



ТОМСКИЙ  
ПОЛИТЕХНИЧЕСКИЙ  
УНИВЕРСИТЕТ

# ПРОЦЕССЫ И АППАРАТЫ ХИМИЧЕСКОЙ ТЕХНОЛОГИИ

ТЕПЛОВЫЕ ПРОЦЕССЫ

к.т.н., старший преподаватель  
НОЦ им. Кижнера  
Богданов Илья Александрович

пятница, 16 мая 2025 г.



# ПЕРЕДАЧА ТЕПЛА ТЕПЛОПРОВОДНОСТЬЮ. ЗАКОН ФУРЬЕ

## Основным законом передачи тепла теплопроводностью является закон Фурье



количество тепла  $dQ$ , передаваемое посредством теплопроводности через элемент поверхности  $dF$ , перпендикулярный тепловому потоку, за время  $d\tau$  прямо пропорционально температурному градиенту  $\frac{\partial t}{\partial n}$  поверхности  $dF$  и времени  $d\tau$ :

$$dQ = -\lambda \frac{\partial t}{\partial n} dF d\tau$$

количество тепла, передаваемое через единицу поверхности в единицу времени

$$q = \frac{Q}{F\tau} = -\lambda \frac{\partial t}{\partial n}$$

Величина  $q$  называется плотностью теплового потока. Знак минус, стоящий перед правой частью рассмотренных уравнений, указывает на то, что тепло перемещается в сторону падения температуры.

# ПЕРЕДАЧА ТЕПЛА ТЕПЛОПРОВОДНОСТЬЮ. ЗАКОН ФУРЬЕ

Коэффициент пропорциональности  $\lambda$  называется коэффициентом теплопроводности



$$[\lambda] = \left[ \frac{dQ}{\partial t} \frac{\partial n}{dF d\tau} \right] = \left[ \frac{\text{дж} \cdot \text{м}}{\text{град} \cdot \text{м}^2 \cdot \text{сек}} \right] = \left[ \frac{\text{Вт}}{\text{м} \cdot \text{град}} \right] \text{ или } \left[ \frac{\text{ккал}}{\text{м} \cdot \text{ч} \cdot \text{град}} \right]$$

Коэффициент теплопроводности  $\lambda$  показывает какое количество тепла проходит вследствие теплопроводности в единицу времени через единицу поверхности теплообмена при падении температуры на 1 град на единицу длины нормали к изотермической поверхности.

Величина  $\lambda$ , характеризующая способность тела проводить тепло путем теплопроводности, зависит от природы вещества, его структуры, температуры и других факторов.

**При обычных температурах и давлениях лучшими проводниками тепла являются металлы, худшими — газы**

# ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОЕ УРАВНЕНИЕ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Выделим в однородном и изотропном теле элементарный параллелепипед объемом  $dV$  ребрами  $dx, dy, dz$ . Физические свойства тела — плотность  $\rho$ , теплоемкость  $c$  и теплопроводность  $\lambda$  — одинаковы во всех точках параллелепипеда и не изменяются во времени. Температура на левой грани



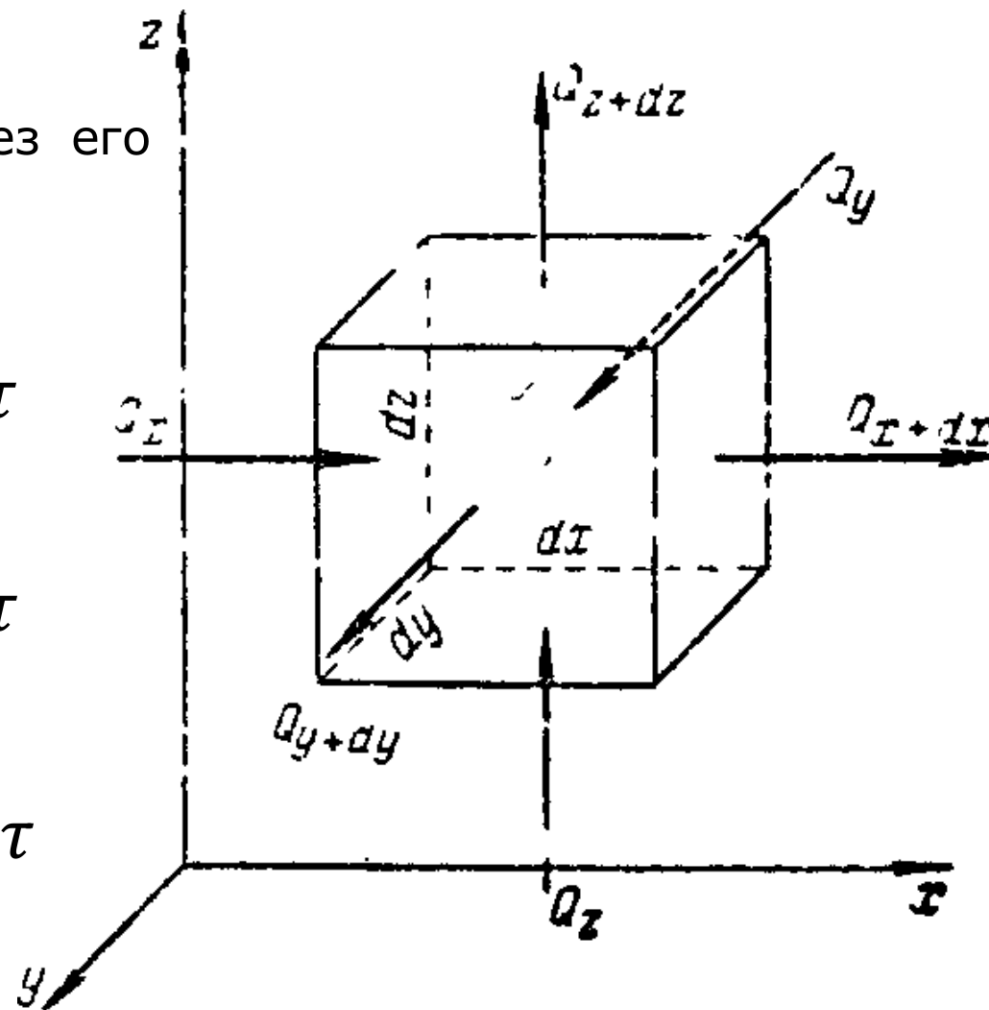
$dydx$  равна  $t$ , на противоположной грани  $t + \frac{\partial t}{\partial x} dx$ .

Количество тепла, входящего в параллелепипед через его грани за промежуток времени  $d\tau$ :

по оси  $x$  через грань  $dydz$ : 
$$Q_x = -\lambda \frac{\partial t}{\partial x} dydzd\tau$$

по оси  $y$  через грань  $dx dz$ : 
$$Q_y = -\lambda \frac{\partial t}{\partial y} dx dz d\tau$$

по оси  $z$  через грань  $dx dy$ : 
$$Q_z = -\lambda \frac{\partial t}{\partial z} dx dy d\tau$$



# ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОЕ УРАВНЕНИЕ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Количество тепла, выходящее из параллелепипеда через противоположные грани за тот же промежуток времени:



по оси **x**:

$$Q_{x+dx} = -\lambda \frac{\partial t}{\partial x} dydzd\tau + \left[ -\lambda \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial t}{\partial x} \right) dx dy dz d\tau \right]$$

по оси **y**:

$$Q_{y+dy} = -\lambda \frac{\partial t}{\partial y} dx dz d\tau + \left[ -\lambda \frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{\partial t}{\partial y} \right) dy dx dz d\tau \right]$$

по оси **z**:

$$Q_{z+dz} = -\lambda \frac{\partial t}{\partial z} dx dy d\tau + \left[ -\lambda \frac{\partial}{\partial z} \left( \frac{\partial t}{\partial z} \right) dz dx dy d\tau \right]$$

Количество тепла, входящее через соответствующую грань параллелепипеда, не равно количеству тепла, выходящему через противоположную грань, так как часть тепла **расходуется на повышение температуры в объеме** параллелепипеда.

# ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОЕ УРАВНЕНИЕ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Разность между количествами вошедшего в параллелепипед и вышедшего из него тепла за промежуток времени  $d\tau$  составит:



ТОМСКИЙ  
ПОЛИТЕХНИЧЕСКИЙ  
УНИВЕРСИТЕТ

по оси  $x$ :

$$dQ_x = Q_x - Q_{x+dx} = \lambda \frac{\partial^2 t}{\partial x^2} dx dy dz d\tau$$

по оси  $y$ :

$$dQ_y = Q_y - Q_{y+dy} = \lambda \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} dy dx dz d\tau$$

по оси  $z$ :

$$dQ_z = Q_z - Q_{z+dz} = \lambda \frac{\partial^2 t}{\partial z^2} dz dx dy d\tau$$

По закону сохранения энергии приращение количества тепла в параллелепипеде равно изменению энтальпии параллелепипеда:

$$dQ = dI = c\rho dV \frac{\partial t}{\partial \tau} d\tau$$

$$c\rho dV \frac{\partial t}{\partial \tau} d\tau = \lambda \nabla^2 t dV d\tau$$

Полное приращение тепла в параллелепипеде за промежуток времени  $d\tau$ :

$$\begin{aligned} dQ &= dQ_x + dQ_y + dQ_z = \lambda \left( \frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial z^2} \right) dx dy dz d\tau = \\ &= \lambda \left( \frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial z^2} \right) dV d\tau = \lambda \nabla^2 t dV d\tau \end{aligned}$$

# ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОЕ УРАВНЕНИЕ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Обозначив  $\frac{\lambda}{c\rho} = a$  и произведя сокращения, получим окончательно:

$$\frac{\partial t}{\partial \tau} = a \nabla^2 t$$



Полученное уравнение определяет температуру в любой точке тела, через которое тепло передается теплопроводностью, и называется дифференциальным **уравнением теплопроводности** в неподвижной среде, или **уравнением Фурье**.

Коэффициент пропорциональности **a** в уравнении носит название коэффициента температуропроводности:

$$[a] = \left[ \frac{\lambda}{c\rho} \right] = \left[ \frac{\frac{\text{Вт}}{\text{м} \cdot \text{град}}}{\frac{\text{Дж}}{\text{кг} \cdot \text{град}} \cdot \frac{\text{кг}}{\text{м}^3}} \right] = \left[ \frac{\frac{\text{Дж}}{\text{сек} \cdot \text{м} \cdot \text{град}}}{\frac{\text{Дж}}{\text{кг} \cdot \text{град}} \cdot \frac{\text{кг}}{\text{м}^3}} \right] = \left[ \frac{\text{м}^2}{\text{сек}} \right]$$

Коэффициент температуропроводности **a** характеризует теплоинерционные свойства тела: при прочих равных условиях быстрее нагреется или охладится то тело, которое обладает большим коэффициентом температуропроводности

# ЗАКОН ТЕПЛООТДАЧИ

Количество тепла  $dQ$  отдаваемое за время  $d\tau$  поверхностью стенки  $dF$ , имеющей температуру  $t_{ст}$ , жидкости с температурой  $t_{ж}$ , прямо пропорционально  $dF$  и разности температур  $t_{ст} - t_{ж}$



ТОМСКИЙ  
ПОЛИТЕХНИЧЕСКИЙ  
УНИВЕРСИТЕТ

$$dQ = \alpha dF (t_{ст} - t_{ж}) d\tau$$

Коэффициент пропорциональности  $\alpha$  называется коэффициентом теплоотдачи, он характеризует интенсивность переноса тепла между поверхностью тела, например твердой стенки, и окружающей средой (капельной жидкостью или газом).

$$[\alpha] = \left[ \frac{Q}{F(t_{ст} - t_{ж})} \right] = \left[ \frac{\text{дж}}{\text{м}^2 \cdot \text{сек} \cdot \text{град}} \right] = \left[ \frac{\text{вт}}{\text{м}^2 \cdot \text{град}} \right] = \left[ \frac{\text{ккал}}{\text{м}^2 \cdot \text{ч} \cdot \text{град}} \right]$$

*коэффициент теплоотдачи показывает, какое количество тепла передается от 1 м<sup>2</sup> поверхности стенки к жидкости (или от жидкости к 1 м<sup>2</sup> поверхности стенки) в течение 1 сек при разности температур между стенкой и жидкостью 1 град*

$$\alpha = f(\omega, \mu, \rho, \lambda, \beta, \varepsilon, d, L)$$

# ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОЕ УРАВНЕНИЕ КОНВЕКТИВНОГО ТЕПЛООБМЕНА

Дифференциальное уравнение конвективного теплообмена, которое называется также уравнением **Фурье-Кирхгофа**.



$$\frac{\partial t}{\partial \tau} + \frac{\partial t}{\partial x} \omega_x + \frac{\partial t}{\partial y} \omega_y + \frac{\partial t}{\partial z} \omega_z = \alpha \nabla^2 t$$

***выражает в наиболее общем виде распределение температур в движущейся жидкости***

