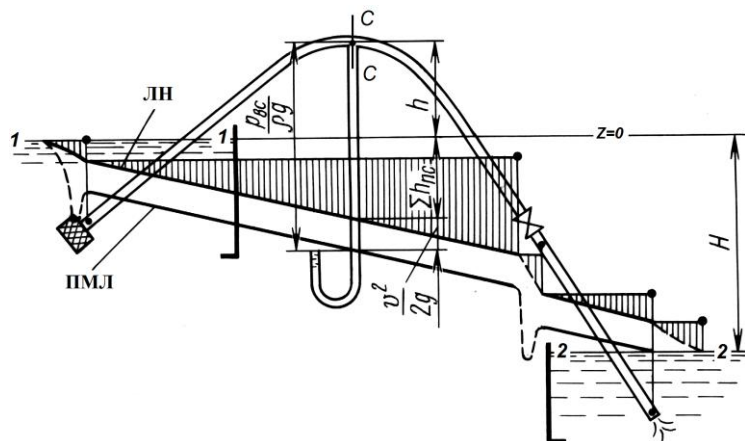


**Работа сифонного трубопровода.**

**Сифон** (от греч. слова siphon – трубка, насос) – изогнутая трубка с коленами разной длины, по которой переливается жидкость из резервуара с более высоким уровнем в резервуар с более низким уровнем жидкости.

Характерным для сифона является то, что в нём имеет место вакуум (для заполнения трубопровода жидкостью и создания вакуумметрического давления в верхней части сифона применяются вакуумные насосы).

Наибольшая величина вакуума будет в наиболее высоко расположенном сечении, т.е. в сечении (С-С).

Гидравлический расчёт сифонных трубопроводов принципиально не отличается от расчёта обычных трубопроводов.

Для определения вакуума в сечении (С-С) записываем уравнение Бернулли для сечений (1-1) и (С-С):

$$0 = h - \frac{p_{вс}}{\rho g} + \frac{v^2}{2g} + \sum_1^C h_{nc} \quad , \text{ или } \quad \frac{p_{вс}}{\rho g} = h + \frac{v^2}{2g} + \sum_1^C h_{nc} \quad (1)$$

где  $h$  – высота сечения (С-С) над начальным пьезометрическим уровнем в баке-питателе;

$v$  – скорость в сечении (С-С);

$\sum_1^C h_{nc}$  – сумма потерь напора на участке трубопровода (1-1) – (С-С);

Из уравнения (1) видно, что вакуумметрическая высота зависит от высоты  $h$  (чем больше  $h$ , тем больше вакуумметрическая высота).

Однако, при больших значениях  $\frac{p_{вс}}{\rho g}$  струя в сифоне может разорваться, и сифон перестанет работать.

Для обеспечения нормальной (безкавитационной) работы трубопровода должно выполняться условие:  $p_{вс} < p_{атм} - p_{нп}$ ,

где  $p_{нп}$  – давление насыщенных паров жидкости при данной температуре;

$p_{атм}$  – атмосферное давление.

Как известно, давление  $p_{нп}$  увеличивается с повышением температуры жидкости. В таблице приведены значения  $\frac{p_{нп}}{\rho g}$  в метрах водяного столба в зависимости от температуры.

$t, ^\circ\text{C}$	10	20	30	40	50	60	70	80	90	100
$\frac{p_{нп}}{\rho g}, \text{ м}$	0,12	0,24	0,43	0,75	1,25	2,00	3,17	4,82	7,14	10,3

Для уменьшения разрежения в сечении (С-С) целесообразным является увеличение сопротивления в нисходящей ветви сифона (например, установка задвижки, вентиля). Однако, необходимо учитывать, что это вызовет снижение расхода.

**Возможные варианты расчёта простого трубопровода.**

№ Варианта \ Параметры	$H$	$Q$	$d, l, \Delta, \nu$
I	?	x	x
II	x	?	x
III	x	x	$d=?$ x

**Вариант I.** Дано: расход жидкости  $Q$ , её свойства (т.е. кинематич. вязкость  $\nu$ ), размеры трубопровода  $l, d$  и абсолютная шероховатость его стенок  $\Delta$ .

Найти требуемый напор  $H$ .

Порядок решения следующий:

1) По известным  $Q, d, \nu$  находим число Рейнольдса:  $Re = \frac{v \cdot d}{\nu} = \frac{4 \cdot Q}{\pi d \nu}$  и определяем режим движения жидкости.

- если режим течения **ламинарный**, то тогда напор равен -  $H = \frac{32 \cdot L_n \nu \cdot v}{gd^2} = \frac{128 \cdot L_n \cdot \nu}{\pi g d^4} \cdot Q$ ,

где  $L_n = l_i + \sum l_{экви}$  - приведённая длина трубопровода;

- если **турбулентный** режим, то напор определяется по формулам:

а) для короткого трубопровода -  $H = \frac{v^2}{2g} \left( 1 + \lambda \frac{l}{d} + \sum \zeta \right) = 0,0827 \frac{Q^2}{d^4} \left( 1 + \lambda \frac{l}{d} + \sum \zeta \right)$ ;

б) для длинного трубопровода -  $H = \lambda \frac{L_n}{d} \frac{v^2}{2g} = 0,0827 \lambda \frac{L_n}{d^5} Q^2$ ,

где  $L_n = l_i + \sum l_{экви}$  - приведённая длина трубопровода;

В этих формулах по известным  $Re, d$  и  $\Delta$  выбираются соответствующие -  $\lambda$  и  $\zeta$ .

**Вариант II.** Дано: располагаемый напор  $H$ , свойства жидкости (т.е. кинематическая вязкость  $\nu$ ), размеры трубопровода  $l, d$  и абсолютная шероховатость его стенок  $\Delta$ . Найти расход  $Q$ .

Порядок решения следующий:

1) Определяем режим движения жидкости путём сравнения напора  $H$  с его критическим значением:

$$H_{кр} = \frac{32 \cdot L_n \cdot \nu^2}{gd^3} Re_{кр},$$

если  $H < H_{кр}$  - то режим ламинарный и тогда расход определяется как:  $Q = \frac{H \pi g d^4}{128 \cdot \nu L_n}$ .

если  $H > H_{кр}$  - турбулентный.

2) Задача решается методом последовательных приближений. В качестве 1-го приближения принимается **квадратичная область сопротивления**, в которой по известным  $d$  и  $\Delta$  определяются значения  $\lambda_I$  и  $\zeta_I$ , позволяющие найти из формул, приведённых в первом варианте расход в первом приближении  $Q_I$ .

Затем определяем число Рейнольдса в первом приближении  $Re_I$  (по полученной из расхода  $Q_I$  величине скорости  $v_I$ ) и уточняем значения коэффициентов сопротивлений (т.е. получаем значения коэффициентов сопротивлений во втором приближении  $\lambda_{II}$  и  $\zeta_{II}$ ).

3) Затем определяем расход во втором приближении  $Q_{II}$ ,  $v_{II}$ ,  $Re_{II}$  и уточняем значения коэффициентов сопротивлений (т.е. получаем значения коэффициентов сопротивлений в третьем приближении  $\lambda_{III}$  и  $\zeta_{III}$ , которого обычно оказывается достаточно).

**Вариант III.** Дано: располагаемый напор  $H$ , расход  $Q$ , свойства жидкости (т.е. кинематическая вязкость  $\nu$ ), размеры трубопровода  $l$  и абсолютная шероховатость его стенок  $\Delta$ .

Найти диаметр трубопровода  $d$ .

Порядок решения следующий:

1) Определяем режим движения жидкости путём сравнения напора  $H$  с его критическим значением:

$$H_{кр} = \frac{\pi^3 \nu^5 L_n}{2gQ^3} Re_{кр}^4,$$

если  $H < H_{кр}$  – то режим ламинарный; если  $H > H_{кр}$  – турбулентный.

2) Задача по определению диаметра трубопровода  $d$  решается графическим способом, путём построения зависимости  $H = f(d)$  при  $Q = const$ . Задавая ряд значений  $d$ , вычисляют соответствующие значения  $H$  из приведённых в варианте I уравнений связи между  $H$  и  $Q$  с учётом области сопротивления. Из построенного графика по заданному значению  $H$  определяют необходимый диаметр  $d$ . Далее следует уточнить значение  $H$  при выборе ближайшего большего стандартного диаметра.

**Примечание.** При расчёте коротких трубопроводов необходимо учитывать все виды потерь. При расчёте длинных трубопроводов скоростной напор пренебрежимо мал по сравнению с общей потерей напора в трубопроводе и при составлении баланса напоров им можно пренебречь.

### Расчёт сложных трубопроводов (СТ).

СТ принято называть трубопровод, имеющий разветвлённые участки, состоящие из нескольких труб, между которыми распределяется жидкость, поступающая в трубопровод от источника гидравлической энергии.

Сечения трубопровода, где смыкаются несколько ветвей, называются узлами.

В практике гидравлических расчётов СТ встречаются следующие основные схемы:

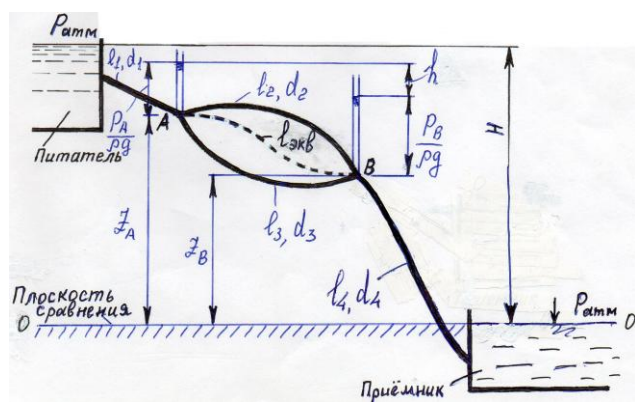
- с параллельными ветвями;
  - с концевой раздачей жидкости;
  - с непрерывной раздачей жидкости;
  - с кольцевыми участками,
- и всевозможные комбинации этих схем.

Расчёт СТ сводится в основном к решению одной из 3-х вариантов типовых задач, аналогичных для расчёта простого трубопровода.

Для расчёта СТ составляется система уравнений баланса расходов для каждого узла и уравнений баланса напоров (уравнений Бернулли) для каждой ветви трубопровода.

Так как обычно СТ являются длинными, при записи уравнений Бернулли можно пренебречь малыми скоростными напорами в каждом расчётном сечении трубопровода, и не учитывать малые величины местных потерь напора в узлах.

Указанная система расчётных уравнений должна включать в себя столько независимых неизвестных, сколько записано уравнений.



### Параллельное соединение трубопроводов.

Устанавливаем пьезометры в каждом из узлов.

Определить величину расхода жидкости из верхнего бака в нижний, если задано:

располагаемый напор  $H$ , геометрические размеры трубопроводов, режим движения – турбулентный,  $\lambda = \text{const}$ .

**Решение:**

1. Баланс расхода для узлов:  $Q_1 = Q_2 + Q_3 = Q$ . (1)

Рассмотрим параллельно соединённые трубы (2-й и 3-й участки).

Для сечений А и В записываем уравнение Бернулли при плоскости сравнения (0-0) (кроме того потерями в узлах и скоростными напорами пренебрегаем).

**Для второго участка получаем:**  $z_A + \frac{P_A}{\rho g} = z_B + \frac{P_B}{\rho g} + \sum h_2$ ,

где  $\sum h_2$  – учитывает только потери на трение.

Из рисунка видно, что:  $(z_A + \frac{P_A}{\rho g}) - (z_B + \frac{P_B}{\rho g}) = h$  - (разница гидростат. напоров).

Сравнивая это уравнение с уравнением Бернулли для сеч. А и В, получаем:  $h = \sum h_2$ .

**Для третьего участка соответственно получаем:**

$$h = \sum h_2, \text{ а значит и } h = \sum h_3, \text{ следовательно, } \sum h_2 = \sum h_3. \quad (2)$$

Заменяя 2-й и 3-й участки эквивалентным трубопроводом, получим:  $\sum h_2 = \sum h_3 = \sum h_{\text{экв}} = h$ .

**Потери напора в разветвленном участке между узлами равны потерям напора в любой из параллельных труб, соединяющей эти узлы.**

В свою очередь:

$$\sum h_{\text{экв}} = a_{\text{экв}} Q^2, \quad \sum h_2 = a_2 Q_2^2, \quad \sum h_3 = a_3 Q_3^2.$$

Тогда, получаем:  $Q = \sqrt{\frac{h}{a_{\text{экв}}}}$ ;  $Q_2 = \sqrt{\frac{h}{a_2}}$ ;  $Q_3 = \sqrt{\frac{h}{a_3}}$ .

Подставив эти значения в уравнение баланса расходов, получим:

$$\sqrt{\frac{h}{a_{\text{экв}}}} = \sqrt{\frac{h}{a_2}} + \sqrt{\frac{h}{a_3}} \quad \text{или} \quad \frac{1}{\sqrt{a_{\text{экв}}}} = \frac{1}{\sqrt{a_2}} + \frac{1}{\sqrt{a_3}}.$$

Для решения задач по расчёту СТ с параллельными ветвями, кроме записанных и пронумерованных уравнений, д.б. записано уравнение баланса напоров во всём трубопроводе:

$$H = \sum h_1 + \sum h_{\text{экв}} + \sum h_4 = a_1 Q^2 + a_{\text{экв}} Q^2 + a_4 Q^2.$$

Отсюда расход равен:  $Q = \sqrt{\frac{H}{a_1 + a_{\text{экв}} + a_4}}$ . (3)

Зная, что  $\sum h_2 = \sum h_{\text{экв}}$ , а  $a_{\text{экв}} Q^2 = a_2 Q_2^2$ , тогда расход в каждом из участков будет равен:

$$Q_2 = Q \sqrt{\frac{a_{\text{экв}}}{a_2}}, \quad Q_3 = Q \sqrt{\frac{a_{\text{экв}}}{a_3}}.$$

**Решение системы уравнений (1), (2), (3) м.б. осуществлено либо аналитически, либо графически.**

Выше был разобран случай турбулентного режима движения жидкости в трубах, т.е.  $h_n \equiv v^2 (Q^2)$  - (т.е. потери пропорциональны квадрату скорости и квадрату расхода).

**При ламинарном режиме движения имеем** -  $h_n \equiv v(Q)$ .

Потери напора при ламинарном режиме определяются по формуле Пуазейля, т.е.

$$h_n = \frac{32 \cdot l \cdot v \cdot \nu}{gd^2}; \quad v = \frac{Q}{F} = \frac{4 \cdot Q}{\pi d^2}.$$

или 
$$h_n = \frac{32 \cdot l \cdot \nu \cdot \nu}{gd^2} = \frac{32 \cdot 4l\nu\nu}{\pi gd^4} Q = 4,15 \frac{l \cdot \nu}{d^4} Q = b \cdot Q, \text{ следовательно } - h_n = b \cdot Q.$$

При параллельном соединении трубопроводов:  $\sum h_2 = \sum h_3 = \sum h_{\text{экв}} = h,$

тогда и:  $b_2 Q_2 = b_3 Q_3 = b_{\text{экв}} Q = h.$  Отсюда имеем:

$$Q_2 = \frac{h}{b_2}, \quad Q_3 = \frac{h}{b_3}, \quad Q = \frac{h}{b_{\text{экв}}}.$$

Но так как -  $Q = Q_2 + Q_3,$  следовательно -  $\frac{h}{b_{\text{экв}}} = \frac{h}{b_2} + \frac{h}{b_3}$  или  $\frac{1}{b_{\text{экв}}} = \frac{1}{b_2} + \frac{1}{b_3}.$

Расчётное уравнение Бернулли для всей системы имеет вид:

$$H = \sum h_1 + \sum h_{\text{экв}} + \sum h_4 = b_1 Q + b_{\text{экв}} Q + b_4 Q.$$

Из этого уравнения находим расход  $Q,$  а затем соответственно  $Q_2$  и  $Q_3.$

**Примечание:** Расчётная система уравнений (1), (2), (3) м.б. использована не только для расчёта трубопровода с параллельными ветвями, но и для расчёта сложных трубопроводов с концевой раздачей при условии, что перепады напоров в ветвях, расходящихся из одного узла, оказываются равными.

На рисунке приведены некоторые схемы таких трубопроводов.

