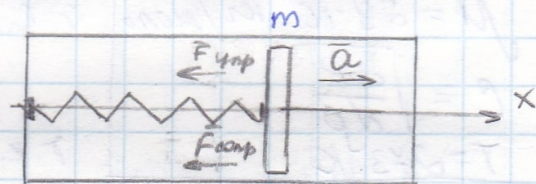


Билет 13

1. Свободные затухающие колебания. Декремент и логарифмический декремент затухания. Добротность колебательной системы.

Затуханием колебаний называется постепенное ослабление колебаний с течением времени, обусловленное потерей энергии колебательной системой.

Рассмотрим движение тела в вязкой среде (перемещаем на пружине)



$$m\bar{a} = \bar{F}_{упр} + \bar{F}_{сопр}$$

(x): $ma = -kx - m\dot{x}$

$$\ddot{x} + 2\beta\dot{x} + \omega_0^2 x = 0$$

уравнение свободных затухающих колебаний.

В случае малых затуханий $\beta^2 < \omega_0^2$:

$$x = A_0 e^{-\beta t} \cos(\omega t + \varphi)$$

$A = A_0 e^{-\beta t}$ - амплитуда затухающих колебаний

A_0 - начальная амплитуда

$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$ - циклическая частота затухающих колебаний

Затухающие колебания не являются периодическими.

Однако, если затухание мало, то можно условно пользоваться понятием периода затухающих колебаний как промежутка времени между двумя последующими максимумами колебаний ее физической величины.

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}}$$

Декремент затухания — отношение амплитуд колебаний через период

$$\Delta = \frac{A(t)}{A(t+T)} = \frac{A_0 e^{-\beta t}}{A_0 e^{-\beta(t+T)}} = e^{\beta T}$$

Логарифмический декремент затухания

$$\delta = \ln \Delta = \beta T = \frac{T}{\tau} = \frac{1}{N} \quad N = \frac{\tau}{T} = \frac{1}{\delta}$$

где N — число колебаний, совершаемых за время τ уменьшения амплитуды в e раз ($\tau = \frac{1}{\beta}$ — время релаксации)

Добротностью колебательной системы называется безразмерная величина Q , равная произведению 2π на отношение энергии $W(t)$ колебаний системы в произвольный момент времени t к убыли этой энергии за промежуток времени от t до $t+T$ (за один условный период затухающих колебаний):

$$Q = 2\pi \frac{W(t)}{W(t) - W(t+T)}$$

Энергия $W(t)$ пропорциональна квадрату амплитуды $A(t)$:

$$Q = 2\pi \frac{A^2(t)}{A^2(t) - A^2(t+T)} = \frac{2\pi A_0^2 e^{-\beta t}}{A_0^2 e^{-\beta t} - A_0^2 e^{-\beta(t+T)}} = \frac{2\pi}{1 - e^{-2\beta T}} = \frac{2\pi}{1 - e^{-2\delta}}$$

Для малых значений логар. декр. зат. $\delta \ll 1$

$$1 - e^{-2\delta} \approx 2\delta, \text{ поэтому } Q = \frac{\pi}{\delta} = \pi N$$

2. Кинематические следствия из преобразования Лоренца. Изменение интервала времени в различных ИСО.

Средние скорости в башне 7 номер 1 (стр 24)

Временные интервалы в различных ИСО связаны следующим соотношением.

$$\Delta t_0 = \Delta t \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

3. Адиабатический процесс для идеального газа в P - V переменных имеет вид:
 $PV^\gamma = \text{const}$, где γ - показатель адиабаты.
Написать уравнение адиабаты в P - T переменных.

$$PV^\gamma = \text{const}$$

Согласно γ -ю Менделеева-Клапейрона:

$$PV = \nu R T \quad V = \nu R \frac{T}{P}$$

$$PV^\gamma = P \left(\nu R \frac{T}{P} \right)^\gamma = \text{const}, \text{ т.к. } \nu^\gamma R^\gamma = \tilde{\text{const}}, \text{ то}$$

$$P \frac{T^\gamma}{P^\gamma} = \text{const}$$

$$\boxed{P^{1-\gamma} T^\gamma = \text{const}}$$

4. Рассчитать среднюю длину свободного пробега молекулы кислорода, коэффициента диффузии и вязкости при давлении $P = 160$ кПа и температуре $T = 500$ К. Как изменяются найденные величины в результате двукратного увеличения объема газа при постоянном давлении. Эффективный диаметр молекулы кислорода $d = 0,38$ нм

Дано:

$$P = 160 \text{ кПа} = 160000 \text{ Па}$$

$$T = 500 \text{ К}$$

$$d = 0,38 \text{ нм} = 0,38 \cdot 10^{-9} \text{ м}$$

$$V_2 = 2V_1 \quad p = \text{const}$$

ф. диф. λ - ?

коэф. диф. D - ?

коэф. вяз. η - ?

Решение:

$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2} n \pi d^2}$$

$$p = nkT \Rightarrow n = \frac{p}{kT}$$

$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2} \frac{p}{kT} \pi d^2} = \frac{kT}{\sqrt{2} p \pi d^2} =$$

$$= \frac{1,38 \cdot 10^{-23} \cdot 500}{\sqrt{2} \cdot 3,14 \cdot 16 \cdot 10^4 \cdot 0,38^2 \cdot 10^{-18}} \approx 6,7 \cdot 10^{-8} \text{ м}$$

$$D = \frac{1}{3} \langle v \rangle \lambda = \frac{1}{3} \cdot 575,2 \cdot 6,7 \cdot 10^{-8} \approx 1,28 \cdot 10^{-5} \frac{\text{м}^2}{\text{с}}$$

$$\langle v \rangle = \sqrt{\frac{8RT}{\pi M}} = \sqrt{\frac{8 \cdot 8,31 \cdot 500}{3,14 \cdot 0,032}} \approx 575,2 \text{ м/с}$$

$$\eta = \frac{1}{3} \langle v \rangle \lambda \rho = \frac{1}{3} \cdot 575,2 \cdot 6,7 \cdot 10^{-8} \cdot 1,23 = 1,58 \cdot 10^{-5}$$

$$\rho = \frac{p}{RT} \Rightarrow \rho = \frac{pM}{RT} = \frac{16 \cdot 10^4 \cdot 0,032}{8,31 \cdot 500} \approx 1,23$$

При двукратном увеличении объема газа

$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2} \pi d^2 n} \quad n = \frac{N}{V} \Rightarrow \text{при ув. } V \text{ в 2 раза } n \downarrow \text{ а } \lambda \uparrow \text{ также в 2 раза}$$

$$D = \frac{1}{3} \langle v \rangle \lambda = \frac{1}{3} \sqrt{\frac{8RT}{\pi M}} \lambda, \text{ т.к. } p = \text{const} \Rightarrow \frac{V}{T} = \text{const, т.е.}$$

при $V \uparrow \Rightarrow T \uparrow$ и $\lambda \uparrow \Rightarrow D \uparrow$ в 2 раза.

$$\eta = \frac{1}{3} \langle v \rangle \lambda \rho = \frac{1}{3} \sqrt{\frac{8RT}{\pi M}} \lambda \frac{m}{V}$$

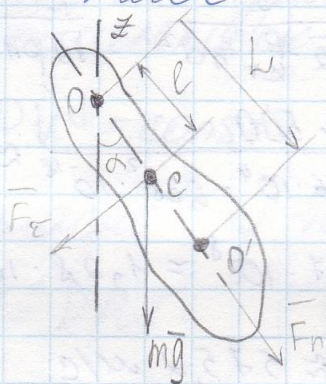
$$\frac{V}{T} = \text{const} \quad T \uparrow \text{ в } 2 \text{ раза} \Rightarrow \langle v \rangle \uparrow \text{ в } \sqrt{2} \text{ раз}$$

$$\lambda \uparrow \text{ в } 2 \text{ раза}, \rho \downarrow \text{ в } 2 \text{ раза} \Rightarrow \eta \uparrow \text{ в } \sqrt{2} \text{ раз}$$

Билет 14

1. Физический маятник. Теория малых колебаний физического маятника

Физическим маятником называется твёрдое тело, совершающее под действием силы тяжести колебания вокруг горизонтальной оси подвеса, не проходящей через центр масс тела.



O' - центр качания

Если физ. маятник отклонён из положения равновесия на некоторый угол α , то момент возвращающей силы

$$M = I \ddot{\epsilon} = I \ddot{\alpha}$$

где I - момент инерции маятника относительно оси Z
 $\ddot{\epsilon}$ - угловое ускорение

С др. стороны при малых углах

$$M = F_{\tau} l = -mg l \sin \alpha \approx -mg l \alpha$$

l - расстояние между точкой подвеса и центром масс C.

$F_{\tau} = -mg \sin \alpha$ - возвращающая сила (со знаком минус, поскольку она всегда направлена противоположно направлению увеличения α)

интегрируем $I \ddot{\alpha} + mg l \alpha = 0$ или $\ddot{\alpha} + \frac{mg l}{I} \alpha = 0$

Т.е., при малых колебаниях физ. маятник совершает гармонические колебания