ՀՀ ԿՐԹՈՒԹՅԱՆ, ԳԻՏՈՒԹՅԱՆ, ՄՇԱԿՈՒՅԹԻ ԵՎ ՍՊՈՐՏԻ ՆԱԽԱՐԱՐՈՒԹՅՈՒՆ ԵՐԵՎԱՆԻ ՊԵՏԱԿԱՆ ՀԱՄԱԼՍԱՐԱՆ

ՍԱՐԳՍՅԱՆ ԱՆՈՒՇ ՎԱՀԱԳՆԻ

ԷԼԵԿՏՐԱՄԱԳՆԻՍԱԿԱՆ ՃԱՌԱԳԱՅԹՄԱՆ ՈՐՈՇ ԱՌԱՆՁՆԱՀԱՏԿՈՒԹՅՈՒՆՆԵՐ ՍՖԵՐԻԿ ՀԱՄԱՉԱՓՈՒԹՅԱՄԲ ՄԻՋԱՎԱՅՐԵՐՈՒՄ

Ա.04.07 - «Կոնդենսացված վիձակի ֆիզիկա» մասնագիտությամբ ֆիզիկամաթեմատիկական գիտությունների թեկնածուի գիտական աստիձանի հայցման ատենախոսության

ՍԵՂՄԱԳԻՐ

ԵՐԵՎԱՆ - 2024

THE MINISTRY OF EDUCATION, SCIENCE, CULTURE AND SPORT OF RA YEREVAN STATE UNIVERSITY

SARGSYAN ANUSH

SOME FEATURES OF ELECTROMAGNETIC RADIATION IN SPHERICALLY-SYMMETRIC MEDIA

Thesis for the degree of Candidate of Physical and Mathematical Sciences Speciality 01.04.07 - "Condensed Matter Plasma"

ABSTRACT

YEREVAN - 2024

Ատենախոսության թեման հաստատվել է ՀՀ ԳԱԱ Ֆիզիկայի կիրառական պրոբլեմների ինստիտուտում

| Գիտական ղեկավար` | ֆիզմաթ. | գիտ. | դոկտոր, | պրոֆեսոր Լ. | Շ. Գրիգորյան |
|------------------|---------|------|---------|-------------|--------------|
| Պաշտոնական | | | | | |
| ընդդիմախոսներ` | ֆիզմաթ. | գիտ. | դոկտոր, | պրոֆեսոր Կ. | Գ. Թրունի |
| | ֆիզմաթ. | գիտ. | դոկտոր, | պրոֆեսոր Ս. | Բ. Դաբագով |
| | | | | | |

| Առաջատար | «ՔԵՆԴԼ» Սինքրոտրոնային |
|-------------------|------------------------------|
| կազմակերպություն` | հետազոտությունների ինստիտուտ |

Ատենախոսության պաշտպանությունը կայանալու է 2024թ. հուլիսի 5-ին ժամը 14։30ին Երևանի պետական համալսարանում գործող Ֆիզիկայի 049 Մասնագիտական խորհրդի նիստում։

Հասցե՝ 0025 Երևան, Ալեք Մանուկյան փ. 1, ԵՊՀ

Ատենախոսությանը կարելի է ծանոթանալ ԵՊՀ գրադարանում։

Սեղմագիրն առաքված է 2024թ. հունիսի 5-ին։

| Մասնագիտական խորհրդի | ֆիզմաթ. գիտ. թեկնածու |
|----------------------|-----------------------|
| գիտական քարտուղար | Վ.Պ. Քալանթարյան |

The thesis theme is approved at the Institute of Applied Problems of Physics NAS RA.

| Scientific supervisor: | Doctor of Phys. Math. Sciences, Prof. L. Sh. Grigoryan |
|------------------------|---|
| Official opponents: | Doctor of Phys. Math. Sciences, Prof. K. G. Trouni Doctor of Phys. Math. Sciences, Prof. S. B. Dabagov |

Leading organization: CANDLE Synchrotron Research Institute

The defense of the thesis will take place at 14:30 on July 05, 2024, during the session of the Specialized Council 049 of Physics at the Yerevan State University.

Address: 1 Alex Manoogian Street, 0025 Yerevan, Armenia.

The thesis is available in the Yerevan State University library.

The abstract was distributed on 05 June, 2024.

Scientific secretary of the Specialized Council

Candidate of Phys. Math. Sciences V. P. Kalantaryan

ԱՇԽԱՏԱՆՔԻ ԸՆԴՀԱՆՈՒՐ ՆԿԱՐԱԳՐՈՒԹՅՈՒՆԸ

Աշխատանքի արդիականությունը։ Վերջին տասնամյակների ընթացքում նկատելիորեն ամել է հետաքրքրությունը միջավայրի հետ փոխազդող լիզքավորված մասնիկների Ճառացայթային պրոցեսների նկատմամբ։ Միջավայրի առկայությունը էապես ազդում է մակածած Էլեկտրամագնիսական ռելյատիվիստական մասնիկների դաշտի հատկությունների վրա հանգեցնելով Ճառագայթման նոր տեսակների ձևավորման։ Չերենկովյան Հառագայթումը Վերջիններիս օրինակներ են (20), անցումային Հառագայթումը, դիֆրակզիոն Հառագայթումը և այլն։ Հառագայթման նշված տեսակների շարքում ՉՀ-ի ուշագրավ հատկությունները [1] հանգեցրել են նրա կիրառությունների լայն բազմազանության, ինչով էլ պայմանավորված է ՉՃ-ի ինտենսիվության և անկյունահամախային կառավարմանն ուղղված ուսումնասիրությունների բնութագրերի կարևորությունը։ Նանոֆիզիկայի, ֆոտոնային բյուրեղների և մետանյութերի սինթեզման բնագավառներում վերջին գիտական նվաձումները նոր հեռանկարներ են բացում ՉՀ-ի կիրառությունների ընդյայնման իմաստով։ Մշակվել են տեխնոյոգիաներ, որոնք հնարավորություն են տայիս ստանալ էլեկտրամագնիսական առանձնահատուկ բնութագրերով նյութեր։ Առանձնակի հետաքրքրություն են ներկայացնում այնպիսի մազնիսական նյութերը, որոնզ դիէլեկտրական թափանցելիությունները և համախությունների որոշակի տիրույթում միաժամանակ ընդունում են բացասական արժեքներ (կրկնակի բացասական կամ ձախ մետանյութեր) [2]։ Հետազոտության մեկ այլ կարևոր ուղղություն է ՉՀ-ի բնութագրերի վրա միջավայրերի բաժանման սահմանների ազդեցության ուսումնասիրությունը։ Հետազոտություններ են կատարվել սահմանների հարթ, գլանային, սֆերիկ և այլ ավելի բարդ երկրաչափություններում։ ՀՀ ԳԱԱ ՖԿՊԻ-ում վերջին երեք տասնամյակների ընթացքում կատարված հետազոտությունները (տես, [3-8]), որոնք հիմնված են Գրինի ֆունկցիայի մեթոդով օրինակ, Մաքսվելի հավասարումների Ճշգրիտ լուծումների վրա վկայում են, որ միջավայրերի գյանային և սֆերիկ համաչափությամբ սահմանների ազդեցությունը տարբեր հետագծերով շարժվող ռելյատիվիստական լիզքավորված մասնիկների կողմից մակածած էլեկտրամագնիսական դաշտի բնութագրերի վրա կարող է լինել խիստ էական, իսկ որոշ դեպքերում կրել ռեզոնանսային բնույթ։ Ատենախոսությունում ներկայացված խնդիրները հանդիսանում են վերոհիշյալ հետազոտությունների շարունակությունը։

Աշխատանքի նպատակը։ Ատենախոսությունում ներկայացված հետազոտությունների հիմնական նպատակն է՝ բացահայտել տարբեր հետագծերով շարժվող լիցքավորված մասնիկների/թանձրուկների, կամ դրանց շղթաների Ճառագայթման առանձնահատկությունները հարթ և սֆերիկ համաչափությամբ բաժանման սահմաններով միջավայրերում։ Լուծվել են հետևյալ խնդիրները.

 Դիտարկվել է հաղորդիչ գնդի վրա էլեկտրագնիսական ալիքների ցրման ժամանակ մեծ լայնույթով մակերևույթային ալիքների մակածման երևույթը։

3

- Հետազոտվել են ռելյատիվիստական լիցքավորված մասնիկի մակածած էլեկտրամագնիսական դաշտի առանձնահատկությունները, երբ այն հատում է կիսաանվերջ հաղորդիչ միջավայրի հարթ սահմանը, կամ անցնում է վակումում գտնվող վերջավոր հաստությամբ հաղորդիչ թիթեղով՝ նրա մակերևույթներին ուղղահայաց։
- Ուսումնասիրվել է վակուումում գտնվող դիէլեկտրական կամ հաղորդիչ գնդի կենտրոնով անցնող լիցքավորված մասնիկի/մասնիկների թանձրուկների շղթայի Ճառագայթումը։
- Հետազոտվել է դիէլեկտրական, կոմպոզիտ կամ հաղորդիչ գնդի շուրջը, նրա հասարակածային հարթությունում հավասարաչափ պտտվող լիցքավորված մասնիկի Ճառագայթման անկյունա-հաՃախային բաշխումը։
- Դիտարկվել է մթնոլորտում ուղղորդված հարվածող ալիքների տարածման ժամանակ 1-10 կՀց հաՃախությունների տիրույթում ակուստիկ և էլեկտրամագնիսական ալիքների Ճառագայթման երևույթը և այդ ընթացքում 1-2 ՄՀց հաՃախություններով էլեկտրամագնիսական ալիքների մակածման հնարավորությունը։

Գիտական նորույթը։ Ատենախոսության մեջ ներառված ուսումնասիրությունների հիմնական գիտական նորույթը՝ էլեկտրամագնիսական տարբեր պրոցեսների (հաղորդիչ գնդի վրա էլեկտրագնիսական ալիքների ցրման, դիէլեկտրական/հաղորդիչ գնդի կենտրոնով անցնող էլեկտրոնային թանձրուկների շղթայի մակածած Հառագայթման, դիէլեկտրական/հաղորդիչ գնդի հասարակածային հարթության մեջ պտտվող լիցքի կամ լիցքերի շղթայի Հառագայթման) վրա միջավայրերի բաժանման սֆերիկ սահմանների հնարավոր ռեզոնանսային ազդեցության բացահայտումը և այդ երևույթի ակնառու հիմնավորումն է։ Կարևոր են նաև կիսաանվերջ/կամ վերջավոր հաղորդիչ միջավայրի հարթ սահմանը հատող լիցքավորված մասնիկի կողմից մեծ լայնույթով մակերևույթային էլեկտրամագնիսական տատանումների մակածման հնարավորության բացահայտումը, ինչպես նաև մթնոլորտում ուղղորդված հարվածող ալիքների տարածման ժամանակ 1-10 կՀց տիրույթում ակուստիկ և էլեկտրամագնիսական ալիքների Հառագայթման հետ մեկտեղ, 1-2ՄՀց հաՀախություններով էլեկտրամագնիսական ալիքների մակածման հնարավորության հիմնավորումը։

Պաշտպանության ներկայացվող հիմնական դրույթները

- Հաղորդիչ գնդի վրա էլեկտրամագնիսական ալիքների ցրման ժամանակ՝ խնդրի պարամետրերի որոշակի արժեքների դեպքում՝ կարող են մակածվել մեծ լայնույթով մակերևույթային ալիքներ։
- 2. Ուղղագիծ հավասարաչափ շարժվող լիցքավորված մասնիկը կարող է մակածել մեծ լայնույթով մակերևույթային էլեկտրամագնիսական տատանումներ, երբ հատում է ա) հաղորդիչ կիսաանվերջ միջավայրի և վակուումի հարթ սահմանը, այդ սահմանին

ուղղահայաց կամ բ) հարթ զուգահեռ պատերով հաղորդիչ թիթեղը՝ մակերևույթին ուղղահայաց։

- 3. Վակուումում գտնվող դիէլեկտրական կամ հաղորդիչ գնդի կենտրոնով անցնող ոելյատիվիստական լիցքավորված մասնիկի կամ մասնիկների թանձրուկների շղթան խնդրի պարամետրերից կախված՝ հաՃախության որոշակի «ոեզոնանսային» արժեքների դեպքում առաքում է մեծ ինտենսիվությամբ, քվազիկոհերենտ Ճառագայթում։
- 4. Հաղորդիչ կամ դիէլեկտրական գնդի շուրջը՝ նրա հասարակածային հարթության մեջ հավասարաչափ պտտվող ռելյատիվիստական լիցքավորված մասնիկը պտտման որոշակի (ռեզոնանսային) հաՃախությունների դեպքում, գնդի մակերևույթին (կամ ներսում) մակածում է էլեկտրամագնիսական դաշտի մեծ լայնույթով տատանումներ, ինչն ուղեկցվում է ինտենսիվ Ճառագայթմամբ։
- 5. Մթնոլորտում ուղղորդված հզոր հարվածող ալիքի տարածման ընթացքում 1-10 կՀց տիրույթում ակուստիկ և էլեկտրամագնիսական ալիքների Ճառագայթման հետ մեկտեղ կարող են մակածվել նաև 1-2 ՄՀց հաՃախություններով էլեկտրամագնիսական ալիքներ՝ ինչը հետևանք է հարվածող ալիքի ազդեցության հետևանքով առաջացած պլազմայի էլեկտրոնների կոհերենտ սինքրոտրոնային Ճառագայթման։

Գործնական արժեքը։ Ատենախոսությունում ներկայացված հետազոտությունները (մասնավորապես հարթ սահմանը կամ գունդը հատող կամ գնդի շուրջը պտտվող լիզքավորված մասնիկների/թանձրուկների Ճառազայթման երևույթի ուսումնասիրումը) կարող են նպաստել գիգա-տերահերցային համախությունների տիրույթում կառավարվող բնութագրերով, մոնոքրոմատիկ, մեծ ինտենսիվությամբ էլեկտրամացնիսական մառագայթման աղբյուրների մշակմանը և այդ մառագայթման կիրառությունների շրջանակի ընդյայնմանը։ Հաղորդիչ գնդի վրա Էլեկտրամագնիսական այիքների ռեզոնանսային ցրնման երևույթը կարող է կիրառվել օդում մետաղական մասնիկների հայտնաբերման և մթնոլորտի աղտոտվածության գնահատման նպատակներով։ Հարվածող ալիքի տարածման ընթացքում առաջացող հավանական Ճառագայթումը կարող է կիրառվել գերձայնային թռչող օբյեկտների բացահայտման մեթոդների մշակման նպատակով։

U2humuhph htphujugnifp: Umhhuhunipjuh hhuhuhuhu uphjnihphhp qhhiqdh hu dhouqquijhu qhunudnnndhhnif, huyuhuhp hu` "Electron, Positron, Neutron and X-ray Scattering under the External Influences", Yerevan-Meghri: 2015, 2017, 2019, 2021, 2023; International Symposium "Radiation from Relativistic Electrons in Periodic Structures", RREPS 2017, 2019, 2023; International Conference "Charged and Neutral Particles Channeling Phenomenon", Channeling 2018, 2023; "International Scientific School - Conference on Acoustophysics named after Academician A. R. Mkrtchyan", 2022, 2023:

Հրապարակումները։ Ատենախոսության հիմնական արդյունքները տպագրվել են թվով

7 գիտական հոդվածներում։

Ատենախոսության կառուցվածքը։ Ատենախոսությունը բաղկացած է ներածությունից, չորս գլուխներից, ամփոփումից և 123 անուն պարունակող հղումների ցանկից։ Աշխատանքի ընդհանուր ծավալը կազմում է 105 էջ՝ ներառյալ 29 նկարները։ Յուրաքանչյուր գլուխ սկսվում է նախաբանով, որտեղ համառոտ ներկայացված է տվյալ գլխում քննարկվող խնդրի արդի վի*մ*ակը և ավարտվում է ամփոփմամբ, որտեղ ներկայացված է տվյալ գլխի հիմնական եզրահանգումները։

ԱՏԵՆԱԽՈՍՈՒԹՅԱՆ ԲՈՎԱՆԴԱԿՈՒԹՅՈՒՆԸ

<u>Ներածությունում</u> ներկայացված է ատենախոսության թեմայի արդիականությունը, ձնակերպված են աշխատանքի նպատակները, գիտական նորույթը, գործնական արժեքը, ինչպես նաև պաշպանության ներկայացվող հիմնական դրույթները։

Առաջին հետազոտված են <u>գլիւում</u> լիզքավորված մասնիկների էլեկտրամագնիսական դաշտի առաձնահատկությունները միջավայրերի բաժանման սահմանները հատելիս։ Մկզբում դիտարկված է q լիցքով մասնիկ, որը ուղղահայաց հատում է տարբեր դիէլեկտրական և մագնիսական թափանցելիություններով երկու միջավայրերի բաժանման հարթ սահմանը։ Բերված են էլեկտրական դաշտերի արտահայտությունները սահմանակցող միջավայրերում։ Թվային վերյուծությունը կատարված է վակուումի հետ սահմանակցող կիսաանվերջ դիէլեկտրական միջավայրի համար։ Միջավայրի $\varepsilon_2(\omega)$ դիէլեկտրական թափանցելիությունը նկարագրված է Դրուդե– Լորենզ–Զոմերֆելդի ընդհանրազված բանաձևով։ Եթե z = 0-ն բաժանման սահմանն է, իսկ միջավայրը համապատասխանում է z < 0 տիրույթին, ապա Էլեկտրական դա $_2$ տի Ֆուրլե բաղադրիչում սահմանի առկայությամբ պայմանավորված ներդրումը z > 0 տիրույթում ներկայացվում է $E_{\rm mb}(\omega, \vec{\chi}; z) = i q a_1 e^{-i\omega \tau_1 z/c} / (2\pi^2 \omega)$ տեսքով, որտեղ ω -ն անկյունային արագությունն է, $ec{\chi}$ -ն ալիքային վեկտորի պրոյեկցիան է z առանցքին ուղղահայաց հարթությունում և $au_1 = \sqrt{1 - \chi^2 c^2 \, / \, \varpi^2}$ ։ Ցույց է տրված, որ բաժանման սահմանին մոտ



ց է այւզած, որ բաժասան սահնասին սոս տիրույթում կարող են առաջանալ էլեկտրամագնիսական դաշտի մեծ լայնույթով տատանումներ, որոնց լայնույթը էքսպոնենցիալ նվազում է սահմանից հեռանալուն զուգընթաց (տես նկար 1)։

Նկար 1. Էլեկտրական դաշտի լայնույթը բնութագրող $|a_1|^2$ ֆունկցիայի կախվածությունը ω հաձախությունից և χ ալիքային թվից։

Նշված տատանումները նկարագրում են

սահմանի երկայնքով տարածվող մակերևութային ալիքներ համախությունների $\varepsilon'_2(\omega) = \operatorname{Re}(\varepsilon_2(\omega)) < 0$, $\omega > \chi c$ տիրույթում։ Թվային հաշվարկները կատարվել են ոսկին նկարագրող $\mathcal{E}_2(\omega)$ դիսպերսիոն օրենքի և $E_e=2$ ՄէՎ էներգիայով էլեկտրոնի համար։ Նման խնդիր դիտարկվել է նաև համասեռ միջավայրում ընկղմված և $0 \le z \le d$ տիրույթում տեղայնացված $\varepsilon_2(\omega)$ թափանցելիությամբ d հաստությամբ թիթեղի դեպքում։ Էլեկտրական դաշտի 5ուրյե բաղադրիչում թիթեղով պայմանավորված ներդրումը z > dներկայացվում է $E_{\rm pl}(\omega, \vec{\chi}; z) = iq \tilde{a}_1^{(+)} e^{-i\omega \tau_1(z-d)/c} / (2\pi^2 \omega)$ տեսքով։ Նկար 2-ում տիրույթում բերված է թվային հաշվարկների օրինակ $\left| ilde{a}_{_1}^{(+)}
ight|^2$ ֆունկցիայի՝ հաձախությունից և χ ալիքային թվից կախվածության համար d = 200 նմ հաստությամբ թիթեղում։ Ինչպես և նախորդ խնդրում, թիթեղի նյութի դիէլեկտրական թափանցելիության համար ընտրված է ոսկուն բնորոշ դիսպերսիոն օրենքը, իսկ Ճառագայթող մասնիկի՝ էլեկտրոնի էներգիան վերցված է 2 ՄէՎ։



Նկար 2. Թիթեղում էլեկտրամագնիսական տատանումների լայնույթը բնութագրող $\left| \tilde{a}_{1}^{(+)} \right|^{2}$ ֆունկցիայի կախվածությունը հաձախությունից և ալիքային թվից։

Ներկայացված արդյունքները վկայում են, որ թիթեղի մակերևույթին էլեկտրամագնիսական դաշտի տատանումների լայնույթը, պարամետրերի որոշակի արժեքների

դեպքում կարող է ընդունել շատ մեծ՝ «ռեզոնանսային» արժեքներ։

Քննարկված անվերջ հարթ սահմաններով խնդիրներում և հաձախային նշված տիրույթներում առաքվում են միայն մաերնութային ալիքներ։ Ծավալային ալիքները բացակայում են։ Ստացված արդյունքների հնարավոր կիրառությունների բացահայտման նպատակով՝ դիտարկված են տարբեր վերջավոր չափերով թիրախներ հատող մասնիկի դեպքերը՝ մասնավորապես $\varepsilon_2(\omega)$ դիէլեկտրական թափանցելիությամբ գնդի կենտրոնով



անցնող v արագությամբ մասնիկի Ճառագայթումը։

Նկար 3. 2 MeV էներգիայով էլեկտրոնի Ճառագայթման էներգիայի սպեկտրալ խտությունը՝ ա) 100 նմ շառավղով գնդի կենտրոնով անցնելիս (հոծ գիծ) և բ) 200 նմ հաստությամբ հարթ թիթեղը հատելիս (կետագիծ)։ Նկար 3–ում ներկայացված են 2 ՄԷՎ էներգիայով էլեկտրոնի Ճառագայթման էներգիայի սպեկտրալ բաշխումը՝ 100 նմ շառավղով ոսկե գնդի կենտրոնով անցնելիս (հոծ գիծ) և 200 նմ հաստությամբ ոսկե հարթ թիթեղը հատելիս (կետագիծ)։ Գնդի ծավալը շատ ավելի փոքր է, քան թիթեղի ծավալը և կարելի էր ակնկալել, որ գնդի դեպքում Ճառագայթումը պետք է ավելի թույլ լինի, քան թիթեղի դեպքում։ Նկար 3-ում բերված կորերի տեսքը հաստատում է այս հանգամանքը, բացառությամբ 4·10¹⁵ Հց «ռեզոնանսային» համախության մոտ տիրույթի։ Դա բացատրվում է նրանով, որ համախությունների այդ տիրույթում գնդի մակերևույթին մակածվում են էլեկտրամագնիսական դաշտի մեծ լայնույթով տատանումներ, ինչը հանգեցնում է մասնիկի կողմից ինտենսիվ Ճառագայթման։

Հետազոտված են դիէլեկտրական գնդի կենտրոնով անցնող էլեկտրոնի և էլեկտրոնային թանձրուկների շղթայի (տես՝ նկար 4) մակածած Ճառագայթման սպեկտրալ և սպեկտրալանկյունային բաշխումները։



Նկար 4. Վակուումում գտնվող դիէլեկտրական գնդի կենտրոնով հաստատուն արագությամբ անցնող մասնիկը (ձախից) և էլեկտրոնային թանձրուկների շղթան (աջից)։

Նկար 5-ի ձախ մասում ներկայացված է վակուումում գտնվող $r_b = 4$ սմ շառավղով քվարցե գնդի (դիէլեկտրական թափանցելիությունը $\varepsilon_b = 3.78(1+0.0001i)$) կենտրոնով անցնող 2 ՄէՎ էներգիայով էլեկտրոնի Ճառագայթած էներգիայի սպեկտրալ խտությունը։ Նկարի աջ մասում համեմատության համար բերված է $\varepsilon_b = 4(1+0.0001i)$ դիէլեկտրական թափանցելիությամբ գնդի կենտրոնով անցնելու դեպքը։



Նկար 5. Հավասարաչափ շարժվող էլեկտրոնի ճառագայթած էներգիայի սպեկտրալ բաշխումը քվացե գնդի (ձախից) և $\varepsilon_b = 4(1+0.0001i)$ դիէլեկտրական թափանցելիությամբ գնդի (աջից) կենտրոնով անցնելու դեպքերում։

Գրաֆիկների վրա կետագծերով ներկայացված են նույն էներգիայով էլեկտրոնի Ճառագայթման էներգիայի սպեկտրալ խտությունը $\varepsilon = \operatorname{Re} \varepsilon_h$ դիէլեկտրական թափանցելիությամբ համասեռ միջավայրում շարժվելիս, ենթադրելով, որ Ճառագայթումը մակածվել է գնդի տրամագիծին հավասար երկարությամբ հետագծի հատվածից։ Ինչպես երևում է բերված գրաֆիկներից գնդով անցնելու դեպքում՝ ի տարբերություն համասեռ թափանցիկ միջավայրով շարժվելու դեպքի, Ճառագայթման էներգիայի սպեկտրայ բաշխումում դիտվում են հաճախությունների նեղ տիրույթներ («ռեզոնանսային» համախություններ), որտեղ էներգիայի սպեկտրալ խտությունը մոտ 10 անգամ ավելի մեծ է քան հարևան տիրույթներում, որտեղ այն մոտ է անվերջ միջավայրում շարժվելու դեպքին։ Նկար 5-ի աջ և ձախ կողմերում պատկերված գրաֆիկների համեմատումից պարզ է դառնում, որ դիէլեկտրական թափանցելության իրական մասի մեծացման դեպքում համախության «ռեզոնանսային» արժեքները փոքրանում են, իսկ էներգիայի համապատասխան սպեկտրալ խտությունը մեծանում է։

Դիտարկված է դիէլեկտրական գնդի կենտրոնով անցնող էլեկտրոնային թանձրուկների շղթայի Ճառագայթումը (տես նկար 4 և 6)։ Շղթայի Ճառագայթման էներգիայի սպեկտրալ խտությունը ներկայացվում է $I(\omega) = F(\omega)I_1(\omega)$ տեսքով, որտեղ $I_1(\omega)$ -ն սպեկտրալ խտությունն է մեկ մասնիկի դեպքում և $F(\omega) = n_e n_b [1 + (n_e n_b - 1) f_e(\omega) f_r(\omega)]$ ։ Այստեղ n_e -ն էլեկտրոնների թիվն է թանձրուկում, n_b -ն՝ թանձրուկների թիվը, $f_e(\omega)$ -ն և $f_r(\omega)$ -ն՝ կոհերենտության գործակիցներն են առանձին թանձրուկների չափերի և դրանց միջն եղած հեռավորության որոշակի արժեքների դեպքում, մեկ մասնիկի հաշվարկով Ճառագայթված է ներգիան կարող է լրացուցիչ ավելանալ ի հաշիվ թանձրուկում մասնիկների Ճառագայթման քվազիկոհերենտության՝ ինչը տեղի ունի երբ թանձրուկի չափերը շատ փոքր են ալիքի երկարությունից, և շղթայում թանձրուկների Ճառագայթման քվազի-կոհերենտության՝ ինչը ապահովվում է թանձրուկների հեռավորության ընտրությամբ։ Նկար 6-ի աջ մասում վերցված է $n_b = 100$, $\sigma = 0.1$ ան



Նկար 6. Ձախից` թանձրուկների շղթայի կոհերենտության գործակցի $f_{tr}(\omega)$ կախվածությունը հաձախությունից երբ $E_e = 2$ ՄէՎ, d = 2.78 սմ, $n_b = 10, 100$ ։ Աջից՝ թանձրուկների շղթայի ձառագայթած էներգիայի սպեկտրալ խտությունը հալված քվարցե

գնդի դեպքում։

Նշված խնդիրներում հետազոտված է նաև Ճառագայթման էներգիայի անկյունային բաշխումը։ Նկար 7-ում բերված է Ճառագայթման էներգիայի սպեկտրալ-անկյունային խտությունը մեկ էլեկտրոնի համար, $J_1(o, \theta)$, որտեղ θ -ն Ճառագայթման տարածման ուղղության կազմած անկյունն է մասնիկի արագության հետ։



Նկար 7. Դիէլեկտրական գնդի կենտրոնով անցնող էլեկտրոնի Ճառագայթած էներգիայի սպեկտրալ-անկյունային բաշխումը հաՃախությունների նեղ տիրույթում։

ձառագայթման անկյունային բաշխվածությունը ևս ունի ռեզոնանսային բնույթ (տես նաև նկար 8)։ Ռեզոնանսային հաձախությունների դեպքում դեպի առաջ ուղղված $(0 \le \theta < \pi/2)$

ձառագայթման էներգիան էապես մեծ չէ դեպի հետ ուղղված ($\pi/2 < \theta \le \pi$) ձառագայթման էներգիայից՝ ինչը հետևանք է այն բանի, որ գնդի ներսում ձևավորված Չերենկովյան ձառագայթումը մինչև գնդից դուրս գալը բազմաթիվ անգամներ անդրադառնում է նրա մակերևույթից։



Նկար 8. Քվարցե գնդի կենտրոնով անցնող Էլեկտրոնների շղթայի Հառագայթած էներգիայի անկյունային բաշխվածությունը հաՀախության ռեզոնանսային արժեքի դեպքում։

<u>Երկրորդ գլխում</u> հետազոտված են հաղորդիչ գնդի վրա էլեկտրամագնիսական ալիքների ցրման առաձնահատկությունները։ Բերված է անհամասեռ կենրոնահամաչափ միջավայրում էլեկտրամագնի-

սական ալիքների տարածումը բնութագրող հիմնական հավասարումների Ճշգրիտ են պարամետրերերը կախված երբ միջավայրի միայն շառավղային լուծումը, հավասարումների յուծման կոորդինատից։ Մաքսվելի հիմքում րնկած է էլեկտրամագնիսական դաշտի վեկտորական պոտենցիայի վերյուծությունն ըստ սֆերիկ ֆունկցիաների։ Ներկայացված է կամայական չափեր ունցող հաղորդիչ ոչ մագնիսաակտիվ նյութից բաղկացած գնդի վրա էլեկտրամագնիսական այիքների ցրումը նկարագրող հավասարումների Ճշգրիտ լուծումը, որի համար օգտագործվել է Գրինի ֆունկցիայի մեթոդը։ Հավասարումները բերվում են մեկ վեկտորական հավասարման, որը նկարագրում Էեկտրամագնիսական է ալիքի տարածումը կենտրոնահամաչափ, անհամասեռ միջավայրում։ Դիէլեկտրական թափանցելիության կախվածությունը շառավղային կոորդինատից ներկայացում է Հնիսայդի ֆունկցիայով, ինչի շնորհիվ ինտեգրայային հավասարումը բերվում է ավելի պարզ հանրահաշվական հավասարման։ Տրված է ոչ իդեալական հաղորդիչ գնդի վրա հարթ էլեկտրամագնիսական ալիքի ռեզոնանսային ցրման երևույթի ակնառու բացատրությունը՝ մասնավորապես օգտագործելով առաջին հաղորդիչ hɯտող մասնիկի գլխում ներկայազված գունդր Հառագայթման առանձնահատկությունները։ Քննարկված են դիտարկված խնդիրների հնարավոր կիրառությունները, մասնավորապես՝ նանոլազերի մշակման և ստեղծման նպատակներով՝ ինչպես նաև մթնոլորտի աղտոտվածության ուսումնասիրության հետ կապված խնդիրներում։

<u>Երրորդ գլխում</u> հետազոտված են հաղորդիչ կամ դիէլեկտրական գնդի շուրջը՝ նրա հասարակածային հարթությունում պտտվող էլեկտրոնի մակածած էլեկտրամագնիսական դաշտի առաձնահատկությունները։



Նկար 9. Խնդրի երկրաչափությունը՝ գնդի շուրջը հավասարաչափ պտտվող Էլեկտրոն։

Բերված են *ɛ* դիէլեկտրական թափանցելիությամբ և համասեռ թափանցիկ միջավայրում գտնվող *r*, շառավղով դիէլեկտրական գնդի շուրջը պտտվող մասնիկի կողմից մեկ պարբերության ընթացքում *n*-րդ հարմոնիկի վրա

ձառագայթած ֆոտոնների N_k թիվը և դրանց անկյունային բաշխվածությունը, $n_k(\theta)$, նկարագրող բանաձները։ Ներկայացված են այդ բանաձներով կատարված թվային հաշվարկների արդյունքները՝ ստրոնցիումի տիտանատից, հալված քվարցից և տեֆլոնից գնդերի համար։



Նկար 10. Ձախից՝ մեկ պարբերության ընթացքում ստրոնցիումի տիտանատից պատրաստված $r_e = 1.54$ ամ շառավղով գնդի շուրջը պտտվող $E_e = 0.54$ ՄէՎ էներգիայով էլեկտրոնի առաքած քվանտների թվի կախվածությունը $x = r_b / r_e$ հարաբերությունից, աջից՝ համապատասխան անկյունային բաշխումը, երբ՝ $x = x_a = 0.91024$:

Ստրոնցիում տիտանատի համար ($\varepsilon = 231(1 + 0.00019i)$) նկար 10-ում բերված արդյունքները վկայում են, որ խնդրի պարամետրերի որոշակի (ռեզոնանսային) արժեքների դեպքում գնդի շուրջը պտտվող էլեկտրոնը առաջին հարմոնիկի վրա առաքում է 100-ավոր անգամներ ավելի շատ քվանտներ, քան թափանցիկ անվերջ միջավայրում (կապույտ կետագիծը նկար 10-ում) կամ վակուումում (կարմիր կետագիծը) պտտվելիս։ Դա պայմանավորված է նրանով, որ գնդի ներսում մակածված ՉՀ-ը բազմակի անդրադառնալով մակերևույթից, մասամբ տեղայնացվում է գնդի ներսում և վերադրվում են կոնստրուկտիվ կերպով։ Նման արդյունքներ դիտվում են նաև քվարցից և տեֆլոնից պատրաստված գնդերի համար։ Քվարցե գնդի համար արդյունքները բերված են նկար 11-ում։



Նկար 11. Նույնը ինչ նկար 10-ում՝ քվարցե գնդի համար։

Քննարկված են հաղորդիչ գնդի շուրջը պտտվող լիցքավորված մասնիկի էլեկտրամագնիսական դաշտի առանձնահատկությունները։ Որպես հաղորդիչ նյութ դիտարկված է փոքր քանակությամբ ոսկու և դիէլեկտրիկի խառնուրդը։ Դիէլեկտրական թափանցելիության դիսպերսիայի համար օգտագործվել է Դրուդեի բանաձևը։ Դիտարկված են էլեկտրամագնիսական տատանումները համախության այն տիրույթում, որտեղ դիէլեկտրական թափանցելիության իրական մասը բացասական է։ Այդ դեպքում առաջանում են գնդի մակերևույթի մոտ լոկալիզացված էլեկտրամագնիսական տատանումներ։ Նկար 12-ում բերված է առաջին հարմոնիկի վրա առաքված ֆոտոնների թվի կախվածությունը պտտման ω_q համախությունից և դիէլեկտրական թափանցելիության



Նկար 12. Մեկ պարբերության ընթացքում, ոսկու փոքր խառնուրդով $r_q = 1$ սմ շառավղով քվարցե գնդի շուրջը պտտվող մասնիկի առաքած քվանտների թվի կախվածությունը պտտման շրջանային համախությունից։ Դրուդեի բանաձևում մարման գործակցի և պլազմային համախության հարաբերությունը վերցված է $\gamma / \omega_p = 1/125$:

Հաշվարկները ցույց են տալիս, որ էլեկտրոնը առաքում է ինտենսիվ Ճառագայթում ($N_1 >> e^2 / \hbar c$), եթե այն պտտվում է որոշակի $\omega_q^{res} = 12.1$ ԳՀց (ռեզոնանսային) հաձախաությամբ, և որ քվատների թիվը կախված ուղեծրի շառավղից փոխվում է։ Ինչքան հեռու է էլեկտրոնը, այնքան ավելի փոքր է Ճառագայթված քվանտների թիվը։ Ուղեծրի տրված շառավղի դեպքում առաքված քվանտների թիվը փոքրանում է գնդի շառավղի նվազմանը զուգընթաց։ Նկար 12-ում բերված բոլոր դեպքերում քվանտների թիվը ավելի մեծ է, թան գնդի բազակայության դեպթում Ճառագայթման համար։ Թվային հաշվարկները վկայում են, որ լիզքավորված մասնիկի կողմից առաքված Ճառագայթման ալիքի երկարությունը կարող է փոփոխվել հաձախությունների համեմատաբար յայն տիրույթում՝ հաղորդիչ գնդի շառավղի և նյութի համապատասխան ընտրությամբ։ Տրված Ŀ «ռեզոնանսային» մառագայթման մակածման երևույթի բացատրությունը. հաձախությունների ռեզոնանսային արժեքների դեպքում՝ գնդի մակերևույթին մակածվում են էլեկտրամագնիսական դաշտի մեծ լայնույթով տատանումներ, ինչը հանգեցնում է մասնիկի կողմից ինտենսիվ Ճառագայթման։

Ներկայացված են նաև վերը դիտարկված Ճառագայթման անկյունային բաշխման առանձնահատկությունները։ Առաջին հարմոնիկի համար Ճառագայթման անկյունային խտությունը առավելագույնն է երբ $\theta = \pi/2$ և անհետանում է երբ $\theta = 0$ ։ Այստեղ θ -ն Ճառագայթման ուղղության կազմած անկյունն է պտտման հարթության հետ։ Նկար 13-ում



բերված է առաքված քվանտների անկյունահաձախային բաշխումը նկար 12-ին համապատասխանող պարամետրերի արժեքների համար։ Գնդի շառավղի համար վերցված է $r_b = 0.99$ սմ։

Նկար 13. Հաղորդիչ գնդի շուրջը պտտվող մասնիկի առաքած քվանտների թվի անկյունային խտության կախվածությունը պտտման շրջանային հաձախությունից և ձառագայթման θ անկյունից։

Ատենախոսության <u>չորորդ գլխում</u> հետազոտված է մթնոլորտում ուղղորդված հարվածող այիքների տարածման ընթացքում, 1-10 կՀց հաձախությունների տիրույթում ակուստիկ և էլեկտրամագնիսական ալիքների առաքման երևույթը։ Պարզ մաթեմատիկական մոդելի հիման վրա, ցույց է տրված, որ մթնոյորտում ուղղորդված ուժեղ հարվածող այիքների տարածումը պետք է ուղեկցվի նաև էլեկտրամագնիսական Ճառագայթմամբ 1–2 ՄՀգ ռադիոհաձախականության տիրույթում, ինչը հետևանք է հարվածող այիքի ազդեցության հետևանքով առաջացած պյազմայի էլեկտրոնների կոհերենտ սինքրոտրոնային Ճառագայթման՝ Երկրի մագնիսական դաշտում։ Դոպլերի երևույթի հիման վրա ցույց է տրված, որ հարվածող ալիքից առաջացած մրրկային հոսքերը միաժամանակ առաջացնում են Էլեկտրամագնիսական և ակուստիկ ալիքներ և որ վերջինները էապես ավելի ցածը հաձախային են (3–4 անգամ)։ Մեկ Էլեկտրոնի Լարմորի հաձախությամբ ձառագայթման հզորությունն այնքան ցածր է, որ երբ ազատ էլեկտրոններից Ճառագայթումը ոչ կոհերենտ է, համակարգի կողմից արձակված Ճառագայթումն ընդհանուր առմամբ կլինի աննշան։ Այդ պատճառով նշված ճառագայթումը հնարավոր կլինի գրանցել միայն այն դեպքում, երբ այն կոհերենտ է։ Դա հնարավոր է միայն հարվածող ալիքի ձևավորումից անմիջապես հետո՝ ժամանակային կարձ ինտերվալի ընթացքում, երբ ուղղորդված հարվածային ալիքի ձակատի բնութագրական չափը փոքր է ուսումնասիրվող էլեկտրամագնիսական ձառագայթման ալիքի երկարությունից։



Նկար 14. Փորձարարական սխեմա։ Այստեղ *u*ն աղբյուրի արագությունն է (հարվածային այիք), u_s -ր ձայնի արագությունն է, θ -ն (հարվածային այիքի) աղբյուրի արագության \vec{u} վեկտորի և դետեկտորից դեպի աղբյուր ուղղված վեկտորի միջև կազմած անկյունն է։ VLF հաձախությամբ) (*2*шm ցածր Էեկտրամագնիսական այիքներ գրանցելու 2) համախության այեհավաք; ձայնի nidthugnighs 3) ADC (անայոգային-թվային 5) ակուստիկ փոխարկիչ); 4) նոութբուք; hpuunp; 6) μnuuhnη; $\alpha = 26^{\circ}$.

ԵՉՐԱԿԱՑՈԻԹՅՈԻՆՆԵՐ

- Երբ ռելյատիվիստիկ լիցքավորված մասնիկը ուղղահայաց հատում է կիսաանվերջ հաղորդիչ միջավայրի և վակուումի միջև հարթ սահմանը կամ հաղորդիչ հարթ թիթեղը, ապա միջավայրերի բաժանման սահմաններին մոտ կարող են մակածվել են էլեկտրամագնիսական դաշտի մեծ լայնույթով տատանումներ։ Սահմաններից հեռանալուն զուգընթաց այդ տատանումների լայնույթը էքսպոնենցիալ նվազում է։
- 2. Ուսումնասիրված է ռելլատիվիստիկ լիցքավորված մասնիկի կամ մասնիկների թանձրուկների շղթայի Ճառագայթումը, երբ դրանք անցնում են վակուումում գտնվող դիէլեկտրական կամ հաղորդիչ գնդի կենտրոնով։ Հաղորդիչ գնդի դեպքում, խնդրի պարամետրերի որոշակի արժեքների համար, գնդի մակերևույթին մակածվում են մեծ տատանումներ, լայնույթով էլեկտրամագնիսական որոնք ուղեկցվում են համախությունների որոշակի նեղ տիրույթներում ինտենսիվ ձառագայթմամբ։ Դիէլեկտրական գնդի պարագայում, Չերենկովի պայմանի բավարարման և գնդի նյութում թույլ կյանման դեպքում նրա կետրոնով անցնող ռեյլատիվիստիկ մասնիկի Ճառագայթման էներգիայի սպեկտրայ բաշխումում առաջանում են նեղ պիկեր մառագայթում)։ Հաձախությունների («ռեզոնանսային» այդ տիրույթներում Ճառագայթված էներգիայի սպեկտրայ խտությունը էապես ավելի մեծ է, քան դիէլեկտրական թափանցելիության նույն իրական մասն ունեցող թափանցիկ անվերջ միջավայրում շարժվող լիցքի դեպքում՝ գնդի տրամագծին հավասար հեռավորություն

անցնելիս։ Դիէլեկտրական գնդի կենտրոնով լիցքավորված մասնիկների թանձրուկների շղթայի անցման դեպքում Ճառագայթման ինտենսիվությունը կարելի է լրացուցիչ ավելացնել առանձին թանձրուկների Ճառագայթման կոհերենտ վերադրման շնորհիվ՝ թանձրուկների միջև հեռավորության հատուկ ընտրությամբ։

- 3. Տրված է անհամասեռ կենրոնահամաչափ միջավայրում էլեկտրամագնիսական ալիքների տարածումը բնութագրող հիմանական հավասարումների Ճշգրիտ լուծումը Գրինի ֆունկցիայի մեթոդով։ Տրված է ոչ իդեալական հաղորդիչ գնդի վրա հարթ էլեկտրամագնիսական ալիքի ռեզոնանսային ցրման երևույթի ակնառու բացատրությունը։
- 4. Հետազոտված է հաղորդիչ գնդի շուրջը, նրա հասարակածային հարթությունում հավասարաչափ պտտվող լիցքավորված մասնիկի մակածած էլեկտրամագնիսական դաշտը։ Յույց է տրված, որ գնդի նյութում թույլ կլանման և պտտման հաձախության որոշակի՝ «ռեզոնանսային» արժեքների դեպքում, Ճառագայթված քվանտների թիվը կարող է տասնյակ անգամներ ավելի մեծ լինել, քան դատարկ տարածությունում պտտվող լիցքի համար։ Այդ երևույթը բացատրվում է նրանով, որ գնդի մակերևույթին առաջանում են էլեկտրամագնիսական դաշտի մեծ լայնույթով տատանումներ (մակերևութային ալիքներ), որոնք ուղեկցվում են գնդից մեծ հեռավորությունների վրա ինտենսիվ ռեզոնանսային Ճառագայթմամբ։
- 5. Ուսումնասիրվել է դիէլեկտրական, կոմպոզիտ կամ հաղորդիչ գնդի շուրջը, նրա հասարակածային հարթության մեջ հավասարաչափ պտտվող լիցքավորված մասնիկի Ճառագայթման անկյունա-հաՃախային բաշխումը։ Խնդրի պարամետրերի որոշ արժեքների դեպքում Ճառագայթման ինտենսիվությունը կարող է էապես ավելի մեծ լինել, քան դիէլեկտրական թափանցելիության նույն իրական մասն ունեցող անվերջ թափանցիկ միջավայրում պտտվելու դեպքում։ Հետազոտվել է «ուժեղացված» Ճառագայթման անկյունա-հաՃախային բաշխումը ստրոնցիումի տիտանատից, հալված քվարցից, տեֆլոնից կամ ոսկու փոքր խառնուրդով հալված քվարցից պատրաստված գնդերի դեպքերում, հաՃախությունների գիգա-տերահերցային տիրույթում։
- 6. Հետազոտվել է հակակարկտային ակուստիկ «հրանոթ»-ների առաքած ուղղորդված հարվածող ալիքների տարածման ընթացքում, 1-10 կՀց հաձախությունների տիրույթում ակուստիկ և էլեկտրամագնիսական ալիքների ձառագայթման երևույթը։ Հիմնավորված է, որ հարվածող ալիքի տարածման ընթացքում կարող են մակածվել նաև 1-2ՄՀց հաձախություններով էլեկտրամագնիսական ալիքներ, ինչը արդյունք է հարվածող ալիքի ազդեցության հետևանքով առաջացած պլազմայի էլեկտրոնների կոհերենտ սինքրոտրոնային ձառագայթման՝ Երկրի մագնիսական դաշտում։ Դիպոլային մոտավորությամբ հաշվարկված է ազատ էլեկտրոնների ձառագայթման

հզորությունը և ցույց է տրված, որ առկա դետեկտորների զգայունության պարագայում Ճառագայթումը կարող է գրանցվել միայն այն դեպքում երբ այն քվազիկոհերենտ է։

ԳՐԱԿԱՆՈՒԹՅԱՆ ՑԱՆԿ

- 1. G. N. Afanasief, Vavilov-Cherenkov and Synchrotron Radiation (Springer, Netherlands, 2004).
- 2. R. Marqués, F. Martín, M. Sorolla, Metamaterialswith Negative Parameters: Theory, Design, and Microwave Applications (Wiley, Hoboken, NJ, 2008).
- 3. S.R. Arzumanian, L.Sh. Grigorian, and A.A. Saharian. On the theory of radiation of charged particles in stratified spherically-symmetric medium. Izv. Nats. Akad. Nauk Arm., Fiz. **30**, 99 (1995).
- 4. L.Sh. Grigoryan, A.S. Kotanjyan, A.A. Saharian, Green function of an electromagnetic field in cylindrically symmetric inhomogeneous medium, Izv. Nats. Akad. Nauk Arm., Fiz. **30**, 239 (1995).
- L.Sh. Grigoryan, H.F. Khachatryan, S.R. Arzumanyan, M.L. Grigoryan, High power Cherenkov radiation from a relativistic particle rotating around a dielectric ball, Nucl. Instrum. Methods Phys. Res., Sect. B 252, 50 (2006).
- 6. A.A. Saharian, A.S. Kotanjyan, L.Sh. Grigoryan, H.F. Khachatryan, V.Kh. Kotanjyan, Synchrotron radiation from a charge circulating around a cylinder with negative permittivity, Int. J. Mod. Phys. B **34**, 2050065 (2020).
- 7. A.A. Saharian, L.Sh. Grigoryan, A.Kh. Grigorian, H.F. Khachatryan, A.S. Kotanjyan, Cherenkov radiation and emission of surface polaritons from charges moving paraxially outside a dielectric cylindrical waveguide, Phys. Rev. A **102**, 063517 (2020).
- 8. A.A. Saharian, L.Sh. Grigoryan, A.S. Kotanjyan, H.F. Khachatryan, Surface polariton excitation and energy losses by a charged particle in cylindrical waveguides. Phys. Rev. A **107**, 063513 (2023).

ԱՏԵՆԱԽՈՍՈՒԹՅԱՆ ԹԵՄԱՅՈՎ ՀՐԱՊԱՐԱԿՈՒՄՆԵՐԸ

- L.Sh. Grigoryan, A.H. Mkrtchyan, P.A. Aleksandrov, A.A. Saharian, W. Wagner, M.L. Grigoryan, J.P. Markosyan, A.V. Sargsyan, A.V. Martirosyan, and H.F. Khachatryan. Spectral angular distribution of radiation generated by a train of electron bunches passing through the center of a ball. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research section A (NIMA), 1059, 168991, 2024.
- A.V. Sargsyan. Features of scattering of a plane electromagnetic wave on a conductive ball. Arm. J. Phys., 14(4), 173-179, 2021.
- 3. L.Sh. Grigoryan, A.A. Saharian, H.F. Khachatryan, M.L. Grigoryan, A.V. Sargsyan, and T.A. Petrosyan. Angular distribution of high power radiation from a charge rotating around a dielectric ball. Journal of Instrumentation (JINST), 15(04), C04035, 2020.

- A.H. Mkrtchyan, L.Sh. Grigoryan, H.F. Khachatryan, S.G. Bilen, M. Parrot, A.V. Sargsyan, and A.R. Aramyan. Shock wave generated megahertz radiation of atmosphere. IEEE Transactions on Plasma Science, 47(1), 118–120, 2018.
- L.Sh. Grigoryan, A.H. Mkrtchyan, H.F. Khachatryan, M.L. Grigoryan, A.V. Sargsyan, and P.H. Mosoyan. Peculiarities of electromagnetic oscillations generated by a charged particle crossing the planar boundary between a conductive medium and a vacuum. Resource-efficient technologies (REFFIT), 4, 14–18, 2018.
- 6. A.H. Mkrtchyan, L.Sh. Grigoryan, H.F. Khachatryan, M.L. Grigoryan, and A.V. Sargsyan. Peculiarities of electromagnetic field oscillations of a charged particle rotating about a conductive ball. Resource-efficient technologies (REFFIT), **3**, 1–6, 2018.
- L.Sh. Grigoryan, A.A. Saharian, H.F. Khachatryan, M.L. Grigoryan, A.V. Sargsyan, and T.A. Petrosyan. On the features of radiation from a charge rotating around dielectric and conductive ball. Proceedings, "Electron, Positron, Neutron and X-ray Scattering under the External Influences", Yerevan– Meghri, Armenia, pages 10–23, 2022.

САРКИСЯН АНУШ

НЕКОТОРЫЕ ОСОБЕННОСТИ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОГО ИЗЛУЧЕНИЯ В СФЕРИЧЕСКИ-СИММЕТРИЧНЫХ СРЕДАХ

Выводы

- 1. Показано, что если релятивистская заряжённая частица пересекает плоскую границу раздела полубесконечной проводяшей среды с вакуумом, или пролетает сквозь пластину бесконечно больших размеров (перпендикулярно к поверхностям), находящуюся в вакууме, то на границах раздела вещества с вакуумом могут генерироваться электромагнитные колебания большой амплитуды. При этом с удалением от поверхностей раздела вещества с вакуумом амплитуда электромагнитных колебаний уменьшается экспоненциально.
- Исследовано излучение релятивистской заряженной частицы или цепочки сгустков частиц, пролетающих через центр диэлектрического или проводящего шара, находяшегося в вакууме. В случае проводящего шара показано, что при определенных значениях параметров задачи на поверхности шара генерируются электромагнитные колебания большой амплитуды, которые сопровождаются узкополосным интенсивным излучением на определенных частотах. В случае диэлектрического шара, при выполнении условия Черенкова и слабом поглощении излучения вешеством шара, в спектральном распределении энергии излучения релятивистской частицы, проходящей через центр шара, имеются узкие пики («резонансное излучение»). В этих диапазонах частот спектральная плотность излучаемой энергии существенно больше, чем в случае движения заряда в прозрачной бесконечной среде с той же действительной частью диэлектрической проницаемости, при прохождении расстояния, равном диаметру шара. Показано, что при прохождении цепочки сгустков заряженных частиц через центр диэлектрического шара, излучаемая энергия в пересчете на одну частицу, может быть дополнительно увеличена за счет квазикогерентности излучения частиц в сгустках, когда размеры сгустков много меньше длины волны, и квазикогерентности излучения сгустков в цепочке, которая может обеспечиться подходящим выбором расстояния между сгустками.
- 3. Методом функции Грина дано точное решение основных уравнений, описывающих распространение электромагнитных волн в неоднородной сферически симметрической среде. Приведено наглядное объяснение явления резонансного рассеяния плоской электромагнитной волны на неидеально проводящем шаре.
- 4. Исследовано электромагнитное поле, генерирумое заряженной частицей равномерно вращающейся вокруг проводящего шара в его экваториальной плоскости. Показано, что при слабом поглощении в вешестве шара и определенных «резонансных» значениях частоты вращения, число излученных квантов может быть

в десятки раз больше, чем при вращении заряда в пустом пространстве. Это явление объясняется тем, что на поверхности шара возникают колебания электромагнитного поля большой амплитуды (поверхностные волны), которые проявляются в виде интенсивного резонансного излучения на больших расстояниях от шара.

- 5. Исследовано спектрально-угловое распределение излучения релятивистской заряженной частицы, равномерно вращающейся вокруг диэлектрического, составного (композитного) или проводящего шара, в его экваториальной плоскости. Показано, что при определенных значениях параметров задачи интенсивность излучения может быть существенно больше, чем в случае вращения в бесконечной прозрачной среде с той же действительной частью диэлектрической проницаемости. В гигатерагерцовом диапазоне частот исследовано спектральноугловое распределение «усиленного» излучения в случае шара из титаната стронция, плавленого кварца, тефлона или плавленого кварца с небольшим содержанием золота.
- 6. Исследовано явление излучения акустических и электромагнитных волн в диапазоне частот 1-10 кГц при распространении направленных ударных волн, генерируемых противоградовыми акустическими «пушками». В рамках простой математической модели показано, что при распространении ударной волны также могут генерироваться электромагнитные волны с частотами 1-2 МГц, что является следствием когерентного синхротронного излучения электронов плазмы, вызванного ударной волной в магнитном поле Земли. В дипольном приближении рассчитана мощность излучения свободных электронов и показано, что при чувствительности существующих детекторов, зарегистрировать излучение возможно только в том случае, если оно квазикогерентное.

SARGSYAN ANUSH

SOME FEATURES OF ELECTROMAGNETIC RADIATION IN SPHERICALLY-SYMMETRIC MEDIA Conclusions

1. It is shown that when a relativistic charged particle crosses the flat boundary between a semi-infinite conductive medium and a vacuum, or passes through a conductive plate of infinite dimensions in vacuum, perpendicularly to its surfaces, then large-amplitude oscillations of the electromagnetic field can be generated on the boundaries. The amplitude of those oscillations exponentially decreases with the distance from the boundaries.

2. The radiation generated by a relativistic charged particle or a train of equidistant particle bunches flying through the center of a dielectric or conductive ball in vacuum is studied. It is shown that, in the case of a conductive ball, for certain values of the problem parameters, large amplitude electromagnetic oscillations occur on the surface of the ball, which are accompanied by intense radiation in certain narrow band frequencies. Under the Cherenkov condition and for weak absorption in the ball material, narrow peaks (resonant radiation) appear in the spectral distribution of the radiation energy of a relativistic charged particle flying through the center of a dielectric ball. In those frequency ranges, the spectral density of the radiated energy is significantly greater than in the case of a charge moving in a transparent infinite medium with the same real part of dielectric permittivity, while passing a distance equal to the diameter of the ball. In the case of particle bunches flying through the center of a dielectric ball, the radiated energy can be additionally increased due to the quasi-coherence effects of particle radiation, which occurs when the bunch dimensions are much smaller than the wavelength, and due to the quasi-coherence of the radiation of particle bunches, which can be ensured by tuning the distance between the bunches.

3. The exact analytical solution of the basic equations characterizing the propagation of electromagnetic waves in a spherically-symmetric, inhomogeneous medium is given by the Green function method. The visual explanation of the resonant scattering phenomenon of a plane electromagnetic wave on a non-ideal conductive ball is given.

4. The electromagnetic field of a uniformly rotating charged particle around a conductive ball, in its equatorial plane, is investigated. For small dielectric energy losses of the ball's material, the existence of a certain "resonant" values of the particle rotation frequency is possible, for which the number of quanta radiated per period can be ten times greater than for the rotation of a charge in empty space. This phenomenon is due to the fact that large amplitude oscillations of the electromagnetic field (surface waves) are generated on the ball surface, giving rise to intense resonant radiation at large distances from the ball.

5. The spectral-angular distribution of radiation of a relativistic charged particle, uniformly rotating around dielectric, composite or conductive balls in the equatorial plane, is studied. For some values of the problem parameters, the radiation intensity can be significantly greater than in the case of rotation in an infinite transparent medium with the same real part of dielectric permittivity. The spectral-angular distribution of "enhanced" radiation in the case of a ball made of strontium titanate, fused quartz, Teflon, or fused quartz with a small mixture of gold in the giga-terahertz frequency range is investigated.

6. The phenomenon of radiation of acoustic and electromagnetic waves in the 1-10 kHz frequency range during the propagation of directed shock waves delivered by acoustic anti-hail "cannon" is investigated. Based on a simple mathematical model, it is shown that electromagnetic radiation in 1-2 MHz frequencies can also be generated during the propagation of the shock wave, which is a consequence of the coherent synchrotron radiation of plasma electrons induced by the Earth's magnetic field. The radiation power of free electrons is calculated in the dipole approximation, and it is shown that with the sensitivity of the existing detectors, the detection of this radiation is possible only when it is quasi-coherent.