

Билет №24

① Функция Лагранжа и уравнения Лагранжа системы материальных точек. Интеграл движения.

Пусть имеется система из N материальных точек и K идеальных голономных связей. Тогда в этой системе $S = 3N - K$ степеней свободы

$\{q_1, \dots, q_s\}$ - обобщенные координаты

$\vec{r}_a = \vec{r}_a(q_1, \dots, q_s)$ - радиус-вектор a -й точки, $a = \overline{1, N}$

$$T(\dot{q}, q, t) = \sum_{a=1}^N m_a \frac{\dot{\vec{r}}_a^2}{2}; \quad \frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} - \frac{\partial T}{\partial q_i} = Q_i, \quad \text{где } Q_i = \left(\vec{F}_a, \frac{\partial \vec{r}_a}{\partial q_i} \right) -$$

$$Q_i = -\frac{\partial U}{\partial q_i} + Q_i^d \quad \leftarrow \begin{array}{l} \text{обобщенная диссипативная сила;} \\ U - \text{потенциальная энергия} \\ \text{системы материальных} \\ \text{точек: } U = U(q, t) \end{array}$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}} - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q} = Q_i^d, \quad i = \overline{1, s} \quad \leftarrow \begin{array}{l} \text{система уравнений} \\ \text{Лагранжа} \end{array}$$

$\mathcal{L} = T - U$ - функция Лагранжа

Интеграл движения - функция обобщенных скоростей, координат и времени, сохраняющая свое значение неизменным при движении системы

$$f(\dot{q}(t), q(t), t) = \text{const} \quad \text{или} \quad \frac{d}{dt} f(\dot{q}(t), q(t), t) = 0$$

Интеграл движения находится по виду функции Лагранжа, а его существование является следствием уравнений Лагранжа. Решение системы интегралов движения равносильно решению ур-ий Лагранжа

1) Обобщенный импульс $p_i = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_i} = p_i(q, \dot{q}, t)$

Обобщенный импульс является интегралом движения, если отсутствует диссипация и $\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q_i} = 0$ (q_i - циклическая координата)

2) Обобщенная энергия $E = \sum_{i=1}^s \dot{q}_i \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_i} - \mathcal{L} = E(q, \dot{q}, t)$

Обобщенная энергия является интегралом движения, если нет диссипации и $\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial t} = 0$ (Лагранжиан не зависит явно от времени)

② Стоящие и вынужденные переходы. Принцип работы лазера
 Лучом плоской электромагнитной волны проходит через слой вещества, представляющего собой двухуровневую систему с уровнями E_1 и E_2 ($E_2 > E_1$), где $\omega_{12} = \frac{E_2 - E_1}{\hbar}$ - частота перехода

Резонансное поглощение фотонов: атомы переходят с E_1 на E_2

$$\frac{dN_{1, \text{пог}}}{dt} = B_{12} N_1 \rho_\nu, \text{ где } B_{12} - \text{вероятность вынужденного перехода, зависящая от единицы времени}$$

Спонтанное излучение фотонов: спонтанный переход атомов из возбужденного состояния E_2 на уровень E_1

$$\frac{dN_{2, \text{сп}}}{dt} = A_{21} N_2, \text{ где } A_{21} - \text{вероятность спонтанных переходов в единицу времени}$$

Вынужденное или индуцированное излучение фотонов: переход атомов из E_2 в E_1 под действием внешнего светового поля

$$\frac{dN_{2, \text{инд}}}{dt} = B_{21} N_2 \rho_\nu, \text{ где } B_{21} - \text{вероятность вынужденного перехода в единицу времени}$$

Связь коэффициентов A_{21}, B_{12}, B_{21} : $B_{12} = B_{21}$; $A_{21} = \frac{8\pi h \nu^3}{c^3} B_{21}$

LASER - Light Amplification By Stimulated Emission of Radiation - усиление света путем вынужденного излучения

Принципиальная схема



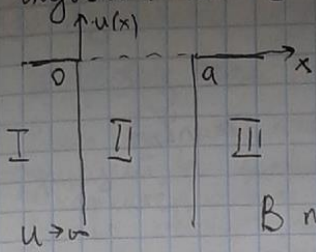
Активная среда/среда - рабочая среда с инверсией заселенности уровней

Помощь накачки - источник энергии излучения для создания и поддержания активной среды

Зеркала - обратная связь для резонанса

При накачке излучением опр. частоты усоранством накачки в активной среде возникает избыток возбужденных атомов. Спонтанные фотоны, возникающие внутри активной среды взаимодействуют с возбужденными атомами и в конечном счете индуцируют появление волны вынужденного излучения фотонов, которая и образует лазерный луч. За счет отражения от зеркал оптического резонатора увеличивается количество вынужденного излучения и формируется его направление. Лазерный луч выходит в виде параллельного пучка света из резонатора через выходные окно/зеркало, частично пропускающее световое излучение

③ Найти стационарные состояния частицы массой m в бесконечно глубокой потенциальной яме шириной a .



Используем стационарное уравнение Шредингера

$$\hat{H}\psi = E\psi \Rightarrow -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + u(x)\psi(x) = E\psi(x)$$

В пределах ямы: $\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + k^2 \psi = 0$, где $k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}$

$\psi = A \sin(kx + \alpha)$, где A, α - константы по произволу

Полученная $\psi(x)$ однозначна и конечна, также она должна быть непрерывна (за пределами ямы частица быть не может $\Rightarrow \psi(x) = 0$)

Тогда при $x=0$ и $x=a$: $A \sin \alpha = 0 \Rightarrow \alpha = 0$

$A \sin ka = 0 \Rightarrow ka = \pm \pi n$

Тогда $E_n = \frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{2ma^2}$, $n = 1, 2, 3$ - собственные значения энергии

Найдем теперь ψ собственные функции, соотв. собственным E_n -ам
 Из условия нормировки: $A^2 \int_0^a \sin^2 \frac{\pi n x}{a} dx = 1 \Rightarrow A = \sqrt{\frac{2}{a}}$

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{\pi n x}{a}\right)$$