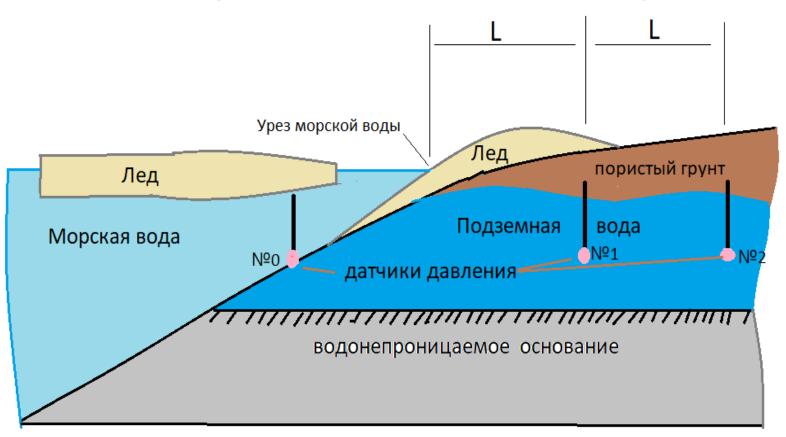
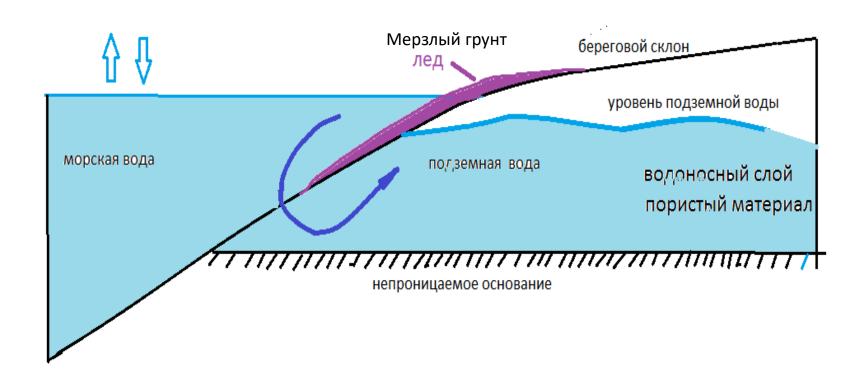


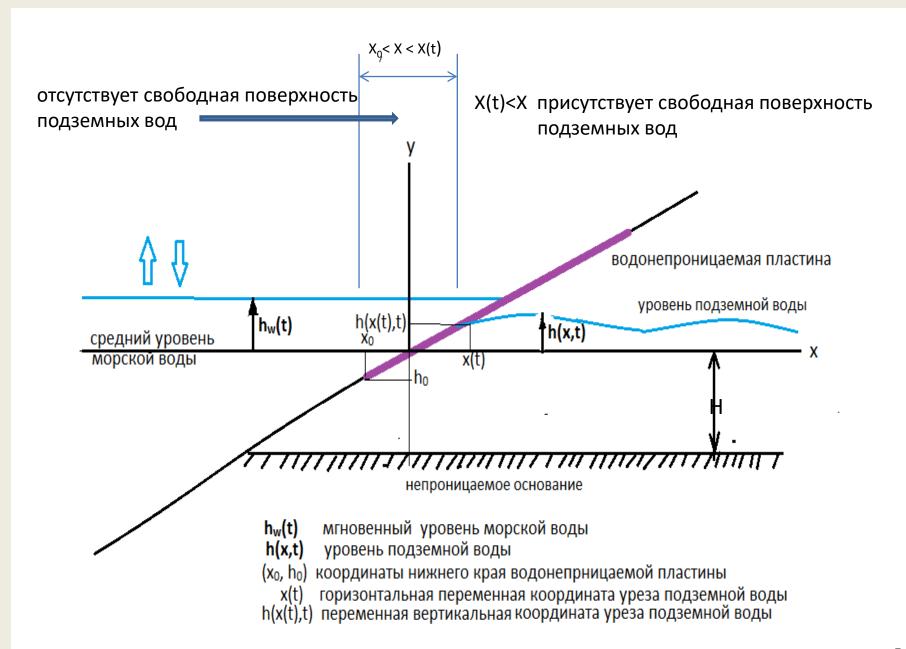
$$h(x,t) = ae^{-kx}\cos(\omega t - kx) + \varepsilon[h_s(x) + h_w(x,t)]$$
 $k = \sqrt{\frac{\omega}{2KH}}$

Упрощенная схема полигона на Шпицбергене



Проблема сопряжения уровня морской воды и подземной воды в присутствии льда и мерзлого грунта





Математическая модель

Потенциал $oldsymbol{arphi}$ движения подземных вод. Поровое давление $oldsymbol{p}$ в пористой среде:

$$\varphi = \frac{p}{\rho g} + y$$

$$\vec{u} = -C \operatorname{grad} \varphi = -\frac{C}{\rho g} \operatorname{grad} (p + \rho g y)$$

Закон Дарси

 $m{\mathcal{C}}$ -коэффициент фильтрации, имеющий размерность скорости $\left[rac{M}{\mathcal{C}}
ight]$

В силу условия несжимаемости воды $div\vec{u}=0$ потенциал $oldsymbol{arphi}$ и давление $oldsymbol{p}$ являются гармоническими функциями:

$$\Delta \varphi = 0$$
 $\Delta p = 0$

 Δ - оператор Лапласа. На свободной поверхности подземных вод y=h(x,t) должны выполняться дополнительные условия: кинематическое

$$\frac{\partial h}{\partial t} - C \frac{\partial \varphi}{\partial x} \frac{\partial h}{\partial x} + C \frac{\partial \varphi}{\partial y} = 0$$

и динамическое (постоянство давления)

$$m\frac{\partial \varphi}{\partial t} = C\left[(\frac{\partial \varphi}{\partial x})^2 + (\frac{\partial \varphi}{\partial y})^2 \right] - C\frac{\partial \varphi}{\partial y}$$

m — пористость среды.

На твердой поверхности условие непротекания $ec{n} \cdot grad arphi = 0$

Приближение мелкой воды - большой характерный горизонтальный размер L по сравнению с вертикальным размером $H\colon \mbox{\it H} \ll \mbox{\it L}$.

Справедливо **приближение гидростатики**, горизонтальная компонента скорости u(x,t), подчиняющаяся закону Дарси, в нашем случае **не зависит от вертикальной координаты** y и выражается через свободную поверхность h(x,t) соотношением

$$u = -C \frac{\partial h}{\partial x}$$

Из закона сохранения массы следует уравнение Буссинеска

$$m\frac{\partial h}{\partial t} = C\frac{\partial}{\partial x} \left((H+h)\frac{\partial h}{\partial x} \right)$$

Введем еще одну характеристику

$$K = \frac{C}{m} = \frac{\rho g}{\mu m} k$$

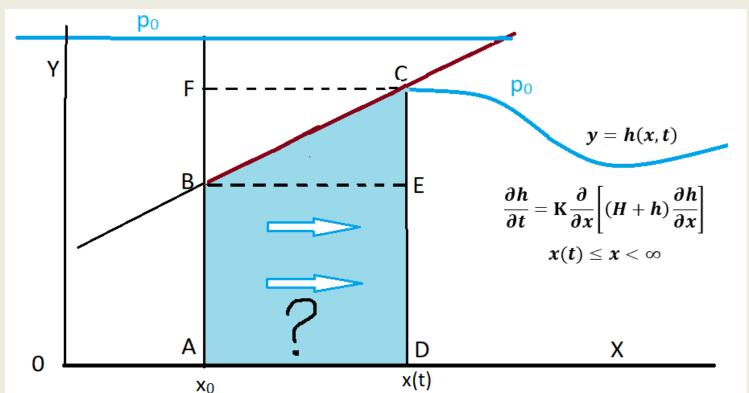
ho -плотность воды, g - ускорение свободного падения, μ — коэффициент динамической вязкости воды, k - коэффициент проницаемости, являющийся характеристикой пористой среды. Все перечисленные характеристики принимаем за постоянные величины.

Постановка задачи. Требуется решить нелинейное уравнение теплопроводности, описывающее поведение поверхности подземных вод h(x,t):

$$\frac{\partial h}{\partial t} = K \frac{\partial}{\partial x} \left[(H + h) \frac{\partial h}{\partial x} \right]$$

в диапазоне $x(t) \le x < \infty$, т.е. там, где существует свободная поверхность подземной воды.

На участке $x_0 \leq x < x(t)$ подземная вода есть, но **свободная поверхность отсутствует**, поэтому здесь подход с уравнением Буссинеска неприменим. Требуется использовать другие методы, например, решать задачу через потенциал ϕ или чтото еще .



Вопросы

- 1. Что делать с областью $x_0 < x < x(t)$
- 2. Как найти зависимость x(t)
- 3. Какие условия для уравнения Буссинеска поставить при x=x(t) и $x=x_0$

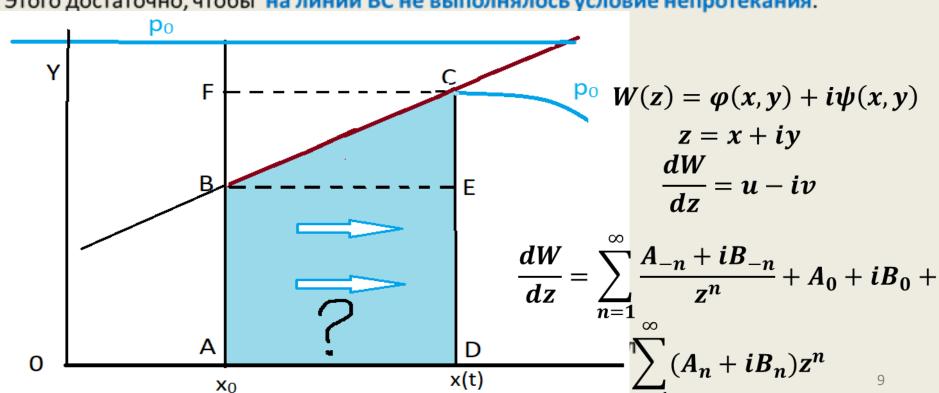
Попытка в области $x_0 < x < x(t)$ использовать потенциал $\varphi(x,y,t)$.

Время t - параметр. На линиях **АВ** и **СD** потребуем гидростатику

$$\varphi(x_0,y,t)=h_w(t), \quad \varphi(x(t),y,t)=h(x(t),t).$$

Следствие - на линиях **AB, CD, AD** присутствует только x- компонента скорости.

Этого достаточно, чтобы на линии ВС не выполнялось условие непротекания.



Использование горизонтального потока скорости в области ABCD для получения граничного условия для уравнения Буссинеска при x = x(t)

В области ABCD поток скорости $m{Q}$ одинаков для всех x из диапазона $x_0 < x < x(t)$ (время t параметр)

$$(H + \varphi(x)) u(x,t) = Q(t)$$

Далее t опустим для краткости. Здесь $y=\varphi(x)$ уравнение нижней границы водонепроницаемой прослойки (лед, мерзлый грунт). На рисунках это прямая линия $y=\varphi(x)=x\cdot tg\alpha$. Однако, на данном этапе мы можем ее считать произвольной функцией от x, такой чтобы существовала обратная функция $x=\varphi^{-1}(y)=F(y)$. Отсюда

$$u(x) = \frac{Q}{H + \varphi(x)}$$

С другой стороны из закона Дарси эта же скорость связана с давлением $oldsymbol{p}$

$$u(x) = -\frac{C}{\rho g} \frac{\partial}{\partial x} (p + \rho g y)$$

В результате получаем связь

$$\frac{Q}{H + \varphi(x)} = -\frac{C}{\rho g} \frac{\partial p}{\partial x}$$

и интегральное соотношение

$$\int_{x_0}^{x(t)} \frac{Q}{h + \varphi(x)} dx = -C(h - h_w)$$

h = h(x(t), t) вертикальная координата уреза подземной воды

В результате получен горизонтальный расход скорости в области АВСО:

$$Q = \frac{-C(h-h_w)}{\int_{x_0}^{x(t)} \frac{dx}{h+\varphi(x)}}$$

Заменим переменную интегрирования с x на y с помощью связи x = F(y) и окончательно получим выражение

$$Q = \frac{-C(h - h_w)}{\int_{H+h_0}^{H+h} \frac{F'(y)dy}{H+y}}$$

Пусть функция F'(y) раскладывается в ряд Тейлора по y:

$$F'(y) = \operatorname{ctg}\alpha + \sum_{n=1}^{\infty} \mathbb{C}_n \, y^n$$

тогда вышенаписанный интеграл вычисляется.

Вернемся к полученному соотношению для потока скорости Q. Это соотношение справедливо в любом вертикальном сечении области ABCD, включая границу x=x(t). На этой же границе можно вычислить поток Q, используя параметры уравнения Буссинеска

$$Q = -C(H+h)\frac{\partial h}{\partial x}$$

Приравняв выражения для , выведенные двумя разными способами, мы получим соотношение, справедливое только в одной точке x = x(t).

$$(H+h)\frac{\partial h}{\partial x} = \frac{(h-h_w)}{\int_{H+h_0}^{H+h} \frac{F'(y)dy}{H+y}}$$

которое естественно трактовать как граничное условие для уравнения Буссинеска при x=x(t).

Окончательная математическая формулировка задачи

Решить уравнение Буссинеска (нелинейное уравнение теплопроводности), описывающее поведение свободной поверхности подземных вод h(x,t):

$$\frac{\partial h}{\partial t} = K \frac{\partial}{\partial x} \left[(H + h) \frac{\partial h}{\partial x} \right]$$

в диапазоне переменной $x(t) \le x < \infty$ с нелинейным граничным условием на подвижной границе x = x(t):

$$(H+h)\frac{\partial h}{\partial x} = \frac{(h-h_w)}{\int_{H+h_0}^{H+h} \frac{F'(y)dy}{H+y}}$$

Поведение самой границы x = x(t) следует также найти во время решения.

Важным параметром, благодаря которому происходит обмен водой между морем и прибрежным водоносным слоем является перепад уровней морской воды и уреза подземной воды ($h-h_w$), который входит в граничное условие.

Если ограничится плоским профилем нижней границы водонепроницаемой пластины, то интеграл вычисляется

$$\int_{H+h_0}^{H+h} \frac{F'(y)dy}{H+y} = ctg\alpha \cdot ln \frac{H+h}{H+h_0}$$

и граничное условие на подвижной границе x = x(t) примет вид

$$(H+h)\frac{\partial h}{\partial x} = \frac{(h-h_w)}{\ln\frac{H+h}{H+h_0}} tg\alpha$$

Неизвестная подвижная граница x=x(t) сильно усложняет решение задачи. Возможным вариантом , позволяющим продвинуться в решении проблемы , является использование подвижной системы координат X=x-x(t), в которой уравнение Буссинеска видоизментся

$$\frac{\partial h}{\partial t} - \dot{x}(t) \frac{\partial h}{\partial x} = K \frac{\partial}{\partial x} \left[(H + h) \frac{\partial h}{\partial x} \right] \quad 0 < X < \infty$$

а граничное условие останется прежним, но должно выполняться в неподвижной точке X=0

$$(H+h)\frac{\partial h}{\partial X} = \frac{(h-h_w)}{\int_{H+h_0}^{H+h} \frac{F'(y)dy}{H+y}}$$

Линейная постановка

$$\frac{\partial h}{\partial t} = KH \frac{\partial^2 h}{\partial X^2} \qquad 0 < X < \infty$$

Граничное условие при X=0

$$\frac{\partial h}{\partial X}$$
-S($h - h_w$)=0 S= $-\frac{tg\alpha}{h_0}$ >0, h_0 <0

Задача без начальных условий h_w = $a\;cos\omega t$

$$h(X,t) = Ae^{-kX}\cos(\omega t - kX) + Be^{-kX}\sin(\omega t - kX)$$
 $k = \sqrt{\frac{\omega}{2KH}}$

$$A = \frac{(1+G)G}{1+(1+G)^2}a$$
, $B = \frac{G}{1+(1+G)^2}a$, $G = \frac{S}{k}$

Свойства решений

1). Глубина волнового проникновения колебаний в водоносный

слой (ширина скин-слоя)
$$\pmb{L} = \frac{1}{k} = \sqrt{\frac{2KH}{\omega}}$$
 не зависит от наличия льда

2). Коэффициент ослабления амплитуды колебаний уровня подземных вод

$$\mathbb{K} = \sqrt{rac{A^2 + B^2}{a^2}} = rac{G}{\sqrt{1 + (1 + G)^2}} < 1$$
 сдвиг $h(0,t) = A \cos \omega t + B \sin \omega t = \sqrt{A^2 + B^2} \cos (\omega t - arphi_0)$ $= \sqrt{A^2 + B^2} \cos [\omega (t - t_0)]$

$$tg \ \varphi_0 = \frac{1}{1+G} < 1, \quad t_0 = \frac{\varphi_0 T}{2\pi} \qquad (t_0)_{max} = \frac{T}{8}$$

Функция $\mathbb{K} = \frac{G}{\sqrt{1 + (1 + G)^2}}$ монотонно растет от $\mathbf{0}$ до $\mathbf{1}$ в диапазоне значений $0 < G < \infty$

Перепад уровней морской воды и уреза подземной ВОДЫ

$$h(0,t) = A \cos \omega t + B \sin \omega t$$

 $h_w = a \cos \omega t$

 $h(0,t) = A \cos \omega t + B \sin \omega t$ уровень уреза подземной воды уровень морской воды

$$\delta h = h_w(t) - h(0,t) = a \frac{\sqrt{(2+G)^2+G^2}}{1+(1+G)^2} cos(\omega t + \psi)$$
 $tg \ \psi = \frac{G}{2+G} \qquad \psi_{max} = \frac{\pi}{4} \quad \text{при } G \to \infty$

Функция $\mathbb{M} = \frac{\sqrt{(2+G)^2+G^2}}{1+(1+G)^2}$ с ростом G монотонно убывает от 1 до 0 в диапазоне значений $0 < G < \infty$.

 М - это безразмерный перепад амплитуды колебаний уровней морской воды и уреза подземных вод

$$\frac{\delta h}{a} = \mathbb{M} \cos(\omega t + \psi)$$

Численные значения параметров задачи для различных G

- 1) $\mathbb{K} = \frac{G}{\sqrt{1 + (1 + G)^2}}$ коэффициент ослабления амплитуды
- колебаний уровня подземных вод
- 2) φ_0 сдвиг фаз между колебанием уровня моря и колебанием уреза подземных вод
- 3) t_0 временная задержка колебанием уреза подземных вод относительно колебаний уровня моря для полусуточного лунного прилива
- 4) $\mathbb{M} = \frac{\sqrt{(2+G)^2+G^2}}{1+(1+G)^2}$ относительный перепад уровней морской
- воды и уреза подземных вод
- 5) ψ сдвиг фаз между перепадом уровней морской и подземных вод и движением морской поверхности

G	\mathbb{K}	$oldsymbol{arphi}_0$		t_0	M	ψ	
		град	рад			град	рад
0	0	45.0	$\pi/4$	1.5 час	1	0	0
0.1	0.07	42.4	0.74	1.46 час	0.95	2.9	0.05
0.5	0.28	33.8	0.59	1.16 час	0.78	11.5	0.20
1	0.45	26.4	0.46	0.91 час	0.63	18.3	0.32
5	0.82	9.7	0.17	20 мин	0.23	35.5	0.62
10	0.90	5.2	0.09	11 мин	0.13	39.5	069
50	0.98	1.1	0.02	3.3 мин	0.03	44.1	0.77
œ	1	0	0	0	0	45	0.79

Рассуждения о величине параметра G

$$G = \frac{tg\alpha}{|h_0|k} \qquad L = \frac{1}{k} = \sqrt{\frac{2KH}{\omega}}$$

$$a < |h_0| < H$$
, $h_0 < 0$, $|h_0|k \ll 1$

Диапазон изменений параметра G: 0< G< ∞

К росту G приводят следующие факторы:

- 1) Неглубокое залегание кромки льда $h_0pprox -a$,
- Большой угол α.

К уменьшению G приводят

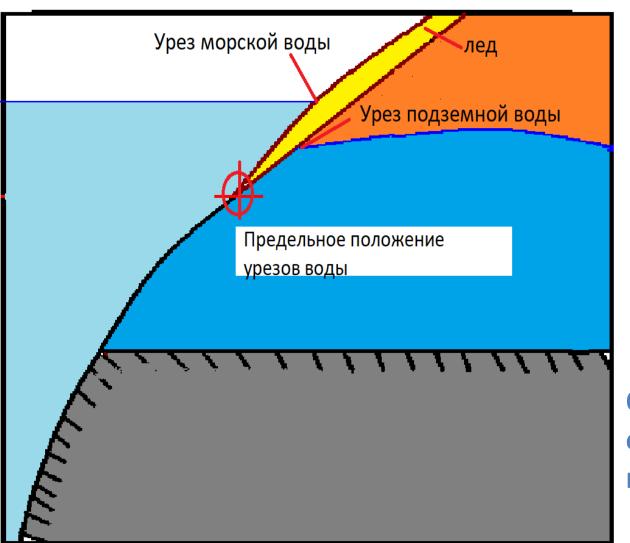
- 1) Глубокое залегание кромки льда $oldsymbol{h_0}\cong -H$
- 2) Малый угол α.

Оценки рассматриваемых эффектов на полигоне о. Шпицберген

Уклон дна $\alpha=7^0$, глубина залегания водонепроницаемой плиты H=6м, глубина волнового проникновения колебаний уровня в водоносный слой по горизонтали L=53м. Предполагаемая глубина расположения кромки льда - $h_0=1$ м и 2м ниже среднего уровня моря

h_0	G	Коэффициент ослабления проникающих в водоносный слой волн	Время задержки волнового сигнала на урезе воды	Коэффициент ослабления колебаний перепада уровней	Время задержки колебаний перепада уровней
1m	6.4	0.84	16 мин	0.19	1 час 17 мин
2м	3.2	0.73	28 мин	0.33	1 час 5 мин

Допустимое положение урезов воды для использования выведенного граничного условия



Естественное ограничение на параметры задачи

$$a \leq |h_0| < H$$
$$h_0 < 0$$

Оба уреза не долж опускаться ниже кромки льда

Выводы

Наличие льда и мерзлого грунта в прибрежной зоне моря как препятствия для фильтрации морской воды в береговой грунт приводит к уменьшению водообмена между морем и прибрежным подземным водоносным слоем, а также к дополнительной временной задержке сигнала в подземном водоносном слое, связанным с повышением или понижением уровня моря. Наличие льда и мерзлого грунта препятствует выравниванию уровней воды в море и подземном водоносном слое, что приводит заметному периодическому перепаду уровней моря и водоносного слоя при приливных колебаниях уровня моря.

