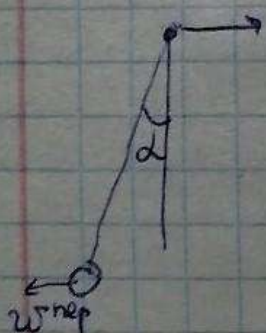


Задача 18.3



$$s = \frac{1}{2}at^2 + A \sin(\omega t)$$

в сист. отсчета $s = \frac{1}{2}at^2$ движ. маятн.

Исследовать резонанс

В неинерциальной системе отсчета положение равновесия маятника будет под углом α к вертикали

Найдем этот угол:

$$\begin{cases} mg = T \cos \alpha \\ m\omega_{\text{пер}}^2 = T \sin \alpha \end{cases}$$

$$\hookrightarrow \alpha = \arctg \frac{\omega_{\text{пер}}^2}{g}$$

можно сказать $\cos \alpha = \frac{g}{\sqrt{\omega_{\text{нпр}}^2 + g^2}}$

отклонения
от пов.
равно.

Для пот. энергии $\Pi = m \sqrt{g^2 + \omega_{\text{нпр}}^2} L (1 - \cos \beta)$

$$\Pi \approx m \sqrt{g^2 + \omega_{\text{нпр}}^2} L \frac{\beta^2}{2}$$

$$T = \frac{m (L \dot{\beta})^2}{2}$$

$$A = (mL^2) \quad C = (mL \sqrt{g^2 + \omega_{\text{нпр}}^2})$$

Для обобщ. см. опять имеем рав-во

момента, значит $Q = -m A \omega^2 \sin \omega t \cos \alpha$

Получим ур-ие:

$$L \ddot{\beta} + \frac{\sqrt{g^2 + \omega_{\text{нпр}}^2}}{L} \beta = - \frac{m A \omega^2 \sin \omega t \cos \alpha}{L}$$

Решим сначала однородное ур-ие:

$$\beta_1 = C_1 \cos \omega_0 t + C_2 \sin \omega_0 t,$$

здесь $\omega_0^2 = \frac{\sqrt{g^2 + \omega_{\text{нпр}}^2}}{L} \approx \frac{g}{L} \left(1 + \frac{\omega_{\text{нпр}}^2}{2g^2}\right)$, если $\omega_{\text{нпр}} \ll g$

Найдем частное реш. неодн. ур-ия

$$W = (-\omega^2 A + i\omega B + C)^{-1} = \frac{1}{mL(\sqrt{g^2 + \omega_{\text{нпр}}^2} - \omega^2 L)}$$

$$\beta_{\text{частн.}}^2 = -mL A \omega^2 \sin \omega t \cos \alpha \quad |W| =$$

$$= - \frac{A \omega^2 \sin \omega t \cos \alpha}{\sqrt{g^2 + \omega_{\text{нпр}}^2} - \omega^2 L} = - \frac{A \omega^2 g \sin \omega t mL}{\sqrt{\omega_{\text{нпр}}^2 + g^2} \cdot mL^2 |(\omega_0^2 - \omega^2)|}$$

$$\cos \alpha = \frac{g}{\sqrt{\omega_{\text{нпр}}^2 + g^2}}$$

$$\text{Уточн } \beta_2^{\text{частн}} = - \frac{A \omega^2 g \sin \omega t}{L^2 \omega_0^2 |\omega_0^2 - \omega^2|}$$

Тогда общее решение есть $\beta = \beta_1 + \beta_2^{\text{частн}} =$

$$= C_1 \cos \omega_0 t + C_2 \sin \omega_0 t - \frac{A \omega^2 g \sin \omega t}{L^2 \omega_0^2 |\omega_0^2 - \omega^2|}$$

Если у нас резонанс, то решение ищем в виде $\beta' = b t \cos \omega_0 t$

$$- 2 b \omega_0 \sin \omega_0 t = - \frac{A \omega_0^2 \sin \omega_0 t \cos d}{L}$$

(группы сокращаются)

$$b = \frac{A \omega_0 \cos d}{2L} = \frac{A \omega_0 g}{2 \omega_0^2 L^2} = \frac{A g}{2 \omega_0 L^2}$$

Общее решение $\beta = C_1' \cos \omega_0 t + C_2' \sin \omega_0 t +$
 $+ \frac{A g t \cos(\omega_0 t)}{2 \omega_0 L^2}$

Ответ: $\varphi = \alpha + \beta = \overset{\text{внер}}{\text{III}} \overset{\text{III}}{\text{III}} \arctg \frac{g}{g} + C_1 \cos \omega_0 t +$
 $+ C_2 \sin \omega_0 t - \frac{A \omega^2 g \sin \omega t}{L^2 \omega_0^2 |\omega_0^2 - \omega^2|}$

Резонанс:

$$\varphi = \alpha + \beta' = \arctg \frac{g}{g} + C_1' \cos \omega_0 t + C_2' \sin \omega_0 t +$$

$$+ \frac{A g t \cos \omega_0 t}{2 \omega_0 L^2}$$

Задача 18.17



$$F = -\beta \dot{x}$$

$$Q(t) = \sum_k A_k \sin(k\omega t)$$

a) $\beta \neq 0$ б) $\beta = 0, k\omega \neq \sqrt{\frac{c}{m}}$

в) $\beta = 0, k\omega = \sqrt{\frac{c}{m}}$

Энергия системы: $T = \frac{1}{2} m \dot{x}^2$
 $\Pi = \frac{c x^2}{2} - mgx$

Составим ур-ие Лагранжа

$$m \ddot{x} + \beta \dot{x} + c x = \sum_k A_k \sin(k\omega t) \quad (*)$$

Сначала решим однородное:

$$m \ddot{x} + \beta \dot{x} + c x = 0$$

$$m \lambda^2 + \beta \lambda + c = 0$$

$$\lambda = \frac{-\beta}{2m} \pm \sqrt{\frac{\beta^2}{4m^2} - \frac{c}{m}}$$

Для удобства анализа $2h = \frac{\beta}{m}$, $\omega_0^2 = \frac{c}{m}$

$$\lambda = -h \pm \sqrt{h^2 - \omega_0^2}$$

Может быть неск. случаев: $h^2 - \omega_0^2 > 0$ и $< 0, = 0$

1) $\omega_h^2 = h^2 - \omega_0^2 > 0$

$$\lambda = -h \pm \sqrt{h^2 - \omega_0^2}$$

$$X_1 = C_1 e^{(-h + \sqrt{h^2 - \omega_0^2})t} + C_2 e^{(-h - \sqrt{h^2 - \omega_0^2})t}$$

$$2) \omega_h^2 = h^2 - \omega_0^2 = 0$$

$$\lambda = -h$$

$$X_1 = (C_3 t + C_4) e^{-ht}$$

$$3) \omega_h^2 = h^2 - \omega_0^2 < 0 \rightarrow \lambda = -h \pm i\omega_h$$

$$X_1 = e^{-ht} (C_5 \cos(\omega_h t) + C_6 \sin(\omega_h t))$$

Теперь ищем частное решение неоднородного ур-ия в нерезонансном случае

$$X_2 = \sum_k A_k |W_k| \sin(k\omega t + \varphi_k) \quad (\varphi_k = \arg W_k)$$

$$W_k = (-mk^2\omega^2 + i\beta k\omega + c)^{-1} = \frac{c - mk^2\omega^2 - i\beta k\omega}{(c - mk^2\omega^2)^2 + \beta^2(k\omega)^2}$$

$$\varphi_k = \arg W_k = -\arctg \frac{\beta k\omega}{c - mk^2\omega^2}$$

В наших обозначениях $\varphi_k = -\arctg \frac{2h k\omega}{\omega_0^2 - k^2\omega^2}$

$$|W_k| = \frac{1}{\sqrt{(c - mk^2\omega^2)^2 + \beta^2 k^2\omega^2}} = \frac{1}{m \sqrt{(\omega_0^2 - k^2\omega^2)^2 + (2h k\omega)^2}}^{1/2}$$

Перезапишем $|W_k| = \frac{H_k}{m}$

Тогда решение нашего ур-ия есть

$$X = X_1 + X_2$$

а) $\beta \neq 0$. Рассмотрим.

б) $\beta = 0$. Тогда $h = 0$
 $k\omega \neq \sqrt{\frac{c}{m}}$

Для этого суммарно найдем

$$X_1 = C_5' \cos \omega_0 t + C_6' \sin \omega_0 t$$

$$X_2 = \sum_k' A_k \sin(k\omega t) \cdot \frac{1}{m |\omega_0^2 - k^2 \omega^2|} \quad \varphi_k = 0$$

$$b) \beta = 0, \quad k\omega = \sqrt{\frac{c}{m}}$$

Это случай резонанса. Частное решение
ищем в виде $X_3 = b t \cos(\omega_0 t)$, $\varphi_k = 0$

$$m (-b \omega_0^2 \cos \omega_0 t \cdot t - \omega_0 b \sin \omega_0 t \cdot 2) +$$
$$+ c b t \cos \omega_0 t = A_k \sin k \omega t$$

т.к. $c = m k^2 \omega^2 = m \omega_0^2$, то сократим

$$b = - \frac{A_k}{2m \cdot \omega_0}$$

$$X_3 = - \frac{A_k t \cos \omega_0 t}{2m \omega_0}$$

$$\text{Совб.-но} \quad X_1 = C_5'' \cos \omega_0 t + C_6'' \sin \omega_0 t$$

$$X = X_1 + X_3 + \sum_{k \neq \frac{\omega_0}{\omega}}' \frac{A_k}{m} \frac{\sin k \omega t}{|\omega_0^2 - k^2 \omega^2|}$$

Ответ:

$$\omega_0^2 = \frac{c}{m} \quad 2h = \frac{\beta}{m} \quad R_k = \left((\omega_0^2 - k^2 \omega^2)^2 + (2h k \omega)^2 \right)^{-1/2}$$

$$\varphi_k = - \arctg \frac{2h k \omega}{\omega_0^2 - k^2 \omega^2}$$

Далее константы C_i можно найти

из нач. условий.

a) $\omega_n^2 = \omega_0^2 - h^2 > 0$:

$$x = e^{-ht} (C_5 \cos \omega_n t + C_6 \sin \omega_n t) + \sum_k \frac{A_k R_k}{m} \sin(k\omega t + \varphi_k)$$

$$\omega_n^2 = \omega_0^2 - h^2 = 0$$

$$x = (C_3 t + C_4) e^{-ht} + \sum_k \frac{A_k R_k}{m} \sin(k\omega t + \varphi_k)$$

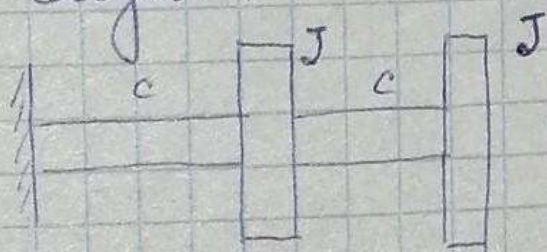
$$\omega_n^2 = \omega_0^2 - h^2 < 0$$

$$x = C_1 e^{(-h + \sqrt{h^2 - \omega_0^2})t} + C_2 e^{(-h - \sqrt{h^2 - \omega_0^2})t} + \sum_k \frac{A_k R_k}{m} \sin(k\omega t + \varphi_k)$$

б) $x = C_5' \cos \omega_0 t + C_6' \sin \omega_0 t + \sum_k \frac{A_k \sin k\omega t}{m |\omega_0^2 - k^2 \omega^2|}$

в) $x = C_5'' \cos \omega_0 t + C_6'' \sin \omega_0 t + \sum_{k \neq \frac{\omega_0}{\omega}} \frac{A_k \sin k\omega t}{m |\omega_0^2 - k^2 \omega^2|} - \frac{A_{k=\frac{\omega_0}{\omega}} t \cos \omega_0 t}{2m \omega_0}$

Задача 18.31



$$M_1 = M_0 \sin(\omega t)$$

$$M_2 = -\beta \dot{\varphi}_2$$

АФХ-?

Посчитаем энергию.

$$T = \frac{J \dot{\varphi}_1^2}{2} + \frac{J \dot{\varphi}_2^2}{2} \hookrightarrow A = \begin{pmatrix} J & 0 \\ 0 & J \end{pmatrix}$$

$$\Pi = \frac{1}{2} c \varphi_1^2 + \frac{1}{2} c (\varphi_1 - \varphi_2)^2 = \frac{c}{2} (2\varphi_1^2 - 2\varphi_1 \varphi_2 + \varphi_2^2)$$

$$C = \begin{pmatrix} 2c & -c \\ -c & c \end{pmatrix}$$

Посчитаем обобщенные силы:

$$Q_k = \frac{\delta A}{\delta \varphi_k} = \frac{M_k d\varphi_k}{d\varphi_k} = M_k$$

Тогда матрица $B = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & \beta \end{pmatrix}$, т.к. $M_2 = -\beta \dot{\varphi}_2$

$$A \begin{pmatrix} \ddot{\varphi}_1 \\ \ddot{\varphi}_2 \end{pmatrix} + B \begin{pmatrix} \dot{\varphi}_1 \\ \dot{\varphi}_2 \end{pmatrix} + C \begin{pmatrix} \varphi_1 \\ \varphi_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} M_0 \sin \omega t \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$W(\omega) = (-\omega^2 A + i\omega B + C)^{-1} = \begin{pmatrix} -J\omega^2 + 2c & -c \\ -c & -J\omega^2 + c + i\omega\beta \end{pmatrix}$$

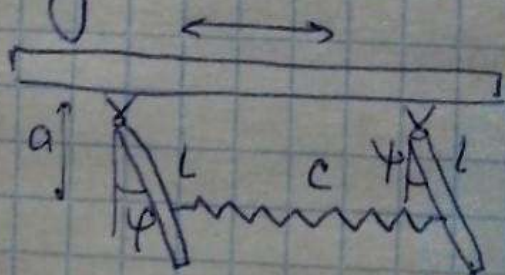
$$\Delta = (2c - J\omega^2)(c + i\omega\beta - J\omega^2) - c^2$$

$$W_{11} = \frac{c + i\omega\beta - J\omega^2}{\Delta}$$

$$W_{12} = \frac{c}{\Delta}$$

$$W_{22} = \frac{2c - J\omega^2}{\Delta}$$

Задача 18.37



$$A \sin(pt)$$

Две системы
- ?

Посчитаем энергию системы в со взз
с доской :

$$T_{\text{отн}} = \frac{J}{2} (\dot{\psi}^2 + \dot{\varphi}^2) = \frac{ml^2}{6} (\dot{\psi}^2 + \dot{\varphi}^2)$$

$$\begin{aligned} \Pi &= \frac{c}{2} (a \sin \varphi - a \sin \psi)^2 + mg \frac{l}{2} (1 - \cos \varphi) + \\ &+ mg \frac{l}{2} (1 - \cos \psi) \approx \frac{mgL}{4} \cdot (\varphi^2 + \psi^2) + \frac{ca^2}{2} (\varphi - \psi)^2 = \\ &= \frac{\varphi^2}{2} (mg \frac{l}{2} + ca^2) + \frac{\psi^2}{2} (mg \frac{l}{2} + ca^2) - ca^2 \varphi \cdot \psi \end{aligned}$$

Соответственно матрицы:

$$A = \frac{ml^2}{3} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \quad C = \begin{pmatrix} mg \frac{l}{2} + ca^2 & -ca^2 \\ -ca^2 & mg \frac{l}{2} + ca^2 \end{pmatrix}$$

Подсчитаем радиус силы (как в 18.31, они равны соотв. моментам):

$$\vec{Q} = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \frac{L}{2} \cdot (-m \omega^{\text{пер}}) = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \frac{L}{2} \cdot p^2 m A \sin p t$$

1) решение общее однородн. ур-ия.

Из системы видно, что амплитудные вектора есть $\vec{u}_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$ и $\vec{u}_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$

$$\omega_1^2 = \frac{u_1^T C u_1}{u_1^T A u_1} = \frac{mgL}{2ml^2/3} = \frac{3g}{2l}$$

$$\omega_2^2 = \frac{u_2^T C u_2}{u_2^T A u_2} = \frac{mgL + 4ca^2}{2ml^2/3} = \frac{3g}{2l} + \frac{6ca^2}{ml^2}$$

$$\begin{pmatrix} \varphi \\ \psi \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} C_1 \sin(\omega_1 t + \alpha_1) + \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} C_2 \sin(\omega_2 t + \alpha_2)$$

общ. решение
однор. ур-ия

Для поиска частного реш. перейдем к норм. коорд. Для этого сначала отнормируем \vec{U}_1 и \vec{U}_2 :

$$U_1^T A U_1 = 1$$

$$\text{т.е.} \quad L \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \cdot 2 \cdot \frac{m l^2}{3} = 1$$

$$\frac{2}{3} L^2 m l^2 = 1 \hookrightarrow L = \sqrt{\frac{3}{2 m l^2}}$$

$$\text{т.е. новые } \vec{U}_1 = \sqrt{\frac{3}{2 m l^2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \quad \vec{U}_2 = \sqrt{\frac{3}{2 m l^2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

Обобщ. силы в норм. координатах

$$\begin{aligned} \vec{\Theta}^{\text{нн}} &= (\vec{U}_1 \ \vec{U}_2)^T \vec{Q}^{\text{нн}} = \sqrt{\frac{3}{2 m l^2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \frac{1}{2} m p^2 A \sin p t \\ &= A m p^2 \sqrt{\frac{3}{2 m l^2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \sin p t = A m p^2 \sqrt{\frac{3}{2 m}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \sin p t \end{aligned}$$

В норм. коорд. ур-ия Лагранжа:

$$\begin{cases} \ddot{\theta}_1 + \omega_1^2 \theta_1 = A p^2 \sin p t \sqrt{\frac{3m}{2}} \\ \ddot{\theta}_2 + \omega_2^2 \theta_2 = 0 \end{cases}$$

Частное решение для θ_1 : $\theta_1(t) = b \sin p t$

$$-b p^2 \sin p t + \omega_1^2 b \sin p t = A \sqrt{\frac{3m}{2}} p^2 \sin p t$$

$$b = \frac{p^2 A}{\omega_1^2 - p^2} \sqrt{\frac{3m}{2}}$$

тогда

$$L_{\text{част.}} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \sqrt{\frac{3}{2 m l^2}} \cdot \begin{pmatrix} b \sin p t \\ 0 \end{pmatrix} =$$

$$= \frac{3Ap^2}{2L(\omega_1^2 - p^2)} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \sin pt = \frac{3Ap^2}{3g - 2Lp^2} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \sin pt$$

Ответ: $\begin{pmatrix} y \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_1 \sin(\omega_1 t + d_1) \\ C_2 \sin(\omega_2 t + d_2) \end{pmatrix} +$
 $+ \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} D \sin pt$

где $\omega_1^2 = \frac{3g}{2L}$ $\omega_2^2 = \frac{3g}{2L} + \frac{6ca^2}{mL^2}$ $D = \frac{3Ap^2}{3g - 2Lp^2}$

Задача 18.62

$$T = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} \dot{q}_i \dot{q}_j \quad \Pi = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^n c_{ij} q_i q_j$$

$$\omega_1, \quad \vec{u}_1(u_{11}, u_{12}, \dots, u_{1n}) \quad Q_i = a_{ij} u_{j1} f_0 \sin(\omega t) \quad i=1, n$$

$\omega_{\text{рез}} = ?$

Матрица $A = (a_{ij})$, $C = (c_{ij})$

$$A \ddot{\vec{q}} + \vec{0} + C \vec{q} = \vec{Q}$$

Для резонанса надо, чтобы $\vec{q}(t) \rightarrow \infty, t \rightarrow \infty$

Запишем в норм. коорд. ур-ие

$$\ddot{\theta}_i + \omega_i^2 \theta_i = \vec{u}_i^T \vec{Q}, \text{ где } Q = f_0 A \vec{u}_1 \sin \omega t$$

$$\text{Во всех случаях при } i \neq 1 \quad \vec{u}_i^T \vec{Q} = \vec{u}_i^T A \vec{u}_1 f_0 \sin \omega t$$

то есть получ. $\ddot{\theta}_i + \omega_i^2 \theta_i = 0$ - частн. реш. = 0
рез-са нет

А для $i=1$ получим:

$$\ddot{\theta}_1 + \omega_1^2 \theta_1 = \vec{u}_1^T A \vec{u}_1 f_0 \sin \omega t = f_0 \sin \omega t$$

(т.к. можем откорректир. \vec{u}_1)

Частное реш. ищем в виде $\theta = b \sin \omega t$

$$-b \omega^2 \sin \omega t + \omega_1^2 b \sin \omega t = f_0 \sin \omega t$$

$$b = \frac{f_0}{\omega_1^2 - \omega^2} \quad \hookrightarrow \quad \theta = \frac{f_0 \sin \omega t}{\omega_1^2 - \omega^2}$$

$$\text{Тогда } q_{\text{расп}} = \vec{u}_1 \frac{f_0 \sin \omega t}{\omega_1^2 - \omega^2} \rightarrow \infty, \omega_1 = \omega$$

Для $\omega_1 = \omega$ получим рез-с.

Ответ: рез-с возможен при $\omega = \omega_1$,