(11) 战先山丽八期采旦

(12)公開特許公報(A)

(19)日本国特許庁(JP)

			(43)公	開日	令和44	特開 (P2(年5月11	2022-69391)22-69391A) 日(2022.5.11)
l)Int.Cl.	FI				テーマ	パーヒッ	*(参考)
HO1J 49/06 (2006.0.	<i>l)</i> H01J	49/06	200				
G21K 5/04 (2006.0.	<i>l)</i> G21K	5/04	Α				
G21K 1/00 (2006.0.	<i>l)</i> G21K	1/00	Α				
G 2 1 B 3/00 (2006, 0.	<i>I)</i> G21B	3/00					
		審査	末請未 求請	請求項	〔の数 10	OL	(全 20 頁)
	6608(P2021-136608)	(71)出	願人 50415	7024			
2)出願日 令和3年8月2	4日(2021.8.24)		国立大	、学法人	東北大学		
1)優先権主張番号 特願2020-17	8286(P2020-178286)		宮城県	山台市	青葉区片	平二丁	目1番1号
2)優先日 令和2年10月	23日(2020.10.23)	(71)出	願人 50415	1365			
(33)優先権主張国・地域又は機関			大学共	に同利用	機関法人	高エス	ネルギー加速
日本国(JP)			器研究	3機構			
			茨城県	しつくば	市大穂1	番地1	
		(74)代	理人 100143	3834			
			弁理 士	:楠	修二		
		(72)発	明者 永谷	幸則			
			茨城 県	! つくば	市大穂1	番地1	大学共同利
			用機関	法人高	エネルギ	一加速	器研究機構内
		(72)発	明者 名取	寛顕			
			茨城 県	しつくば	市大穂1	番地1	大学共同利
			用機関	法人高	エネルギ	一加速	器研究機構内
						最終	終頁に続く

(54) 【発明の名称】荷電粒子輸送装置

(57)【要約】

【課題】設備コストを低減することができ、荷電粒子の 量によらず、効率よく荷電粒子を輸送することができる 荷電粒子輸送装置を提供する。

【解決手段】細長い内側導体11と、内側導体11の長 さ方向に沿って伸びるよう配置された外側導体12とを 有している。外側導体12は、内側導体11との間に間 隔をあけて、内側導体11の側面の全体または一部を覆 っている。電位差付与手段13が、内側導体11と外側 導体12との間に電位差を付与可能に設けられている。 電位差付与手段13により電位差を付与したとき、内側 導体11と外側導体12との間の空間で、荷電粒子1が 内側導体11の周囲を旋回しながら内側導体11の長さ 方向に沿って移動可能に、その荷電粒子1に、内側導体 11に向かう力が常に加わるよう構成されている。 【選択図】図4



【特許請求の範囲】

【請求項1】

細長い内側導体と、

前記内側導体との間に間隔をあけて、前記内側導体の側面の全体または一部を覆い、前 記内側導体の長さ方向に沿って伸びるよう配置された外側導体と、

前記内側導体と前記外側導体との間に電位差を付与可能に設けられた電位差付与手段と を有し、

前記電位差付与手段により前記電位差を付与したとき、前記内側導体と前記外側導体と の間の空間で、荷電粒子が前記内側導体の周囲を旋回しながら前記内側導体の長さ方向に 沿って移動可能に、前記荷電粒子に、前記内側導体に向かう力が常に加わるよう構成され ていることを

特徴とする荷電粒子輸送装置。

【請求項2】

前記外側導体は、細長い管状であり、

前記内側導体は、前記外側導体の内側に、前記外側導体と同軸に配置されていることを 特徴とする請求項1記載の荷電粒子輸送装置。

【請求項3】

前記内側導体および前記外側導体は、1または複数から成り、長さ方向に対して垂直な 断面が、円形、楕円形、三角形、矩形、多角形、または、それらのいずれかの外形を有す る環状を成していることを特徴とする請求項1または2記載の荷電粒子輸送装置。

【請求項4】

前記内側導体および前記外側導体は、長さ方向に沿った一部が湾曲していることを特徴 とする請求項1乃至3のいずれか1項に記載の荷電粒子輸送装置。

【請求項5】

前記内側導体および / または前記外側導体は、長さ方向に沿った所定の区間が、その他の区間とは異なる電位を付与可能に設けられた電位可変部を成し、

前記電位差付与手段は、前記内側導体と前記外側導体との間に、前記電位可変部の区間とその他の区間とで異なる電位差を付与可能に構成されていることを

特徴とする請求項1乃至4のいずれか1項に荷電粒子輸送装置。

【請求項6】

前記電位差付与手段は、前記電位可変部の区間の電位差を変化可能に構成されていることを特徴とする請求項5記載の荷電粒子輸送装置。

【請求項7】

前記内側導体および / または前記外側導体は、前記電位可変部を、長さ方向に沿って互いに間隔をあけて 2 つ以上有し、

前記電位差付与手段は、各電位可変部のうちの2つの電位可変部の間に前記荷電粒子を 閉じ込め可能に、各電位可変部の区間に電位差を付与可能に構成されていることを

特徴とする請求項6記載の荷電粒子輸送装置。

【請求項8】

前記内側導体と前記外側導体との間の空間に磁場を印加可能に、前記外側導体の外側に 設けられた磁場印加手段を有することを特徴とする請求項1乃至7のいずれか1項に荷電 粒子輸送装置。

【請求項9】

前記磁場印加手段は、前記空間に印加する磁場を変化可能に構成されていることを特徴 とする請求項8記載の荷電粒子輸送装置。

【請求項10】

前記磁場印加手段は、前記外側導体の長さ方向に沿って互いに間隔をあけて2つ以上設けられ、いずれか2つの磁場印加手段が前記空間に印加する磁場により、前記空間の中に前記荷電粒子を閉じ込め可能に構成されていることを特徴とする請求項9記載の荷電粒子輸送装置。

20

10



【発明の詳細な説明】

【技術分野】

[0001]

本発明は、荷電粒子輸送装置に関する。

【背景技術】

【 0 0 0 2 】

加速器利用の分野において、加速したビームを標的に照射し、ビームと標的との反応に より生成した2次的な荷電粒子が利用されている。例えば、生成した正もしくは負の電荷 をもったミュオン、陽電子、反陽子、荷電中間子、不安定核などの多様な粒子が利用され ている。これらを利用する際には、ノイズとなる多数の様々な粒子が発生する標的付近か ら、背景ノイズとなる不要な粒子や放射線の少ない環境が要求される利用場所まで、利用 したい荷電粒子を選択的かつすみやかに輸送する必要がある。 【0003】

また、化学の分野において、様々な化学反応の過程を解明することは、化学の大きな目 標の一つであり、原子レベルで反応を明らかにする分野として反応動力学がある。反応動 力学では、反応を明らかにするために、反応後の粒子の運動エネルギー分布などを調べる ことが必要不可欠であり、そのためには、反応後の粒子を、運動エネルギー分布などの観 測場所まで、迅速に輸送する必要がある。

【0004】

従来、荷電粒子を輸送する方法として、例えば、多数の同軸型の環状電極に交流電位と 直流電位とを同時に印加して、リング形状に荷電粒子をトラップし、電極電位を徐々に切 り替え、リング形状のトラップ箇所を徐々に移動することにより粒子を輸送する、同軸イ オンガイドの方法(例えば、特許文献1参照)がある。しかし、この方法では、トラップ した荷電粒子の輸送に時間がかかるため、短寿命の粒子を観測することができないという 問題があった。

[0005]

そこで、この問題を解決するために、反応後の粒子を観測場所まで迅速に輸送する方法 として、例えば、管に巻き付けたソレノイドコイルに電流を流し、それにより生成される 磁場により、管の内側を通して荷電粒子を輸送する方法(例えば、非特許文献1乃至3参 照)や、管の中心を通したワイヤにパルス電流を流し、それにより生成される磁場により 、荷電粒子を収束させながら輸送する方法(例えば、非特許文献4参照)、電場や磁場に よるレンズ効果を用いて、荷電粒子を像転送して輸送する方法(例えば、非特許文献5ま たは6参照)が開発されている。

[0006]

また、荷電粒子と物質との相互作用を用いて、荷電粒子を輸送する方法も提案されてお り、例えば、ガス中に荷電粒子ビームを打ち込んで、電離によりガスを帯電させ、その電 離したガスが形成する電位分布により荷電粒子に中心力を作用させて、荷電粒子をビーム 軸に沿って輸送する、いわゆるイオンガイドによる方法(例えば、非特許文献7参照)が ある。また、棒状または線状の絶縁体に、輸送する荷電粒子ビームを照射して帯電させ、 その帯電した絶縁体が形成する電位分布により中心力電場を形成することで、絶縁体の周 囲に荷電粒子を巻き付けるようにして輸送する方法(例えば、非特許文献8参照)もある

40

10

20

30

【 0 0 0 7 】

なお、あらゆる物質中での様々な放射線挙動を、核反応モデルや核データなどを用いて 模擬するモンテカルロ計算コード(PHITS)が開発されている(例えば、非特許文献9参 照)。 【先行技術文献】

【特許文献】

【特許文献1】特表2016-516986号公報

UR

【非特許文献】 [0009]【非特許文献1】下山拓也、「反水素合成に向けた陽電子の蓄積および輸送」、東京大学 大学院 修士論文、[online]、2009年3月、「2020年10月7日検索」、インターネット L: http://radphys4.c.u tokyo.ac.jp/theses/master/Shimoyama mthes.pdf 【非特許文献 2】K. Nakahara, Y. Miyake, K. Shimomura, P. Strasser, K. Nishiyama, N. Kawamura, H. Fujimori, S. Makimura, A. Koda, K. Nagamine, T. Ogitsu, A. Yama moto, T. Adachi, K. Sasaki, K. Tanaka, N. Kimura, Y. Makida, Y. Ajima, K.Ishida, and Y. Matsuda, "The super omega muon beamline at J PARC," Nuclear Instruments and Methods in Physics Research A, 2009, 600, p.132 134 【非特許文献 3】Y. Makida, Y. Ikedo, T. Ogitsu, K. Shimomura, Y. Miyake, M. Yosh ida, T. Adachi, R. Kadono, N. Kawamura, P. Strasser, A. Koda, H. Fujimori, K. Ni shiyama, H. Ohhata, T. Okamura, R. Okada, and T. Orikasa, "Performance of a sup erconducting magnet system operated in the Super Omega Muon beam line at J PARC ", [online], 17 February 2015, AIP Conf. Proc., 1573, 438, [2020年10月7日検索] 、インターネット URL: https://doi.org/10.1063/1.4860734 【非特許文献4】J. Hylen et al., "The Hadron Hose: Continuous Toroidal Focusing for Conventional Neutrino Beams", Nucl. Instrum. Meth. A498, 2003, p.29 51, [2020年10月12日検索]、インターネット URL: https://arxiv.org/abs/hep ex/0210051 【非特許文献 5】 K. Shimomura, A. Koda, P. Strasser, N. Kawamura, H. Fujimori, S. Makimura, W. Higemoto, K. Nakahara, K. Ishida, K. Nishiyama, K. Nagamine, Y. Mi yake, "Superconducting muon channel at J PARC," Nuclear Instruments and Method s in Physics Research A, 2009, 600, p.192 194 【非特許文献 6】Mikhail Yavor, "Transporting Charged Particle Beams in Static F ields", Advances in Imaging and Electron Physics, 2009, Volume 157, p.95 139 【非特許文献7】高山健、「II 加速器物理入門」、高エネルギー加速器セミナー 0H0' 92、[online]、1992年、p24 26、 [2020年10月7日検索]、インターネット URL: http:/ /accwww2.kek.jp/oho/OH0txt/OH0 1992/txt 1992 %E2%85%A1.pdf 【非特許文献 8】 D. S. Prono, G. J. Caporaso, A. G. Cole, R. J. Briggs, Y. P. Cho ng, J. C. Clark, R. E. Hester, E. J. Lauer, R. L. Spoerlein, and K. W. Struv, " Electron Beam Guiding and Phase Mix Damping by an Electrostatically Charged Wire ", [online], 29 August 1983, Phys. Rev. Lett. 51, 723, [2020年10月7日検索]、 インターネット URL: https://doi.org/10.1103/PhysRevLett.51.723 【非特許文献 9】Tatsuhiko Sato, Yosuke Iwamoto, Shintaro Hashimoto, Tatsuhiko Og awa, Takuya Furuta, Shin ichiro Abe, Takeshi Kai, Pi En Tsai, Norihiro Matsuda, Hiroshi Iwase, Nobuhiro Shigyo, Lembit Sihver and Koji Niita, "Features of Part icle and Heavy Ion Transport code System (PHITS) version 3.02 ", J. Nucl. Sci. T echnol., 2018, 55(5 6), p.684 690 【発明の概要】 【発明が解決しようとする課題】 [0010]非特許文献1乃至3に記載の荷電粒子の輸送方法では、荷電粒子を輸送する間、輸送す る距離に対応する長さの管に巻き付けられたソレノイドコイルに電流を流し続ける必要が あり、ソレノイドコイルから熱が発生してしまう。このため、真空中にソレノイドコイル を配置しなければならない場合や、荷電粒子の観測で極低温の標的を使用する場合などで は、非特許文献2に記載のように、ソレノイドコイルの発熱を抑えるために高価な超伝導 コイル等や、ソレノイドコイルを冷却するための大掛かりな冷却装置を使用する必要があ

り、設備コストが嵩むという課題があった。

[0011]

20

10

30

また、非特許文献4に記載の方法でも、ワイヤに1000Aの大電流を流す必要があり 、ワイヤからの発熱が大きくなるため、冷却のための設備コストが嵩むという課題があっ た。また、非特許文献5および6に記載のような、電場や磁場によるレンズ効果を用いる 方法では、粒子エネルギーに応じて各レンズの焦点距離が変化するため、実効的に輸送で きる粒子エネルギーの幅が小さくなり、輸送効率が悪いという課題があった。 【0012】

(5)

また、非特許文献7および8に記載の、粒子と物質との相互作用を用いる手法では、ガスや絶縁体などをイオン化または帯電させるために、相当量のビームを予め照射しておく必要があり、電流値が小さい場合には荷電粒子を輸送することができないという課題があった。また、粒子を閉じ込めておくための電位分布は、物質との相互作用の大きさや荷電粒子の電流値に依存するため、パルス状の粒子の輸送など、電流量が変化する荷電粒子を輸送する際には、輸送効率が低下してしまうという課題があった。

【0013】

本発明は、このような課題に着目してなされたもので、設備コストを低減することがで き、荷電粒子の量によらず、効率よく荷電粒子を輸送することができる荷電粒子輸送装置 を提供することを目的とする。

【課題を解決するための手段】

[0014]

本発明者等は、素粒子の1つであるミュオンが水素同位体核の核融合反応を手助けする ミュオン触媒核融合反応において、一度反応を手助けしたミュオンが、核融合後に一度放 出されて再度他の核反応を手助けすることに着目し、固体水素標的を用いてその標的面か ら等方的に放出される核反応後のミュオン(再生ミュオン)を観測する装置の開発を進め ていたところ、標的面から放出されるミュオンを観測機器まで運搬可能であるだけでなく 、他の荷電粒子の運搬にも適用可能な新たな運搬装置についての着想を得、本発明に至っ た。

【0015】

すなわち、本発明に係る荷電粒子輸送装置は、細長い内側導体と、前記内側導体との間 に間隔をあけて、前記内側導体の側面の全体または一部を覆い、前記内側導体の長さ方向 に沿って伸びるよう配置された外側導体と、前記内側導体と前記外側導体との間に電位差 を付与可能に設けられた電位差付与手段とを有し、前記電位差付与手段により前記電位差 を付与したとき、前記内側導体と前記外側導体との間の空間で、荷電粒子が前記内側導体 の周囲を旋回しながら前記内側導体の長さ方向に沿って移動可能に、前記荷電粒子に、前 記内側導体に向かう力が常に加わるよう構成されていることを特徴とする。

[0016]

本発明に係る荷電粒子輸送装置は、以下の原理により、荷電粒子を輸送することができ る。すなわち、図1に示すように、外側導体が細長い管状であり、内側導体が外側導体の 内側に、外側導体との間に間隔をあけて、外側導体と同軸に配置されているものとする。 このとき、外側導体は、内側導体の側面の周囲全体を覆っている。ここで、内側導体の半 径を ra、外側導体の半径を raとし、電位差付与手段により、内側導体に電位 Va、外 側導体に電位 Vaを加えるものとする。なお、ここでは、説明を簡単にするために、内側 導体の電位 Vaを負とし、外側導体を接地して Va = 0 V とする。 【0017】

このとき、内側導体の中心軸からの距離を rとすると、内側導体と外側導体との間の空間には、(1)式に示す、半径方向 rに沿った log型の静電位の分布 V_{ES}(r)が形成される。

$$V_{ES}(\mathbf{r}) = V_{ex} - (V_{in} - V_{ex}) \times \{\log(\mathbf{r} / \mathbf{r}_{ex}) / \log(\mathbf{r}_{ex} / \mathbf{r}_{in})\}$$
(1)

正の電荷 qを有する荷電粒子に対する電位分布は、図2に示す q・V_{ES}(r)の分布となり、 荷電粒子には、内側導体に向かう中心力が常に加わる。 20

[0018]

このため、荷電粒子が内側導体の長さ方向に沿った速度成分を有する場合には、荷電粒子は、遠心力とのつりあいにより、内側導体の周囲を旋回しながら、内側導体の長さ方向に沿って一定速度で移動する螺旋軌道をとることになる。荷電粒子の質量を m、角運動量を Lとすると、周回運動の遠心力ポテンシャル Va(r)は、(2)式で表され、荷電粒子の r方向の運動は、(3)式に示す有効ポテンシャル Va(r)で規定される。

$$V_{cf}(r) = (1 / 2) \times (L^{2} / m) \times 1 / r^{2}$$
(2)

 $V_{eff}(\mathbf{r}) = \mathbf{q} \cdot V_{ES} (\mathbf{r}) + V_{cf}(\mathbf{r})$ (3)

(2)式の遠心力ポテンシャル Va(r)、および(3)式の有効ポテンシャル Va(r)の 分布の例を、図2に示す。

【0019】

図2に示すように、有効ポテンシャル Verf(r)により、荷電粒子の r方向の運動は、あ る最小半径からある最大半径までの往復運動となり、その位置は、荷電粒子の r方向の保 存エネルギーEにより決定される。また、荷電粒子の保存エネルギーEが、有効ポテンシ ャル Verf(r)の最低値よりも大きく、軌道最小半径が内側導体の半径 risより大きく、軌 道最大半径が外側導体の半径 risより小さいときに、荷電粒子の継続した r方向の往復運 動が許される。このことから、内側導体に垂直な面内においては、図3に示すように、荷 電粒子の軌道は、内側導体の周囲を周回するサイクロイド的な軌道となる。

[0020]

このように、本発明に係る荷電粒子輸送装置によれば、荷電粒子は、内側導体の周囲を 旋回しながら、内側導体の長さ方向に沿って一定速度で移動する螺旋軌道をとる。このと き、図2に示すように、一旦この軌道に入った荷電粒子は、内側導体や外側導体に衝突す ることはない。また、内側導体の長さ方向に沿った荷電粒子の運動は、単なる等速運動と なるため、荷電粒子を螺旋軌道に留めたまま、無制限に輸送することができる。 【0021】

なお、ここでは、内側導体および外側導体が同軸管の場合について説明したが、同様の 原理が適用できるものであれば、同軸管に限らず、他の構成であってもよい。例えば、内 側導体および外側導体は、1または複数から成り、長さ方向に対して垂直な断面が、円形 、楕円形、三角形、矩形、多角形、または、それらのいずれかの外形を有する環状を成し ていてもよい。また、内側導体および外側導体は、表面に凹凸を有していてもよい。 【0022】

また、ここでは、内側導体の電位 Vaを負とし、外側導体の電位 Vaを接地電位に一致 させているが、荷電粒子を輸送できるよう、内側導体と外側導体との間に電位差を設けて いれば、各導体の電位をどのように設定してもよい。例えば、正の荷電粒子の輸送には、 内側導体の電位 Vaを外側導体の電位 Vaよりも低くし、負の荷電粒子の輸送には、逆に 内側導体の電位 Vaを外側導体の電位 Vaよりも高くすることにより、荷電粒子に中心力 を加えることができ、上記の原理により荷電粒子を輸送可能にすることができる。 【0023】

このように、本発明に係る荷電粒子輸送装置は、内側導体と外側導体との間に電位差を 設けるだけで、荷電粒子を輸送することができる。このため、コイルやワイヤに電流を流 す場合と比べて、必要な電力を少なくすることができ、熱の発生をほぼ抑えることができ る。これにより、真空や極低温などの特殊な環境であっても、高価な超伝導コイルや冷却 装置等が不要であり、設備コストを低減することができる。

【0024】

本発明に係る荷電粒子輸送装置は、例えば、内側導体と外側導体との間の空間に荷電粒 子を入射する際、内側導体および外側導体に荷電粒子が衝突せず、荷電粒子により発生す る空間電荷に打ち勝つだけの電位差を、内側導体と外側導体との間に設けることにより、 10



大電流の荷電粒子であっても輸送することができる。このように、本発明に係る荷電粒子 輸送装置は、あらかじめビームを照射しておく必要がなく、微小電流から大電流まで、荷 電粒子の量によらず、効率よく荷電粒子を輸送することができる。また、内側導体と外側 導体との間の電位差を瞬時に調整することができるため、電流量が変化する荷電粒子であ っても、その電位差を荷電粒子の種類に応じて調整することにより、効率よく輸送するこ とができる。

(7)

[0025]

本発明に係る荷電粒子輸送装置は、例えば、加速器等を利用して発生したミュオンなど の荷電粒子を、荷電粒子の発生位置から荷電粒子の観測位置まで輸送するのに使用するこ とができる。荷電粒子の発生位置付近では、観測の妨げになるノイズも多く発生するが、 本発明に係る荷電粒子輸送装置は、発生位置から離れた位置まで荷電粒子を輸送すること ができるため、観測時のノイズを低減することができる。 【0026】

本発明に係る荷電粒子輸送装置で、前記内側導体および前記外側導体は、長さ方向に沿った一部が湾曲していてもよい。この場合、その湾曲部に沿って所望の荷電粒子を輸送す るために、湾曲部の内側導体と外側導体との間に、直線の部分とは異なる電位差を付与可 能であることが好ましい。湾曲部は、内側導体および外側導体の伸張方向を、いかなる角 度に曲げるように設けられていてもよく、任意の曲線や立体的な湾曲に沿って設けられて いてもよい。湾曲部を設けることにより、所望の荷電粒子を湾曲部に沿って曲げて輸送す ることができる。また、その荷電粒子よりもエネルギーが高い粒子は湾曲部を曲がりきれ ず、外側導体に衝突するため、所望の荷電粒子を観測する際の背景ノイズを削減すること ができる。

【0027】

本発明に係る荷電粒子輸送装置で、前記内側導体および/または前記外側導体は、長さ 方向に沿った所定の区間が、その他の区間とは異なる電位を付与可能に設けられた電位可 変部を成し、前記電位差付与手段は、前記内側導体と前記外側導体との間に、前記電位可 変部の区間とその他の区間とで異なる電位差を付与可能に構成されていてもよい。この場 合、電位可変部の電位を調整することにより、荷電粒子が有するエネルギー、角運動量、 またはそれらの組み合わせに応じて、荷電粒子を除去、反射または通過させるフィルター 効果を得ることができる。

【0028】

また、この電位可変部を有する場合、前記電位差付与手段は、前記電位可変部の区間の 電位差を変化可能に構成されていることが好ましい。これにより、荷電粒子に対するフィ ルター効果の制御性を高めることができる。さらに、前記内側導体および/または前記外 側導体は、前記電位可変部を、長さ方向に沿って互いに間隔をあけて2つ以上有し、前記 電位差付与手段は、各電位可変部のうちの2つの電位可変部の間に前記荷電粒子を閉じ込 め可能に、各電位可変部の区間に電位差を付与可能に構成されていてもよい。これにより 、各電位可変部のうちの2つの電位可変部の間の区間に荷電粒子をトラップしたり、トラ ップされた荷電粒子を任意のタイミングでパルスとして出射したりすることができる。 【0029】

本発明に係る荷電粒子輸送装置は、前記内側導体と前記外側導体との間の空間に磁場を 印加可能に、前記外側導体の外側に設けられた磁場印加手段を有していてもよい。この場 合にも、磁場印加手段で印加する磁場を調整することにより、荷電粒子が有するエネルギ ー、角運動量、またはそれらの組み合わせに応じて、荷電粒子を除去、反射または通過さ せるフィルター効果を得ることができる。また、電位可変部と併用することにより、磁場 と電場との組み合わせにより、フィルター効果の制御性を高めることができる。 【0030】

また、この場合、前記磁場印加手段は、前記空間に印加する磁場を変化可能に構成され ていることが好ましい。これにより、荷電粒子に対するフィルター効果の制御性を高める ことができる。さらに、前記磁場印加手段は、前記外側導体の長さ方向に沿って互いに間 10

隔をあけて2つ以上設けられ、いずれか2つの磁場印加手段が前記空間に印加する磁場に より、前記空間の中に前記荷電粒子を閉じ込め可能に構成されていてもよい。これにより 、内側導体と外側導体との間の空間に荷電粒子をトラップしたり、トラップされた荷電粒 子を任意のタイミングでパルスとして出射したりすることができる。

【発明の効果】

【0031】

本発明によれば、設備コストを低減することができ、荷電粒子の量によらず、効率よく 荷電粒子を輸送することができる荷電粒子輸送装置を提供することができる。

【図面の簡単な説明】

【0032】

【図1】本発明に係る荷電粒子輸送装置の原理を示す斜視図である。

【図2】本発明に係る荷電粒子輸送装置の原理を示す、内側導体および外側導体の長さ方向に垂直な断面内での、電位分布および有効ポテンシャル分布のグラフである。

【図3】本発明に係る荷電粒子輸送装置の原理を示す、荷電粒子の軌道を投影した、内側 導体および外側導体の長さ方向に垂直な断面図である。

【図4】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置を示す斜視図である。

【図5】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、外側導体に電位可変部を有する変形 例を示す斜視図である。

【図6】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、内側導体および外側導体に電位可変 部を有する変形例を示す(a)縦断面図、(b)横断面図である。

【図7】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、磁場印加手段を有する変形例を示す (a)縦断面図、(b)横断面図である。

【図8】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、内側導体および外側導体に電位可変 部を2つずつ有する変形例を示す(a)縦断面図、(b)横断面図である。

【図9】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、複数の内側導体を、2枚の平行板から成る外側導体で挟んだ変形例を示す(a)斜視図、(b)横断面図である。

【図10】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、シミュレーションに用いたミュオン触媒核融合実験の実験装置を示す断面図である。

【図11】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、ミュオン触媒核融合実験のシミュレーションに用いたモデルを示す斜視図である。

【図12】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、外側導体の一方の端部に配置された固体水素標的から放出されたミュオンの軌道のシミュレーション結果を示す側面図である。

【図13】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、図11に示すモデルを用いたミュ オンの軌道の(a)サーマルシールドがない場合、(b)サーマルシールドがある場合の シミュレーション結果を示す側面図である。

【図14】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、図11に示すモデルを用いたミュ オンの軌道のシミュレーション結果から得られた、ミュオンの運動エネルギーに対する到 達割合の変化を示すグラフである。

【図15】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、図11に示すモデルの内側導体お よび外側導体の途中に、湾曲部を有するモデルを用いた、(a)直線部および湾曲部の内 側導体に同じ電位を印加した場合、(b)湾曲部の内側導体に、直線部の内側導体よりも 高い電位を印加した場合の、ミュオンの軌道のシミュレーション結果を示す側面図である

【図16】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、図11に示すモデルの外側導体に 電位可変部を有するモデルを用いた、(a)ミュオンの軌道のシミュレーション結果を示 す側面図、(b)電位可変部以外の外側導体と電位可変部との電位差(filterの電位)ご との、ミュオンの運動エネルギーに対する各電位での到達割合の変化を示すグラフである

【図17】本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置の、図11に示すモデルを用い、固体

30

10

水素標的の電位を変化させたときの、ミュオンの運動エネルギーに対する、固体水素標的の各電位での到達割合の変化を示すグラフである。

【発明を実施するための形態】

[0033]

以下、図面および実施例等に基づいて、本発明の実施の形態について説明する。

図4乃至図17は、本発明の実施の形態の荷電粒子輸送装置を示している。

図4に示すように、荷電粒子輸送装置10は、内側導体11と外側導体12と電位差付 与手段13とを有している。

【0034】

内側導体11は、細長く、断面が円形を成している。内側導体11は、例えば、銅線から成っている。外側導体12は、細長い管状であり、内径が内側導体11の外径より大きく、内側に内側導体11を挿入して、内側導体11の長さ方向に沿って伸びるよう配置されている。外側導体12は、内側導体11との間に間隔をあけて、内側導体11と同軸に配置されている。外側導体12は、内側導体11の側面の周囲全体を覆っている。

電位差付与手段13は、内側導体11と外側導体12との間に電位差を付与可能に設け られている。これにより、荷電粒子1に、内側導体11に向かう力(図4中の矢印参照) が常に加わるよう構成されている。すなわち、電位差付与手段13は、正の荷電粒子1を 輸送するときには、内側導体11の電位を外側導体12の電位よりも低くし、負の荷電粒 子1を輸送するときには、逆に内側導体11の電位を外側導体12の電位よりも高くする よう構成されている。図4に示す具体的な一例では、電位差付与手段13は、外側導体1 2を接地すると共に、内側導体11に電位Vを印加可能に設けられている。

【0036】

なお、荷電粒子1は、例えば、電子、陽電子、陽子、反陽子、負ミュオン、正ミュオン 、荷電中間子、荷電レプトン、荷電バリオン、荷電イオン、荷電分子、荷電エアロゾル、 荷電微粒子など、素粒子からマクロサイズにいたる粒子まで、粒子種を問わずいかなるも のであってもよい。また、内側導体11と外側導体12との間の空間は、真空であること が好ましい。

【 0 0 3 7 】

荷電粒子輸送装置10は、電位差付与手段13により内側導体11と外側導体12との 間に電位差を付与したとき、図1~図3に示す原理に基づいて、内側導体11と外側導体 12との間の空間で、荷電粒子1が内側導体11の周囲を旋回しながら内側導体11の長 さ方向に沿って移動可能に構成されている。

[0038]

次に、作用について説明する。

荷電粒子輸送装置10は、荷電粒子1を、内側導体11の周囲を旋回する螺旋軌道1a で、内側導体11の長さ方向に沿って一定速度で移動させることができる。このため、一 旦この螺旋軌道1aに入った荷電粒子1を、螺旋軌道1aに留めたまま、内側導体11や 外側導体12に衝突させることなく、内側導体11および外側導体12が続く限り、無制 限に輸送することができる。

【 0 0 3 9 】

また、荷電粒子輸送装置10は、内側導体11と外側導体12との間に電位差を設ける だけで、荷電粒子1を輸送することができる。このため、コイルやワイヤに電流を流す場 合と比べて、必要な電力を少なくすることができ、熱の発生をほぼ抑えることができる。 これにより、真空や極低温などの特殊な環境であっても、高価な超伝導コイルや冷却装置 等が不要であり、設備コストを低減することができる。また、あらかじめビームを照射し ておく必要がなく、微小電流から大電流まで、荷電粒子1の量によらず、効率よく荷電粒 子1を輸送することができる。また、内側導体11と外側導体12との間の電位差は瞬時 に調整することができるため、電流量が変化する荷電粒子1であっても、その電位差を荷 電粒子1の種類に応じて調整することにより、効率よく輸送することができる。 20

(10)

[0040]

なお、荷電粒子輸送装置10で、内側導体11および外側導体12は、長さ方向に沿っ た一部が湾曲していてもよい。この場合、その湾曲部の曲率半径が外側導体12の半径よ りも大きいことが好ましい。また、湾曲部に沿って所望の荷電粒子1を輸送するために、 湾曲部の内側導体11と外側導体12との間に、直線の部分とは異なる電位差を付与可能 であることが好ましい。特に、湾曲部の曲率半径が小さいほど、その電位差が大きくなる よう構成されていることが好ましい。湾曲部は、内側導体11および外側導体12の伸張 方向を、いかなる角度に曲げるように設けられていてもよく、任意の曲線や立体的な湾曲 に沿って設けられていてもよい。湾曲部を設けることにより、所望の荷電粒子1を湾曲部 に沿って曲げて輸送することができる。また、その荷電粒子1よりもエネルギーが高い粒 子は湾曲部を曲がりきれず、外側導体12に衝突するため、所望の荷電粒子1を観測する 際の背景ノイズを削減することができる。このように、荷電粒子1を輸送可能な湾曲部を 設けることができるため、荷電粒子輸送装置10の設計自由度を高めることができる。

また、図5に示すように、荷電粒子輸送装置10で、外側導体12は、長さ方向に沿った所定の区間が、その他の区間とは異なる電位を付与可能に設けられた電位可変部21を成し、電位差付与手段13は、内側導体11と外側導体12との間に、電位可変部21の 区間とその他の区間とで異なる電位差を付与可能に構成されていてもよい。また、図6に 示すように、電位可変部21が、内側導体11および外側導体12の所定の区間に設けら れていてもよい。図6に示す具体的な一例では、内側導体11は、所定の区間のみ間隔を あけて設けられた外管22aと、外管22aの内部に挿入された棒状の挿入体22bとを 有し、外管22aと挿入体22bとに異なる電位を付与可能に設けられており、挿入体2 2bが露出した所定の区間が電位可変部21を成している。なお、電位可変部21は、内 側導体11のみに設けられていてもよい。

【0042】

この電位可変部21を有する場合、例えば、電位可変部21の区間の電位差を小さくす ることにより、内側導体11に引き寄せられる力を弱くして、高エネルギーの荷電粒子1 を外側導体12に衝突させることができ(図5の破線の軌道1b参照)、低エネルギーの 荷電粒子1だけを選択的に輸送することができる。また、電位可変部21の区間の電位差 を大きくすることにより、内側導体11に引き寄せられる力を強くして、低エネルギーの 荷電粒子1を内側導体11に衝突させることができ、高エネルギーの荷電粒子1だけを選 択的に輸送することができる。また、電位可変部21の区間の電位差を、その他の区間の 電位差と逆符号の電位差にすることにより、荷電粒子1を反射させることもできる。この ように、電位可変部21の電位を調整することにより、荷電粒子1が有するエネルギー、 角運動量、またはそれらの組み合わせに応じて、荷電粒子1を除去、反射または通過させ るフィルター効果を得ることができる。

[0043]

また、図7に示すように、荷電粒子輸送装置10は、内側導体11と外側導体12との 間の空間に磁場を印加可能に、外側導体12の外側に設けられた磁場印加手段23を有し ていてもよい。磁場印加手段23は、例えば、ソレノイドコイルから成っている。この場 合にも、磁場印加手段23で印加する磁場を調整することにより、荷電粒子1が有するエ ネルギー、角運動量、またはそれらの組み合わせに応じて、荷電粒子1を除去、反射また は通過させるフィルター効果を得ることができる。なお、磁場印加手段23は、内側導体 11と外側導体12との間の空間に印加する磁場がより強くなるよう、コイルの周囲に配 置された磁気ヨークを有していてもよい。また、図5および図6に示すような電位可変部 21を有していてもよく、この場合、磁場と電場との組み合わせにより、フィルター効果 の制御性を向上させることができる。図7に示す具体的な一例では、荷電粒子1に加わる 磁場と電場とが概ね直交する、ウィーンフィルターで構成されている。このため、荷電粒 子1の電荷と質量との比である電荷質量比に応じたフィルター機能を付加することもでき る。 10



(11)

[0044]

また、図8に示すように、荷電粒子輸送装置10で、内側導体11および外側導体12 は、図6に示すような電位可変部21を、長さ方向に沿って互いに間隔をあけて2つ以上 有し、電位差付与手段13は、各電位可変部21の区間の電位差を変化可能であり、各電 位可変部21のうちの2つの電位可変部21の間に荷電粒子1を閉じ込め可能に、各電位 可変部21の区間に電位差を付与可能に構成されていてもよい。図8に示す具体的な一例 では、電位可変部21を2つ有している。なお、各電位可変部21は、内側導体11のみ 、または、外側導体12のみに設けられていてもよい。

[0045]

図8に示す2つの電位可変部21を有する場合、例えば、以下のようにして、各電位可 変部21の間の区間(粒子貯留区間24)に荷電粒子1をトラップすることができる。す なわち、まず、一方の電位可変部21を、荷電粒子1が通過する状態にし、他方の電位可 変部21を、荷電粒子1が反射する状態にしておき、一方の電位可変部21から粒子貯留 区間24に荷電粒子1を入射させる。粒子貯留区間24に荷電粒子1が存在している状態 で、一方の電位可変部21を、荷電粒子1が反射する状態に切り替えることにより、荷電 粒子1を粒子貯留区間24にトラップすることができる。荷電粒子1をトラップすること により、荷電粒子1の存在が局在化されるため、例えば、粒子貯留区間24から放出され る崩壊2次粒子を検出することによる荷電粒子1の寿命測定や、粒子貯留区間24に磁場 やマイクロ波を加えること等による荷電粒子1のスピンや微細構造定数の測定、粒子貯留 区間24に薄膜やガスなどの物質を挿入することによる荷電粒子1の冷却、挿入した物質 等と荷電粒子1との繰り返し相互作用の効率的な測定などを行うことができる。

[0046]

また、荷電粒子1が粒子貯留区間24にトラップされた状態で、任意のタイミングで、 いずれかの電位可変部21を、荷電粒子1が通過する状態に切り替えることにより、トラ ップされた荷電粒子1をそのタイミングでパルスとして出射することができる。また、こ のときの荷電粒子1を通過させる電位可変部21の電位設定を、特定のエネルギーのみが 通過するように制御することにより、トラップされた荷電粒子1のうち、特定のエネルギ - の荷電粒子1を選択してパルスとして取り出すこともできる。このことから、荷電粒子 1のパルスを周期的に出射するために、電位差付与手段13により、いずれかの電位可変 部21の区間の電位差を周期的に変更可能に構成されていてもよい。 [0047]

なお、荷電粒子輸送装置10は、電位可変部21ではなく、図7に示すような磁場印加 手段23を、外側導体12の長さ方向に沿って互いに間隔をあけて2つ以上有していても よい。この場合にも、荷電粒子1をトラップしたり、トラップされた荷電粒子1を任意の タイミングでパルスとして出射したりすることができる。荷電粒子1のパルスを周期的に 出射するために、いずれかの磁場印加手段23の磁場を、周期的に変更可能に構成されて いてもよい。

【0048】

また、図9に示すように、荷電粒子輸送装置10で、内側導体11は、複数から成り、 棒状または線状を成し、互いに平行に配置されており、外側導体12は、2枚の平行板か ら成り、各内側導体11の長さ方向に沿って伸び、各内側導体11との間に間隔をあけて 、各内側導体11を挟むよう配置されていてもよい。各外側導体12は、それぞれ各内側 導体11の片方の側面を覆っている。この場合、図9(b)に示すように、電位差付与手 段13により、内側導体11と外側導体12との間に電位差を付与することにより、内側 導体11と外側導体12との間の空間で、荷電粒子1に対して内側導体11に向かう力が 常に加わるような電位分布(図中の等電位線2参照)が形成され、1本の内側導体11の 周囲を旋回する軌道1cや、複数の内側導体11にまたがって旋回する軌道1dに沿って 、荷電粒子1を輸送することができる。

【0049】

[シミュレーションについて]

50

10

20

30

以下では、荷電粒子輸送装置10により輸送される荷電粒子1について、市販のイオン 光学設計ソフトのSIMION(Scientific Instrument Services社製)を用いて、シミ ュレーションを行った。シミュレーションでは、固体水素標的を使用したミュオン触媒核 融合実験を想定し、電圧を印加可能な電極(内側導体、外側導体、固体水素標的)を配置 して、任意の電圧を設定して電場を形成し、その電場内に荷電粒子1としてミュオン(Mu on;重さ0.11 a.u.)を配置することで、その後のミュオンの軌道を求めた。 【0050】

図10に示すように、実際のミュオン触媒核融合実験は、以下のようにして行われる。 すなわち、まず、直方体の箱状のサーマルシールド31の内部に、矩形板状の固体水素標 的32を配置する。ここで、固体水素標的32は、重水素やトリチウムで表面をコートし て、重水素やトリチウムを添加したものであり、極低温に冷やされている。また、固体水 素標的32の側方に、固体水素標的32の表面に対して平行な方向に伸びるよう、図4に 示す荷電粒子輸送装置10を設置する。このとき、荷電粒子輸送装置10の外側導体12 の固体水素標的32の側の端部を、サーマルシールド31の内側に配置し、外側導体12 の反対側の端部に、ミュオン検出用の円形の金属箔33を設置する。金属箔33は、チタ ン製であり、内側導体11に接続されており、内側導体11と同じ電位になっている。 【0051】

実験では、固体水素標的32の背面に、その背面に対して垂直方向から、加速器により 高エネルギーの負のミュオン粒子を打ち込む。これにより、低温量子効果であるラムザウ ア・タウンゼント効果、および、ミュオン触媒核融合反応により、固体水素標的32の表 面から、10 keV程度に減速された負のミュオン粒子が等方的に放出される。放出されたミ ュオン粒子のうち、固体水素標的32の側の端部から外側導体12の内側に入ったものの 一部が、内側導体11と外側導体12との間の空間を通って、反対側の端部まで輸送され 、金属箔33に当たって検出される。このミュオン触媒核融合実験をシミュレーションす るために、図11に示すモデルを作成した。図11に示すモデルでは、内側導体11の外 径を1 mm、外側導体12の内径を56 mm、金属箔33の半径を58 mm、内側導体11および 外側導体12の長さを約1.1 mとしている。

【実施例1】 【0052】

まず、荷電粒子輸送装置10で荷電粒子1を輸送できることを確認するために、外側導体12の一方の端部に、内側導体11および外側導体12の長さ方向に対して垂直に固体 水素標的32を配置し、その中心からミュオンが放出されたときの、ミュオンの軌道をシ ミュレーションにより求めた。シミュレーションでは、固体水素標的32および内側導体 11に+10kVの電位を印加し、外側導体12を接地電位(0V)とした。

シミュレーションの結果を、図12に示す。図12には、固体水素標的32、内側導体 11および外側導体12が形成した電位分布(図中の等電位線2参照)、ならびに、それ を受けて運動する10~30 keVのミュオンの軌道群の例を示している。図12に示すように 、固体水素標的32から放出されたミュオンの一部は、内側導体11と外側導体12との 間の空間を旋回する軌道に入り、固体水素標的32とは反対側の端部まで輸送されること が確認された。図中の軌道1eは、仰角が15度で放出された、10 keVの負ミュオンの軌 道であり、図中の軌道1fは、仰角が15度で放出された、30 keVの負ミュオンの軌道で ある。

【0054】

なお、素粒子であるミュオンは、不安定な粒子であり、2.2マイクロ秒の寿命で崩壊す るが、その寿命内に数メートルの距離を輸送することができる。高エネルギーの粒子にさ らされる固体水素標的32の付近には、実際には、様々なエネルギーを有する電子や陽電 子、光子などのノイズとなる粒子が多数存在している。荷電粒子輸送装置10では、寿命 以外の因子で負ミュオンが失われることはないが、ノイズとなる粒子は、距離の2乗に反 比例して小さくなるため、数メートルの輸送により背景ノイズを大幅に低減することがで

きる。例えば、非特許文献9に記載のPHITSを用いて、1つのミュオンの入射による光子 (ノイズ)の量を計算したところ、荷電粒子輸送装置10による輸送距離が400 mmの位置 では、2.7×10³個であり、輸送距離が1100 mmの位置では、1.5×10⁴個であった。また 、ミュオンの輸送距離を長くすることにより、ノイズを遮蔽するための遮蔽材を配置する ための空間を増やすことができるため、さらなるノイズの低減を図ることができる。この ように、荷電粒子輸送装置10により、特定のエネルギーを有する主に負ミュオンから成 る粒子だけを、固体水素標的32から離れたところまで効率的に輸送することができ、ノ イズの少ない環境下で、負ミュオンを用いた実験や観測を行うことができる。

【実施例2】

【0055】

ミュオン触媒核融合実験を想定した図11に示すモデルを用いて、固体水素標的32から放出されるミュオンの軌道をシミュレーションにより求めた。シミュレーションでは、 内側導体11に+10 kVの電位を印加し、固体水素標的32および外側導体12を接地電 位(0V)とし、他の条件は実施例1と同じとした。シミュレーションにより求められた ミュオンの軌道群を、図13に示す。固体水素標的32を保護するサーマルシールド31 がない場合の軌道群を図13(a)に、固体水素標的32を保護するサーマルシールド3 1を追加し、より精密なシミュレーションを行った場合の軌道群を図13(b)に示す。 図13(a)および(b)に示すように、固体水素標的32から放出されたミュオンの一 部が、内側導体11と外側導体12との間の空間に入り、その空間を旋回する軌道1aを 描いて、固体水素標的32とは反対側の金属箔33まで輸送されることが確認された。 【実施例3】

[0056]

図11に示すモデルを用い、固体水素標的32から放出される任意の運動エネルギーを 有するミュオンのシミュレーションを行い、荷電粒子輸送装置10により金属箔33まで 到達したミュオンの到達割合を求めた。シミュレーションの各条件は、実施例2と同じと した。シミュレーションでは、0.25~30 keVの範囲の複数の運動エネルギーのそれぞれに 対して、100,000個のミュオンの軌道を求め、そのうちのいくつのミュオンが金属箔33 まで到達するかを確認した。なお、シミュレーションでは、固体水素標的32の方向とは 逆方向、すなわち荷電粒子輸送装置10の方向に向かう成分を有するミュオンのみを使用 している。ここで、シミュレーションで得られた金属箔33まで到達したミュオンの個数 を、シミュレーションしたミュオンの個数(ここでは、100,000個)で割った値を到達割 合とした(以下でも、同じ)。

【0057】

ミュオンの運動エネルギーに対する到達割合の変化をまとめ、図14に示す。図14に 示すように、0.25~30 keVの範囲では、ミュオンの運動エネルギーが大きくなるに従って 、到達割合は低下することが確認された。また、このときの到達割合は、約0.004~約0.1 5程度であることが確認された。内側導体11と外側導体12との間に電位差を与えない 場合、すなわち、内側導体11、外側導体12、および固体水素標的32が0Vの場合に は、到達割合は、金属箔33の表面積に対応する立体角で計算でき、約0.002程度である 。このことから、荷電粒子輸送装置10により、到達割合が約2~70倍高くなっており

、荷電粒子の輸送効率が高くなるといえる。

【実施例4】

【0058】

図11に示すモデルの内側導体11および外側導体12の途中に、湾曲部を有するモデ ルを用い、固体水素標的32から放出されるミュオンの軌道をシミュレーションにより求 めた。使用したモデルでは、内側導体11および外側導体12の金属箔33の側の端部に 、それぞれの伸張方向を90度曲げるよう、内側導体11および外側導体12をそれぞれ 一定の曲率で湾曲させた湾曲部(曲率半径R = 144 mm)を挿入した。シミュレーションで は、直線部および湾曲部の内側導体11に+10 kVの電位を印加した場合、および、直線 部の内側導体11に+10 kV、湾曲部の内側導体11に+30 kVの電位を印加した場合の、

10

2 通りの場合についてミュオンの軌道を求めた。また、ミュオンの運動エネルギーは、10 keVとした。なお、いずれの場合も、固体水素標的32および外側導体12は接地電位(0 V)とし、他の条件は実施例2と同じとした。

【 0 0 5 9 】

各場合について、シミュレーションにより求められたミュオンの軌道群を、それぞれ図 15(a)および(b)に示す。図15(a)に示す直線部25aおよび湾曲部25bの 内側導体11に+10 kVの電位を印加した場合には、図15(b)に示す直線部25aに +10 kV、湾曲部25bに+30 kVの電位を印加した場合と比べて、湾曲部25bで曲がり きれず、外側導体12に衝突しているミュオンが多く、金属箔33まで到達するミュオン が少なくなっている様子が確認された。

【0060】

図15に示す各シミュレーションについて、金属箔33に到達したミュオンの数から、 到達割合を求めた。また、湾曲部25bの曲率半径を半分(R = 72 mm)にし、直線部2 5aの内側導体11に+10 kV、湾曲部25bの内側導体11に+30 kVの電位を印加した 場合についてもシミュレーションを行い、到達割合を求めた。また、比較のため、湾曲部 25bを設けない場合についてもシミュレーションを行い、到達割合を求めた。湾曲部2 5bを設けない場合の到達割合を1としたときの、湾曲部25bを有する各場合の到達割 合の比率(相対的到達割合)を求め、その結果を表1に示す。なお、固体水素標的32か ら金属箔33までの距離(内側導体11の長さ)は、全ての場合について同じ長さにして いる。

【0061】

【表1】

直線部の電位 [V]	湾曲部の電位 [V]	相対的到達割合		
10k	-	1.000		
10k	10k (R = 144)	0.124		
10k	30k (R = 144)	0.496		
10k	30k (R = 72)	0.487		

[0062]

表1に示すように、湾曲部25bの曲率半径を変えても、相対的到達割合はほとんど変 化せず、今回のシミュレーションでの曲率半径の範囲では、曲率半径の大小は、到達割合 に大きな影響を与えないことが確認された。これに対し、湾曲部25bの内側導体110 電位を、直線部25aの電位より上げた場合、すなわち、内側導体11と外側導体12と の電位差を、直線部25aよりも湾曲部25bで大きくした場合には、相対的到達割合が 著しく向上することが確認された。これは、内側導体11と外側導体12との電位差を湾 曲部25bで大きくすると、ミュオンが内側導体11に引き寄せられる力が湾曲部25b で強くなり、曲がり切れなくなるミュオンの数を減らすことができるためであると考えら れる。

【0063】

湾曲部25bを有する場合、固体水素標的32と金属箔33と互いに直線的には見通せ なくなるという利点が得られる。すなわち、固体水素標的32では、必要とするミュオン 以外に、高いエネルギーの各種粒子やX線粒子などが副次的に放射されるが、ミュオンよ り高いエネルギーの荷電粒子1は、湾曲部25bではほとんど曲がらず直進し、X線粒子 はそもそも電磁場では曲がらず直進する。このため、湾曲部25bを設けることにより、 直進するノイズ粒子を遮蔽し、必要なミュオンのみを金属箔33に入射させることができ 、観測時の背景ノイズを大幅に削減することができる。このように、湾曲部25bを有す

る場合には、湾曲部25bがない場合よりも到達割合が低下しているが、背景ノイズを低下させることができるため、背景ノイズの低下割合よりも到達割合の低下割合の方が小さい場合に、湾曲部25bを挿入するのが効果的であると考えられる。

【実施例5】 【0064】

図5に示すように、図11に示すモデルの外側導体12の一部に、電位を変化させることができる電位可変部21を有するモデルを用い、固体水素標的32から放出されるミュオンの軌道をシミュレーションにより求めた。シミュレーションでは、内側導体11に+ 10 kVの電位を印加し、電位可変部21の電位を0 kV~-10 kVまで、1 kVずつ変化させた。また、固体水素標的32および、電位可変部21以外の外側導体12は接地電位(0 V)とし、他の条件は実施例2と同じとした。

【0065】

電位可変部21の電位が5 kVのときのミュオンの軌道群を、図16(a)に示す。また 、ミュオンの運動エネルギーを0.5~20 keVとし、電位可変部21の電位を変化させたと きの、電位可変部21以外の外側導体11と電位可変部21との電位差(filterの電位) ごとの到達割合を求め、図16(b)に示す。図16(a)に示すように、電位可変部2 1に内側導体11とは逆符号の電位を印加したとき、形成された電位分布(図中の等電位 線2参照)により、ミュオンが内側導体11に引き寄せられる力が強くなったため、高い エネルギーを有するミュオン(軌道1g参照)は、電位可変部21を通過するが、低いエ ネルギーを有するミュオン(軌道1h参照)は、内側導体11に衝突したり、固体水素標 的32の側に反射したりして、電位可変部21を通過することができない様子が確認され た。図16(b)に示すように、電位可変部21の電位やミュオンのエネルギーにより、 到達割合が変化し、特に、低いエネルギーを有するミュオンの到達割合が、電位可変部2 1の電位により大きく変化することが確認された。このことから、電位可変部2 1の電位により大きく変化することが確認された。このことから、電位可変部2 2 1の電位により、キャルギーの低いミュオンを除去するフィルター効果を得ること ができる。また、電位可変部2 1の電位を変化させながら観測を行うことにより、ミュオ ンの運動エネルギー分布を得ることができると考えられる。

【実施例6】 【0066】

図11に示すモデルを用い、固体水素標的32の電位を変化させてシミュレーションを 行い、到達割合を求めた。シミュレーションでは、内側導体11の電位(Vc)を+10k Vとし、固体水素標的32の電位(VT)を0kV、1kV、5kV、10kVとした。また、外側 導体12は接地電位(0V)とし、他の条件は実施例2と同じとした。

【 0 0 6 7 】

ミュオンの運動エネルギーを0.25~20 keVとし、固体水素標的32の電位を変化させた ときの、各電位での到達割合を求め、図17に示す。図17に示すように、固体水素標的 32の電位やミュオンのエネルギーにより、到達割合が変化し、特に、低いエネルギーを 有するミュオンの到達割合が、固体水素標的32の電位により大きく変化することが確認 された。このことから、固体水素標的32の電位を調整することにより、エネルギーの低 いミュオンを除去するフィルター効果を得ることができる。また、固体水素標的32の電 位を変化させながら観測を行うことにより、ミュオンの運動エネルギー分布を得ることが できると考えられる。

40

10

20

30

- 1 荷電粒子
 - 1 a (螺旋)軌道
 - 1 b ~ 1 g 軌道
- 2 等電位線
- 10 荷電粒子輸送装置

- 11 内側導体
- 12 外側導体
- 13 電位差付与手段
- 2 1 電位可変部
- 2.2.a 外管
- 2.2.b 挿入体
- 2 3 磁場印加手段
- 2.4 粒子貯留区間
- 25a 直線部
- 2.5 b 湾曲部
- 3 1 サーマルシールド3 2 固体水素標的
- 3 3 金属箔











【図3】











【図9】









【図12】





【図14】

















フロントページの続き

特許法第30条第2項適用申請有り ・ウェブサイトのアドレス:https://jps200908.aw ard-con.com/ ウェブサイトの掲載日:2020年(令和2年)8月28日 ・集会名:一般社団 法人日本物理学会 2020年秋季大会(物性) 開催日:2020年(令和2年)9月8日~11日 ・ウェ プサイトのアドレス:https://doi.org/10.1016/j.fusengdes.2021 .112712 ウェブサイトの掲載日:2021年(令和3年)6月14日

(72)発明者 パトリック ストラッサー

茨城県つくば市大穂1番地1 大学共同利用機関法人高エネルギー加速器研究機構内

- (72)発明者 三宅 康博 茨城県つくば市大穂1番地1 大学共同利用機関法人高エネルギー加速器研究機構内
 (72)発明者 奥津 賢一 宮城県仙台市青葉区片平二丁目1番1号 国立大学法人東北大学内
 (72)発明者 木野 康志 宮城県仙台市青葉区片平二丁目1番1号 国立大学法人東北大学内
 (72)発明者 山下 琢磨 宮城県仙台市青葉区片平二丁目1番1号 国立大学法人東北大学内
- (72)発明者 宮下 湖南 宮城県仙台市青葉区片平二丁目1番1号 国立大学法人東北大学内
- (72)発明者 中島 良太 宮城県仙台市青葉区片平二丁目1番1号 国立大学法人東北大学内