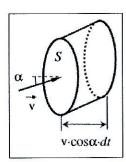
1. Вектор плотности потока энергии волны (Вектор Умова). Поток энергии, переносимый волной через поверхность.





Пусть энергия переносится со скоростью  $\vec{\mathbf{v}}$  в направлении под углом  $\alpha$  к нормали некоторой малой площадки S. Тогда вся энергия, прошедшая через эту площадку за малое время dt окажется в области, объем которой  $dV = S \cdot \mathbf{v} \cdot \cos \alpha \cdot dt$  (на рисунке эта область является косым цилиндром). Если объемная плотность энергии равна  $\mathbf{w}$ , то энергия этого объема  $\mathbf{w} = \mathbf{w} \cdot d\mathbf{V} = \mathbf{w} \cdot S \cdot \mathbf{v} \cdot \cos \alpha \cdot dt$ 

Мощность переноса энергии через площадку S:  $\frac{dW}{dt} = \mathbf{w} \cdot \mathbf{dV} = \mathbf{w} \cdot S \cdot \mathbf{v} \cdot \cos \alpha$ .

Введем вектор плотности потока энергии (Вектор Умова)

$$\vec{j} = \mathbf{w} \cdot \vec{\mathbf{v}}$$
,

тогда  $\frac{dW}{dt} = j \cdot S \cdot cos \, \alpha$ . Если ввести вектор  $\vec{S} = \vec{n} \cdot S$ , направленный по нормали к площадке, и скалярное произведение  $j \cdot S \cdot cos \, \alpha = \left(\vec{j}, \vec{S}\right)$  определить как поток вектора Умова через площадку S, то мощность переноса энергии через площадку определяется потоком вектора Умова через эту площадку  $\frac{dW}{dt} = \left(\vec{j}, \vec{S}\right)$ .

Интенсивность волны— это средняя по времени энергия переносимая волной через площадку в направлении перпендикулярном к этой площадке.

Для плоской волны интенсивность  $I = \frac{\rho \cdot \omega^2 A^2}{2} S$  не меняется при распространении волны

Для сферической волны интенсивность через любую сферу радиуса R с центром в источнике

$$I = \frac{\rho \cdot \omega^2 A^2}{2} S = \frac{\rho \cdot \omega^2}{2} \frac{A_0^2}{R^2} 4\pi R^2 = 2\pi \rho \cdot \omega^2 A_0^2$$

является постоянной величиной.

Если интенсивность волны уменьшается, то среда называется диссипативной.

Если интенсивность волны увеличивается, то среда называется активной.

2. Статистическое обоснование второго начала термодинамики. Формула Больцмана для статистической энтропии.

Статиетическое обошовашие

Tro nanand Freprioquiarusy

блерно диномической вераетность W состочние mend или снетемы - это чино спосось в , которыми может быть реализовано данное ноикретное термодинаническое состочние (макрососточние)

Иноче говори, это често всевозмочнох микроронтределений настин по мограшатам и споростем (микросостоимий), но торыти мотей быть осущенвлено дошно е макрососточние.

Энтропин ивлиется мерой педпоридоченно ет енебены. Чем во пыне чино микро состоиний, тем вольше энеропия, \* реанизурочних данное макросостойне.

Exportente Bozpor emolicie surponice: Ble apossecor sankingroca elementor begym k ybenimento e à sumponice, m. e. or siène beportention.

NB! II-0е ионапо впермодинамики определяет исправление протеконий термодинамических проуссов, унозотвоне коние проуссот в природе возмочног, а коние ист 117 ещё две фортупировки пто нач. впермодинамики:

1) По Кельвину: НЕВОЗ МОНЕН круго вой пр-сс, единитвенноги результато и по торого ивп. превращение теплотог, попуч-ой от напревотеля, в эквивап-чьо ей работу г.) По Клаузичеч: невозмонен круповой пр-сс, единивенногу р-ом которого евл. передона теплотог от мене нагретого тепа к бо пе в на гретому

Из этой формулы следует, что энтропия состояния пропорциональна вероятности того, что сис-

тема придет в это состояние.

Статистическим весом G макроскопического состояния называется величина, численно равная количеству равновесных микросостояний, с помощью которых может быть реализовано рассматриваемое макросостояние. Статистический вес пропорционален вероятности  $G \sim p$ . Если система состоит из N частиц, каждая из которых может находится в одном из K дискретных

состояниях, то статистический вес системы равен  $G = \frac{N!}{N_1! \, N_2! ... N_2!}$ , а соответствующая веро-

ятность  $p = \frac{N!}{N_1! N_2! ... N_2!} K^{-N}$ , где  $N_i$  – число частиц в состоянии с номером i, и  $\sum_{i=1}^K N_i = N$ .

Формула Больцмана для статистической энтропии системы:

 $S = k \ln G$ .

Замечание. Для статистической энтропии также выполняется закон аддитивности: если систему разбить на две невзаимодействующие между собой части, то  $G = G_1 \cdot G_2$  и

 $S = k \ln G = k \ln G_1 + k \ln G_2 = S_1 + S_2$ .

Замечание. С законом возрастания энтропии связана «тепловая смерть» Вселенной, т.е. состояние с максимальной энтропией и максимальным статистическим весом. Но в такой системе должны происходить флуктуации. Сегодняшнее состояние вселенной является такой флуктуацией.