



## SHAMOL TA'SIRIDA SODIR BO'LGAN O'ZANDAGI TO'LQINLAR PARAMETRLARINI HISOBBLASH

**Rahimov A.R.  
Boqiyev B.S.**

*Iqtisodiyot va pedagogika universiteti (O'zbekiston)*

Shamol to'lqinlari generatsiyasi va transformatsiyasini tadqiqotlash hamda ularni qirg'oqlar va gidrotexnik inshootlarga ta'siri masalasi murakkab va muhim masala bo`lib hisoblanadi. Bu masalaning yechimi katta kanal va suv omborlarni loyihalash, qurish hamda sanoat qurilishi uchun qirg'oq zonasini o'zlashtirishda birinchi darajali ahamiyatga ega bo'ladi.

To'lqinlarning elementlarini to'g'ri prognozlash qirg'oq kamarining shakllanishini, kanal va inshootlarning siljishini, daryo va suv omborlari suv olish inshootlarini hamda boshqa obyektlarining samarali rostlash ishlarini amalga oshiradi.

Qo'zg'almas suvdagi shamol to'lqinlarining parametrlarini muhandislik hisoblari asosida birinchilardan bo`lib Y.M.Krilov, S.S.Strekalov va boshqa olimlar tomonidan olingan bog'lanishlari yotadi:

Chuqur suv havzasi uchun:

$$\frac{gh}{W^2} = 0,0042 \left( \frac{9x}{W^2} \right)^{1/3}; \quad (1)$$

$$\frac{gh}{W^2} = 0,0013 \left( \frac{gt}{W} \right)^{5/12}; \quad (2)$$

$$\frac{g\bar{T}}{W} = 18,7 \left( \frac{gh}{W^2} \right)^{3/5}, \quad (3)$$

bu yerda  $\bar{h}$  - to'lqinlarning o'rtacha balandligi ( $m$ );  $\bar{T}$  va  $t$  – to'lqinlarning o'rtacha davri va jadallahish vaqtiga ( $s$ );  $W$  - suv sathidan 10 m balandlikdagi shamolning tezligi ( $m/s$ );  $x$  - jadallahish uzunligi.

Agar  $\bar{h}$  va  $\bar{T}$  parametrlarni  $W$ ,  $x$ ,  $t$  dan (1) - (3) gacha yaqqol holda ifodalasak, unda ular quyidagi ko'rinishni oladilar:

$$\bar{h} = 9,1 \cdot 10^{-3} \sqrt[3]{xW^4}; \quad (4)$$

$$h = 1,04 \cdot 10^{-2} \sqrt[12]{t^5 W^{12}}; \quad (5)$$

$$\bar{T} = 7,5 \sqrt[5]{\frac{\bar{h}^3}{W}} \quad (6)$$

(4)-(6) tengliklarni hisobga olib quyidagicha yozish mumkin:

$$\bar{T} = 0,45 \cdot \sqrt[5]{xW^3} \quad (7)$$

$$\bar{T} = 0,48 \cdot \sqrt[5]{tW^3} \quad (8)$$

(1)-(8) bog‘lanishlar “QN va Q” lari asosida keltirilgan va ular quyidagi ko‘rinishda foydalaniladi:

$$\frac{g\bar{H}}{W^2} = 0,16 \left\{ 1 - \left[ \frac{1}{1 + 6,0 \cdot 10^{-3} \left( \frac{gx}{W^2} \right)^{0,5}} \right] \right\} \cdot \text{th} \left\{ 0,615 - \frac{\left( \frac{gx}{W^2} \right)^{0,8}}{1 - \left[ \frac{1}{1 + 6,0 \cdot 10^{-3} \left( \frac{gx}{W^2} \right)^{0,5}} \right]^2} \right\} \quad (9)$$

To‘lqinlarning  $\bar{T}$  o‘rtacha davrini aniqlash uchun quyidagi tenglikdan foydalaniladi:

$$\frac{g\bar{T}}{W} = 3,1 \cdot 2\pi \left( \frac{g\bar{h}}{W^2} \right)^{0,615} \quad (10)$$

Sayoz suvli havzalardagi to‘lqinlarning chegaraviy o‘sish shartlarida to‘lqinlarning o‘rtacha davriy kattaligi shamolning tezligiga bog‘liq bo‘lmasdan, balki faqat oqim chuqurligi bilan aniqlanadi:

$$\bar{T} = 4,6 \sqrt{\frac{u}{h}} . \quad (11)$$

Bu ko‘rsatilgan shartlardagi o‘lchovsiz to‘lqinlarning balandligi bilan o‘lchovsiz chuqurliklar orasidagi bog‘lanish quyidagi ko‘rinishda bo‘ladi:

$$\frac{g\bar{h}}{W^2} = 0,1 \cdot \left( g \frac{d}{W^2} \right)^{0,8} \quad (12)$$

Keltirilgan (9)-(11) bog‘lanishlar ko‘p qator tajriba ma’lumotlariga mos keladi, biroq bu yerda shuni ta’kidlash lozimki, bu bog‘lanish bo‘yicha hisoblashning aniqligi shamol tezligi kattaligining aniqlanish darajasiga bog‘liq bo‘ladi.

Shamol to‘lqinlari rivojlanishining spektral modelini energiya balansining tenglamasi kabi yozish mumkin:

$$\frac{ds}{dt} = \frac{\partial s}{\partial t} + x_\alpha \frac{\partial s}{\partial x_\alpha} + K_\alpha \frac{\partial s}{\partial K_\alpha} = \sum_{n=1}^N G_n(K_\alpha, x_\alpha, W_\alpha, S, t), \quad (13)$$

bu yerda  $G_n$  – generatsiya mexanizmini va to‘lqinlar dissipatsiyasini ifodalaydi. Mos ravishda boshlang‘ich va chegaraviy shartlar noma’lum (masalan, barqaror kuzatuvlardan) deb hisoblanadi.

Barnet modelini qaraymiz:

$$\frac{ds}{dt} = (L + \beta S) [1 - \mu(S, S_p)] + \Gamma(S) - T(S)S, \quad (14)$$

bu yerda  $L$  - Fillips mexanizmi;  $\beta$  - Maylz mexanizmi;  $(1 - \mu)$  ko‘paytma to‘lqin buzilishini hisobga oladi va  $S$  ning o‘sishini spektr kattaligiga teng bo‘lgan  $S_p$  bilan chegaralaydi;  $\Gamma(S)$  va  $T(S)$  - chiziqli bo‘lmagan o‘zaro ta’sir etuvchilar.

(13) tenglamaning uchinchi qo‘shuvchisini (refraksiya) hisobga olmasa ham bo‘ladi. Modelni soddalashtirish uchun yig‘indi parametrlar kiritiladi:

$$\frac{ds}{dt} = (\gamma_1 \alpha + \gamma_2 \beta S)(1 - \mu) + \gamma_3 \Gamma - \gamma_4 TS = \sum_{n=1}^4 \gamma_n G_n, \quad (15)$$

bu yerda  $\gamma_n$  - eksperimentdan aniqlanadigan identifikasiyon koeffisiyent. Ularning kuzatuvdan kuzatuvgacha bo'lgan o'zgarishlari modelning kamchiligini kompensasiyalaydi. Boshlang'ich pallada og'irlik  $\gamma_n - 1$  bo'ladi. Vaqtga bog'lanish  $\gamma_n(t)$  xarakteriga ko'ra (15) modelga moslik darajasi to'g'risida mulohaza qilish mumkin. Bu model doirasida, to'lqin rivojlanish jarayoni mexanizmlarining relaksasiyasi spektral zinchlik kattaligining o'zgarish vaqt xarakteriga nisbatan ancha sekin sodir bo'ladi deb taxmin qilinadi. Bu holatlar fazoda va vaqt bo'yicha  $\gamma_n$  koeffisiyentning kuchsiz o'zgarishini ta'minlaydi.

Shamol to'lqinlari haqiqiy spektrining maksimal chastotasi quyidagi bog'lanish bo'yicha aniqlanadi:

$$\frac{u_* f_m}{g} = 0,939 \left( \frac{gX}{u_*^2} \right)^{-0,354}, \quad (16)$$

bu yerda  $u_*$  – shamolning ishqalanish tezligi bo'lib, u

$$W_{10} \approx 25u_* \quad (17)$$

ifodadan aniqlanadi; X – to'lqinlar jadallahishining ekvivalent uzunligi bo'lib, u

$$X = x \frac{\int_{x_n}^x \frac{dx}{C_{go}(x)}}{\int_{x_n}^x \frac{dx}{C_{ga}(x)}}, \quad (18)$$

tenglikdan aniqlanadi. Bunda  $x$  – jadallahish uzunligi.

$C_{go}(x)$  - oqim bo'lmagan holatda shamol tezligiga to'g'ri keladigan maksimal spektrga mos bo'lgan spektral komponentlarning guruh tezligi;  $C_{ga}(x)$  - oqim bo'lgan holatda shu spektral komponentlarning absolyut guruh tezligi;  $x_n$  - jadallahish boshlanishi.

$C_{go}(x)$  ni aniqlash uchun quyidagi bog'lanishdan foydalaniladi:

$$C_{go} = \frac{C_0}{2} \left( 1 + \frac{2K_0 d}{s h 2 K_0 d} \right); \quad (19)$$

$$K_0 = \frac{\omega_{om}^2}{g t h K_0 d}; \quad (20)$$

$$\omega_{om} = \frac{5,9g}{u_*} \left( \frac{gx}{u_*^2} \right)^{-0,354}; \quad (21)$$

$$C_0^2 = \frac{g}{K_0} t h K_0 d, \quad (22)$$

bu yerda  $C_0$  – oqim bo'lmagan holatdagi spektr maksimal chastotasiga mos bo'lgan spektral komponentlarning davriy tezligi;  $K_0$  – to'lqinlar soni;  $\omega_{om}$  – spektr maksimumining aylanish chastotasi.

Absolyut guruxlar tezligi quyidagiga teng bo'ladi:

$$C_{ga}(x) = C_{go}(x) + u, \quad (23)$$

Bunda “*u*” tezlik to‘g‘ri oqimda “+”, teskari oqimda esa “-” bo‘ladi.

To‘g‘ri oqimda jadallahishning boshlanishi

$$X_H = \frac{10u_*^2}{g}, \quad (24)$$

teskari oqimda esa

$$C_{go}(x) = |u| \quad (25)$$

shartdan aniqlanadi.

Bunda shamol to‘lqinlarining oqim teskari yo‘nalishiga yo‘nalgan  $x < x_H$  bo‘lgan holatida to‘lqinlar hosil bo‘lmaydi.

$\omega$  - haqiqiy spektrning maksimal chastotasidan o‘rtacha chastotasiga o‘tish quyidagicha amalgalashadi:

$$\bar{\omega} = 1,05\omega_m, \quad \omega_m = 2\pi f_m \quad (26)$$

To‘lqinlarning  $h_{1/3}$  balandligi (to‘lqinlar eng katta balandligining uchdan bir qismi) quyidagi bog‘lanishdan aniqlanadi:

$$g \frac{h_{1/3}}{u_*^2} = 0,0222 \left( g \frac{X}{u_*^2} \right)^{0,667}, \quad (27)$$

bu yerda X – ekvivalent jadallahish uzunligi (1.19) ifodaga muvofiq aniqlanadi.

To‘lqinlarning  $h_{1/3}$  balandligidan  $\bar{h}$  o‘rtacha balandligiga o‘tish

$$\bar{h} = 0,627 h_{1/3} \quad (28)$$

bog‘lanishga ko‘ra olib boriladi.

(16) va (27) bog‘lanishlar sifat jihatidan oqimlardagi shamol to‘lqinlarining generatsiyasi bo‘yicha boshqa ma’lum bo‘lgan laboratoriya va dala sharoitidagi olingan natijalarga mosligini ko‘rsatadi.

## XULOSA

1. Tub oqiziqlar sarfi oqimning asosiy ko‘rsatkichlaridan bo‘lib, u o‘zanda sodir bo‘ladigan deformatsiyalarning o‘lchamlarini va jadallahishini aniqlaydi. Shuning uchun ko‘pgina muhandislik masalalarini yechimidagisuv o‘zanining monitoringini va muhofaza etilishini ta’minlashda bu xarakteristikalarini aniqlashning ishonchli usullariga ega bo‘lish zaruriyatini keltirib chiqaradi. Hozirgi vaqtida mavjud hisob usullarining ko‘pligiga qaramasdan, ularda suv obyektlarining o‘ziga xos xususiyatlari (ularning o‘lchamlari, rel`efining tabiatni, tub oqiziqlarning granulometrik tarkibi va h.k.) yetarli darajada hisobga olinmaydi. Tabiiyki bunday holatlar hisob usulining samarasini ancha kamaytiradi.

## FOYDALANILGAN ADABIYOTLAR RO‘YXATI:

- Чалов Р.С. Русловые процессы (русловедение). –Инфра-М. М., 2017, 568 с.
- Чекин А.Л. Математика и информатика. Часть 1. Учебное пособие– М.:МПГУ, 2019. 236 с.
- Штеренлихт Д.В. Гидравлика. – Лань, М., 2015, 640 с.

4. Эшев С.С., Рахимов А.Р., Гайимназаров И.Х. Влияние волновых потоков на деформаций русел каналов: Монография. – Т.: Издательство «Voris nashriyot», 2021, 189 с.
5. Eshev S.S., Rahimov A.R., IG‘oyibnazarov.X., Latipov Sh.A.. Generation of Wind Waves in Large Streams. International Jounal of Psychosocial Rehabilitation, Vol. 24, Issue 01, 2020. -Pp. 518-525.
6. Eshev S.S., Xazratov A.N., Rahimov A.R., Latipov Sh.A. Influence of wind waves on the flow in flowing reservoirs. IIUM Engineering Journal, Vol. 21, No. 2. 2020 <https://doi.org/10.31436/iiumej.v21i2.1329>. -Pp. 125-132. (05.00.00; № 6)
7. Rahimov Ashraf Rasul o‘g‘li. CALCULATION OF PARAMETERS OF LIVING SECTION OF IRRIGATION CHANNELS. International Multidisciplinary Journal for Research & Development. 2023/12/23.
8. Rahimov Ashraf Rasul o‘g‘li. SUV OQIMINING NOBARQAROR HARAKATIDAGI GRUNTLI KANALLARNING DEFORMATSIYASINI TADQIQOTLASH. Dissertatsiya. 2021.