МЕХАНИКА

Лектор: Жақыпов Әлібек Серікұлы

Тел: +7 705 660 69 63

e-mail: Alibek.Zhakypov@kaznu.edu.kz

8 лекция «Свободные затухающие колебания»

Цель лекции: сформировать у студентов понимание свободных затухающих и вынужденных колебаний с учетом сил сопротивления, ввести количественные характеристики затухания и резонанса и показать их роль в поведении реальных колебательных систем.

Задачи лекции:

- 1. Рассмотреть уравнение движения осциллятора с упругой силой и силой сопротивления, пропорциональной скорости, и проанализировать типы решений.
- 2. Показать особенности свободных затухающих колебаний и апериодического режима при разных значениях коэффициента затухания.
- 3. Ввести и объяснить логарифмический декремент затухания и добротность как количественные меры затухания и энергетических потерь системы.
- 4. Записать дифференциальное уравнение вынужденных колебаний с учетом затухания и выделить свободную и вынужденную составляющие решения.
- 5. Исследовать зависимость амплитуды установившихся вынужденных колебаний от частоты внешней силы и обсудить явление резонанса и его практическое значение.

Основные понятия и термины:

Свободные затухающие колебания с вязким сопротивлением — колебания системы, на которую действуют упругая сила и сила сопротивления, пропорциональная скорости.

Логарифмический декремент затухания — величина, равная натуральному логарифму отношения соседних по времени значений амплитуды или отклонения системы.

Добротность колебательной системы — безразмерная величина, связанная с логарифмическим декрементом и показывающая, насколько слабо затухают колебания и насколько мала доля энергии, теряемой за период.

Вынужденные колебания – колебания системы под действием внешней периодической силы.

Резонанс — при частоте внешнего воздействия, близкой к резонансной, амплитуда достигает максимума, что называется резонансом и требует учета при проектировании технических систем.

План лекции

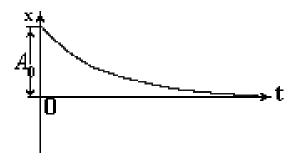
- 1 Свободные колебания с силой упругости и силой сопротивления. Уравнение движения с учетом вязкого сопротивления и его общее решение.
- 2 Типы режимов. Апериодическое движение и затухающие колебания при разных значениях коэффициента затухания. Поведение амплитуды во времени.
- 3 Логарифмический декремент затухания и добротность. Определения, физический смысл, связь с уменьшением амплитуды и диссипацией энергии.
- 4 Вынужденные колебания с затуханием. Дифференциальное уравнение с периодической внешней силой, общее и частное решения, установившийся режим.
- 5 Амплитуда вынужденных колебаний как функция частоты внешней силы. Амплитудно частотная характеристика, резонанс, практические выводы для техники.

«Свободные затухающие колебания»

Кроме силы упругости F = -kx на тело действуют также сила сопротивления, которая при медленных движениях пропорциональна скорости, т. е.

$$F_{\rm comp} = -rV = -r(dx/dt) \tag{8.1}$$

где r - коэффициент сопротивления, с размерностью $[r] = \kappa \Gamma/c$.



С учетом сказанного, уравнение движения тела (2-й закон Ньютона) ma=F будет иметь вид

$$m(d^2x/dt^2) = -kx - r(dx/dt)$$
 (8.2)

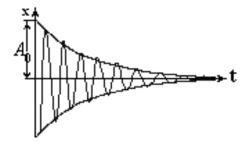
или, разделив на массу m правую и левую части такого уравнения, имеем:

$$\ddot{x} + 2\beta \dot{x} + \omega_0^2 x = 0 \tag{8.3}$$

где $\beta = r/2m$ - коэффициент затухания;

 $[\beta] = 1/c = c^{-1}$. Его решение будет

$$x = A_0 \exp\left[\left(-\beta - \sqrt{\beta^2 - \omega_0^2}\right)t\right] \tag{8.4}$$



Анализируя (8.4), можно видеть, что: 1) при $\beta >> \omega_0$ $x = A_0 \exp(-2\beta t)$, т.е. движение получается непериодическим, рис. 9; его называют апериодическим, т.к. тело монотонно стремится к положению равновесия.

2) при
$$\beta \le \omega_0 x = A_0[exp(-\beta t)]\cos(\omega t + \theta) = A(t)\cos(\omega t + \theta)$$
 (8.5)

где
$$\omega=\sqrt{\omega_0^2-\beta^2}$$
, $A(t)=A_0\exp(-\beta t)$ - амплитуда, а

$$T = 2\pi/\omega = 2\pi/\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$$
 (8.6)

Из (8.6) следует, что затухающие колебания не являются строго гармоническими, их амплитуда A(t), уменьшается с течением времени и тем быстрее, чем больше коэффициент затухания β .

8.1. Логарифмический декремент затухания

Натуральный логарифм отношения отклонения системы в моменты времени t и t+T называется логарифмическим декрементом затухания:

$$\delta = \ln[x(t)/x(t+T)] = \ln[A_0 e^{-\beta t}/A_0 e^{-\beta(t+T)}] = \beta T = 2\pi\beta/\sqrt{\beta^2 - \omega_0^2} = 2\pi\beta/\omega.$$
(8.7)

Величина, обратная δ , показывает число колебаний, совершаемых за время, в течение которого амплитуда колебаний уменьшается в e=2,7182 раз.

Величина

$$Q = \pi/\delta = \pi\omega/2\pi\beta = \omega/2\beta \tag{8.8}$$

называется добротностью колебательной системы.

Заметим, что рассмотренная колебательная система является диссипативной, т.к. ее механическая энергия постепенно уменьшается с течением времени за счет преобразования в другие (немеханические) формы энергии.

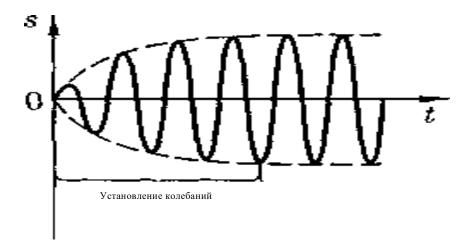
Вынужденные колебания

Они возникают при действии на систему внешней периодически изменяющейся силы (вынуждающей силы)

$$F = F_m \cos \Omega t \tag{8.9}$$

где Ω - круговая частота вынуждающей силы.

в установившемся режиме вынужденные колебания происходят с частотой и являются гармоническими



Дифференциальное уравнение вынужденных колебаний с учетом затухания запишется в виде:

$$m(d^2x/dt^2) = -kx - r(dx/dt) + F_m \cos\Omega t$$
(8.10)

Перепишем это уравнение в виде:

$$\ddot{x} + 2\beta \dot{x} + \omega_0^2 x = (F_m/m)\cos\Omega t \tag{8.11}$$

Таким образом, получили линейное *неоднородное* дифференциальное уравнение второго порядка с постоянными коэффициентами. Решением такого уравнения будет

$$x = x_0 + x_{\text{BbH}} \tag{8.12}$$

где x_0 — общее решение однородного уравнения (23), (т. е. уравнения (23) с правой частью, равной нулю). Согласно (17)

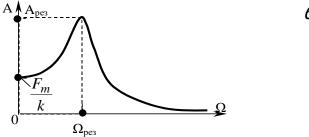
$$x_0 = A_0 \exp\left[\left(-\beta - \sqrt{\beta^2 - \omega_0^2}\right)t\right] \tag{8.13}$$

и с течением времени $x_0 \to 0$. Поэтому $x \to x_{\mathit{BbIH}}$. Из решения (23) следует, что

$$\chi_{\rm BMH} = A\cos(\Omega t - \theta) \tag{8.14}$$

где
$$A = F_m / m \sqrt{(\omega_0^2 - \Omega^2)^2 + 4\beta^2 \Omega^2}$$
 (8.15)

$$\theta = arctg[2\beta\Omega/(\omega_0^2 - \Omega^2)] \tag{8.16}$$



Из анализа следует, что хотя амплитуда вынуждающей силы F_m , остается постоянной, амплитуда A вынужденных колебаний зависит от частоты Ω вынуждающей силы.

Исследуя на экстремум, можно показать, что только при резонансной частоте

$$\Omega_{\text{PE3}} = \sqrt{\omega_0^2 = 2\beta^2} \tag{8.17}$$

амплитуда вынужденных колебаний достигает максимальной величины:

$$A_{\rm PE3} = F_m / 2m\beta \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$$
 (8.18)

Это явление называется резонансом.

На рис. приведена зависимость амплитуды A вынужденных колебаний от частоты Ω вынуждающей силы , которая определяется формулой (25); (откуда: при $\Omega=0$ находим

$$A = F_m/m\omega_0^2 = F_m/k \tag{8.19}$$

а при $\Omega \to \infty$ имеем $A \to \infty$, что объясняется инерционностью колебательной системы).

Явление резонанса, состоящее в резком увеличении амплитуды колебаний при приближении частоты вынуждающей силы к резонансной частоте, широко используется в технике. Его следует учитывать при конструировании машин, кораблей, самолетов и т.д. Необходимо, чтобы их резонансные частоты не совпадали с частотой вынуждающих внешних воздействий.

Контрольные вопросы

- 1. Запиши уравнение движения осциллятора с силой упругости и силой сопротивления, пропорциональной скорости, и поясни физический смысл коэффициента затухания.
- 2. Чем отличаются свободные затухающие колебания от апериодического режима какие условия на параметры определяют переход между этими режимами
- 3. Дай определение логарифмического декремента затухания как он связан с уменьшением амплитуды во времени и что означает величина, обратная ему
- 4. Что такое добротность колебательной системы какие свойства колебаний она характеризует и как связана с потерями энергии за период

5. Запиши уравнение вынужденных колебаний с затуханием и объясни, при каком отношении частоты внешней силы к собственной частоте системы возникает резонанс и как это проявляется в амплитуде установившихся колебаний

Литература

- 1. Трофимова Т.И. Курс физики. М.: Высш. шк., 1990.- 478 с.
- 2. Детлаф А.А., Яворский Б.М. Курс физики М.: Высш. шк., 1989.- 608 с.
- 3. Савельев И.В. Общий курс физики. Т1. Механика. Молекулярная физика. М.: Наука, 1988.- 416 с.
- 4. Волькенштейн В.С. Сборник задач по общему курсу физики.- М.: Наука, 1985.
 - 5. Зисман Г.А., Тодес О.М. Курс общей физики. Т.1,2,3.-М.: Наука, 1974,1980
 - 6. Сивухин Д.В. Курс общей Физики. M.: Hayкa, 1986. T. 1.