7)$$

тенгламани ва цилиндрик координаталар системасида

$$\tau + \lambda \dot{\tau} = \eta \frac{\partial \vartheta_x}{\partial r} \quad (8)$$

тенгламани хосил киласиз. Бу тенгламалар Максвелл тенгламаларини ифода киласи.

Масала ечимининг муҳокамаси. Ньютон моделининг камчилиги суюқликнинг эластиклик хусусиятини эътиборга олмаслигига, афсуски эластиклик хусусиятини ўз ичига олувчи суюқликлар техника ва технологик жараёнларда жуда кўплаб учрайди [20].

Келтирилган Максвелл моделининг Шульман-Хусид моделига нисбатан камчилиги шундаки, бу ерда эластик ёпишқоқ суюқлик бир жинсли суюқликдан иборат деб, фақат битта релаксация вакти (коэффициенти) орқали аниқланади.

Шульман-Хусид моделининг модификациясида эса эластик ёпишқоқ суюқлик бир жинсли эмас деб қаралади ва релаксация вакти (коэффициенти) чексиз кўп яқинлашувчи кетма-кетлик сифатида ифодаланиб, булар ичидаги энг катта релаксация коэффициенти танланади, ундан кейинги релаксация коэффициентлари эса унинг маълум бир конуниятига бўйсунувчи улуши сифатида аниқланади. Шу боисдан ҳам Шульман-Хусид моделининг модификацияси Максвелл моделинининг умумлашмаси сифатида қаралади [17-20].

Хулоса

Юкорида таклиф этилган эластик ёпишқоқ суюқлик реологик моделилари асосида эластик ёпишқоқ ва сиқилмайдиган, суюқликнинг ҳаракати ламинар тарзда бўладиган канал ва қувурлардаги ностационар, пульсацияли оқимлар масалалари ечимлари ўрганилади [12].

Адабиётлар

1. Астарита Дж., Марруччи Дж. Основы гидромеханики неньютоновских жидкостей – М.: Мир, 1978. – 309 с.
2. Валуева Е.П., Пурдин М.С. Гидродинамика и теплообмен пульсирующего ламинарного потока в каналах // Теплоэнергетика 2015, №9. – С. 24-33.
3. Колосов Б.В. О механизме неньютоновского поведения жидкости // Электронный научный журнал «Нефтегазовое дело». 2015, №1. <http://ogbus.ru>. – С. 56-61.
4. Матвиенко В.Н., Кирсанов Е.А. Структурное обоснование неньютоновского течения // Вестник Московского государственного университета им. Ломоносова сер.2. Химия, 2017. Т. 58, №2. – С. 105-113.
5. Нигматулин Р.И. Основы механики гетерогенных сред. – М.: Наука, 1978. – 336 с.
6. Трудсделл К. Первоначальный курс рациональной механики сплошных сред. – М.: Мир, 1975. – 592 с.
7. Улкинсон У.Л. Неньютоновские жидкости гидромеханика, перемешивание и теплообмен Изд. «МИР» Москва 1964. – 216 с.
8. AkilovZh.A., Dzhabbarov M.S. and Khuzhayorov B.Kh. Tangential Shear Stress under the Periodic Flow of a Viscoelastic Fluid in a Cylindrical Tube// SSN 0015-4628, Fluid Dynamics, 2021, Vol. 56, №2. P. 189-199.
9. ChhabraR.P., RichardsonJ.F. Non-Newtonian Flow and applied rheology, (Engineering applications). 2008. P 518.
10. Navruzov K., Sharipova Sh., Kujatov N., Begjanov A. General rheological model of elastic viscosity fluids // Novateur publications Journal NX-A Multidisciplinary peer reviewed Journal ISSN 2581-4230.2020.vol. 6. P.138-142.
11. Navruzov K., Shukurov Z. K., Begjanov A. Sh. Method for determining hydraulic resistance during fluid flow in pipes // Electronic journal of actual problems of modern science, education and training 2019-II Issn 2181-9750. UDC: P. 532-542.
12. Шукров З. К. Нестационарное течение вязкоупругой жидкости в плоском канале при наличии перепада давления. Publishing House "Education and Science". Praha, Czech Republic 2021. P. 29-31.
13. Shukurov Z.K., Assistant Umarov N. Investigation of the hydraulic resistance of pulsating flows of a viscous fluid in an elastic pipe. Journal of Tianjin University Science and Technology ISSN (Online): 0493-2137 E-Publication: Online Open Access Vol:65 Issue:4: 2022 DOI 10.17608/TDX.IO/HJQB6
14. Shukurov Z. Pulsating flows of a viscous fluid in a flat channel with variable walls // Asian Journal of Research №3, 2019. – pp. 169-174. (№35 CrossRef. Impact factor: 5.1).
15. Шишлянников В.В. Теплообмен неньютоновских жидкостей в круглой трубе // Известия ВолгГТУ, 2010, №1. – С. 53-56.
16. Shukurov Zoxid Kuchkarovich. General rheological model of Maxwell-type elastic valuable fluids // European Journal of Molecular & Clinical Medicine. ISSN 2515-8260 Volume 07, Issue 05, 2020. – pp. 1716-1721. (01.00.00 (№3. Scopus. №35 CrossRef)).
17. Шульман З.П., Хусид Б.М. Нестационарные процессы конвективного переноса в наследственных средах. – Минск, 1983. – 256 с.
18. Shukurov Zoxid, Sag'dullayev Otobek. Method for determining hydraulic resistance during fluid flow in pipes // Novateur publications international Journal of innovations in Engineering Research and Technology. Volume 8, Issue 12, Dec. -2021.
19. Shukurov Zoxid, Umarov Nurbek, Bozorov Bobur. An impendant method of detecting a reduction in hydraulic resistance in arterial vessels. Middle European Scientific Bulletin, Volume 21 Feb 2022.
20. Шукров Зохид. Шульман-Хусид моделининг модификацияси ва, хусуса Ньютон, Максвел моделлардан авзалиги. Results of national Scientific Research Volume 1| Issue 6 2022 Sjif- 4.431