

ИЙРИ СЫЗЫКТУУ КООРДИНАТАЛАР СИСТЕМАСЫ ЖАНА АЛАРДЫН ЭЛЕКТРОТЕХНИКАДА КОЛДОНУЛУШУ

Заряддалган электроддун электромагниттик талаасын эсептөөдө «потенциалдык бет», «кычкыч сызыктардын» касиеттерин эске алуу керек. Эгерде электроддун каптал бетин «бирдей потенциалдык бет» катары кабыл алсак, анда андан чыккан «кычкыч сызыктары» бирдей потенциалдык бетке ортогоналдуу болот.

Математикада бир канча ийри сызыктуу координаталар системасы сунушталган. Ийри сызыктарга жаныма тиз сызыктары бири биринен 90° бурчка жайланышкан. Ал декарттык координата системасын тиззет.

Электромагниттик талааны эсептөөдө ийри сызыктуу координаталар системасы декарттык координата системасына салыштырганда артыкчылыкка төмөнкүчү ээ.

а) эгер бирдей потенциалдык бет, кычкыч сызык, ийри сызыктуу координатага дал келсе же жакындашса, эсептөө катасыз же каталык проценти аз болот;

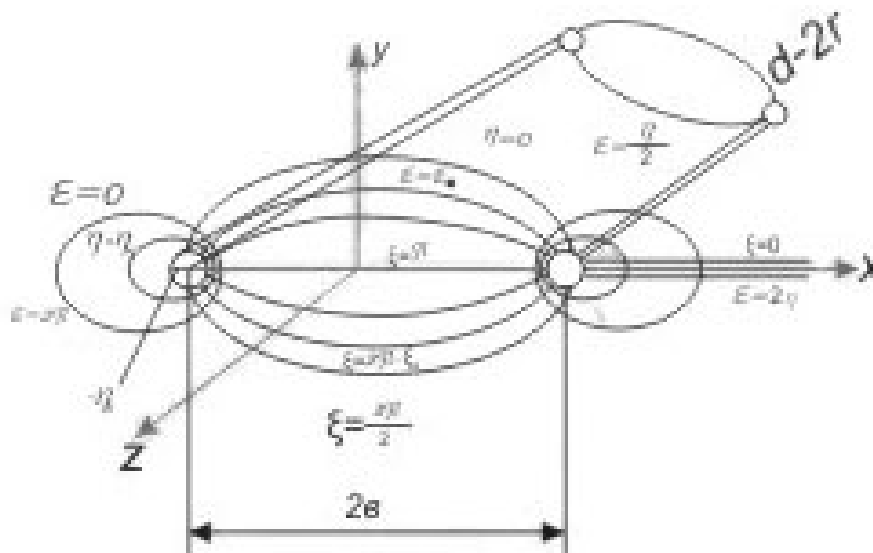
б) эсептөөдө математикалык моделдер, жөнөкөй, кыска болот;

в) декарттык координаталар системасында проекциялар аныкталып, мейкиндикте көп пайдасыз боштуктар пайда болот;

г) декарттык координаталар системасында математикалык формулалар узун, татаал болуп, тактык төмөн.

Электродинамикада көп пайдаланылуучу ийри сызыктуу координаталар системаларын жана алар пайдаланылган мисалдарын карап көрөбүз.

Биополярдуу цилиндрлик координаталар системасы (1-сүрөт).



1-сүрөт

Декарттык жана биполярдык координаталар системасы төмөнкүчү байланышат:

$$x = \frac{b \operatorname{sh} \eta}{\operatorname{ch} \eta - \cos \xi}; \quad y = \frac{b \sin \xi}{\operatorname{ch} \eta - \cos \xi}; \quad z = Z$$

(1)

Мында 2β - өз ара уюлдуу аралыгы. Ийри сызыктуу координаталар ξ, η, Z өзгөрүшөт
 $0 < \xi < 2\pi, -\infty < \eta < \infty, -\infty < Z < \infty.$

Ламанын коэффициенти же болбосо, масштабдуу коэффициенттер барабар болушат.

$$h_\xi = h_\eta = \frac{\beta}{\text{ch } \eta - \cos \xi}, \quad h_Z = 1$$

Электростатикалык талаанын векторунун проекциясы бирөө гана $E = E_\xi$, электроддун каптал бети координатанын каптал бетине дал келет. $\eta = \text{const}$, ал эми координатанын каптал беттеринин координаталары $\xi = \text{const}$ жана $Z = \text{const}$ сызыктарына дал келет.

Элементардык келём жана анын сыйымдуулугу жазылат:

$$dx = h_\xi h_\eta h_Z d\xi d\eta dz$$

$$dC_{dv} = \epsilon_a \frac{d\xi d\eta}{d\eta}$$

(2)

Бирдик узундуктагы октору бири бирине дал келбеген эки цилиндрдин электр сыйымдуулугун (2) формуланы ξ, η, Z өзгөрүшү менен интегралдайбыз. Мында алар өзгөрөт.

$$\eta_1 < \eta < \eta_2 \quad 0 < \xi < 2\pi \quad 0 < Z < 1$$

$$C = \frac{2\pi\epsilon_a}{\eta_2 - \eta_1} \quad (3)$$

(3)

η_1, η_2 - координаталардын каптал бети цилиндрлердин каптал бетине дал келишет.

(3) формуланы пайдаланып, эки өткөргүчтү чынжырдын электр сыйымдуулугун алабыз $\eta_2 = |\eta_1|$:

$$C = \frac{\pi\epsilon_a}{\eta_2}$$

(4)

Ошондой эле бир зым менен жердин ортосундагы электр сыйымдуулукту алабыз:

$$C = \frac{2\pi\epsilon_a}{\eta_2}$$

(5)

Барабар чоңдуктарды пайдаланабыз:

$$\text{sh } \eta_2 = \frac{\beta}{z_2}; \quad \text{ch } \eta_2 = \frac{a}{d_2}; \quad \beta^2 = \left(\frac{a^2}{2}\right) - z_2^2; \quad d_2 = 2z_2$$

$a \gg 2z_2$ эске алып,

$$a = 2\beta, \quad \eta_2 = \text{Arsh } \frac{\beta}{z_2} = \ln\left(\frac{\beta}{z_2} + \sqrt{\frac{\beta^2}{z_2^2} + 1}\right) \approx \ln \frac{a}{z_2} \quad (6)$$

(6) барабардыкты (5) формулага коюп, сыйымдуулукту геометриялык өлчөмдөр аркылуу алабыз.

$$C = \frac{\pi\epsilon_a}{\ln \frac{a}{z_2}}$$

(7)

(6) формула сыяктуу η_1 координатасын полюстардын аралыгы катары туюндуруп (3) формуласын геометриялык өлчөмдөр аркылуу жазабыз:

$$C = \frac{2\pi\epsilon_a}{(\beta + l_1)(\beta + l_2) z_1 z_2}$$

(8)

Мында $l_1 = \sqrt{\beta^2 + z_1^2}; \quad l_2 = \sqrt{\beta^2 + z_2^2}$

Электр талаасынын чыңалышын аныктайбыз:

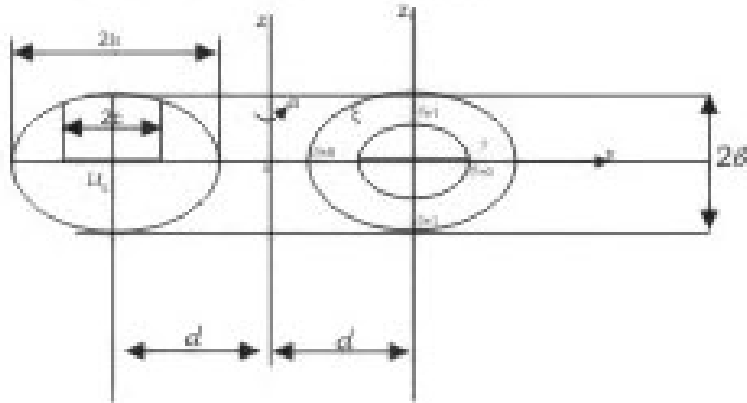
$$E_0 = \frac{(U_2 - U_1) d C_{\text{тр}}}{\varepsilon_a h_\xi h_a d \xi da} = \frac{U_2 - U_1}{d \sqrt{(\xi^2 + \eta^2)(1 + \eta^2)} (\operatorname{arctg} \sqrt{\frac{\xi^2}{d^2} \cdot \xi^2 - 1} - \operatorname{arctg} \frac{\xi}{d})} \quad (12)$$

$$U_2 = U_1 \frac{(U_2 - U_1) (\operatorname{arctg} \eta_2 - \operatorname{arctg} \eta_1)}{\operatorname{arctg} \sqrt{\frac{\xi^2}{d^2} \cdot \xi^2 - 1} - \operatorname{arctg} \frac{\xi}{d}} \quad (13)$$

(13) формула төмөнкү чек ара шарттарын канаттандырат

$$U = \begin{cases} U_2 & \text{качан } \eta = \eta_2 = \frac{b}{a} \\ U_1 & \text{качан } \eta = \sqrt{\frac{\xi^2}{d^2} \cdot \xi^2 - 1} \end{cases}$$

Чоюлган сфероидалдык координат системасы (3-сүрөт)



Сүрөт 3

Чоюлган эллипс координатасын OZ огунун айланасында OZ_1 огун d аралыгында айлантуу менен бул координаталар системасын алабыз.

Масштабдык коэффициенттер аныкталат:

$$h_\xi = c \frac{\sqrt{\xi^2 + \eta^2}}{\xi^2 + 1}, \quad h_\eta = c \frac{\sqrt{\xi^2 + \eta^2}}{1 - \eta^2},$$

$$h_\tau = d + c \sqrt{(1 + \xi)(1 - \eta^2)}$$

Мында белги «-» ички биринчи (1) ал эми белги «+» экинчи (2) аймакка таандык.

Аймактардын чек арасы цилиндрлик бетти OZ_1 огун OZ огунун айланасында айландыруудан пайда болот.

Бул координат системасында $\xi=0$ жана $\xi=|\xi_0|=const$ беттер тегерек шакектин каптал бетине дал келет, кесилиши эллипс.

Электр талаасынын шакекке салыштырмалуу симметриялуулугун эске алып, жогорку аймакты гана эсептейбиз $\xi > 0$.

Электроддун ортосундагы элементардык кичтик тиктикчөнүн электр сыйымдуулугу:

$$dC_{\text{тр}} = \frac{\varepsilon_a d \eta da}{\int_{-\xi_0}^{\xi_0} h_\xi da} = \frac{\varepsilon_a d \eta da}{\sqrt{1 + \eta^2} \int_{-\xi_0}^{\xi_0} \frac{d\xi}{\sqrt{\xi^2 + 1} (d + c \sqrt{(1 + \xi)(1 - \eta^2)})}} = \quad (14)$$

$$= \frac{-\varepsilon_a d \eta da}{\sqrt{\frac{1-h^2}{d^2-c^2(1-\eta^2)}} \ln \frac{\sqrt{d^2-c^2(1-\eta^2)} \varepsilon_a c \sqrt{1-\eta^2} - d \sqrt{1+\xi_a^2}}{d \pm c \sqrt{(1-\eta^2)(1+\xi_a^2)}}$$

Эгерде электроддун ортосундагы потенциалдарды $U_0 = \text{const}$ десек, анда чыгальыш векторунун проекциясы бир гана болот, $E = E_x$ да чыгальыш аныкталат

$$E = U \frac{dc_{\text{тр}}}{\varepsilon_a h_a h_{\eta} da d \eta} = \frac{-U \sqrt{d^2-c^2(1-\eta^2)}}{c \sqrt{\xi_a^2 + \eta^2} [d \pm c \sqrt{(\xi_a^2+1)(1-\eta^2)}]} \left| \ln \frac{\sqrt{d^2-c^2(1-\eta^2)} \varepsilon_a c \sqrt{1-\eta^2} - d \sqrt{1+\xi_a^2}}{d \pm c \sqrt{(1-\eta^2)(1+\xi_a^2)}} \right|$$

Ийри сызыктуу координаталар системасынын кептиги геометрияда белгилеш парабол, гипербол, айлана, эллипс жана башка ийри сызыктардын биргелешкен катыштарынан алууга болот. Тизилген координата системасы электродинамикада пайда болуучу «бирдей потенциалдык беттер», «кычкыч сызыктар», электроддун геометриялык формаларына жараша болот. Андан Ламанын коэффициенттери чыгат.

Адабияттар:

1. Бухгольц Г. Расчет электротехнических магнитных полей. –М.: Изд-во Иностран. лит., 1961.
2. Шимони К. Теоретическая электротехника. –М.: Высшая школа, 1964.
3. Кузнецов Д.С. Специальные функции. –М.: Высшая школа, 1965.
4. Иоссель Ю.Я., и др. Расчет электрической емкости. –Л.: Энергоиздат, 1981.
5. Анго А. Математика для электротехники радиоинженеров. –М.: Наука, 1967.