1. Магнитное взаимодействие токов. Магнитное поле. Магнитная индукция. Напряженность магнитного поля. Силовые линии магнитного поля.

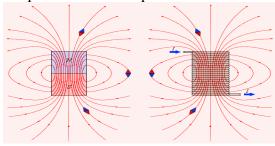
Магнитное поле образуется вокруг движущихся электрических зарядов, а так же вокруг постоянных магнитов(вызванное микро токами внутри вещ-ва).

Магнитное поле-силовое поле, окружающее токи и постоянные магниты.

Магнитная индукция-кол-ная хар-ка магнитного поля; в однородном магн.поле определяется максимвльным вращающим моментом, действующим на рамку с манг.моментом, равным единице, когда нормаль к рамке перепендикулярна направлению тока.

 $Hanpяженность магнитного поля- описание магнитного поля макротоков. В=<math>H\mu\mu_0$, μ -магнитная проницаемость поля, μ_0 -магнитная постоянная.

Силовые линии- линии, касательные к которым в каждой точке совпадают с направлением вектора В.



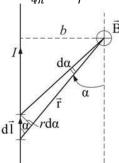
2. Закон Био-Савара-Лапласа. Расчет поля кругового тока.

$$dB=rac{\mu_0\mu}{4\pi}\,rac{Idl\sinlpha}{r^2}\,$$
 , $lpha$ – угол между векторами dl и г

Для кругового тока:
$$B = \mu \mu_0 \frac{I}{2R}$$

3. Закон Био-Савара-Лапласа. Поле прямолинейного тока.

 $dB = \frac{\mu\mu_0}{4\pi} * \frac{Idlsin\alpha}{r^2}$, α -угол между векторами dl и r.



Магнитная индукция для прямого тока: $B = \frac{\mu \mu 02l}{4\pi R}$

4. Сила Лоренца. Движение заряженной частицы в магнитном поле.

Сила Лоренца — сила, действующая на электрический заряд q, движущийся в магнитном поле со скоростью v.

 $F = qvBsin\alpha$

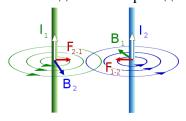
Сила лоренца не совершает работы, она только меняет направление движения.

Если на заряд действует электрическое поле с напряженностью Е, то результирующая сила:

$$\vec{F} = q\vec{E} + qvB\sin\alpha$$

5. Закон Ампера. Взаимодействие проводников с током.

Закон Ампера: dF=IBdsin α , α -угол между векторами dl и dB. Взаимодействие проводников с током: dF= $\frac{\mu\mu_0*2I_1I_2}{4\pi R}$ dl.



6. Магнитное поле. Работа перемещения контура с током в магнитном поле.

Магнитное поле — особая материя, возникающая вокруг любых движущихся электрических зарядов.

Работа сил Ампера поп перемещению контура с током в магнитном поле:

$$A = I(\Phi_2 - \Phi_1)$$
; (dA = Id Φ , d Φ = BdS, dS=ldx => dA = IBldx)

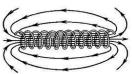
7. Циркуляция вектора магнитной индукции. Закон полного тока. Магнитное поле соленоида.

Циркуляция вектора: $\oint_L \overrightarrow{Bdl} = \oint_L B_l dl$, где \overrightarrow{dl} -вектор элементарной длины, напрвленной вдоль обхода контура; B_l =Всоѕ α - составляющая вектора В в направлении касательной к контуру; α -угол между вкторами В и dвдю

Закон полного тока в вакууме: $\oint_L \overrightarrow{Bdl} = \oint_L B_l dl = \mu_0 \sum_{k=1}^n I_{k}$, n- число проводников с токами в контуре.

Закон полного тока: $\oint_L \overrightarrow{Bdl} = \oint_L B_l dl = B \oint_L dl = B*2\pi r -> B = \frac{\mu 0 I}{2\pi r}$

Магнитное поле соленоида: $B = \frac{\mu_0 NI}{l}$, 1-длина соленоида, N- кол-во витков



8. Намагничивание вещества. Намагниченность. Магнитная восприимчивость.

Намагничивание вещества, обусловлено преимущественной ориентацией или индуцированием магнитных моментов отдельных молекул в одном направлении. Происходит в направлении, противоположном магнитной силе — является Диамагнитным. Сам процесс является не плавным, а характеризуется малыми скачками.

Намагниченность - магнитный момент единицы объёма вещества:

 $J=rac{p_m}{V}$, J — вектор намагниченности, ${\sf p_m}$ — вектор магнитного момента, V — объем Магнитная восприимчивость: $J=\chi H$, χ - скалярная величина связывающая J и H(напряж)

9. Классификация магнетиков. Природа и механизмы намагничивания.

Магнетик-способность под действием магнитного поля приобретать магнитный момент(намагничиваться).

1. Диамагнетики-вещество, намагничивающееся во внешнем поле против направления поля.

- 2.Парамагнетики- вещество, намагничивающееся во внешнем поле по направлению поля.
- 3. Ферромагнетики-вещество, обладающее спонтанной намагниченностью, т.е. они намагничены даже при отсутствии внеш.магн.поля.

10. Явление электромагнитной индукции. Закон Фарадея. Правило Ленца. Самоиндукция. ЭДС индукции.

Явление электромагнитной индукции – заключается в том, что в замкнутом проводящем контуре при изменении потока магнитной индукции, охватываемого этим контуром, возникает электрический ток.

ЭДС индукции:
$$\varepsilon = -\frac{d\Phi}{dt}$$

Правило Ленца: индукционный ток в контуре имеет всегда такое направление, что создаваемое им магнитное поле препятствует изменению магнитного вызывающему этот индукционный ток.

Закон Фарадея: ЭДС эл.индукции в контуре численно равна и противоположна по знаку скорости изменения магнитного потока сквозь поверхность, ограниченную этим контуром.

Самоиндукция: возникновение ЭДС индукции в проводящем контуре при изменении в нем силы тока. (L = Φ /I [1 Γ H = 1 B δ /A])

11. Индуктивность. Взаимная индукция. Индуктивность соленоида.

пропорциональности $L=\mu\mu_0\frac{N^2S}{L}$, S-площадь Индуктивность-коэффициент соленоида, и-магнитная проницаемость.

Взаимная индукция-явление возникновения ЭДС в одном из контуров при изменении силы тока в другом. $L_{12}=L_{21}=\mu\mu_0\frac{N1N2}{I}S$.

12. Энергия электрического поля. Энергия и плотность энергии магнитного поля.

Энергия магнитного поля:
$$W = \frac{LI^2}{2}$$

Объемная плотность: $\omega = \frac{BH}{2}$

Энергия электрического поля: $W = \frac{kq^2}{2R}$

13. Вихревое электрическое поле. Ток смещения. Система уравнений Максвелла в интегральной форме.

Вихревое электрическое поле - это индуцированное электрическое поле.

Переменное магнитное поле порождает наведенное (индуцированное) электрическое поле. Если магнитное поле постоянно, то индуцированного электрического поля не возникает.

Ток смещения – поток вектора быстроты изменения электрического поля $\delta E/\delta t$ через некоторую поверхность S: $J_D = \varepsilon_0 \int \frac{\delta E}{\delta t} ds$

Система уравнений Максвелла:

$$q = \oint Dds$$
 — Закон Гаусса

$$\oint B ds = 0$$
 — Закон Гаусса для магнитного поля

$$\oint Edl = -rac{d}{dt}\int Bds$$
 — Закон индукции Фарадея

$$\oint Edl = -rac{d}{dt}\int Bds$$
 — Закон индукции Фарадея $\oint Hdl = I + rac{d}{dt}\int Dds$ — теорема о циркуляции магнитного поля

14. Гармонические колебания. Характеристики гармонических колебаний и их физический смысл.

Гармонические колебания — колебания, при которых колеблющаяся величина изменяется со временем по закону синуса(косинуса). $s = A\cos(\omega_0 t + \phi)$

Характеристики:

Амплитуда колебаний — максимальное значение колеблющейся величины(A). ω_0 — круговая циклическая частота.

 Φ аза колебаний – периодически изменяющийся аргумент косинуса($\omega_0 t + \varphi$).

Hачальная ϕ аза — смещение колеблющейся величины от положения равновесия в начальный момент времени t0 (ϕ).

Период колебаний – перио за который фаза колебаний получает приращение $2\pi \, (T = \frac{2\pi}{\omega_0})$.

Частота колебаний – число полных колебаний совершенных в единицу времени ($\nu = \frac{1}{\tau}$).

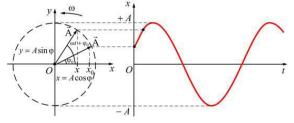
15. Комплексная форма представления гармонических колебаний. Представление гармонических колебаний в векторной форме.

Колебания-движения или процессы, кот.хар-тся определенной повторяемостью во времени.

Гармоническиет колебания- колебания, при кот.колеблющаяся величина изменяется со временем по закону косинуса(синуса).

Комплексная форма: $s=Ae^{i(\omega_0t+\varphi)}$, где A-амплитуда колебаний, $(\omega_0t+\varphi)-$ фаза колебаний.

Векторная форма: $s=Acos(\omega_0 t + \varphi)$;



16. Сложение одинаково направленных гармонических колебаний.

$$x_1 = A\cos(\omega_1 t + \varphi_1)$$

$$x_2 = A\cos(\omega_2 t + \varphi_2)$$

a)
$$\varphi_2 - \varphi_1 = 2\pi k (k=0,1,2,...)$$

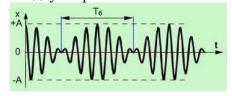
 $A=A_1+A_2$, т.е. амплитуда результирующего колебания A равна сумме амплитуд склад колеб

δ)
$$\varphi_2 - \varphi_1 = (2k + 1)\pi$$
 (k=0,1,2,...)

 $A = |A_1 - A_2|$, т.е амплитуда результирующего колебания равна разности амплитуд

17. Биения.

Биения- периодические изменения амплитуды колебания, возникающие при сложении двух гармонических колебаний с близкими частотами.



$$x=(2A\cos{\frac{\Delta\omega}{2}}t)\cos{\omega t}$$
.

18. Сложение взаимно-перпендикулярных гармонических колебаний. Фигуры Лиссажу.

$$x = A\cos(\omega t)$$

$$y = B\cos(\omega t + \alpha_2)$$
, а – разность фаз

Получаются эллиптически поляризованные колебания: $\frac{x^2}{A^2} - \frac{2xy}{AB}\cos\alpha + \frac{y^2}{B^2} = \sin^2\alpha$

1)
$$\alpha = 2m\pi/2 \ (m = 0, 1, 2...)$$

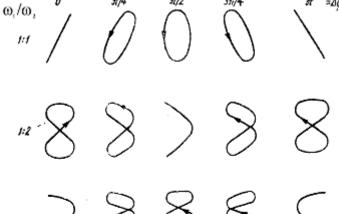
$$y = \pm \frac{B}{A}x$$

$$\varphi = arctg\left(\frac{B}{A}\cos(m\pi)\right)$$
2) $\alpha = (2m+1)\pi/2 \text{ (m = 0,1,2...)}$

2)
$$\alpha = (2m+1)\pi/2$$
 (m =0,1,2...)

$$\frac{x^2}{A^2} - \frac{y^2}{B^2} = 1$$
 — окружность Получаются колебания, поляризованные по кругу.

Фигуры Лиссажу – если если различны частоты:







19. Гармонический осциллятор. Дифференциальное уравнение гармонического осциллятора. Примеры гармонических осцилляторов.

Гармонический осциллятор- система, совершающая колебания, описываемые уравнением: $\ddot{s} + \omega_0^2 s = 0$.

Примеры: Пружинный маятник, физический маятник, матаматический маятник.

20. Математический маятник, физический маятник, груз на пружине, колебательный контур без потерь энергии.

Математический маятник - осциллятор, представляющий собой механическую систему, состоящую изматериальной точки, находящейся на невесомой нерастяжимой нити или на невесомом стержне в однородном поле сил тяготения.

$$\ddot{x}+\omega^2 sinx=0$$
 , где $\omega=\sqrt{rac{g}{l'}}$ I- длина нити $E=rac{1}{2}ml^2{\omega_0}^2A^2$

Физический маятник - осциллятор, представляющий собой твёрдое тело, совершающее колебания в поле каких-либо сил относительно точки, не являющейся центром масс этого тела, или неподвижной оси, перпендикулярной направлению действия сил и не проходящей через центр масс этого тела.

$$arphi=\mathrm{A}cos(\omega t+lpha)$$
 , где $\omega=\sqrt{rac{mgl}{l}}$ $E=rac{1}{2}I\omega_0{}^2A^2=const$

Пружинный маятник — механическая система, состоящая из пружины с коэффициентом упругости k, один конец которой жёстко закреплён, а на втором находится груз массы m.

$$\ddot{x} + \frac{k}{m}x = 0$$

$$\ddot{x} = -\omega^2 A cos(\omega t + \alpha) \text{ (ma=-kx), } \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}, T = 2\pi \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$E = m\frac{v^2}{2} + k\frac{x^2}{2} = k\frac{A^2}{2} = const$$

21. Энергия механических и электрических гармонических колебаний.

$$W = \frac{Q^2}{2C} + \frac{L\dot{Q^2}}{2} = const;$$
 - электрич

22. Затухающие механические колебания. Коэффициент затухания, логарифмический декремент затухания. Добротность.

Затухающие колебания — колебания, амплитуды которых из-за потерь энергии реальной колебательной системой с течением времени уменьшаются.

$$\frac{d^2s}{dt^2}+2\delta\frac{ds}{dt}+{\omega_0}^2s~=0$$
 , δ – коэффициент затухания.

Логарифмический декремент затухания - $\delta T = \frac{1}{N_e}$, где N_e - число колебаний, совершаемых за время уменьшения амплитуды в е раз.

Добротность -
$$Q = \frac{\omega_0}{2\delta}$$

23. Затухающие электрические колебания. Коэффициент затухания, логарифмический декремент затухания. Добротность.

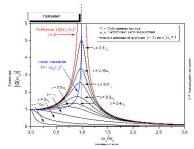
Затухающие колебания – колебания, амплитуды кот.из-за потерь энергии реальной колебательной системой с течением времени уменьшаются.

$$\ddot{Q}+2\delta\dot{Q}+\omega_0^2\mathrm{Q}=0;\,\delta=\frac{R}{2L}$$
 — коэффициент затухания, $\frac{A(t)}{A(t+T)}=e^{\delta T}$ — декремент затухания, $\theta=\ln\frac{A(t)}{A(t+T)}$ — логарифмический декремент затухания, Q-добротность(характеристика колебательной системы)- $\mathrm{Q}=\frac{\pi}{\theta}$.

24. Вынужденные колебания. Зависимость амплитуды и фазы вынужденных колебаний от частоты внешнего гармонического воздействия. Явление резонанса.

Вынужденные колебания – Колебания, возникающие под действием внешней периодически изменяющейся ЭДС.

Резонанс – явление резкого возрастания амплитуды вынужденных колебаний при приближении частоты вынуждающей силы к частоте, равной или близкой собственной частоте колебательной системы.



25. Колебательный контур. Вынужденные колебания тока в цепи. Резонанс напряжений.

Колебательный контур — простейшая система, в которой могут происходить свободные электромагнитные колебания

При соединении конденсатора с катушкой индуктивности, в цепи потечёт ток I, что вызовет в катушке электродвижущую силу (ЭДС)самоиндукции, направленную на уменьшение тока в цепи. Ток, вызванный этой ЭДС (при отсутствии потерь в индуктивности) в начальный момент будет равен току разряда конденсатора, то есть результирующий ток будет равен нулю. Магнитная энергия катушки в этот (начальный) момент равна нулю.

Затем результирующий ток в цепи будет возрастать, а энергия из конденсатора будет переходить в катушку до полного разряда конденсатора. В этот момент электрическая энергия конденсатора E_c =0. Магнитная же энергия, сосредоточенная в катушке, напротив, максимальна и равна: $E_L = \frac{LI_0^2}{2}$, где $L = \frac{LI_0^2}{2}$

После этого начнётся перезарядка конденсатора, то есть заряд конденсатора напряжением другой полярности. Перезарядка будет проходить до тех пор, пока магнитная энергия катушки не перейдёт в электрическую энергию конденсатора. Конденсатор, в этом случае, снова будет заряжен до напряжения U.

В результате в цепи возникают <u>колебания</u>, длительность которых будет обратно пропорциональна потерям энергии в контуре.

Резонанс напряжений - резонанс, происходящий в последовательном колебательном контуре при его подключении к источнику напряжения, частота которого совпадает с собственной частотой контура.