

Процессы турбулентного переноса

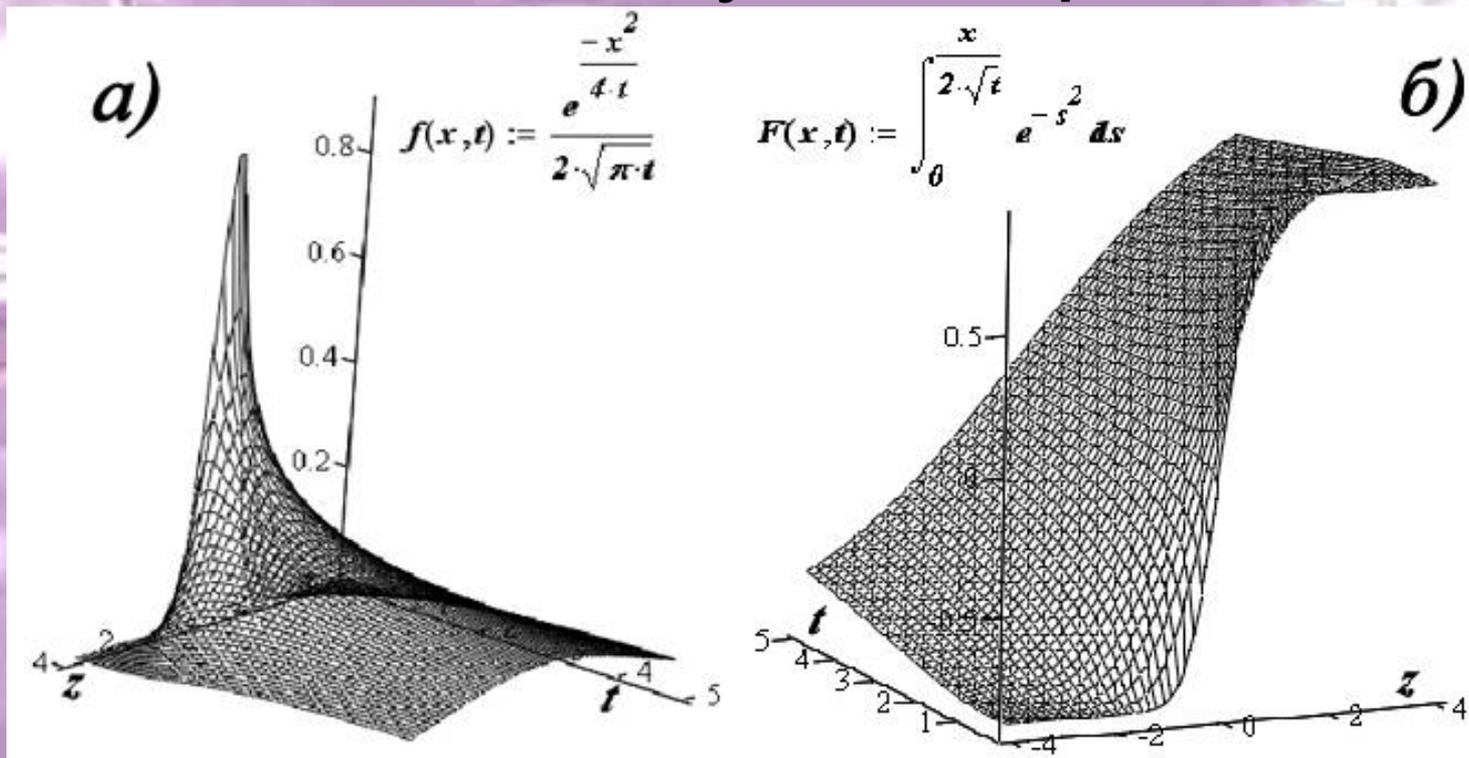
Основы К-теории запомнил –
будешь джедаем!



Основные вопросы

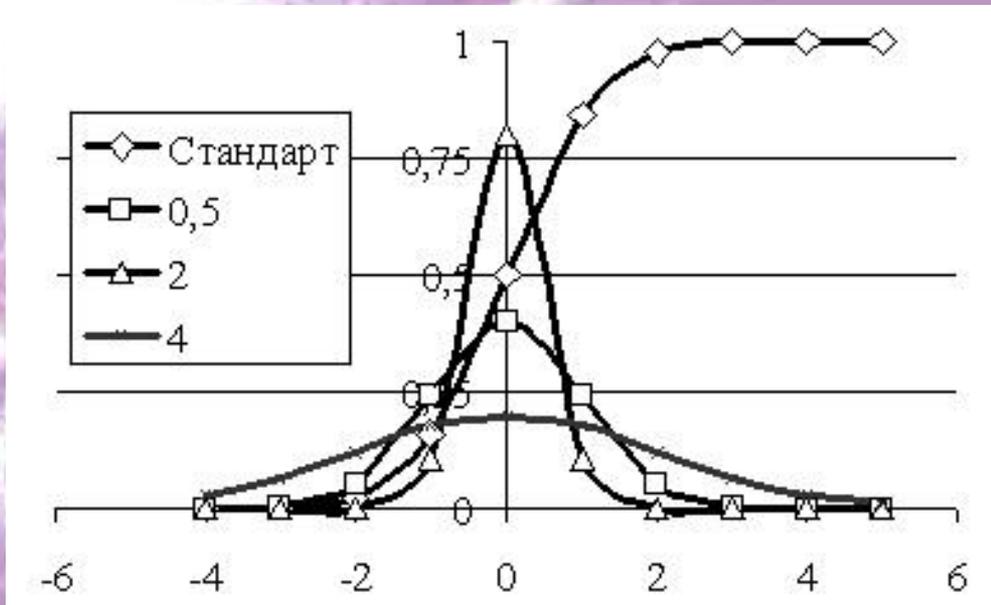
- Модель теплопроводности Фурье (диффузии Шмидта, вязкости Ньютона)
- Вид частного периодического решения уравнения теплопроводности
- Вид решения в виде «шапки» и ступеньки для задачи диффузии
- Порядок величины κ -та температуропроводности почвы и воздуха
- Что такое число Прандтля (Шмидта)
- Правила усреднения Рейнольдса
- Центральный пункт К-теории – применение градиентной гипотезы
- Что такое коэффициент турбулентности, размерность и порядок величины
- Решение задачи о суточном ходе температуры и законы Фурье
- Решение задачи о трансформации потока и понятие вторичного пограничного слоя
- Причина образования трансформационных туманов

«Шапка» в двух измерениях



$$\begin{aligned}
 \text{тогда } \frac{z}{2a\sqrt{t}} f(z,t) &= \frac{1}{2a\sqrt{\pi \cdot t}} \cdot \frac{z^2}{F(a^2, t)} \\
 &= \frac{1}{2a\sqrt{\pi \cdot t}} dz \int_{-\infty}^{\frac{z}{2a\sqrt{t}}} e^{-s^2} ds
 \end{aligned}$$

«Шапка»-основа диффузии



Графики плотности нормально распределенной случайной величины с нулевым средним и СКО= σ =0,5;1;2;4

$$F(s) = \frac{1}{2\sigma\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^s e^{-\frac{s_1^2}{2\sigma^2}} ds_1$$

$$= \frac{dF}{ds} = \frac{1}{2\sigma\sqrt{\pi}} \cdot e^{-\frac{s^2}{2\sigma^2}}$$

$$\frac{df(s)}{ds} = -\frac{s}{\sigma^2} \cdot f(s)$$

$$\frac{d^2 F(s)}{ds^2} = -\frac{s}{\sigma^2} \cdot \frac{dF(s)}{ds}$$

«Шапка» – это автомодельное решение уравнения теплопроводности

для $f(t, x, a) = \frac{x^2}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4a^2 \cdot t}}$ следствия $\boxed{\frac{\partial f}{\partial t}} = \frac{1}{8} \cdot \frac{e^{-\frac{x^2}{4a^2 \cdot t}}}{\sqrt{\pi t^5}} \cdot \frac{(x^2 - 2a^2 \cdot t)}{a^3} = \boxed{a^2 \cdot \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}}$

для $F(t, x, a) = \int_{-\infty}^{\frac{x}{2a\sqrt{t}}} e^{-s^2} ds$ следствия $\boxed{\frac{\partial F}{\partial t}} = -\frac{1}{4} \cdot \frac{e^{-\frac{x^2}{4a^2 \cdot t}}}{\sqrt{\pi t^5}} \cdot \frac{x}{a\sqrt{t^3}} = \boxed{a^2 \cdot \frac{\partial^2 F}{\partial z^2}}$

$$\frac{\partial T}{\partial t} = a^2 \cdot \frac{\partial^2 T}{\partial z^2}, \quad \text{если } T = f \quad \text{или} \quad T = F$$

Вспоминание о «шапке»: a^2 – это дисперсия в нормальном распределении случайной величины

Модель теплопроводности Фурье

$$\delta Q = c dm \frac{\partial T}{\partial t} = c \rho S dz \frac{\partial T}{\partial t}, [Q] = \text{вт}$$

$$\delta Q = S(G(z) - G(z + dz)) = -\frac{\partial G}{\partial z} dz S$$

$$c \rho \frac{\partial T}{\partial t} = -\frac{\partial G}{\partial z},$$

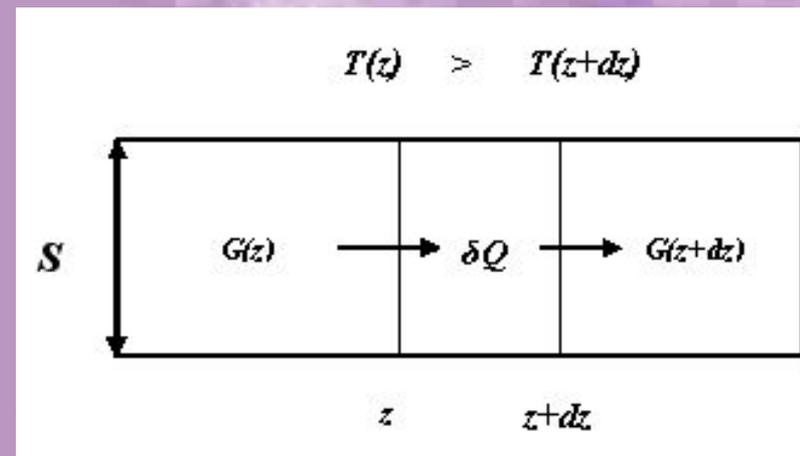
$$G = -a \frac{\partial T}{\partial z} = -c \rho \lambda \frac{\partial T}{\partial z}, [G] = \frac{\text{вт}}{\text{м}^2}$$

$$[a] = \frac{\text{вт}}{\text{м} \cdot \text{К}}, [\lambda] = \frac{\text{м}^2}{\text{с}}$$

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \lambda \frac{\partial^2 T}{\partial z^2}$$

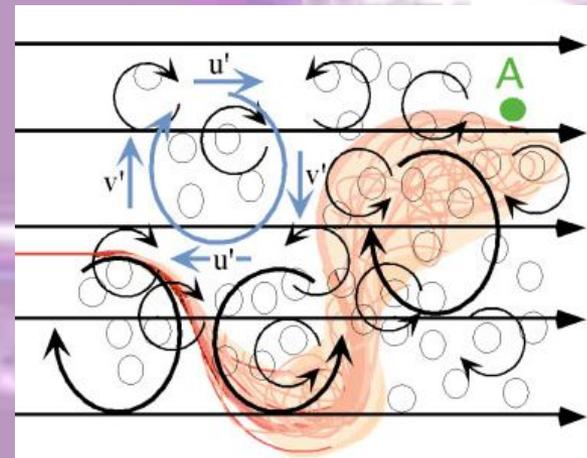
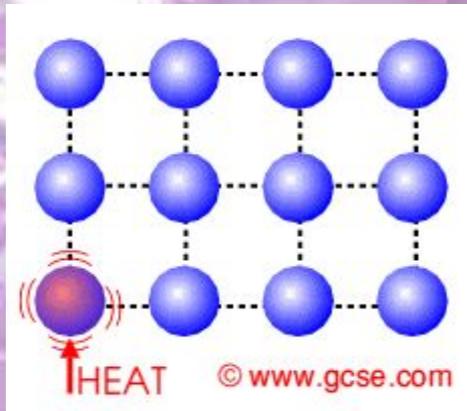


Жан Батист Фурье



Это уравнение теплопроводности

Отличие деятельного слоя почвы от деятельного слоя воды – следствие разных механизмов теплопроводности?



- Почва – это твердое тело и теплопередача идет за счет молекулярной теплопроводности и капиллярного просачивания вод – это очень медленно!
- В воде (и в воздухе) теплообмен происходит при нерегулярном перемещении отдельных объемов среды. Это называется турбулентным теплообменом. Он происходит во много раз быстрее!
- Поэтому эффективная теплопроводность воды в водоемах гораздо больше, т.е. прогреваются толстые слои воды, но температура меняется медленнее и с меньшей амплитудой

Тепловые характеристики Д.С

<i>Вещество</i>	<i>Плотность Кг/м³</i>	<i>Теплоемкость Дж/(кг·К)</i>	<i>Теплопроводность Вт/(м · К)</i>
<i>Воздух</i>	<i>1,22</i>	<i>1000</i>	<i>0,02</i>
<i>вода</i>	<i>1000</i>	<i>4200</i>	<i>0,63</i>
<i>лед</i>	<i>900</i>	<i>2100</i>	<i>0,5</i>
<i>снег</i>	<i>200</i>	<i>3000</i>	<i>0,11</i>
<i>дерево</i>	<i>700</i>	<i>1200</i>	<i>1,0</i>
<i>песок</i>	<i>500</i>	<i>2000</i>	<i>0,25</i>
<i>скала</i>	<i>2700</i>	<i>880</i>	<i>3,0</i>

$$\text{Коэф - т Температуропроводности} = \frac{\text{Коэф - т Теплопроводности}}{\rho_p}$$

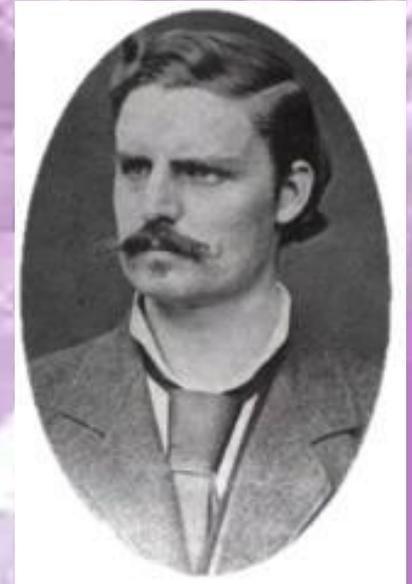
Законы диффузии

- Сформулированы в 1855 Адольфом Фиком по аналогии с уравнением теплопроводности Фурье.
- Первый Ф. з. устанавливает для стационарной диффузии пропорциональность плотности потока j диффундирующих частиц градиенту их концентрации

$$j = -D \frac{\partial c}{\partial x}$$

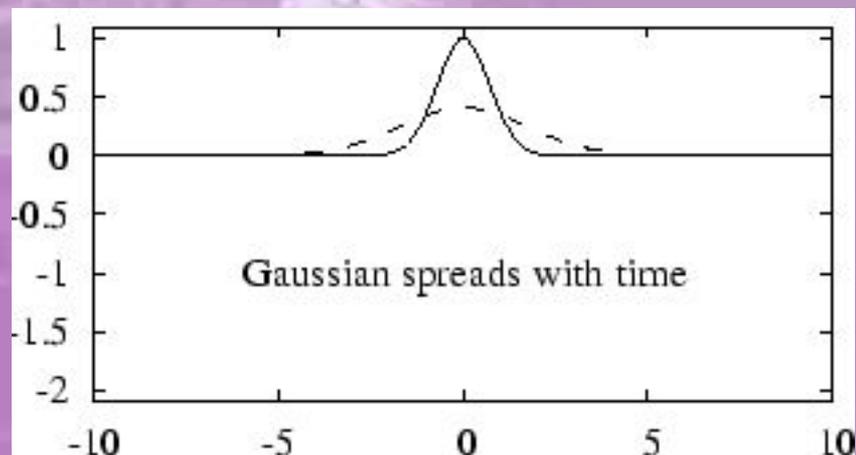
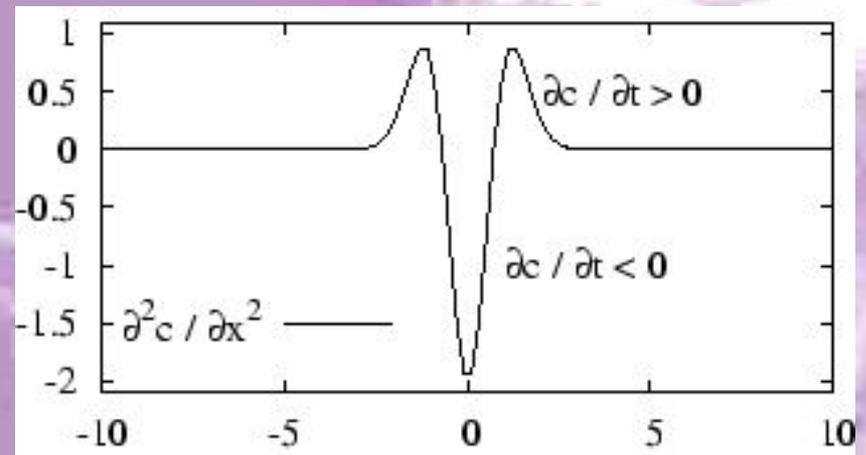
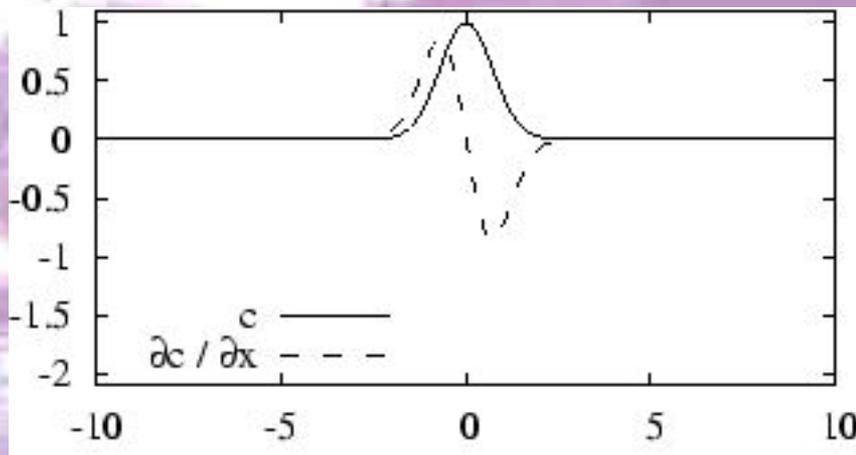
- Второй Ф. з. описывает нестационарный случай, он следует из первого Ф. з. при учёте изменения концентрации диффундирующих частиц со временем

$$\frac{\partial C}{\partial t} = D \frac{\partial^2 C}{\partial x^2}$$



Адольф Фик

Действие, описываемое уравнением диффузии



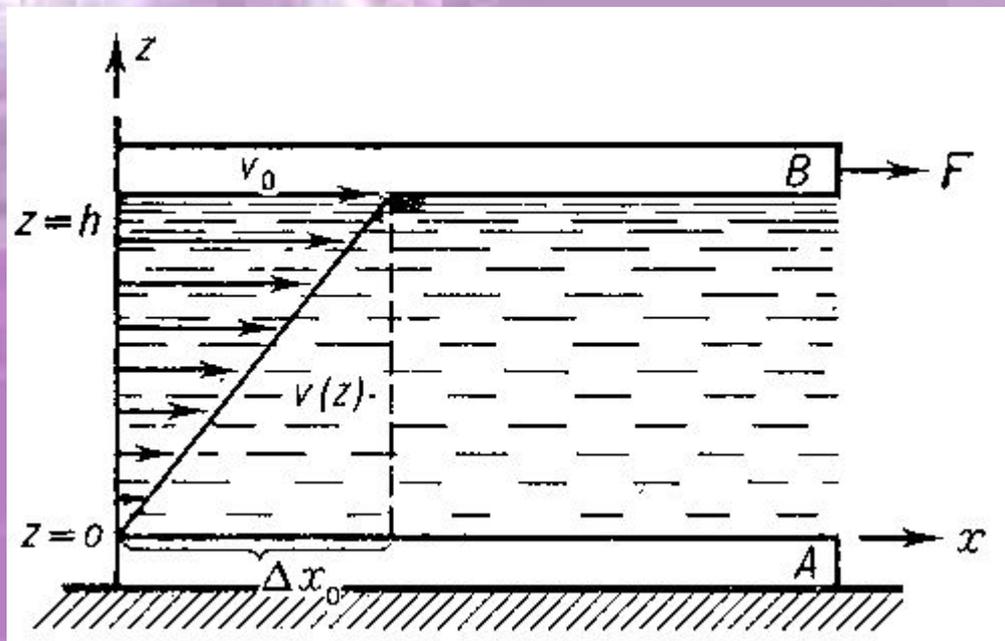
$$\frac{Dc}{Dt} = K_t \nabla^2 c. \quad K_t \gg K$$

$$\nabla^2 c = \frac{\partial^2 c}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 c}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 c}{\partial z^2}$$

$$K = 2.4 \times 10^{-5} \text{ m}^2 \text{ s}^{-1}$$

Закон вязкости Ньютона

Вязкость жидкости определяется соотношением, которое экспериментально установил И.Ньютон. Если пространство между двумя горизонтальными параллельными пластинами заполнено жидкостью и меньшая верхняя пластина движется с постоянной скоростью, тогда как нижняя остается на месте, то выполняется равенство



$$F = \mu S \frac{du}{dy}$$

Согласно молекулярно-кинетической теории

$$\mu = \frac{1}{3} \langle \lambda \rangle \langle u \rangle \rho$$

ρ

Характерные числа Pr , Sc



$$\nu_{\text{газов}} \left(0.7 \leq \text{Pr} \leq 1 \right)$$

$$\text{Sc} = \frac{\nu}{D} \text{ (газов Sc=1)}$$



Людвиг Прандтль ν – коэф-т вязкости $\left[\text{м}^2 \text{с}^{-1} \right]$

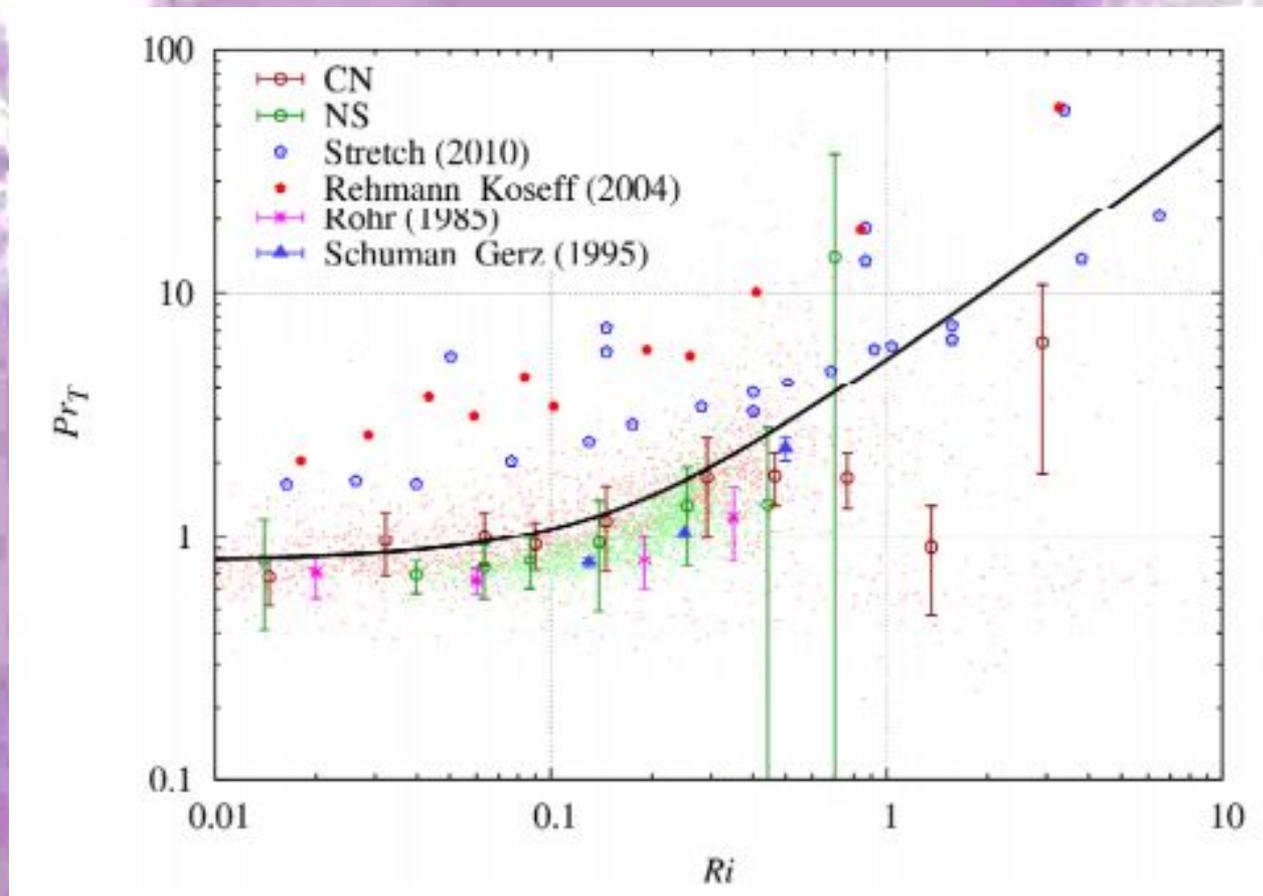
Эрнст Шмидт

λ – коэф-т теплопроводности $\left[\text{м}^2 \text{с}^{-1} \right]$

D – коэф-т диффузии $\left[\text{м}^2 \text{с}^{-1} \right]$

В турбулентной атмосфере $\text{Pr}=\text{Sc}\approx 0.95$, т.е. теплообмен интенсивнее, чем обмен импульсом

Турбулентное число Прандтля (С.С. Зилитинкевич)



В устойчиво стратифицированной атмосфере перенос тепла во много раз меньше, чем перенос импульса!

Уравнения диффузии, переноса и разделение на среднее и флуктуацию

$$\frac{Dc}{Dt} = K \nabla^2 c$$

$$\frac{\partial c}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \nabla c = K \nabla^2 c$$



$$\frac{\partial(\bar{c} + c')}{\partial t} + (\bar{\mathbf{u}} + \mathbf{u}') \cdot \nabla(\bar{c} + c') = K \nabla^2(\bar{c} + c').$$

Здесь к пока молекулярный коэффициент обмена!

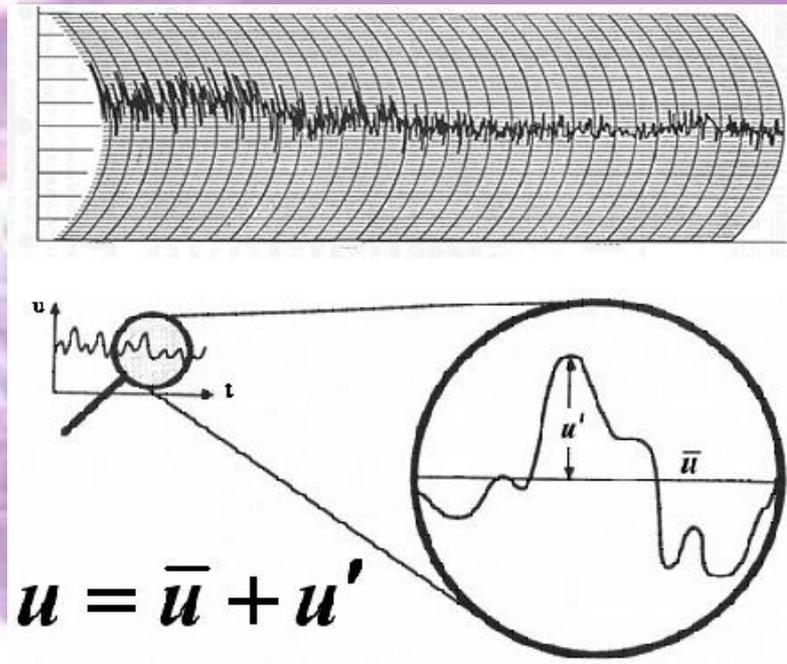
Структура уравнения турбулентного переноса

$$\frac{\partial \bar{c}}{\partial t} + \bar{\mathbf{u}} \cdot \nabla \bar{c} =$$

$$K \nabla^2 \bar{c} + K \nabla^2 c' - \frac{\partial}{\partial x} (\overline{u'c'}) - \frac{\partial}{\partial y} (\overline{v'c'}) - \frac{\partial}{\partial z} (\overline{w'c'})$$

$$= K \nabla^2 \bar{c} + K \nabla^2 c' - \nabla \cdot (\overline{\mathbf{u}'c'})$$

Пульсации и усреднение Рейнольдса

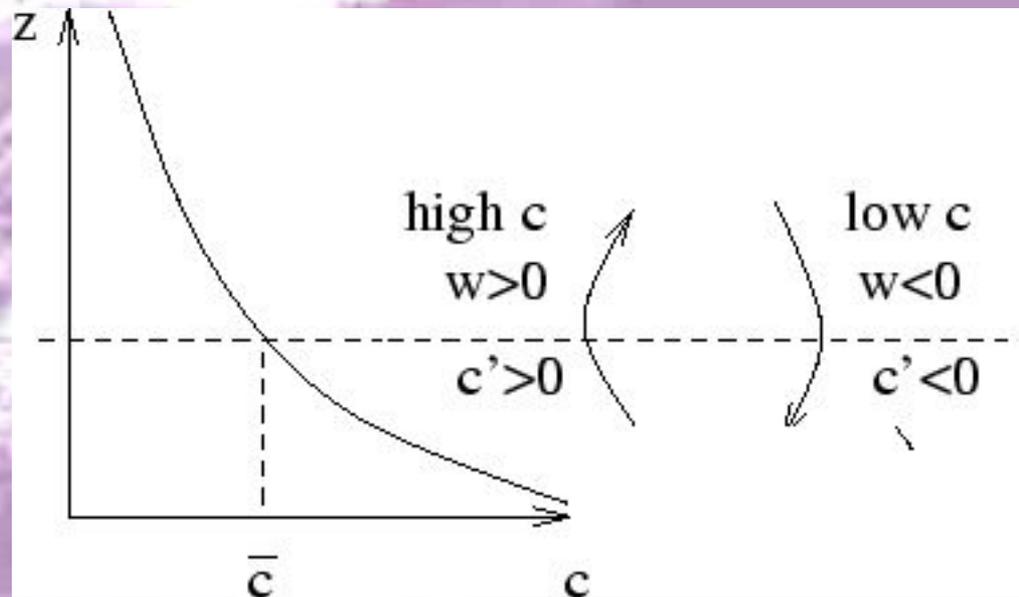


1) Если $f_1 = \bar{f}_1 + f_1'$, $f_2 = \bar{f}_2 + f_2'$ то $\overline{f_1 + f_2} = \bar{f}_1 + \bar{f}_2$

2) Если $f(t, x, y, z) = \bar{f}(t, x, y, z) + f'$, то $\frac{\partial \bar{f}}{\partial s} = \frac{\partial \bar{f}}{\partial s}$, $s = t, x, y, z$

3) Если $f = \bar{f} + f'$, то $\overline{\bar{f}} = \bar{f}$, $\overline{\bar{f}_1 \cdot \bar{f}_2} = \bar{f}_1 \cdot \bar{f}_2$, $\overline{\bar{f}_1 \cdot f_2'} = 0$

Центральный пункт К-теории – применение градиентной гипотезы



$$\overline{w'c'} = -K_t \frac{\partial \bar{c}}{\partial z}$$

$$\frac{D\bar{c}}{Dt} = \nabla \cdot K_t \nabla \bar{c}$$

$$\frac{D\bar{c}}{Dt} = \frac{\partial}{\partial x} \left(K_t \frac{\partial \bar{c}}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(K_t \frac{\partial \bar{c}}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(K_t \frac{\partial \bar{c}}{\partial z} \right)$$

Определение



Коэффициент пропорциональности между потоком

и градиентом субстанции – K_t – называется коэффициентом турбулентного обмена субстанцией (импульсом, теплом или концентрацией)

$$\overline{w'c'} = -K_t \frac{\partial \bar{c}}{\partial z}$$

Концепция пути смешения для определения смысла K

(касательное напряжение) $\tau_{zx} = \rho \overline{u'w'} = -K_T \frac{\partial \bar{u}}{\partial z}$ (градиентная гипотеза)

$$u' = \bar{u}(z) - \bar{u}(z + \delta z) = \left[\frac{\bar{u}(z) - \bar{u}(z + \delta z)}{\delta z} \right] \delta z = - \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \delta z$$

$$w' = \left| \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \right| \delta z$$

$$-\mu_{ex} \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} = \rho \overline{u'w'} = \rho \left[- \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \delta z \right] \left[\left| \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \right| \delta z \right] = -\rho \left| \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \right| \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \overline{(\delta z)^2}$$

$$K_T = \rho l_x^2 \left| \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \right|$$

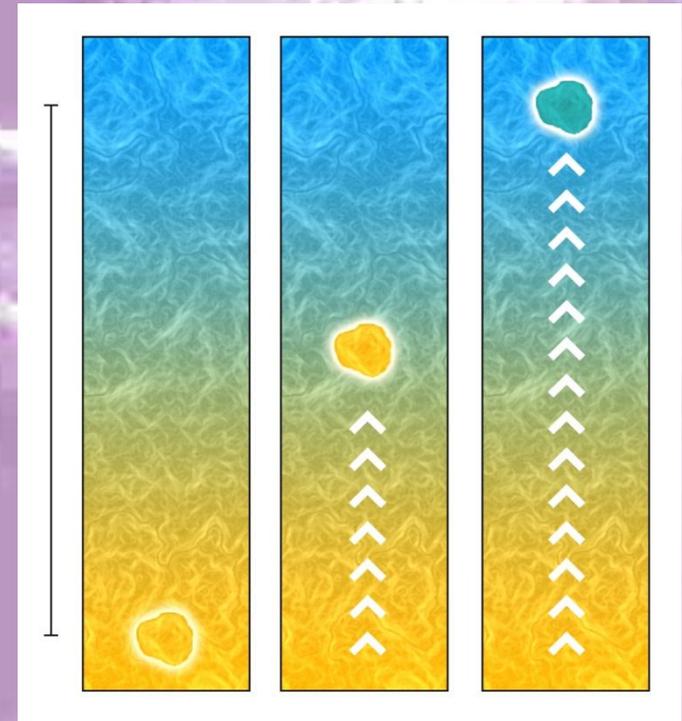
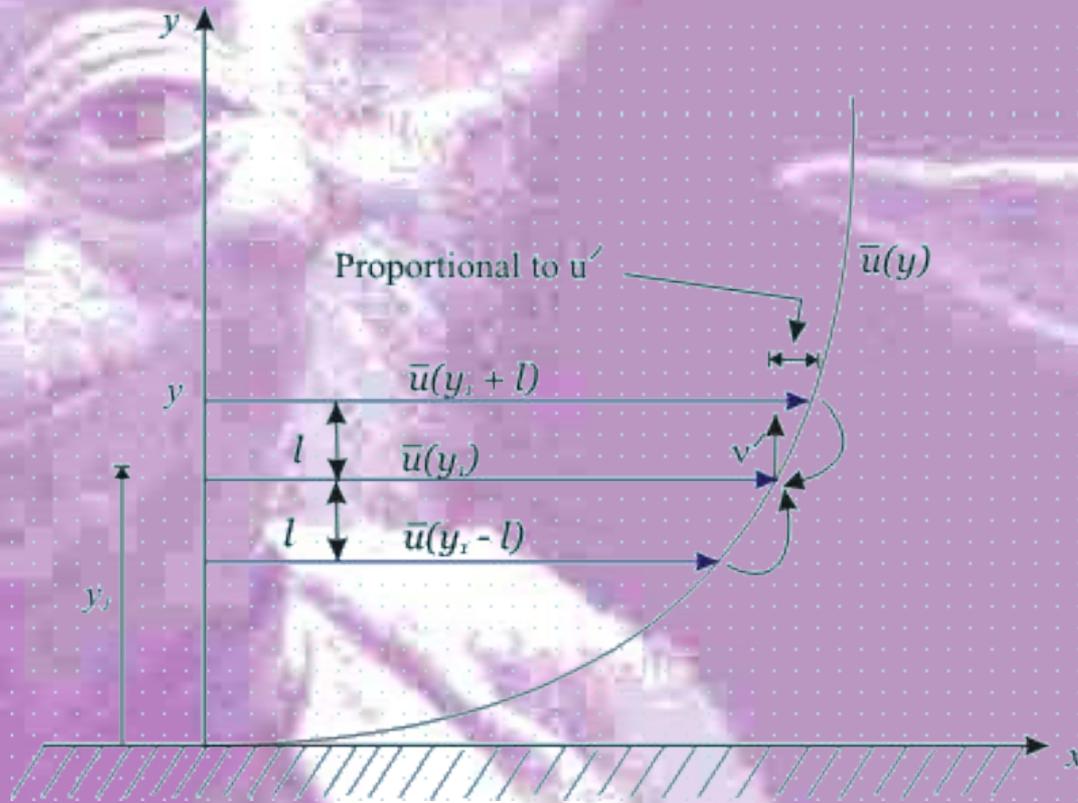
(коэффициент турбулентности)

$$l_x^2 = \overline{(\delta z)^2}$$

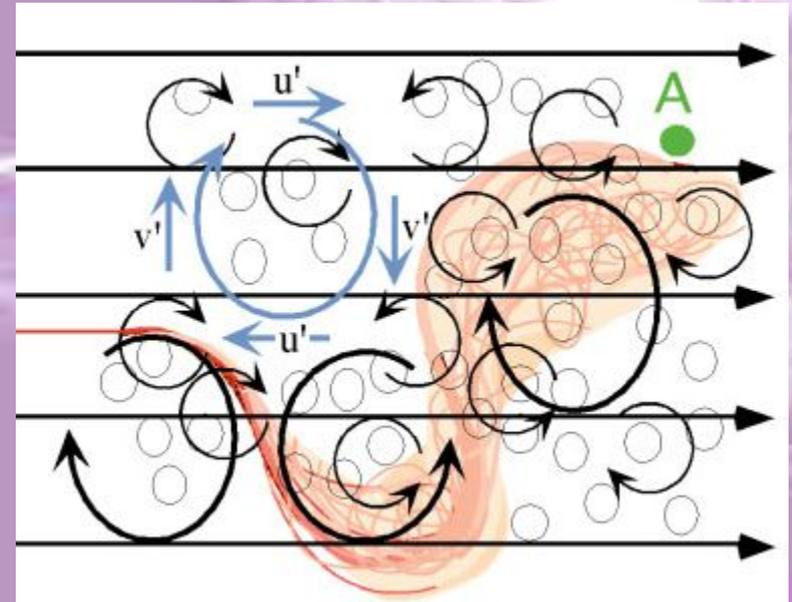
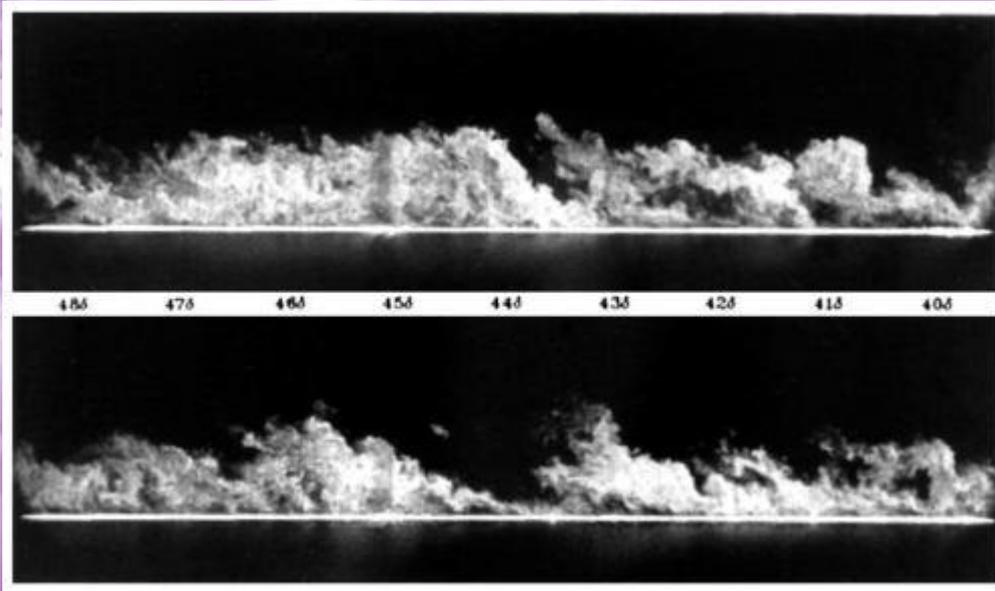
(путь смешения)



Иллюстрации к понятию «путь смешения»

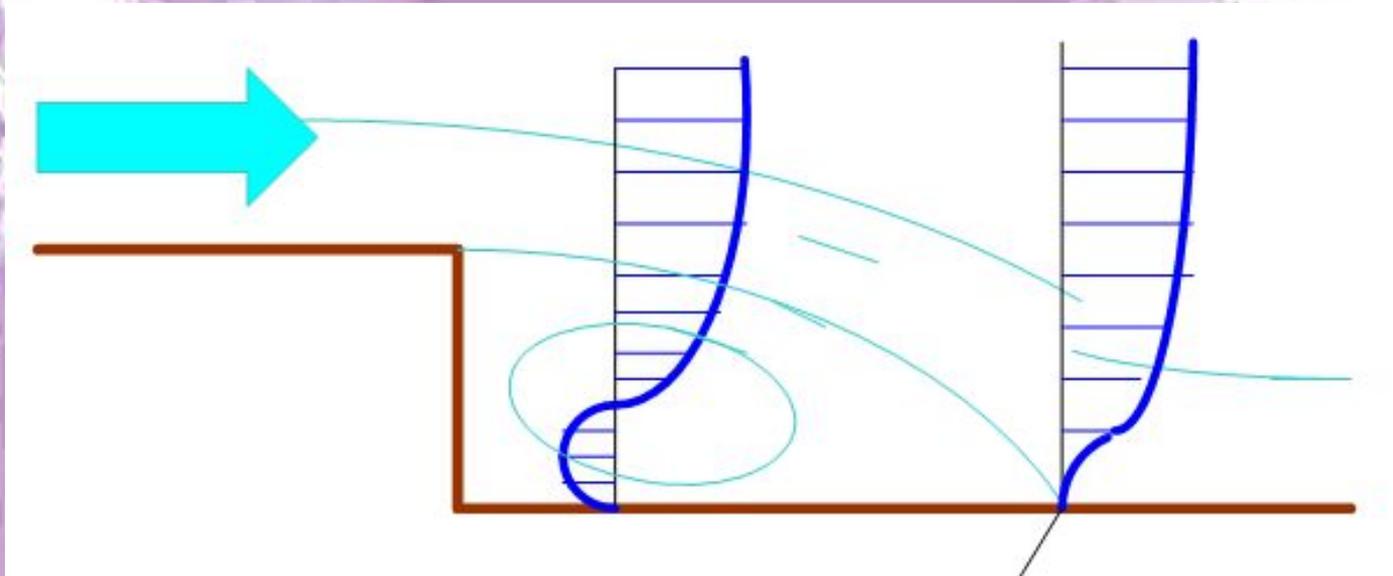


Какие потоки описываются К-теорией?



В таком потоке размеры вихрей различны и нет преобладающих структурных элементов

Контрпример: где не достаточно пользоваться К-теорией и концепцией пути смешения



В этом потоке создаются структурные элементы – вторичные циркуляции (крупные вихри), которые не описываются К-теорией. Их следует описывать явно!

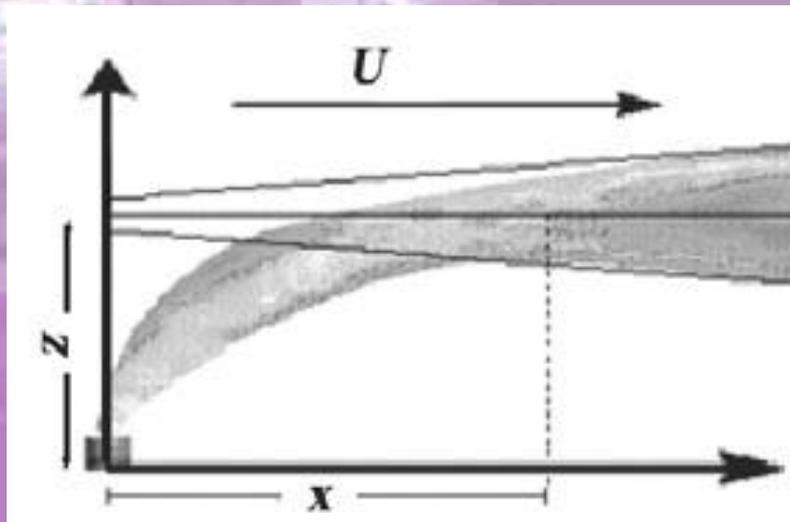
Важнейшие применения К-теории в практике



- Задача расчета переноса примеси
- Задача о трансформации при адвекции
- Задача о суточном ходе

Сведение задачи стационарного переноса вещества к уравнению теплопроводности (диффузии)

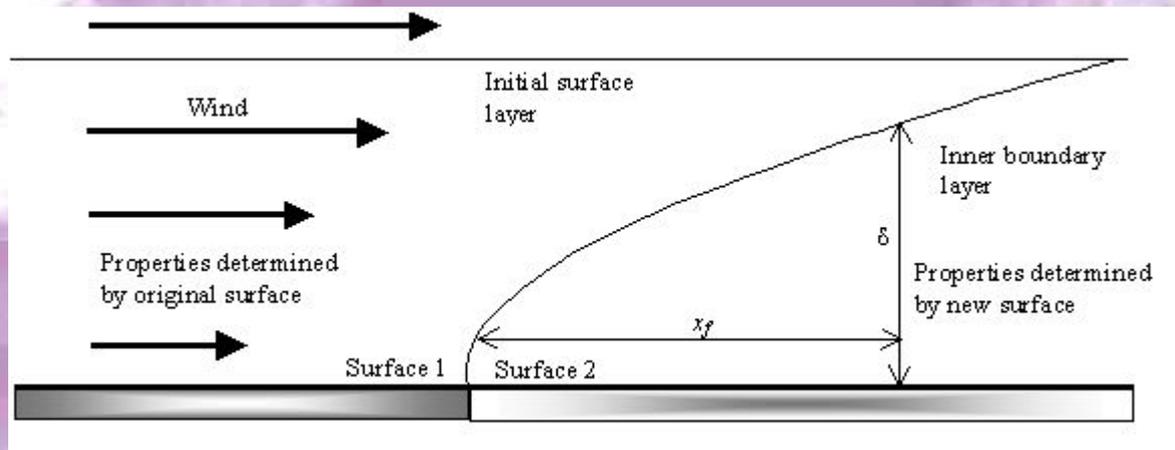
$$\frac{df}{dt} = -\frac{\partial G_f}{\partial z} \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial f}{\partial t} + U \frac{\partial f}{\partial x} + w \frac{\partial f}{\partial z} = -\frac{\partial G_f}{\partial z} \\ G_f = -k_f \frac{\partial f}{\partial z} \end{array} \right\} \Rightarrow \boxed{U \frac{\partial f}{\partial x} = k_f \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}}$$



$$f(t, z) = \frac{f_0 \cdot \sqrt{U}}{2\sqrt{\pi k_f \cdot x}} \cdot e^{-\frac{U \cdot z^2}{4k_f \cdot x}}$$



Образование внутреннего ПС



Воздух, имеющий свойства 1, натекает на подстилающую поверхность со свойствами 2

Постановка задачи о трансформации воздушной массы

$$\frac{\partial T}{\partial x} = F(k, z) \frac{\partial^2 T}{\partial z^2}, \quad z \in (x, z) = -w_T \cdot U + \vartheta \quad k$$

$$\frac{\partial \vartheta}{\partial x} = \frac{\partial^2 \vartheta}{\partial z^2}$$

$$\frac{\partial q}{\partial x} = G(k, z) \frac{\partial^2 q}{\partial z^2}, \quad z \in (x, z) = -w_q \cdot U + \chi \quad k$$

$$\frac{\partial \chi}{\partial x} = \frac{\partial^2 \chi}{\partial z^2}$$

$$\text{при } \begin{cases} x = 0, & z \geq 0 \\ x > 0, & z \rightarrow \infty \end{cases} \quad \vartheta(x, z) = \vartheta_1, \quad \chi(x, z) = \chi_1$$

$$\text{при } \begin{cases} z = 0 \\ x > 0 \end{cases} \quad \vartheta(x, z) = \vartheta_0, \quad \chi(x, z) = \chi_0$$

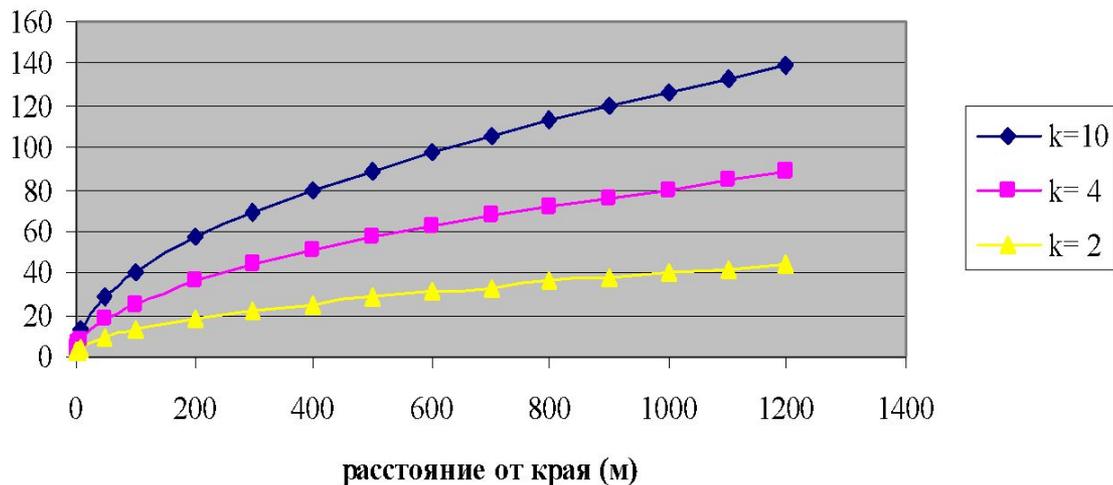
$$\vartheta(x, z) = \vartheta_0 + (\vartheta_1 - \vartheta_0) \cdot \Phi(\xi), \quad \chi(x, z) = \chi_0 + (\chi_1 - \chi_0) \cdot \Phi(\xi),$$

где форма профиля $\Phi(\xi) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \cdot \int_0^{\xi} e^{-\sigma^2} d\sigma$, имеет аргумент $\xi = \sqrt{\frac{U \cdot z^2}{4 \cdot k \cdot x}}$

Вычисление в EXCEL: $\Phi(\xi) = \text{ФОШ}(0; \xi)$

Оценка высоты внутреннего пограничного слоя

Высота внутреннего пограничного слоя (м), U=10



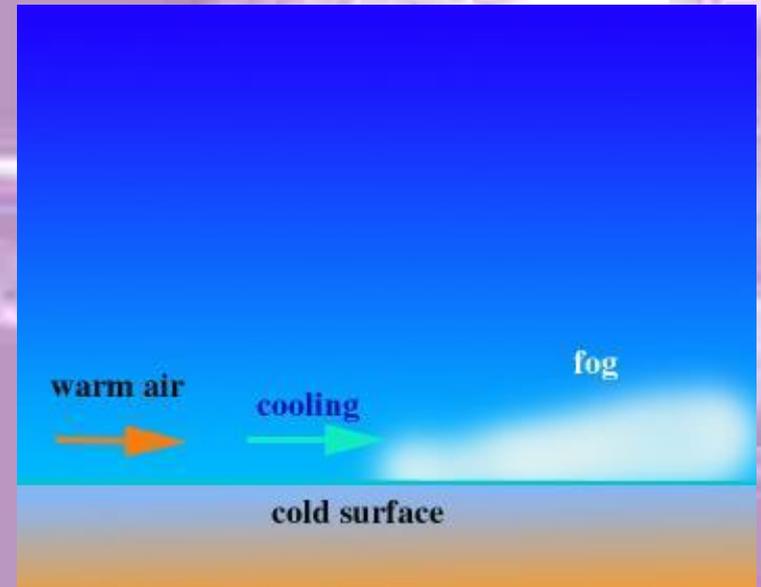
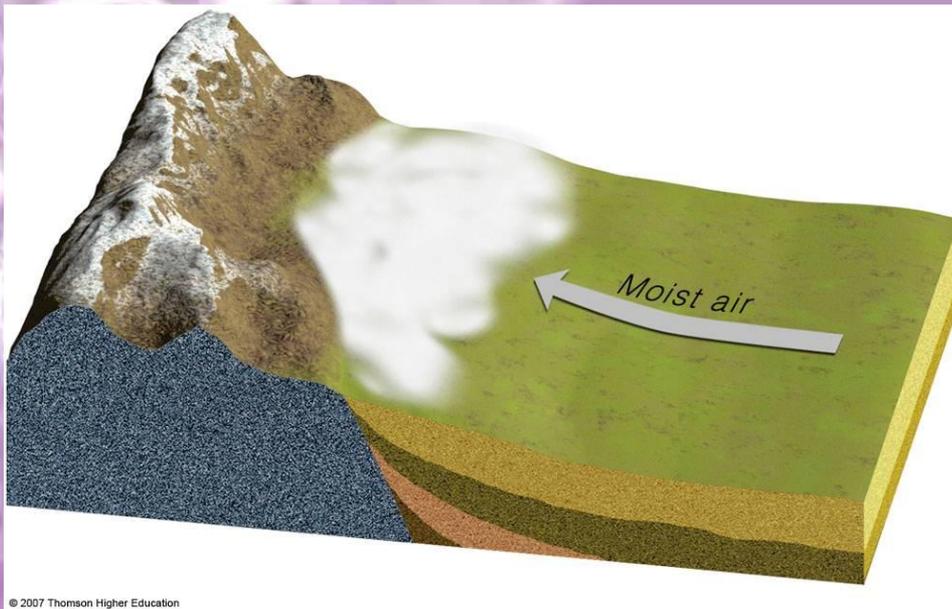
$$\vartheta(x, z) = \vartheta_0 + (\vartheta_1 - \vartheta_0) \cdot \Phi(\xi), \quad \xi \rightarrow \infty \Rightarrow \Phi(\xi) \rightarrow 1 \Rightarrow \vartheta(x, z) \rightarrow \vartheta_1$$

$$\Phi(\xi) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \cdot \int_0^{\xi} e^{-\sigma^2} d\sigma - \text{функция ошибок (ФОШ): } \xi = 2 \Rightarrow \Phi(2) = 0.995$$

т.е. верхняя граница внутреннего ПС определяется: $\xi = \sqrt{\frac{U \cdot H^2}{4 \cdot k \cdot x}} = 2$

$$H_{\text{ВПС}} = \sqrt{\frac{kX}{U}} \text{ — расстояние от края}$$

Трансформационный туман



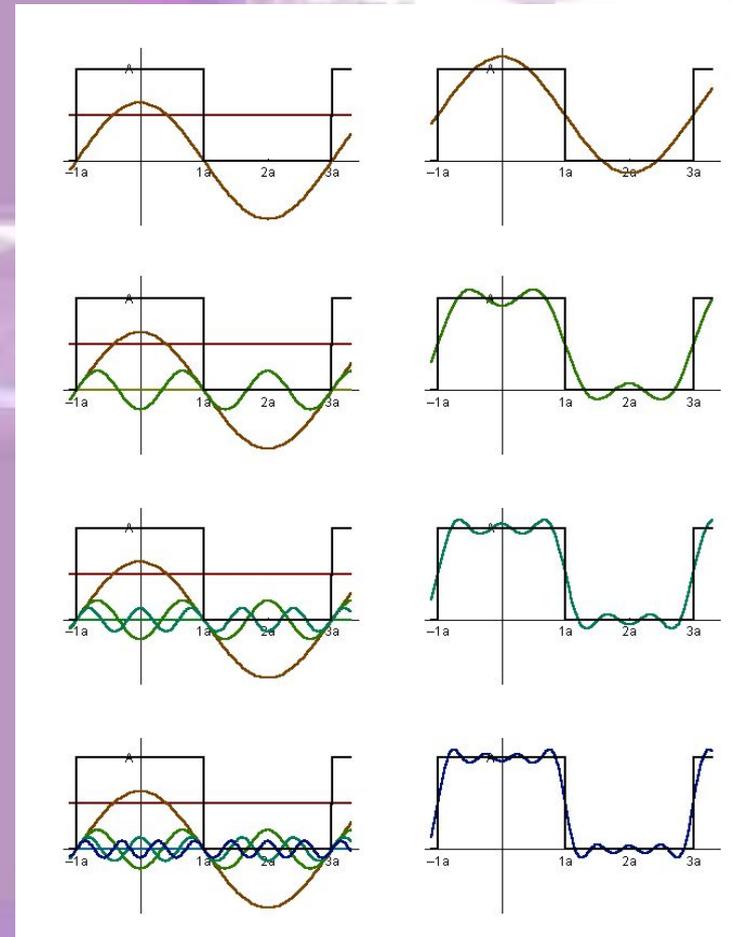
Пояснения

- Приведена копия расчетов, проведенных с помощью EXCEL, по этим формулам для случая, когда суша имеет температуру 6°C , воздух над морем имеет температуру 10°C , которая падает с высотой и $\gamma=6^{\circ}\text{C}/\text{км}$. Воздух над морем и над сушей не насыщен водяным паром. Влажность воздуха над поверхностью суши $\chi_0 = 5.8\text{‰}$ (это соответствует при температуре почвы 6°C относительной влажности 80%), $\chi_1 = 7.5\text{‰}$ (это также соответствует при температуре поверхности воды 10°C относительной влажности 80 %). Влажность падает с высотой и . Расчет проведен для значений $U = 10\text{ м/с}$, $k = 1\text{ м}^2/\text{с}$.

Представление периодических функций рядами Фурье. (Почему все состоит из синусоид?)

- Все метеорологические переменные периодичны
- Любые периодические функции можно представить суммами гармоник (теорема Фурье)
- Частное решение уравнения теплопроводности имеет вид бегающей вглубь почвы тепловой волны

$$F(t,z) = F_{0S}(z/h) \sin(\omega t) + F_{0C}(z/h) \cos(\omega t)$$



Периодические решения уравнения теплопроводности

Задача о суточном ходе температуры

$$\text{воздух : } \frac{\partial T_a}{\partial t} = k_a \cdot \frac{\partial^2 T_a}{\partial z^2}, \quad \text{почва : } \frac{\partial T_s}{\partial t} = k_s \cdot \frac{\partial^2 T_s}{\partial z^2}.$$

$$T_i(t, z_i) = \overline{T_s}(z_i) + \vartheta_i(t, z_i) \quad z_i = \begin{matrix} - \\ i \end{matrix} = \begin{matrix} - \\ i \end{matrix} 0 + \gamma_i \cdot$$

$$T_a(t, z=0) = T_s(t, z=0)$$

$$-\rho_a c_p k_a \cdot \frac{\partial T_a}{\partial z} = -\rho_s c_s k_s \cdot \frac{\partial T_s}{\partial z} + R(t) \quad R(t) = R_0 + R_1 \cdot \cos(\omega \cdot t), \quad \omega = 2\pi$$

$$T_a(t, z \rightarrow \infty) \rightarrow C_a$$

$$T_s(t, z \rightarrow -\infty) \rightarrow C_s$$

$$\vartheta_i(t, z) = A_0 \cdot e^{-\frac{z}{h_i}} \cdot \sin\left(\omega \cdot t + \frac{\pi}{4} - \frac{z}{h_i}\right),$$

$$\text{где } h_i = \sqrt{\frac{2k_i}{\omega}}, \quad A_0 = \frac{R_1}{\sqrt{\omega} \left(\rho_a c_p \sqrt{k_a} + \rho_s c_s \sqrt{k_s} \right)}.$$



Высота теплового пограничного слоя

$$A_i(z) = A_0 \cdot e^{-\frac{z}{h_i}}, \quad h_i = \sqrt{\frac{2k_i}{\omega}} = \sqrt{\frac{2k_i}{2\pi/T}}$$

$$\varepsilon = \frac{A_i}{A_0} \text{ степень затухания}$$

Период колебания

$$H_{i\text{ТПС}} = Z(\varepsilon) = h_i \cdot (-\ln(\varepsilon))$$

$$\varepsilon = 0.01 \Rightarrow H_{i\text{ТПС}} = 4.6 \sqrt{\frac{k_i T}{\pi}} = 2.6 \sqrt{k_i T}$$

- Это максимальная высота проникновения в атмосферу(почву) суточных (годовых) колебаний
- ε задается (обычно около 0.01)

Уметь доказать путем расчета:

Атмосфера ($\kappa=5 \text{ м}^2/\text{с}$): суточный ход до 1700 м, годовой – 32000 м

Почва ($\kappa=1 \times 10^{-6} \text{ м}^2/\text{с}$): суточный ход до 076 м, годовой – 15 м



Теперь понимаем законы Фурье для суточного хода температуры почвы



Поскольку плотность, теплоемкость и температуропроводность почвы растут с ростом ее увлажненности, то амплитуда колебаний с ростом увлажненности будет уменьшаться

$$\vartheta_i(t, z) = A_0 \cdot e^{-\frac{z}{h_i}} \cdot \sin\left(\omega \cdot t + \frac{\pi}{4} - \frac{z}{h_i}\right)$$

температурные колебания в пограничном слое атмосферы распространяются на большие расстояния, чем в почве

$$A_i(z) = A_0 \cdot e^{-\frac{z}{h_i}}, \quad h_i = \sqrt{\frac{2k_i}{\omega}}, \quad A_0 = \frac{R_1}{\sqrt{\omega(\rho_a c_p \sqrt{k_a} + \rho_s c_s \sqrt{k_s})}}$$

возникает задержка во времени наступления максимума (минимума) с ростом высоты (глубины)

$$\varphi = \omega \cdot t_1 + \frac{\pi}{4} - \frac{z_1}{h_i} = \omega \cdot t_2 + \frac{\pi}{4} - \frac{z_2}{h_i} \Rightarrow t_1 - t_2 = \frac{z_1 - z_2}{\sqrt{2k_i} \cdot \omega}$$

годовые колебания и сдвиг фазы с высотой распространяются в воздухе и в почве дальше, чем

$$\frac{h_i}{h_{\text{сут}}} = \sqrt{\frac{2k_{\text{год}}}{\omega_{\text{сут}}}} = \sqrt{T} = \sqrt{365} \approx 19$$

Помните: воздействия на свойства деятельного слоя подстилающей поверхности – это главный фактор антропогенного изменения микроклимата!

