

9-ДӘРІС



Асқарұлы Қыдыр
PhD., қауымдастырылған профессор

Максвелдің теңдеулер жүйесі. Электромагниттік тербелістер

3.1 Максвелдің бірінші теңдеуі

Фарадей ашқан электромагниттік индукцияның негізгі заңы бойынша ЭҚК:

$$\varepsilon = -\frac{d\hat{O}_m}{dt}, \quad (3.1)$$

мұндағы Φ_m – магнит индукциясының ағыны. Ол өз кезінде төмендегідей формула бойынша анықталады:

$$\hat{O}_m = \int B_n dS, \quad (3.2)$$

мұндағы S – тұйық контурдың ауданы; B_n – магнит индукциясы векторы B -ның ауданға нормаль \vec{n} -ге проекциясы. Тұрақты ток бөлімінде келтірілген анықтама бойынша тұйық контурдағы ЭҚК:

$$\varepsilon = \oint \vec{E}_\ell \cdot d\vec{\ell}, \quad (3.3)$$

мұндағы E_ℓ – электр өрісі кернеулік векторының \vec{E} контур элементі $d\vec{\ell}$ бағытына проекциясы. Келтірілген (3.1) және (3.3) теңдеулердің оң жақтарын өзара теңестіретін болсақ, онда (3.2) ескере отырып алатынымыз:

$$\oint E_\ell \cdot d\ell = -\frac{\partial \hat{O}_m}{\partial t} = -\int_S \frac{\partial B_n}{\partial t} dS. \quad (3.4)$$

$\frac{\partial \Phi_m}{\partial t}$ – дербес туынды магнит индукциясының ағынының тек уақытқа тәуелділігін көрсетеді.

Алынған (3.4) соңғы теңдеуден магнит өрісінің өзгерісі, айнымалы электр өрісінің пайда болуының себепшісі екені байқалады. Кернеулік векторының циркуляциясы нөлден өзгеше, демек бұл магнит өрісі қоздырған электр өрісі, потенциалды өріс емес, құйынды өріс екендігін дәлелдейді. Құйынды өрістің күш сызықтары тұйық және олардың кеңістікте өткізгіштің бар-жоғына байланыссыз-ақ пайда болатындығын көрсетеді. Аталған (3.4) теңдігінің негізінде Максвелл осындай қортындыға келді. Сондықтан (3.4) өрнегі *Максвелдің интегралдық түрдегі бірінші теңдеуі* деп аталады.

3.2 Максвелдің екінші теңдеуі

(3.4) өрнегін және де көптеген тәжірибе көрсеткіштерін талдай отырып, Максвелл кері құбылыстың болуы ықтимал деген қорытындыға келді. Яғни, оның болжауынша, айнымалы электр өрісінің күш сызықтары тұйықталған магнит өрісін туғызуға тиіс. Максвелдің бұл болжамының дұрыстығына төмендегідей тәжірибе арқылы көз жеткізуге болады. Құрамында конденсаторы бар айнымалы ток тізбегін қарастырайық. Тығыздығы j өткізгіштік ток тізбек бөліктерінде магнит өрісін туғызады. Бұл тізбекте қозғалыстағы зарядтардан пайда болған өткізгіштік ток жалғаушы сымдардан жүреді де конденсатордың астарындағы саңылауда (аралықта) ток болмайды. Бірақ, бұл уақыт мезеттерінде конденсатор зарядталып және разрядталып тұрғандықтан астарладың арасында айнымалы электр өрісі болады. Бұл өріс әрбір уақыт мезеттерінде өткізгіштердегі ток өткендегідей, әрі оған тең ток өткендей магнит өрісін тудырады. Айнымалы электр өрісі мен одан пайда болған магнит өрісінің арасындағы өзара мөлшерлік байланысты анықтау үшін Максвелл ығысу тогы деген ұғым енгізді. Токтар сияқты кеңістікте магнит өрісін тудырғандықтан айнымалы электр өрісін Максвелл ығысу тогы деп атады. Ал өткізгіштік тогы мен ығысу тогы тең болуы керек, яғни $I_{\text{өт}} = I_{\text{ыг}}$, онда олардың тығыздықтары да өзара тең болады деп алуымыз керек $j_{\text{өт}} = j_{\text{ыг}}$.

Конденсатордың астарына жақын жердегі өткізгіштік токтың тығыздығы

$$j_{\text{өт}} = \frac{I}{S}, \quad \frac{1}{S} \frac{dq}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\frac{q}{S} \right) = \frac{d\sigma}{dt}, \quad (3.5)$$

мұндағы σ – зарядтың беттік тығыздығы, S – конденсатор астарларының ауданы. Олай болса

$$j_{\text{өт}} = \frac{d\sigma}{dt}.$$

Электр өрісін электр ығысу \vec{D} векторымен сипаттауға болады. Электростатикадан конденсатордың астарындағы зарядтың беттік тығыздығы σ электр ығысуымен D байланысты екені белгілі:

$$D = \sigma$$

осыны ескерсек, онда ығысу тогының тығыздығы

$$j_{\text{ыг}} = \frac{\partial D}{\partial t}. \quad (3.6)$$

Дербес туынды белгісі, магнит өрісі тек электр ығысуының уақыт бойынша өзгеру жылдамдығымен анықталатынын көрсетеді. Мұндағы $\vec{j}_{\text{ыз}}$ және $\vec{j}_{\text{өт}}$ векторларының бағыттары әрқашан $\frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$ векторымен бағыттас болатынын көрсетуге болады, сондықтан (3.6) теңдігін векторлық түрде жазуға болады:

$$\vec{j}_{\text{ыз}} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}. \quad (3.7)$$

Өткізгіштік және ығысу токтарын сәйкесінше былай көрсетейік

$$I_{\text{өт}} = j_{\text{өт}} dS \quad \text{және} \quad I_{\text{ыз}} = j_{\text{ыз}} dS.$$

Магнит өрістерін есептегенде толық токты алу қажет

$$I = I_{\text{өт}} + I_{\text{ыз}} = (j_{\text{өт}} + j_{\text{ыз}}) dS = \left(j_{\text{өт}} + \frac{\partial D}{\partial t} \right) dS \quad (3.8)$$

енді

$$D dS = d\Phi_{\text{ыз}}$$

екенін ескеріп, мұндағы $d\Phi_{\text{ыз}}$ – электрлік ығысу \vec{D} векторының dS бет арқылы өтетін элементар ағыны, онда:

$$I_{\text{ыз}} = \frac{d\Phi_{\text{ыз}}}{dt}. \quad (3.9)$$

Ығысу тогы және толық ток түсінігі айнымалы ток тізбегінің әрқашанда түйық екендігін айқындайды: өткізгіштік ток өткізгіштің ұштарында үзіліп қалады, ал диэлектриктерде және вакуумда өткізгіштердің ұштарын ығысу тогы өткізгіштік тогын жалғайды. Егер толық токты мына түрде жазсақ:

$$I = I_{\text{өт}} + I_{\text{ыз}} = \int_S (j_{\text{өт}} + j_{\text{ыз}}) dS, \quad (3.10)$$

онда магнит өрісі кернеулігінің циркуляциясы туралы теореманы былай жазамыз:

$$\oint_L H_{\ell} \cdot d\ell = I_{\text{өт}} + I_{\text{ыз}} = I_{\text{өт}} + \frac{\partial \hat{O}_m}{\partial t} \quad (3.11)$$

немесе өткізгіштік тогының және ығысу тогының тығыздығы арқылы векторлық түрде төмендегідей көрсетуге болады:

$$\oint_L \vec{H}_{\ell} \cdot d\vec{\ell} = \int_S (\vec{j}_{\text{өт}} + \vec{j}_{\text{ыз}}) d\vec{S}. \quad (3.12)$$

Бұл Максвелдің екінші теңдеуі электр өрісінің қандай өзгерісі болмасын, ол құйынды магнит өрісін тудыратынын тағайындайды. Өткізгіштік тогы жоқ болғанда немесе бұл токты ескермеуге болатын кезде (мысалға конденсатордың астарларының арасында) толық ток заңын былай жазуға болады

$$\oint_L H_{\ell} \cdot d\ell = j_{\text{ыз}} dS = \frac{\partial \hat{O}_m}{\partial t}.$$

3.3 Максвелл теңдеулерінің толық жүйесі

Максвелл электр және магнит өрістерінің біріккен теориясын жасап сол кездегі тәжірибеден алынған құбылыстарды ғана түсіндіріп қоймай алдын ала жаңа пікірлерді де яғни, электромагниттік толқындардың бар екенін айтты. Максвелл жарықтың электромагниттік теориясын жасады. Максвелдің бірінші теңдеуі электр өрісінің көзі тек қана зарядтар ғана емес айнымалы магнит өрісі де электр өрісінің көзі бола алатынын нақтылайды. Оның математикалық өрнегінің түрі:

$$\oint E_e dl = - \int_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} d\vec{S} = - \frac{\partial \hat{O}_m}{\partial t}. \quad (3.13)$$

Максвелдің екінші теңдеуі \vec{H} векторының циркуляциясы туралы теореманы жалпылау. Бұл теңдеу магнит өрісін электр тогы (қозғалыстағы зарядтар) не айнымалы электр өрісі (ығысу тогы) тудыратынын көрсетеді, яғни

$$\oint_L H_L dl = I_{\mu\phi} + \frac{\partial \hat{O}_m}{\partial t} = \int_S \left(\vec{j}_{\mu\phi} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) d\vec{S}. \quad (3.14)$$

Максвелдің үшінші теңдеуі – Гаусс теоремасының жалпыламасы

$$\oint D_n dS = \sum_{i=1}^n q_i. \quad (3.15)$$

Максвелдің үшінші теңдеуі – Гаусс теоремасының жалпыламасы

$$\oint D_n dS = \sum_{i=1}^n q_i . \quad (3.15)$$

Бұл теңдеу электрлік ығысу векторының \vec{D} сызықтары зарядтардан басталып зарядтарда аяқталатынын ерекше айқын көрсетеді. Максвелдің төртінші теңдеуі:

$$\oint B_n dS = 0 . \quad (3.16)$$

Бұл теңдеу магнит индукция векторының \vec{B} күш сызықтарының тұйық екенін және магнит зарядтарының жоқ екенін нақтылайды. Электромагниттік өрістерді (санағанда) есептегенде жоғарыда айтылған теңдеулерге мына \vec{D} және \vec{E} , \vec{B} және \vec{H} шамалардың арасындағы байланыстарды пайдалану керек

$$\vec{D} = \varepsilon \varepsilon_0 \vec{E} , \quad (3.17)$$

$$\vec{B} = \mu \mu_0 \vec{H} \quad (3.18)$$

және Ом заңының өткізгіштік тогының тығыздығы үшін өрнегін де пайдалану керек

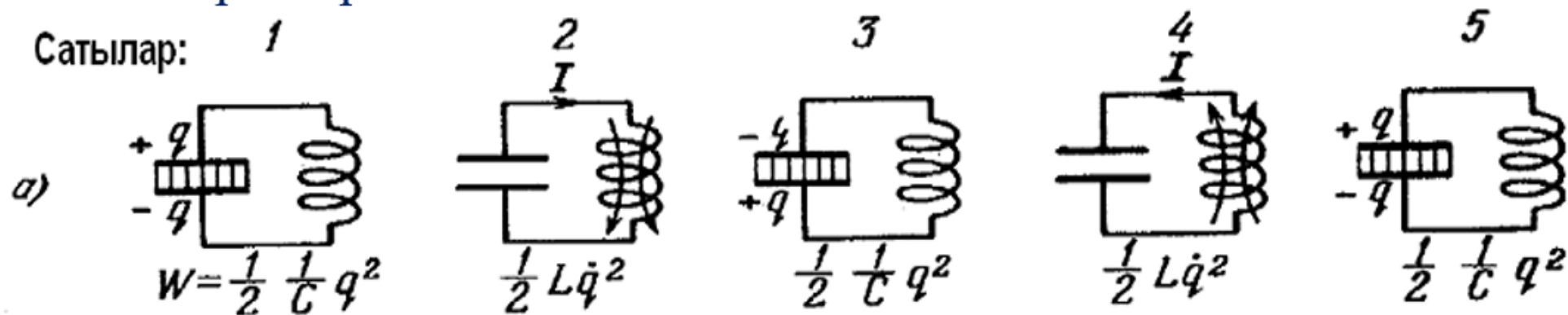
$$\vec{j}_{\mu\sigma\varepsilon} = \gamma \vec{E} , \quad (3.19)$$

мұндағы ε_0 мен μ_0 – электр және магнит тұрақтылары, ε мен μ – диэлектрлік және магнит өтімділіктері, γ – зарядтардың меншікті электр өткізгіштігі.

Электромагниттік тербелістер

Тербелмелі контур. Актив кедергісі жоқ контурдағы еркін тербеліс

Индуктивтігі мен сыйымдылығы бар тізбекте электр тербелісі пайда бола алады. Мұндай тізбек *тербелмелі контур* деп аталады. 3.2-суретте идеалды актив кедергісіз контурдағы (тербелмелі контурдағы) тербелмелі процестің жүйелі сатылары көрсетілген.



3.2-сурет. Тербелмелі контурдағы тербеліс процесінің жүйелі сатылары.

Бақылау сұрақтары:

1. Ығысу тогы дегеніміз не?
2. Максвелл теңдеулерінің жүйесін жазыңыз?
3. Электромагниттік өріс үшін толқындық теңдеуін жазыңыз?

Назарларыңызға рахмет!!!

