

Раздел II. Теплообмен

Теплообмен / теплопередача — явление,
связанное с самопроизвольными
необратимыми процессами распространения
теплоты в пространстве

Ост. способы Т.О.

Теплопроводность

возврат движения
молекул / атомов
в в
(микроскоп)

конвекция

возврат перемещением
ж-сти / газа
(макроскоп)

Тепловое излучение

перенос с помощью
Т/м излучения

Возможные комбинации

(сложные типы
Т.О.)

T+K

конвективный
Т.О.

K+T.И

радиационно-
конвективный

T+T.И

радиационно-
кондуктивный Т.О.

И.Т.г

Лабора 7. Температурноса

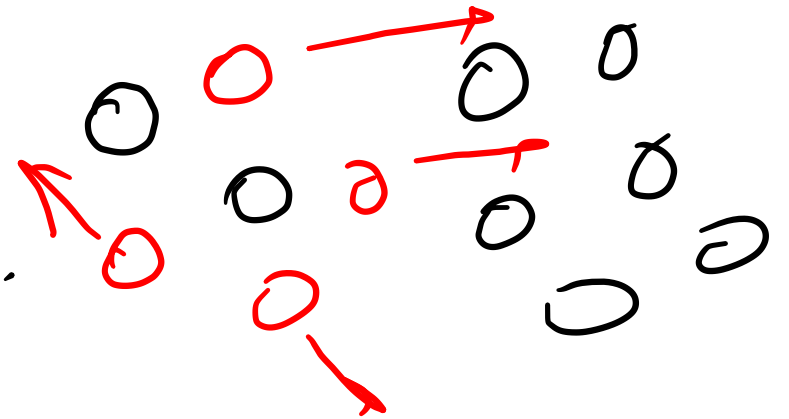
7.1. Закон Фурье

Принцип температурноса:

в газех — диффузия атомов/молекула,

в жидкостях/твёрдых — упр. тепло

в металлах — диффузия свобод. эл. (осн) / упр. тепло (вторично)



$$T = T(\vec{r}, t) \quad \text{— Температурное поле}$$

Стационарное

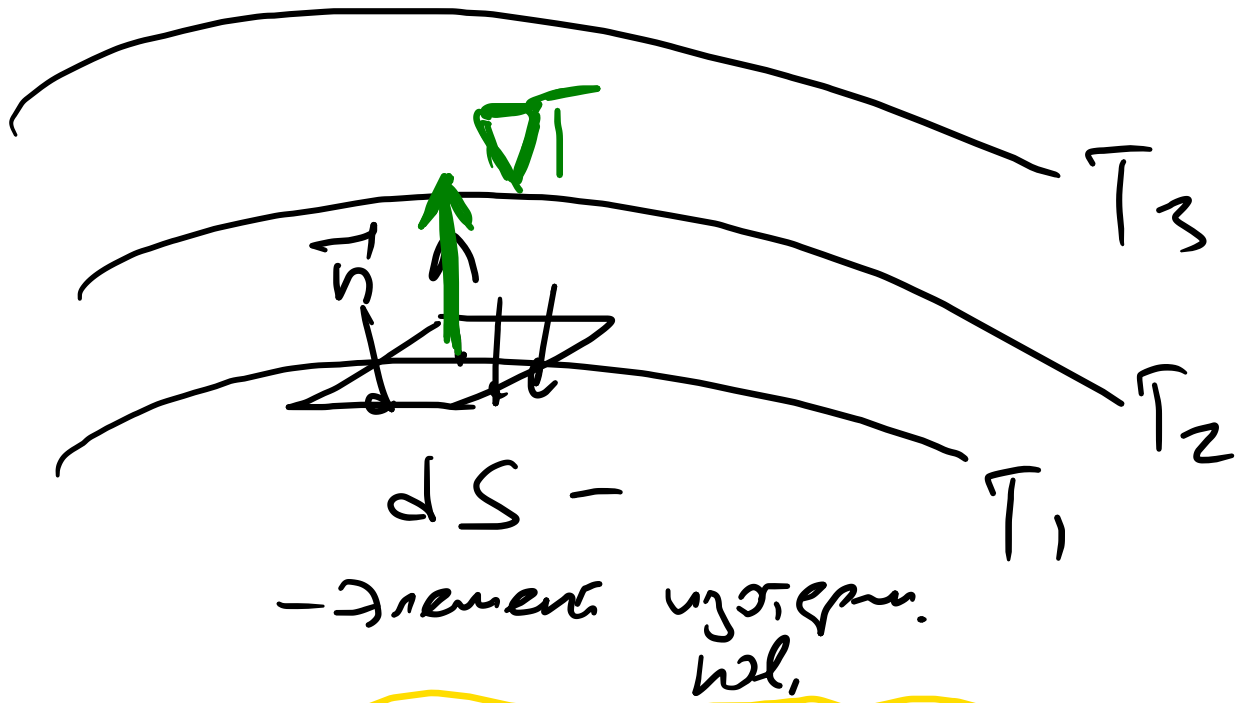
$$\frac{\partial T}{\partial t} = 0; \quad T = T(\vec{r})$$

Не стационарное

$$\frac{\partial T}{\partial t} \neq 0$$

Поверхность равных температур $T(\vec{r}, t) = \text{const}$ —
— изотермическая поверхность

Сечение изотерм. в плоскости (в сече) дает
семейство кривых — изотерм.



Вектор градиента темп.

$$\nabla T$$

⊙ аналогия $\rho = \text{const}$

$$\vec{E} = -\nabla \varphi$$

Тем. пп.,
 perpendicular

$\vec{g} \parallel \frac{dW}{dt dS}$

Знак dS

через элемент dS

плотность тензора
 потока

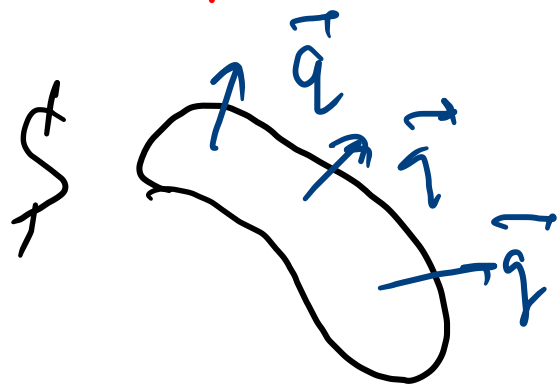
$$[q] = \frac{B_T}{m^2}$$

Закон (уравнение) Фурье:

$$\vec{q} = -\lambda \nabla T$$

⊙ В разоб можно ввести МКТ.

λ - коэффициент теплопроводности

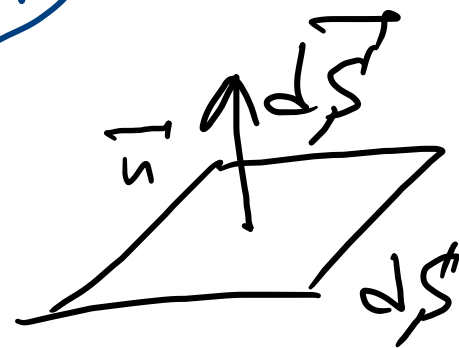


$$[Q] = B_T$$

Кол-во тепла, протекающее за ед. вр. через поверхность S'

$$Q = \int \vec{q} \cdot d\vec{S}$$

Тепловой поток

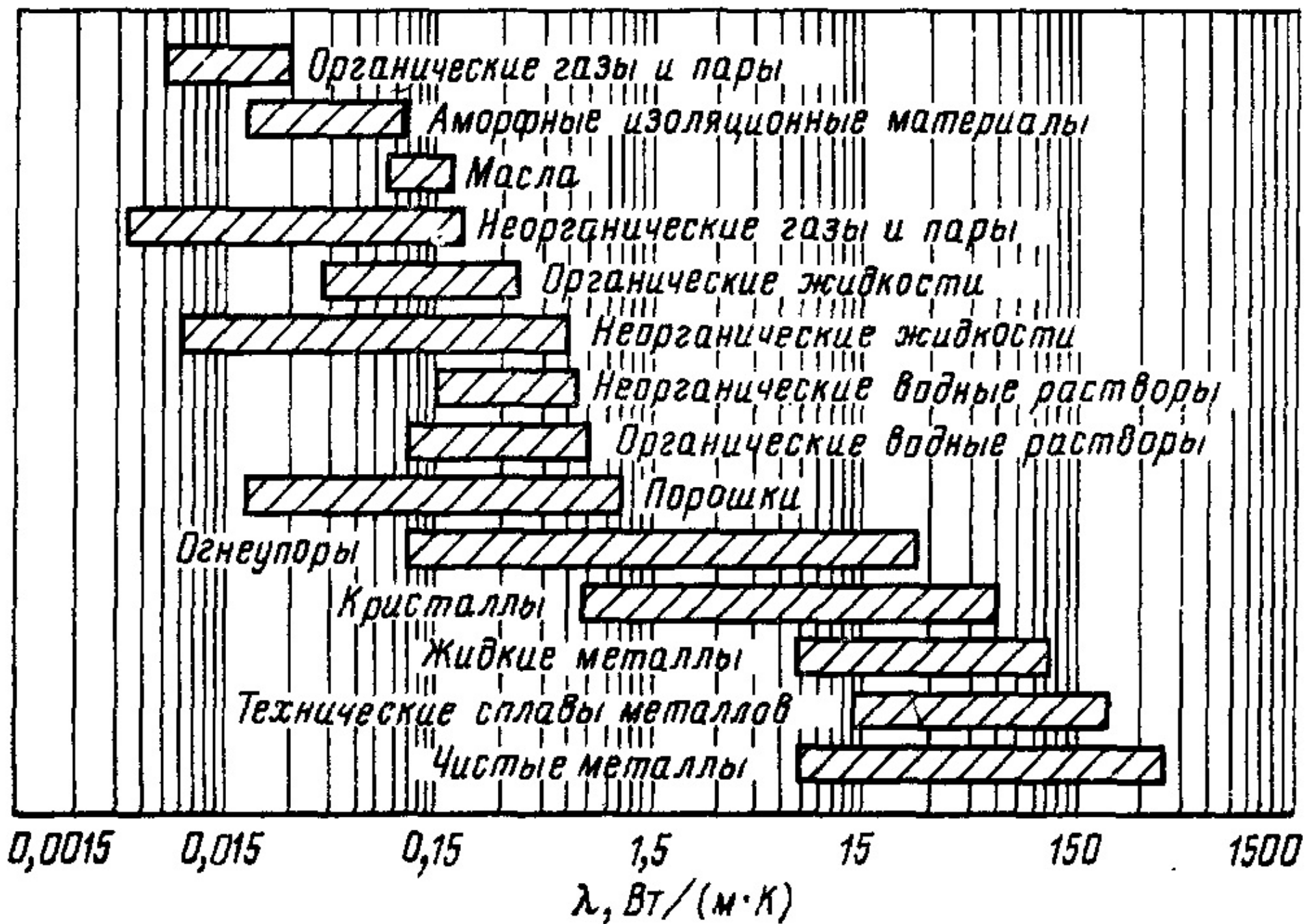


λ - κορυφή τετραγωνίσκου

$$[\lambda] = \frac{B_T \cdot d}{m^2 K} = \frac{B_T}{m \cdot K}$$

Σανος Φυσε $\Rightarrow \lambda = \frac{|\vec{q}|}{|D_T|}$

λ - μέγεθος ραβερ κορυ τετραγων, υποδεικνύει
ζέρυ εδωπιότητα υφιστη. κορυ ζε εδ. βρ. υφ
εδωπιότητα γράμματα τετραγώνου



Эйсен

для жидких металлов

$$\lambda = \lambda_0 [1 + \beta (\tau - \tau_0)]$$

Для газов

МКТ \Rightarrow

$$\lambda = \frac{1}{3} \rho c_v \bar{v} \bar{l}$$

ρ - плотность, c_v - удельная теплоемкость при об. V

$$\bar{v} = \sqrt{\frac{3RT}{M}} \text{ - ср. кв. скорость}$$

и обратная масса

\bar{l} - ср. длина свобод. пробега

Διακρίσεις

παραρ. γ. 10121.

\Rightarrow

$$\lambda = A \frac{C_p P^{4/3}}{M^{1/3}}$$

C_p - τεταρ. εκ. για $p = \text{const}$

$A \sim \delta$ για βαν.

$$\frac{\partial}{\partial T} (A C_p) = 0$$

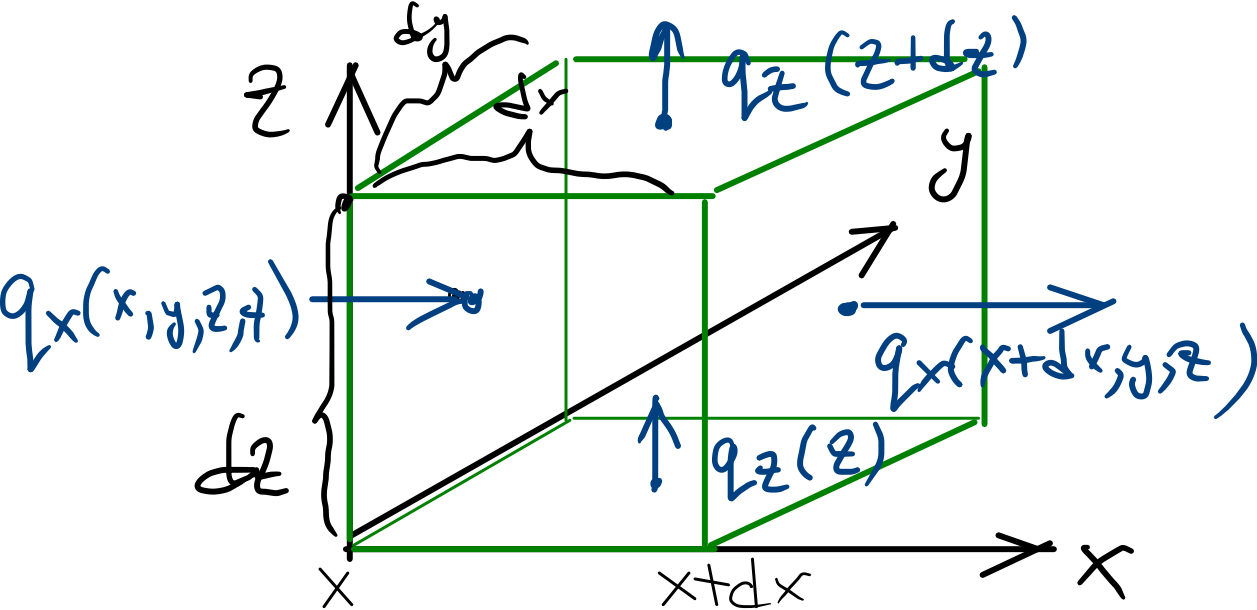
7.2. Дифференциальное уравнение теплопроводности

Пусть в среде есть внутренне обделенные источники

тепла с плотностью

Рассм. элемент $\Delta V = dx dy dz$

$$q_v = \frac{dW}{dt \Delta V}$$



$$\begin{aligned} dW = & dt \cdot dy \cdot dz (q_x(x, y, z, t) - \\ & - q_x(x+dx, y, z, t)) + dt \cdot dx \cdot dy \cdot x (q_z(z) - q_z(z+dz)) + \\ & + dt \cdot dx \cdot dz (q_y(y) - q_y(y+dy)) + \\ & + q_v \cdot dt \cdot dV \end{aligned}$$

$$\frac{d_x q_x(x, y, z, t) - q_x(x + dx, y, z, t)}{dx} = - dx \cdot \frac{\partial q_x}{\partial x}$$

$$\Rightarrow dW = dt \underbrace{dx dy dz}_{dV} \left(- \frac{\partial q_x}{\partial x} - \frac{\partial q_y}{\partial y} - \frac{\partial q_z}{\partial z} \right) + dt dV q_v =$$

$$= dt dV \left(- \nabla \vec{q} + q_v \right)$$

Изохорный процесс

$$\begin{aligned} dW &= dU = dm C_V dT = \\ &= \rho dV C_V dT = d + dV (-\nabla \vec{q} + q_V) \end{aligned}$$

$$dU = \rho C_V dT$$

$$\Rightarrow \rho C_V \frac{\partial T}{\partial t} = -\nabla \vec{q} + q_V$$

ΔY изохорный перенос тепла

Изобарный процесс

$$p = \text{const}$$

$$\delta Q = dU + p dV \Rightarrow Q = \Delta U + p \Delta V =$$

$$= (U_2 + pV_2) - (U_1 + pV_1) = \Delta H$$

$$H = U + pV \quad \text{— энталия}$$

$$h = \frac{dH}{dV}$$

объемная
плотность

$$C_p = \left(\frac{\partial H}{\partial T} \right)_{p = \text{const}} \frac{1}{m}$$

$$dW = dH = dU \cdot dh = dU d + (-\nabla \vec{q} + q_V)$$

\Rightarrow

$$\frac{\partial h}{\partial T} = -\nabla \vec{q} + q_V$$

ΔY изобарно
переноса

Δια γβ. τελ. $C_v \approx C_p = C$

$$\Rightarrow \rho c \frac{\partial T}{\partial t} = -\nabla \cdot \vec{q} + q_v; \quad \vec{q} = -\lambda \nabla T$$

$$\Rightarrow \frac{\partial T}{\partial t} = \frac{1}{\rho c} \nabla \cdot (\lambda \nabla T) + \frac{q_v}{\rho c}$$

ΔΥ τεταρτοβάθμια (γβ τελ)

⊙ $\rho = \rho(\vec{x}, t); \quad c = c(\vec{x}, t); \quad \lambda = \lambda(\vec{x}, t)$

Если λ, c, ρ - константы, тогда

$$\frac{\partial T}{\partial t} = a \nabla^2 T + \frac{q_v}{\rho c}$$

$$a = \frac{\lambda}{\rho c} - \text{коэфф. температуропроводности}$$

$$\nabla(\nabla T) \equiv \nabla^2 T = \Delta T$$

В случае :

$$\nabla^2 T = -\frac{qV}{\lambda}$$

где λ — коэффициент Пуассона

$$\textcircled{a} \quad \nabla^2 \varphi = -P/\epsilon_0$$

В случае однородной (внутр.)

$$\nabla^2 T = 0 \quad \text{где } \lambda = 0$$

7.3. Условия однозначности

Для однознач. реш-я необход.:

Наз. Усл.

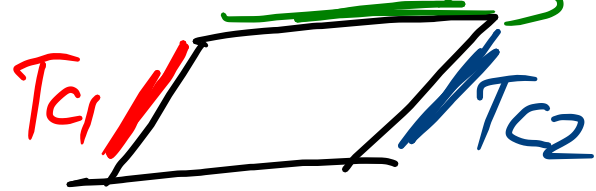
$$T(\vec{z}, t=0) = T_0(\vec{z})$$

Граничные условия

1^{20} рода

На границе задана знан. ф-я

$$T|_P = T_c \text{ (н.д. } \neq \text{const)} \quad T_c(x)$$



2^{го} рода

Задаётся произв-о q_m —

в данном случае — плотность темп. потока

$$q_m / \pi = q_{\pi}$$

3^{го} рода

Задаётся закон теплообмена м'у телом и окр средой

T_c — темп. вв. тела

T_* — темп. окр среды

Закон Ньютона-Рихмана

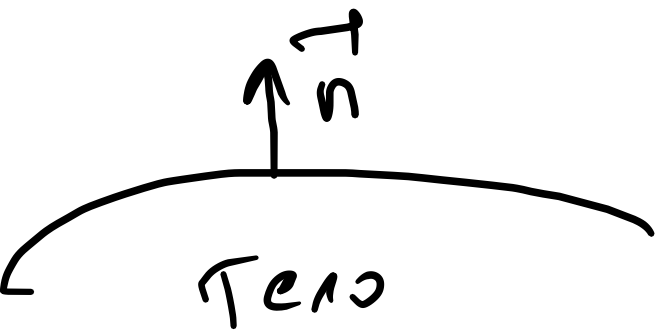
$$q = \alpha (T_c - T_*)$$

$$T_c > T_*$$

α - коэффициент теплообмена

$$[\alpha] = \frac{\text{Вт}}{\text{м}^2 \text{К}}$$

$$Z(\xi) \Rightarrow \dot{q} = \alpha (T_c - T_*) = - \lambda \left. \frac{\partial T}{\partial n} \right|_p$$

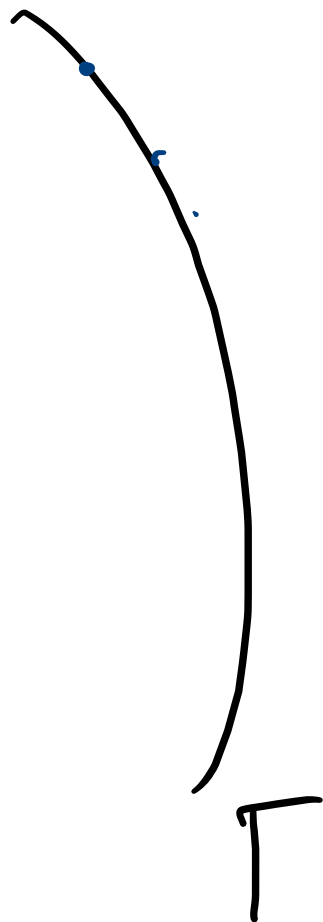


$$\left. \left(\frac{\partial T}{\partial n} \right) \right|_p = - \frac{\alpha}{\lambda} (T_c - T_*)$$

2 тела

①

T_1



②

T_2

$$T_1 / r = T_2 / r$$

$$\vec{Q}_1 / r = \vec{Q}_2 / r$$