

## VIII BOB. SUYUQLIKLARNING TESHIK VA NAYCHALARDAN OQISHI

Texnikada juda ko‘p hollarda suyuqliklarning tor va kalta naychalardan hamda teshiklardan oqish hollarini uchratish mumkin. Bu holning o‘ziga hos hususiyati shundan iboratki, biror katta idishdagi suyuqliklarning potentsial energiyasi teshikdan chiqishda oqimchaning kinetik energiyasiga aylanadi. Albatta bu holda energiyaning bir qismi qarshiliklarni yengishga sarf bo‘ladi. Bunday voqeani gidrouzatmalarda moylarning gidrosilindrлardan bosim ostida oqib chiqishi, yoqilg‘ining yonish kamerasinga oqib o‘tish va hokazolarda uchratish mumkin. Odatda bu masalalarni yechishda oqim fizikasiga bog‘liq shartlar kiritiladi.

### 8.1. Suyuqlikning yupqa devordagi teshikdan o‘zgarmas bosimda oqishi

Biror katta idishda suyuqlik  $p_1$  bosim ostida saqlanayotgan bo‘lib, u ozod sirtidan  $H_a$  masofadagi kichik teshikdan oqayotgan bo‘lsin (8.1-rasm, a). Diametri idish o‘lchamlariga qaraganda juda kichik bo‘lgan teshik kichik teshik deb ataladi. Yupqa devor deb oqayotgan suyuqlik teshikning faqat ichki qirrasiga tegib, uning yon sirtiga tegmagan holga aytildi. Bunday hol devor qalinligi teshik diametridan bir necha barobar kichik bo‘lsa yoki teshik kesimining ichki qirrasidan tashqariga kengayib borsagina (8.1-rasm, b) o‘rinli bo‘ladi.

Bu holda suyuqlik zarrachalari teshik atrofidagi hajmdan tashqariga qarab harakat qiladi va teshikka yaqinlashgan sari tezlashib boradi. Shu bilan birga suyuqlikning oqayotgan zarrachalarning barchasi uchun bir xil sharoit bo‘lib, ular silliq trayektoriya bo‘yicha harakat qiladi va teshik qirrasida idish devoridan ajraladi. Bundan keyingi oqish davomida oqimchaning kesimi bir oz torayadi va silindrik shakl qabul qiladi. Ko‘rilayotgan holda asosiy masala teshikdan iborat. Suyuqlikka to‘ldirilgan idishda

(8.1-rasm, a) yuzasi  $\omega_1$  bo‘lgan 1-1 (erkin sirt) va  $\omega_2$  bo‘lgan 2-2 oqayotgan suyuqlik oqimchasining teshik oldidagi kesimlari uchun Bernulli tenglamasini yozamiz:

$$\frac{g_1^2}{2g} + \frac{p_1}{\gamma} + z_1 = \frac{g_2^2}{2g} + \frac{p_2}{\gamma} + z_2 + \zeta \frac{g^2}{2g}. \quad (8.1.)$$

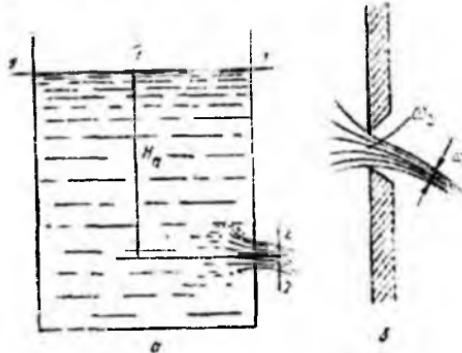
Bundan teshik uchun mahalliy qarshilik koeffitsiyenti nolga teng bo‘lgan holda  $z_1 - z_2$

$= H$  va  $\vartheta_1 \omega_1 = \vartheta_2 \omega_2$  ekanligini hisobga olsak, ushbu tenglamani olamiz:

$$\left[ 1 - \left( \frac{\omega_2}{\omega_1} \right) \right] \frac{g_2^2}{2g} = \frac{p_2 - p_1}{\gamma} + H,$$

bu tenglamadan oqimchaning nazariy hisoblangan tezligi uchun quyidagi munosabat kelib chiqadi:

$$g_n = g_2 \sqrt{\frac{2g \frac{p_2 - p_1}{\gamma} + H}{1 - \left( \frac{\omega_2}{\omega_1} \right)^2}}, \quad (8.2)$$



8.1-rasm. Suyuqlikning teshiklaridan oqib ketishiga doir chizma

Agar idishning kesimi  $\omega_1$  ga qaraganda teshikning kesmi  $\omega_2$  juda kichik bo‘lsa, u holda

$$g_n = g_2 \sqrt{2g \left( \frac{p_2 - p_1}{\gamma} + H \right)}$$

Idishdagi suyuqlik sirtida ham, teshik tashqarisida ham atmosfera bosimi bo'lsa yoki  $p_1 = p_2$  bo'lsa, u holda

$$\vartheta_n = \vartheta_2 = \sqrt{2gH}. \quad (8.3)$$

Bu formula Torichelli formulasi deb ataladi, u suyuqlikning tor teshikdan oqishi tezlikni hisoblash uchun nazariy formuladir.

Suyuqlikning teshikdan oqish tezligi ma'lum bo'lgan holda sarfni hisoblash qiyin emas

$$Q_n = \vartheta_n \omega_i. \quad (8.4)$$

Lekin amalda oqimcha teshikdan chiqayotganda uning kesimining torayishi sababli ko'riliyotgan masala biz ko'rgandagiga qaraganda murakkabroq. Shuning uchun biz chiqargan tezlik formulalari tezlik va sarfni nazariy tekshirish uchun qo'l-lanib, amalda esa ularga ma'lum tuzatishlar kiritiladi.

## 8.2. Siqilish, tezlik va sarf koeffitsiyentlari

Biz yuqorida suyuqlikning teshikdan oqishini ko'rganimizda oqimchaning teshiddagi kesimini olganimiz uchun oqimchaning va teshikning kesimini bir xil deb qaradik. Aslida esa suyuqlik teshikka uning atrofidagi hajmdan har tomonlama oqib kelgani uchun uning tezligi oshib boradi. Suyuqlik oqimi teshikka yaqinlashgan sari torayib boradi va bu jarayon suyuqlik teshikdan o'tgandan keyin ham inertsiya kuchi ta'sirida ma'lum masofagacha davom etadi. So'ngra esa torayish to'xtab, oqim

o'zgarmas  $\omega_c$  kesimli oqimcha ko'rinishida harakat qiladi. Oqimchaning torayishi

taxminan teshik diametriga teng masofada to'xtaydi. Torayishni hisoblash uchun, odatda siqilish koeffitsiyenti  $\varepsilon$  kiritiladi

$$\varepsilon = \frac{\omega_c}{\omega_2} \quad (8.5)$$

Bu koeffitsiyent yuqorida aytilganlarga asosan biridan kichik va tajribalarda aniqlanishiha  $\varepsilon = 0,61 \div 0,64$  atrofida bo'ladi.

Biz teshikdan oqayotgan suyuqlik tezligi uchun formula chiqarishda  $\zeta = 0$  deb qabul qilgan edik. Amaldağı tezlikni hisoblash uchun esa (8.1) dagi mahalliy qarshilik koeffitsiyenti  $\zeta$  ni hisobga oлган holda quyidagi formulani olamiz

$$g_a = \sqrt{\frac{2g\left(\frac{P_2 - P_1}{\gamma} + h\right)}{1 + \zeta - \left(\frac{\omega_2}{\omega_1}\right)^2}},$$

Tor teshiklar uchun esa  $\frac{\omega_2}{\omega_1} \ll 1$  bo‘lganda sababli  $\left(\frac{\omega_2}{\omega_1}\right)^2 \approx 0$  deb hisoblab, quyidagini olamiz:

$$g_a = \sqrt{\frac{2g\left(\frac{P_2 - P_1}{\gamma} + h\right)}{1 + \zeta}}.$$

Yuqorida ko‘rganimizdek,  $P_1 = P_2$  hol uchun

$$g_a = \frac{1}{\sqrt{1 + \zeta}} \sqrt{2gH}. \quad (8.6)$$

Bu formulani (8.3) bilan solishtirsak, amaliy va nazariy tezliklar o‘rtasida quyidagi munosabatni olamiz

$$\varphi = \frac{1}{\sqrt{1 + \zeta}} g_a. \quad (8.7)$$

Bundan ko‘rinadiki, amaliy tezlik nazariy tezlikdan kichik ekan. Odatda, amaliy tezlikning nazariy tezlikka nisbatini tezlik koeffitsiyenti deb ataladi va  $\varphi$  bilan belgilanadi:

$$\varphi = \frac{g_a}{g_n} \quad (8.8)$$

(8.8) ni (8.7) bilan solishtirish natijasida tezlik koeffitsiyentini hisoblash uchun ushbu formulaga ega bo‘lamiz:

$$\varphi = \frac{1}{\sqrt{1 + \zeta}}. \quad (8.9)$$

Ko‘rinib turibdiki,  $\varphi < 1$ . Ideal suyuqliklar oqqanda esa  $\zeta = 0$ ,  $\varphi = 1$  bo‘lib, oqish tezligi uchun nazariy formulani olamiz. Tajribalarning ko‘rsatishicha suv uchun  $\zeta \approx 0,06$ ,  $\varphi \approx 0,97 \div 0,98$  bo‘ladi.

Teshikdan oqayotgan suyuqlikning amaliy sarfi quyidagicha hisoblanadi:

$$Q_a = \varphi_a \omega_e$$

(8.5) dan  $\omega_c = \varepsilon \omega_2$  bo‘lgani uchun (8.8) ni hisobga olib, oxirgi tenglikdan ushbu munosabatni olamiz:

$$Q_a = \varphi \vartheta_n \varepsilon \omega_2 = \varphi \varepsilon \vartheta_n \omega_1$$

Bu so‘nggi formulani (8.4) bilan solishtirib, nazariy va amaliy sarflar uchun quyidagi bog‘lanishni olamiz:

$$Q_a = \varphi \varepsilon Q_n = m \vartheta_n \omega_2. \quad (8.10)$$

(8.10) dagi  $\varphi \varepsilon$  ko‘paytmani  $m$  bilan belgilaymiz va sarf koeffitsiyenti deb ataymiz

$$m = \varphi \varepsilon \quad (8.11)$$

Bunday xulosa qilib, sarf koeffitsiyenti amaliy sarfning nazariy sarfga nisbatiga teng ekanligini ko‘ramiz:

$$m = \frac{Q_a}{Q_n}$$

Yuqorida  $\varphi$  va  $\varepsilon$  uchun keltirilgan tajriba miqdorlaridan  $m \approx 0,60 \div 0,63$  ekanligi ma’lum.

$\varepsilon$ ,  $\varphi$ ,  $m$  larning keltirilgan qiymatlari Reynolds sonining katta miqdorlari uchun to‘g‘ri. Aslini olganda bu koeffitsiyentlar  $Re$  ning funktsiyasidir.

### 8.3. Suyuqlikning silindrik naychadan oqishi

Idish devoridagi teshikka o‘rnataligan kalta quvurlar *naychalar* deb ataladi. Odatta, naychalardan sarfini ko‘paytirish yoki ixcham oqimchalar olish uchun foydalilanildi. Ko‘p hollarda idish devori qalin bo‘lib, u parma bilan teshilganda naycha shaklida teshik paydo bo‘ladi.

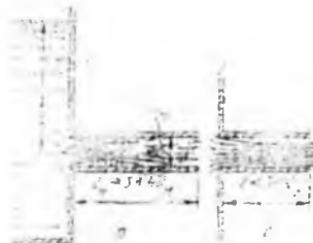
Naychalardan oqadigan suyuqlikni hisoblashda yuqorida keltirilgan tezlik va sarf formulalardan foydalanamiz, lekin  $\varepsilon$ ,  $\varphi$ ,  $m$  koeffitsiyentlarning qiymatlari boshqacha bo‘ladi.

Silindrik naychalardan suyuqlik oqayotganda kirishda u devordan ajraladi va torayadi. Bu hodisa xuddi yupqa devordagi teshikdan oqish holdagi kabi bo‘ladi. Lekin bu torayish to‘xtab, toraygan oqimcha bilan naycha devori orasida uyurmali harakat vujudga kelganligi sababli kengayish boshlanadi va oqim naychaning butun kesimini egallab olguncha davom etadi. Natijada oqimcha naychaning ko‘ndalnag kesimiga teng

kesimda chiqib ketadi. Bu hodisa naychaning uzunligi  $l$  uning diametridan 3÷4 marta katta bo‘lganda to‘liq amalga oshadi (8.2-rasm, a).

Bu holda oqimcha diametri naycha diametriga teng bo‘lgani uchun siqilish koeffitsiyenti  $\epsilon = 1$ , binobarin,  $m = \varphi$  bo‘ladi.

Agar naycha  $l_n = (3 \div 4)D_n$  dan kalta bo‘lsa, bu holda toraygan oqimcha naycha kesimigacha kengayib ulgurmaydi va oqim teshikdan oqayotgan suyuqlik kabi bo‘ladi (8.2-rasm, b).



**8.2-rasm. Naychadan oqish.**

Naycha uzunligining uning diametriga nisbati  $\frac{l}{D}$  va Reynolds soni tezlik hamda sarf koeffitsiyentlariga ta’sir ko‘rsatadi. Bu ta’sirni tajribalarda ko‘p tekshirilgan bo‘lib,  $\varphi$ ,  $m$  va  $\zeta$  larning o‘rtacha qiymatlari silindrik naychalar uchun quydagicha bo‘ladi:



**8.3-rasm. Ichki silindrik naycha.**

Yupqa devordagi teshikdan oqish holi bilan solishtirish natijasi shuni ko‘rsatadi-ki, silindrik naychalardan oqishda oqimchaning siqilishi bo‘limgani uchun sarf ortadi, lekin qarshilik katta bo‘lgani uchun tezlik kamroq bo‘ladi. Ba’zi hollarda ichki silindrik naychalar qo‘llanilib, ular idish devoridagi teshikka ichkari tomonidan kavsharlangan

juda kichik quvur ko‘rinishida bo‘ladi. Bunday naychalarda oqimcha kirishdagi torayishdan keyin  $l_n > 2,5D_n$  ga teng uzunlikda to‘liq kengayadi (8.3-rasm). Bu holda ham  $\varepsilon = 1$  bo‘lib,  $m = \varphi = 0,70$  bo‘ladi  $l_n \leq 1,5D$  da esa oqim to‘liq kengayishiga ulgurmaydi, natijada sarf kamayib ketadi.

#### 8.4. Turli xil naychalar

Silindrik naychalarining kamchiliklari shulardan iboratki, ularning uzunligi yetarli bo‘lib, oqimcha to‘liq kengayishga ulgursa (8.3-rasm a), u holda qarshilik ortib ketadi. Agar u kaltaroq bo‘lsa, oqimcha to‘liq kengaymasligi (8.3-rasm, b) natijasida sarf koeffisieti kamayib ketadi. Shuning uchun, odatda, boshqa xildagi naychalar ham qo‘llaniladi. Ular konussimon kengayuvchi (8.4-rasm, a), konussimon torayuvchi (8.4-rasm, b) va konoidal (8.4-rasm, v) naychalaridir.

**Konussimon kengayuvchi naychalarda** (diffuzorlarda) kirishda oqimcha juda ko‘p torayadi, so‘ngra esa tez kengaya boshlaydi va naychani butunlay to‘ldiradi. Shuning uchun siqilish koeffitsiyenti  $\varepsilon=1$ . Konuslik burchagi  $\Theta>8^0$  bo‘lganda esa oqimcha to‘liq kengaya olmaydi va natijada naycha devorlariga tegmay oqadi. Bu holda oqish yupqa devordagi teshikdan oqish holidan farq qilmaydi.

Kengayuvchi naychalarda tezlik, siqilish va sarf koeffitsiyentlari ( $\Theta>8^0$  da) konussimon kengayish burchagiga bog‘liq bo‘lib, ularning qiymatlari o‘rtacha  $m = \varphi = 0,45$  bo‘ladi. Bunday naychalarda tezlik kamayib ketadi. Bunga sabab naychada oqimcha torayishi va so‘ngra tez kengayishi natijasida qarshilik ko‘payib ketishidir. Shunga qaramay suyuqlik sarfi ancha ko‘payadi. Albatta, sarf koeffitsiyentidan buning aksi ko‘rinadi, lekin bu koeffitsiyent kengaygan chiqish kesimiga tegishli ekanini hisobga olsak, sarfning ko‘payishi tushunarli bo‘ladi. Konussimon kengayuvchi naychalarda oqimcha toraygan yerda vakuum paydo bo‘ladi va u so‘rish effektini vujudga keltiradi. Bu effekt silindrik naychalarda ham bo‘ladi, lekin kengayuvchi naychalarda kuchli. Bunday naychalar past bosimlarda yaxshi natija beradi.

**Konussimon torayuvchi naychalarda** ham  $\varphi$ ,  $m$ ,  $\varepsilon$  koeffitsiyentlar konuslik burchagi  $\Theta$  ga bog‘liq. Bunday naychalarda kirishda oqimcha torayadi (bu hodisa silindrik naychalardagiga qaraganda kamroq bo‘ladi) va so‘ng kengayadi. Naychadan chiqishda esa, uning kesimi torayishda davom etgani uchun, oqimcha uchun ikkinchi (tashqi) torayish yuz beradi. Bu naychalarda ichki torayish kam bo‘lgani uchun unga

surf bo'lgan energiya ham kam bo'ladi. Tajribadan ma'lumki torayuvchi naychalarda tezlik koeffitsiyenti konuslik burchagi ortishi bilan ortib boradi: surf koeffitsiyenti esa avval ortib borib,  $\Theta = 13^\circ$  da eng katta qiymatga ( $m = 0,946$ ) erishadi, so'ngra esa kamayadi. Shuni aytish keraki surf koeffitsiyenti ortganiga qaramay torayuvchi naychalarda surf kamayadi, shunki barcha koeffitsiyentlar chiqish qismiga nisbatan olingan. Bu naychalarda chiqish kesimi kirish kesmiga nisbatan toraygani uchun katta tezliklar olish mumkin.

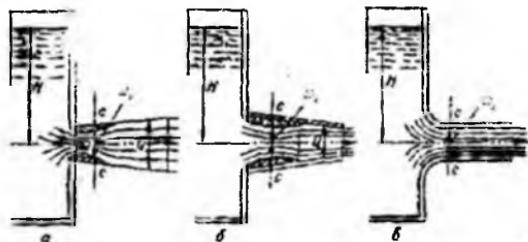
**Konoidal naychalar**ning shakli yupqa devordagi teshikdan oqayotgan suyuqlik oqimi shakliga o'xshash bo'ladi. Shuning uchun ularda ichki torayish boshqa naychalariga qaraganda juda kichik bo'lib, qarshilik ham kam bo'ladi. Demak tezlik surf va siqilish koeffitsiyentlari eng katta bo'ladi. Tajribalarning ko'rsatishicha bu holda  $m = \varphi = 0,97$ ,  $\varepsilon = 1$  bo'ladi naycha devorlari juda silliqlanganda esa  $m = \varphi = 0,995$  gacha yetadi. Konoidal naychalar eng katta tezlik va surf beradi, lekin ularni yasash qiyin bo'lgani uchun amalda juda kam qo'laniadi.

Turli naychalarda suv uchun oqish koeffitsiyentlarining qiymatlari 7-jadvalda keltirilgan. Turli naychalar aktiv turbinalarning soplolarida gidravlik turbinalarning so'ruvchi quvurlarida, fontanlarning soplolarida, brandspoyt, gidromonitorlarda turli suyuqliknki so'ruvchi va sochuvchi va boshqa turli qurilmalarda ishlataladi.

Naychalar katta idish devoriga emas, balki quvurning uchiga o'rnatilgan bo'lsa, (8.8) va (8.10) fromulalarda kirishdagi tezlik  $V_1$  ni hisobga olish kerak bo'ladi. Bu holda surf formulasi quyidagicha yoziladi:

$$Q = m \frac{\pi D_n^2}{4} \sqrt{\frac{2gH}{1 - \left(\frac{D_n}{D_r}\right)^2}} \quad (8.12)$$

bu yerda  $D_n$  va  $D_r$  - naycha va quvur diametrlari.



8.4-rasm. a - konussimon kengayuvchi naycha, b - konussimon torayuvchi naycha,

Har xil shakldagi naychalar va dumaloq teshik uchun siqilish, tezlik va sarf koeffitsiyentlari.

T №	Naychalar turi va teshiklar	Rasmlar	E	$\varphi$	m	$\zeta$
1	Yupqa devordagi dumaloq teshik	77	0,64	0,97	0,62	0,06
2	Tashqi silindrik naycha	78	1	0,82	0,82	0,5
3	Ichki silindrik naycha	79	1	0,71	0,71	1,0
4	Konussimon kengayuvchi naycha $\Theta = 7^0$ bo'lganda	80-a	1	0,45	0,45	3-4
5	Konussimon torayuvchi naycha $\Theta = 13^0 24'$ bolganda	80-b	0,982	0,963	0,946	0,09
6	Konoidal naycha	80-c	1	0,97	0,97	0,04

Ba'zi hollarda katta sarf yoki tezlik olish uchun ikki xil naychani ketma-ket qo'yiladi. Masalan, brandspoytlarda quvurning uchiga oxiri silindrik naycha bilan tugaydigan konussimon torayuvchi naycha qo'yiladi.

### 8.5. Suyuqliklarning teshikdan o'zgaruvchan naporda (bosimda) oqishi

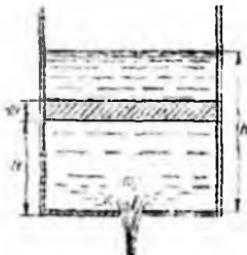
O'zgaruvchan bosimda oqish yoki idishlarning teshikdan yoki naychadan oqish hisobiga bo'shashi masalasini ko'ramiz. Idishning tubida teshik yoki naycha bo'lib, undan suyuqlikning oqish hisobiga bosim kamayib boradi. Natijada oqish tezligi ham kamayib boradi. Shuning uchun bu masala beqaror harakatga misol bo'ladi. Lekin bosim ham, tezlik ham vaqt davomida sekin o'zgargani uchun harakatni qisqa vaqt oraliqlarda barqaror harakatdek ko'rish mumkin. Bu holda masalani yechish uchun Bernulli tenglamasidan foydalansak bo'ladi.

Idishdagi suyuqlikning o'zgaruvchan balandligini  $H$ , shu balandlikdagi suyuqlik kesimi yuzini  $\omega$ , teshikning yuzini  $\omega_0$  bilan belgilaymiz (8.5-rasm). Kichik vaqt oralig'i

$dt$  davomida idishdagi suvning sathi (teshikdan oqish hisobiga)  $dH$  ga o'zgaradi. Bu

vaqt ichida oqib ketgan suyuqlik miqdori idishdagi suyuqlikning kamayishi  $Qdt$  ga teng, ya'ni

$$\omega dH = -Qdt \quad (8.13)$$



### 8.5-rasm. Idishning suyuqlikdan bo'shashiga doir chizma

Bu yerda manfiy ishora idishdagi suyuqlikning kamayganini bildiradi. Ko'rileyotgan vaqt oralig'ida (yuqorida aytilganidek) Bernulli tenglamasidan foydalanish mumkin bo'lgani uchun sarf (8.10) formula bilan hisoblanadi. U holda (8.13) quyidagicha yoziladi

$$\omega dH = -m\omega_0 \sqrt{2gH} dt.$$

oxirgi tenglikdan ko'rindikli,

$$dt = -\frac{\omega dh}{m\omega_0 \sqrt{2gH}}. \quad (8.14)$$

Agar sarf koeffitsiyenti  $m$  ni idish bo'shashi davomida o'zgarmaydi desak, u holda idishning bo'shash vaqtini quyidagicha hisoblanadi

$$t = -\frac{1}{m\omega_0 \sqrt{2g}} \int_H^0 \omega \frac{dH}{\sqrt{H}}. \quad (8.15)$$

Vaqt davomida suyuqlik sirti yoki idish kesimi yuzi  $\omega$  ning sathi  $H$  ning o'zgarishiga qarab qanday o'zgarishi  $\omega = f(H)$  ma'lum bo'lsa, u holda (8.15) tenglikning o'ng tomonidan integralini hisoblash mumkin. Prizmatik idishlar uchun  $\omega = const$  ekanligini nazarda tutib idishning ixtiyoriy sathi suyuqlikdan bo'shash vaqtini hisoblaymiz.

$$t = -\frac{\omega}{m\omega_0 \sqrt{2g}} \int_H^0 \omega \frac{dH}{\sqrt{H}}.$$

yoki

$$t = \frac{2\omega}{m\omega_0\sqrt{2g}} \sqrt{H} = \frac{2\omega H}{m\omega_0\sqrt{2gH}} \quad (8.16)$$

Idishdagı suyuqlikning dastlabki sathini  $H_d$  desak, dastlabki hajm  $V_d = \omega H_d$

bo‘ladi. U holda idishning dastlabki sathi  $H_d$  suyuqlikdan bo‘shash vaqt bilan quyidagicha bog‘lanadi

$$t = \frac{2\vartheta_d}{Q}$$

Bu formuladan ko‘rinadiki, o‘zgaruvchan bosimda idishning bo‘shash vaqt shu bo‘shagancha hajmli suyuqlikning o‘zgarmas  $H_d$  bosimda oqib ketishi uchun ketgan vaqtga qaraganda ikki baravar ko‘p ekan. Bunday masalalar benzin baklarning bo‘shab borishini hisoblashda kerak bo‘ladi. Masalan, (8.15) tenglamadan suyuqlik sathining  $H_1$  dan  $H_2$  gacha o‘zgarishi uchun ketgan vaqtini quyidagicha hisoblash mumkin.

$$t = \frac{2\omega}{m\omega_0\sqrt{2g}} (\sqrt{H_1} - \sqrt{H_2}) \quad (8.17)$$

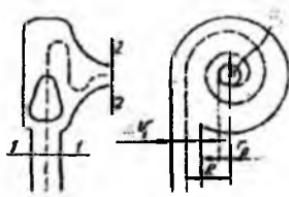
Shuningdek, o‘xshash yopiq idishlarning kichik diametrali teshiklardan oqishi hisobiga bo‘shashi masalasini ham ko‘rish mumkin. Suyuqlikning bosimi ko‘p idishdan bosimi kam idishga o‘tishi masalasini ham xuddi shunday ko‘rish mumkin.

## 8.6. Oqimcha texnikasi haqida tushuncha

Yuqorida aytib o‘tilgandek, oqimchali harakatlar (xususan suyuqliklarning teshik va naychalardan oqishi) texnikaning turli sohalarida qo‘llaniladi. Bularga misol sifatida forsunkalar, bosimni boshqaruvchi apparatlar, tashqi zarbani susaytiruvchi qurilmalar, sopolar va boshqalar ni ko‘rish mumkin. Ulardan ba’zilari haqida qisqacha to‘xtalib o‘tamiz.

**Forsunkalar** suyuqlikni changitish, ya’ni suyuqlik atmosferaga (yoki yuqori bosimli gaz bilan to‘la fazoga) oqib chiqishi bilan uning oqimchasining mayda zar-rachalarga parchalanib ketishini vujudga keltirish uchun ishlatalidigan maxsus nay-chaladir. Bunday forsunkalar yonish kameralariga yoqilg‘ini yuqorida aytigan usul bilan yetkazib berib, u yerda uning yonishiga yordam beradi. Ularning ishlash printsipi

quyidagicha avval suyuqlikning uyurma harakati vujudga keltiriladi, so'ngra esa hosil bo'lgan oqim toraytiriladi (8.6-rasm).



8.6-rasm. Forsunka kesimining

8.7-

rasm. Forsunka uyurmali

sxemasi.

oqimchaning hosil bo'lish sxemasi.

Suyuqlik forsunka ichiga urinma bo'yicha kiritilishi natijasida uning harakat miqdori momenti deyarli o'zgarmaydi, ammo oqimning torayishi natijasida aylanma tezlik ortib borib, markazdan qochma kuchning ortishiga sabab bo'ladi. Bu kuch suyuqliknini chiqishida devorga shunday siqadiki, natijada uning yupqa qavati vujudga kelib, forsunkadan chiqishda mayda tomchilarga aylanib ketadi. Bu harakat vaqtida forsunkaning o'qi bo'yicha sirdagi bosim bir atmosferaga teng havo (gaz) uyurmasi vujudga keladi (8.7-rasm,a). Bu uyurma idishlarning bo'shashidagi uyurma varonkasi (8.7-rasm,b) ga o'xshaydi, lekin forsunkada tezkorroq bo'ladi. Forsunkada suyuqlik sarfi formulasi (8.10) quyidagicha yoziladi:

$$Q = m \omega_0 \sqrt{2g \frac{p}{\gamma}}$$

bu yerda  $p$  - forsunka ichida suyuqlikning bosimi  $m$  - sarf koeffitsiyenti, u maxsus formula bilan topiladi.  $\omega_0$  - forsunkadan chiqishdagi kesim yuzi. Prof. G.N. Abramovich yaratgan nazariya bo'yicha sarf koeffitsiyenti  $m$  forsunkaning o'lchamlari va shakliga bog'liq bo'lib, quyidagicha hisoblanadi:

$$m = \frac{\epsilon}{\sqrt{1 + \frac{A^2 - \epsilon^2}{1 - \epsilon}}}$$

$$A = \frac{\omega_0 R}{\omega_1 r_0} \quad (8.18)$$

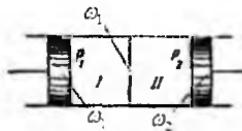
Bu yerda  $\omega_1$  - forsunkaga kirishdagi kesim yuzi  $R$  - kirishdagi oqimning aylanish radiusi  $r_0$  - chiqishdagi kesim radiusi.

Oqimchaning siqilish  $\varepsilon$  va tezlik koefitsiyentlari  $\varphi$  uchun quyidagi formulalari chiqarilgan:

$$\varepsilon = 1 - \frac{r^2 y}{r_0^2} \quad (8.19)$$

$$\varphi = \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{A^2 \varepsilon^2}{1 - \varepsilon}}}$$

bu yerda  $r_y$  - havo uyurmasining tashqi radiusi.



*8.8-rasm. Drossellarni tushuntirishga oid chizma*

Shunday qilib, prof. G.N. Abromovich nazariyasi bo'yicha sarf  $Q$  va forsunkadan chiqishdagi o'q bo'yicha tezlik  $V$  quyidagicha hisoblanadi

$$Q = \frac{\varepsilon \omega_0}{\sqrt{1 + \frac{A^2 \varepsilon^2}{1 - \varepsilon}}} \sqrt{2gH} \quad (8.20)$$

$$V = \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{A^2 \varepsilon^2}{1 - \varepsilon}}} \sqrt{2gH} \quad (8.21)$$

Suyuqlik reaktiv dvigatellaridagi forsunkalardan uyurma harakat suyuqlikni urinma bo'yicha keltirish o'rniiga, vintli uyurma hosil qiluvchi qurilma yordamida vuju-dga keltiriladi.

Drossellar va klapanlar (gidrouzatmalarda) bosim ma'lum chegaradan ortib ketganda uni kamaytirish uchun ishlataladi. Bularning turlari juda ko'p bo'lib, ular to'g'risida maxsus bo'limlarda to'xtalib o'tiladi. Biz quyidagi drosselni soddalashtirilgan shaklda keltiramiz (8.8-rasm). Bu holda bosimlari  $p_1$  va  $p_2$  bo'lgan bo'limlar teshik (yoki jikler deb ataluvchi tor bo'g'izcha) orqali tutashtirilgan bo'lib, birinchi bo'lmada bosim oshib ketganida suyuqlik ikkinchi bo'Imaga oqib o'tadi. Bu jarayon ikka bo'lmada bosim tenglashguncha davom etadi. Bunday qurilmalarda suyuqlik tezligi va sarfi quyidagicha hisoblanadi:

$$\vartheta = \varphi \sqrt{2g\Delta p/\gamma} = \varphi \sqrt{2g(H_1 - H_2)} \quad (8.22)$$

$$Q = m\omega_T \sqrt{2g\Delta p/\gamma} = m\omega_T \sqrt{H_1 - H_2} \quad (8.23)$$

bu yerda  $\Delta p = p_1 - p_2$ ;  $\omega_T$  - teshikning kesim yuzi;  $H_1, H_2$  – birinchi va ikkinchi

kameralardagi bosimlar.

Birinchi bo'lmadan ikkinchi bo'Imaga suyuqlikning oqib o'tish vaqtini quyidagicha hisoblanishi mumkin:

$$t = \frac{2\omega_1\omega_2}{m\omega_T(\omega_1 + \omega_2)} \left( \sqrt{\frac{p_1}{\gamma}} - \sqrt{\frac{p_2}{\gamma}} \right) = \frac{2\omega_1\omega_2}{m\omega_T(\omega_1 + \omega_2)} \left( \sqrt{H_1} - \sqrt{H_2} \right) \quad (8.24)$$

bu yerda  $\omega_1, \omega_2$  – birinchi va ikkinchi bo'lmalarning ko'ndalang yuzi;  $\omega_1$  va  $\omega_2$  teng

bo'lganda  $S_1 = S_2 = S$  deb belgilab, (8.24) ni ushbu ko'rinishga keltirish mumkin:

$$t = \frac{\omega}{m\omega_T} \left( \sqrt{H_1} - \sqrt{H_2} \right)$$

(8.22), (8.23) va (8.24) formulalar gidravlikaga doir adabiyotlarda idishdagি suyuqlikning cho'ktirilgan teshik orqali oqib o'tish masalasi sifatida keltiriladi.

## Amaliy mashg'ulotlarni bajarishga doir ko'rsatma:

**Masala:** Yuqoridagi idishdan tushayotgan suv (sarfi  $Q = 0,6 \text{ l/s}$ ), idish tubidagi teshik orqali ( $d = 30 - 15 \text{ mm}$ ) pastki idishga tushmoqda va pastki idish tubidagi teshik orqali ( $d = 25 \text{ mm}$ ) atmosferaga oqib chiqmoqda. Idishlardagi suv naporini (damlarini) aniqlang.

**Yechimi:** Idishlardagi suv sathi o'zgarmasligini inobatga olib, har bir idishlardan tushayotgan suv sarfi bir xil bo'lishini hisobga olib, idishlardagi suv damlarini quyidagicha aniqlaymiz:

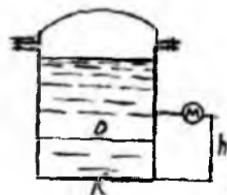
$$Q = \mu\omega_1 \sqrt{2gH_1};$$

$$Q = \mu\omega_1 \sqrt{2gH_2};$$

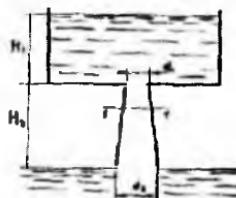
bu yerdan

$$H_1 = \frac{Q^2}{(\mu\omega_1)^2 2g} = 2,13 \text{ m};$$

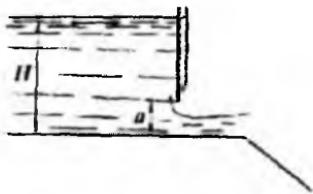
$$H_2 = \frac{Q^2}{(\mu\omega_2)^2 2g} = 0,76 \text{ m};$$



(8.10 - rasm).



(8.9-rasm).



(8.11-rasm)

### Mustaqil yechishga doir masalalar

1. Suyuqlik diametri  $d = 10 \text{ mm}$  teshik orqali  $H = 3 \text{ m}$  dam (napor) ostida atmosferaga oqib chiqmoqda. Teshikdan oqib chiqayotgan suv sarfini aniqlang, agar

siqilish, tezlik va qarshilik koeffitsiyentlari quyidagicha bo'lsa:  $\varepsilon = 0,62$ ;  $\varphi = 0,97$   
 $\xi = 0,06$ .

2. Sisternadan diametri  $d = 100$  mm bo'lgan teshikdan atmosferaga oqib chiqayotgan suv sarfini aniqlang. Agar sisterna diametri  $D = 250$  mm, sisternaga o'rnatilgan manometrning ko'rsatishi  $R_m = 0,2$  MPa va manometrning o'rnatish balandligi  $h = 1,3$  m bo'lsa.

Agar teshikka xuddi shu diametrda naycha ulansa suyuqlik sarfi qanday o'zgaradi? Teshikning qarshilik koeffitsiyenti  $\xi = 0,04$

3. To'g'on devoriga o'rnatilgan silindrik naycha orqali  $Q = 2,5 \text{ m}^3/\text{s}$  sarfni pastki b'efga o'tkazish kerak. B'eflardagi suyuqliklar sathining farqi  $H = 10$  m, naychaning sarf koeffitsiyenti  $\mu = 0,82$ . Naycha diametrini aniqlang

4. Suv yuqori rezervuardan pastki rezervuarga diametrlari  $d_1 = 150$  mm va  $d_2 = 200$  mm li tesyik va diffuzor orqali oqib o'tmoqda. Teshik va diffuzoring qarshilik koeffitsiyentlari:  $\xi_1 = 0,06$ ;  $\xi_2 = 0,03$ .

Agar 1-1 kesimdagi absolyut bosim nolga teng bo'lib,  $H_2 = 1.5$  m bo'lsa, yuqori rezervuardagi suv sathining balandligi  $- H_1$  nimaga teng bo'ladi (8.9- rasm)?

5. Eni  $b = 2,6$  m li tarnovdagagi darvoza tagidan oqib chiqayotgan suv sarfini aniqlang. Darvozaning ko'tarilish balandligi  $a = 0,7$  m yuqori b'efdagi suv dami (napori)  $H = 6,0$  m. Siqilish va tezlik koeffitsiyentlari:  $\varepsilon = 0,67$ ;  $\varphi = 0,97$  (8.11-rasm)

### VIII bob bo'yicha nazorat savollari

1. Suyuqliknинг yupqa devordagi teshikdan o'zgarmas bosimda oqishi
2. Siqilish, tezlik va sarf koeffitsiyentlari
3. Suyuqliknинг silindrik naychadan oqishi
4. Suyuqliklarning teshikdan o'zgaruvchan bosimda oqishi
5. Oqimcha texnikasi haqida tushuncha