

## BÖLÜM - 13

## GÖRELİ DİNAMİK PROBLEMLERİ

YÜKLÜ BİR PARÇACIĞIN SABİT BÖTUNA ELEKTRİK ALANDA İMELENMESİ

$q$  yüklü  $M$  durgun kütleli bir parçacığın düzgun sabit bir  $\hat{x}$  elektrik alanındaki hareket denklemi

$$\dot{p}_{\hat{x}} = q E_{\hat{x}}$$

$p = M \vec{v} / (1 - v^2/c^2)^{1/2}$  olarak durgun halden imelenmenin  $x$ -doğrultusunda başlamış olması gereği  $v_y = v_z = 0$  alınarak

$$M \frac{d}{dt} \frac{v}{(1 - v^2/c^2)^{1/2}} = q E$$

$$p = M \frac{v}{(1 - v^2/c^2)^{1/2}} = q E t \quad (v(0) = 0)$$

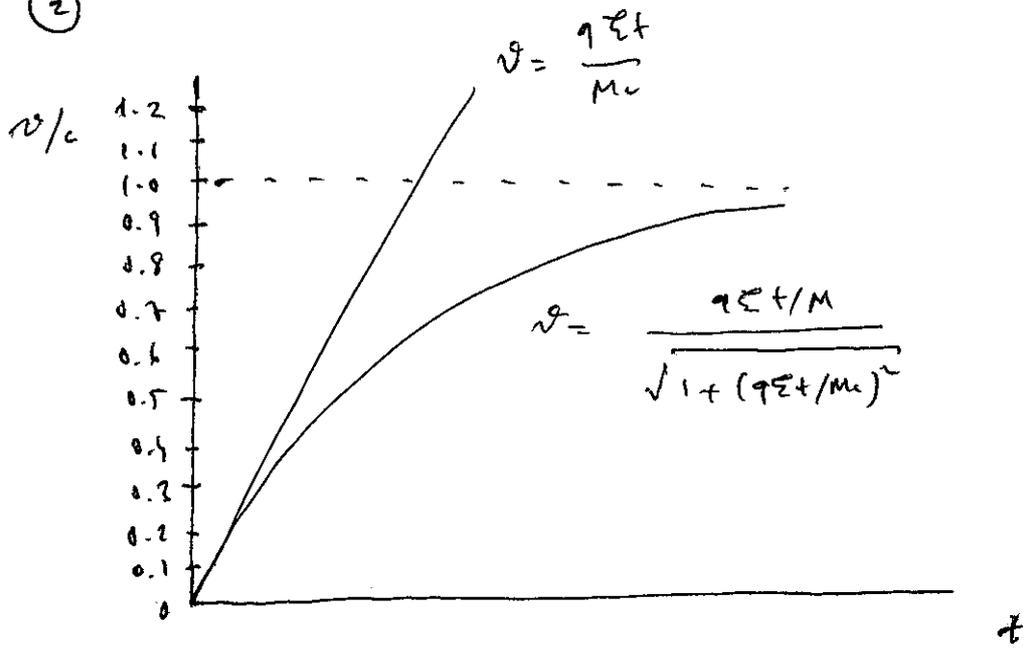
$$\Rightarrow v^2 = \frac{(q E t / M c)^2}{1 + (q E t / M c)^2} c^2$$

$$M^2 v^2 = (q E t)^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)$$

$$\leftarrow v^2 \left(1 - \left(\frac{q E t}{M c}\right)^2\right) = \left(\frac{q E t}{M c}\right)^2$$

$$\left(\frac{v}{c}\right) = \frac{q E t / M c}{\sqrt{1 + (q E t / M c)^2}}$$

2



1  $t < \frac{Mc}{qE}$  kısa süreler için  $v^2 = \frac{(qEt/Mc)^2}{1 + (qEt/Mc)^2} c^2 = \frac{p^2}{M^2}$

$E = 1 \text{ statvolt/cm}$  bir elektron için  $\frac{mc}{qE} \approx \frac{(10^{-27})(3 \cdot 10^{10})}{5 \cdot 10^{-6}} \approx 10^{-7} \text{ sn}$

2  $t \gg \frac{Mc}{qE}$  uzun zamanlar için

$$v^2 = \frac{(qEt/Mc)^2}{1 + (qEt/Mc)^2} c^2 = \frac{(qEt/Mc)^2}{(qEt/Mc)^2 \left(1 + \left(\frac{Mc}{qEt}\right)^2\right)} c^2$$

$$\approx \frac{c^2}{\left(1 + \left(\frac{Mc}{qEt}\right)^2\right)} \approx \left[1 - \underbrace{\left(\frac{Mc}{qEt}\right)^2}_{\text{küçük}}\right] c^2 \approx c^2$$

$v \approx c$  limitte c'ye yaklaşır.

$$v^2 \approx \left[ 1 - \left( \frac{Mc}{qEt} \right)^2 \right] c^2$$

$$\frac{v^2}{c^2} = 1 - \left( \frac{Mc}{qEt} \right)^2 \Rightarrow 1 - \beta^2 = \left( \frac{Mc}{qEt} \right)^2$$

$$\frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \equiv \left( \frac{qEt}{Mc} \right) = \gamma$$

⊕  $t \gg \left( \frac{Mc}{qE} \right)$  zaman limitinde  $E$  toplam enerjisi,

$$E = \gamma Mc^2 \approx qEt$$

⊕ limit durumunda elde edilecek sonuç  $c$  hızı ile  $t$  süresince alınan yolun kuvvetle çarpımı. Aynı limitte mom.

$$p \approx qEt = \frac{E}{c}$$

○ Sonuç: limit hızı ulaşıncaya momentum ve enerji artmaya devam edebilir. ve enerji  $p^2$  ile değil  $p$  ile orantılı.

⊕  $x$ 'in yer değiştirmesini bulalım.

$$dx = \frac{(qE/Mc)t}{\sqrt{1 + (qEt/Mc)^2}} c dt$$

0 ile  $t$  arasında integre edelim.

④

$$x = \int_0^t \frac{(qEt'/mc)}{\sqrt{1 + (qEt'/mc)^2}} c dt'$$

$$\frac{qEt'}{mc} = \alpha$$

$$= \frac{mc^2}{qE} \int_0^{qEt/mc} \frac{\alpha}{\sqrt{1 + \alpha^2}} d\alpha$$

$$dt' = \left(\frac{mc}{qE}\right) d\alpha$$

$$= \frac{mc^2}{qE} \int_0^{1 + (qEt/mc)^2} \frac{1/2 dz}{\sqrt{z}}$$

$$1 + \alpha^2 = z$$

$$2\alpha d\alpha = dz$$

$$= \frac{mc^2}{2qE} \int_0^{1 + (qEt/mc)^2} z^{-1/2} dz$$

$$= \frac{mc^2}{qE} \left[ \sqrt{1 + \left(\frac{qEt}{mc}\right)^2} - 1 \right]$$

$x(0) = 0 \quad v = 0$  almind.

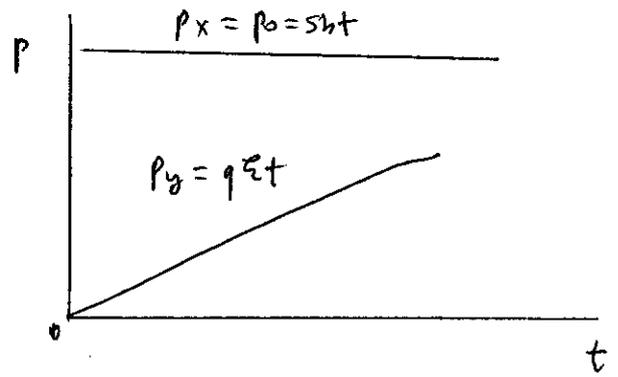
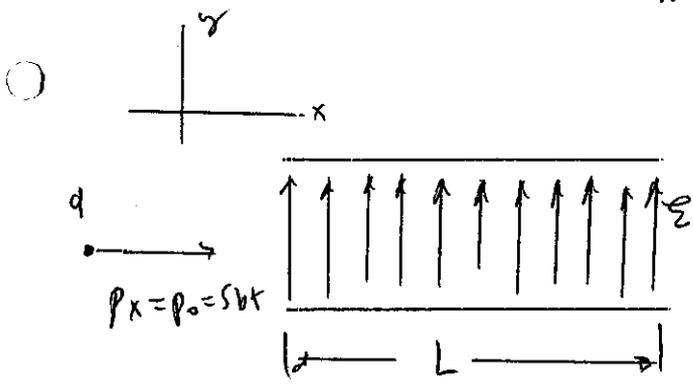
⑤  $qEt/mc \gg 1 \Rightarrow x \approx ct$       göreli

$qEt/mc \ll 1 \Rightarrow x \approx \frac{1}{2} \left(\frac{qE}{m}\right) t^2$       göreli.

## ENİNE BİR ELEKTRİK ALANDA İVMELENME

- ④ Büyük bir  $p_0$  mom. 'a ile  $x$  boyunca hareket eden ve bu hızla enine bir  $\vec{E} \hat{y}$  elektrik alanına ( $L$  uzunluğunda bir bölge) giren bir parçacık alalım. Parçacığın, elektrik alanı girişinden ne kadarlık açı ile çıktığını bulalım:

$$\frac{dp_x}{dt} = 0 \quad ; \quad \frac{dp_y}{dt} = qE$$



$p_x = p_0$      $p_y = qEt$      $\vec{v}$  'nin bulunmasını istiyoruz.

$$E^2 = M^2 c^4 + p^2 c^2 = M^2 c^4 + p_0^2 c^2 + (qEt c)^2$$

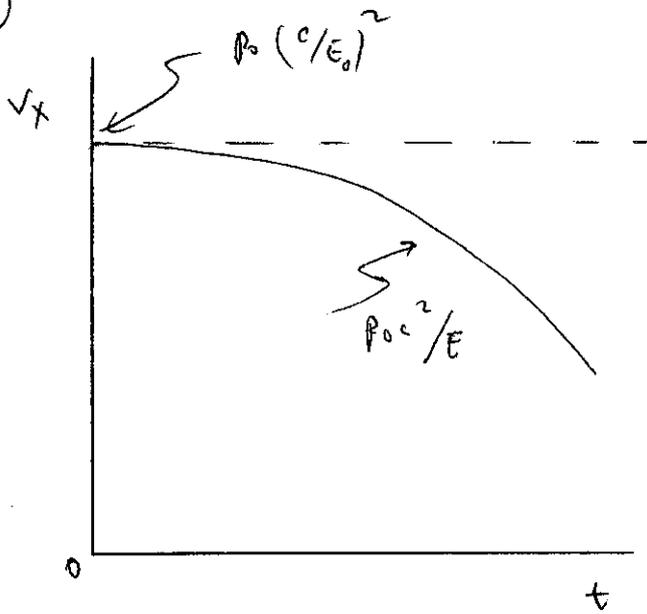
$$= \tilde{E}_0^2 + (qEt c)^2$$

$$\vec{v} = \vec{p} \frac{c^2}{E} \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} v_x = \frac{p_0 c^2}{[\tilde{E}_0^2 + (qEt c)^2]^{1/2}} \\ v_y = \frac{qEt c^2}{[\tilde{E}_0^2 + (qEt c)^2]^{1/2}} \end{array} \right.$$

$t$  büyüdükçe hızımız  
↓  
çok fazla →

görecez  $\frac{qEt}{mc}$  'den daha küçük.

6



Bir  $t$  anında yörüngemin  $x$  eksenini ile yaptığı açı  $\theta$

$$\operatorname{tg} \theta(t) = \frac{v_y}{v_x} = \frac{q \xi t c}{\rho_0 c^2} = \frac{q \xi}{\rho_0} t$$

$L$  uzunluğunu geçmek için  $t_L$  süresi

$$\begin{aligned} \int_0^L dx &= \rho_0 c^2 \int_0^{t_L} \frac{at}{[E_0^2 + (q \xi t c)^2]^{1/2}} dt \\ &= \frac{\rho_0 c^2}{q \xi c} \int_0^{t_L} \frac{dt}{[t^2 + (\frac{E_0}{q \xi c})^2]^{1/2}} \\ &= \frac{\rho_0 c}{q \xi} \int_0^{t_L} \frac{dt}{[a^2 + t^2]^{1/2}} = \frac{\rho_0 c}{q \xi} \operatorname{arcsinh} \left( \frac{t}{a} \right) \\ &= \frac{\rho_0 c}{q \xi} \left[ \operatorname{arcsinh} \left( \frac{q \xi c}{E_0} t_L \right) - 0 \right] \end{aligned}$$

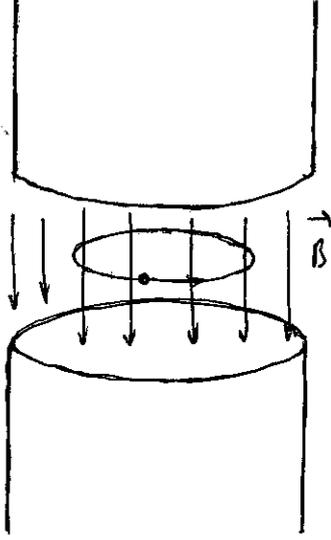
$$L = \frac{\rho_0 c}{q \xi} \operatorname{arcsinh} \left( \frac{q \xi c}{E_0} t_L \right)$$

$$\frac{q \xi L}{\rho_0 c} = \operatorname{arcsinh} \left( \frac{q \xi c}{E_0} t_L \right)$$

$$t_L = \frac{E_0}{q \xi c} \sinh \left( \frac{q \xi L}{\rho_0 c} \right)$$

# MAGNETİK ALANDA YÜKLÜ PARÇACIK

$$\frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{q}{c} \vec{v} \times \vec{B}$$



$$\frac{d p^2}{dt} = 2 \vec{p} \cdot \frac{d\vec{p}}{dt} = 2 \frac{q}{c} \vec{p} \cdot (\vec{v} \times \vec{B}) = 0$$

$$\left( \vec{p} \parallel \vec{v} \text{ olduğundan} \right)$$

parçacığın mom.'unun büyüklüğü ve birim zaman olarak da bunun büyüklüğü sabit bir mapekte alanda değişmez. Alan tarafından yönü değişir.

$\vec{p}'$ 'nin tanımına göre  $M / \sqrt{1 - v^2/c^2}$  katsayısı sabit

$$\frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{M}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{c} \vec{v} \times \vec{B}$$

$\vec{B}$ 'ye dik düzlemde dairesel hareket.

(Ade 3. 76-81)

$$\frac{dv}{dt} = \omega_c^2 r \leftarrow \text{gösterge yarıçapı}$$

$$v = \omega_c r$$

$$\Rightarrow \frac{M}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \omega_c^2 r = \frac{q}{c} \omega_c r B$$

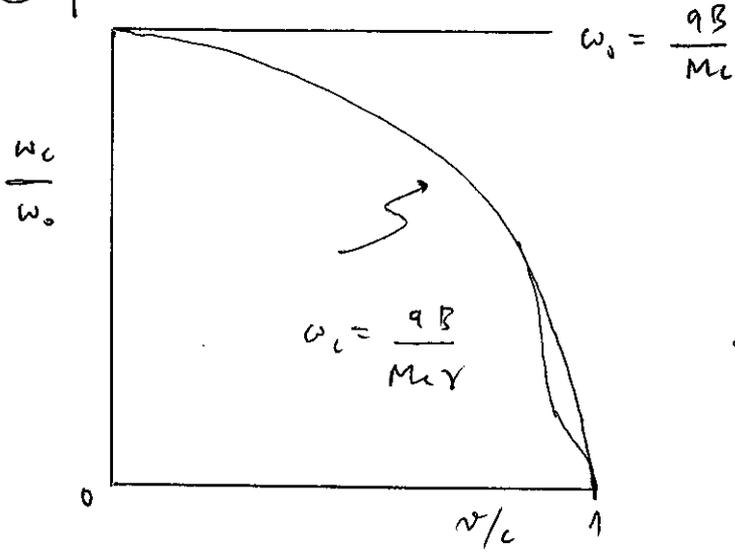
$$\omega_c = \frac{qB (1 - v^2/c^2)^{1/2}}{Mc}$$

Hızlı parçacıklar için hareketin frekansının yavaş parçacıklardan daha düşük.

$$\omega_c = \frac{qB}{Mc} \frac{1}{\gamma}$$

Gösterge parçacıklar için bu sınırlıdır.

8



$\omega_c = \omega_0 \frac{1}{\gamma}$  yüksek enerji meloncularunda ispatlanmiş.

Sinkrotronla ivmelendirilen elektronlar için

$\frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} \approx 12.000$  yani parçacığın hızındaki kütlesi doğru kütlesinin 12.000 katı olur.

$$(1-\beta^2) = (1+\beta)(1-\beta)$$

$$\approx 2(1-\beta) \approx (12000)^{-2} \approx 7.0 \times 10^{-9}$$

$$1-\beta = \frac{c-v}{c} \approx 3.5 \times 10^{-9} \quad c-v = 100 \text{ cm/s}$$

8) Rusya, Serpukhov'daki proton hızlandırıcısında protonlar mepretit alana 100 Mev enerji ile girerler ve 80.000 Mev'e ivmelendirilirler.

Bu da  $\beta$ 'nin 0.43 den  $1 - 6.8 \times 10^{-5}$ 'e deptsmentu hızı gelir!

9) Bu geniş parçacığın B alanındaki hızı hesaplayalım,

$$S = \frac{v}{\omega_c} = \frac{Mc^2}{qB}$$

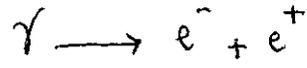
$$BS = \frac{cp}{q}$$

(NBS) 
$$BS = \frac{p}{q}$$

## KÜTLE MERKEZİ SİSTEMİ ve EŞİK ENERJİSİ

Enerjinin korunumu, çekirdek tepkimelerinde ve iki parçacığın çarpışmasında ortaya çıkacak olaylara genel bir sınırlama koyar. Örneğin yüksek enerjili bir foton

✓



tepkimesi  $E_\gamma > m_e c^2 + m_e c^2$  ise yapılabilir. Bu durumda tek başına enerjinin korunumu  $e^-e^+$  çifti için enerjinin

$$E_\gamma = 2m_e c^2$$

olmanın gerektirir. Serbest uzayda böyle bir tepkileşme hiçbir enerjide olmaz. Çünkü momentum korunmaz.

Fotonun mom:  $p_\gamma = E_\gamma / c$

Bu tepkileşmeyi  $e^-e^+$  çiftinin durgun kalacağı gözlem çerçevesinden inceleyelim.

Bu çerçevede

$$p_{e^-} + p_{e^+} = 0$$

Fakat bu çerçevede gelen fotonun mom.'u sıfır değildir. Çünkü bir fotonun mom.'unu sıfır yapacak bir gözlem çerçevesi yoktur. K.M. çerçevesinde

$$\vec{p}_\gamma \neq \vec{p}_{e^-} + \vec{p}_{e^+}$$

## ÖRNEK

Hareketli Bir Parçacıktan Elde Edilebilir Enerji:

Hareketli bir protonun, durgun bir protonla çarpışmasından alınabilecek enerji ne kadardır?

1°) Gelen protonun enerjisi  $M_p c^2$  'den küçük olsun (göreliz)

lab. 'daki hızı  $\vec{v}$  ise

$$K_{lab} = \frac{1}{2} M_p v^2$$

K.M. 'de protolardan birinin hızı  $\frac{1}{2} \vec{v}$  diğerini  $-\frac{1}{2} \vec{v}$  'dir.

K.M. gözlem çerçevesinde tüm K.E daha başka parçacıkların hareketlerinde kullanılabilir.

$$K.E_{km} = \frac{1}{2} M_p \left(\frac{1}{2} v\right)^2 + \frac{1}{2} M_p \left(\frac{1}{2} v\right)^2 = \frac{1}{4} M_p v^2$$

$$\frac{K.E_{km}}{K.E_{lab}} = \frac{1}{2}$$

lab. 'daki enerjini yarın kullanabiliriz.

2°) Göreliz bölgeye verim daha düşüktür.

$$\underbrace{(\vec{E}_1 + \vec{E}_2)^2 - (\vec{p}_1 + \vec{p}_2)^2 c^2}_{lab.} = \underbrace{(\vec{E}_1 + \vec{E}_2)^2 - (\vec{p}_1 + \vec{p}_2)^2 c^2}_{km}$$

$$(\vec{p}_1 + \vec{p}_2)_{km} = 0$$

$$\vec{E}_{2,lab} = M_p c^2 \quad P_{2,lab} = 0$$

$$\hat{E}_{1,lab}^2 - p_{1,lab}^2 c^2 = M_p^2 c^4$$

$$\Rightarrow 2 E_{1,lab} M_p c^2 + 2 M_p^2 c^4 = E_{top,km}^2$$

( $E_1 + E_1$ )

$$2 E_{top,lab} M_p c^2 = E_{top,km}^2$$

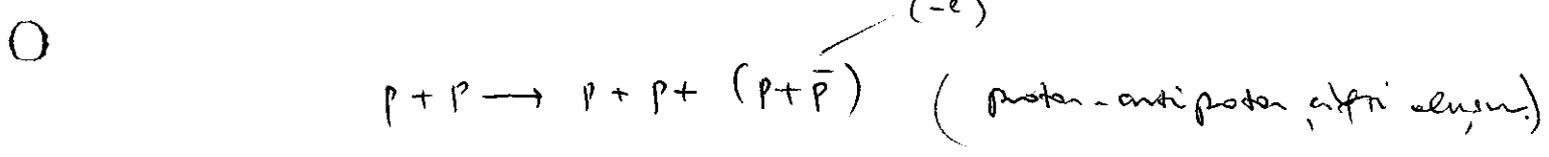
$$\Rightarrow \frac{E_{top,km}}{E_{top,lab}} = \frac{2 M_p c^2}{E_{top,km}}$$

○  $M_p c^2 \approx 1 \text{ Bev}$  olduğunda K.M.'de 20 Bev'lik verim alabilmek için

$$E_{top,lab} = \frac{E_{top,km}^2}{2 M_p c^2} \approx \frac{400}{2} = 200 \text{ Bev 'lik enerji gerekir.}$$

200 Bev'lik bir protonun K.E'ni 20 Bev'lik kuznu yeni parçacıklar üretmek için kullanabiliriz.

Antiproton Eşikliği:



tepkileşmenin eşik enerjisi ne kadardır?

⊛ proton-antiproton çiftinin durgun kütle enerjisi  $2 M_p c^2$ .

[ "Su halde K.M.'de K.E en az bu kadar olmalı" ]  
 $M_p c^2$ : iki başlangıç protonunun herbirinin K.E.

Bu enerjiye başlangıç protonlarının herbirinin  $M_p c^2$  durgun enerjilerini de eklemek gerekir. K.M.'deki minimum enerji

$$E_{top,km} = 4 M_p c^2$$

12

Lab. 'da buna karşı gelen enerji

$$E_{\text{top, lab}} = \frac{\bar{E}_{\text{top, cm}}^2}{2M_p c^2} = \frac{16}{2} M_p c^2 \rightarrow 2 M_p c^2 \text{ iki protonun dinamik kütle enerjisi}$$

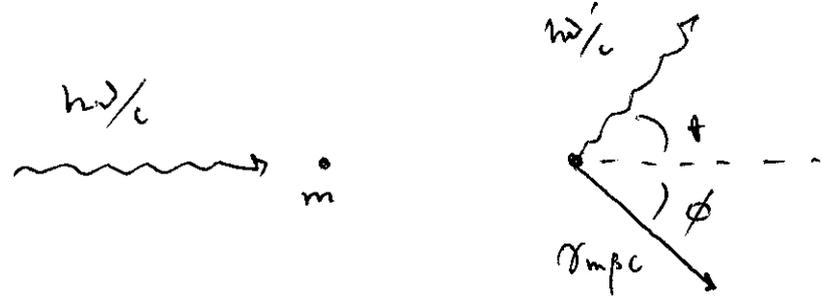
$$\rightarrow 6 M_p c^2 \text{ KE.}$$

Esik Enerjisi

$$6 M_p c^2 = 6 \cdot (0.938 \text{ BeV}) \approx 5.63 \text{ BeV}$$

7) Hedef proton başlı olduğunda bu enerji 4.4 BeV 'dir.

Compton Olayı:



Boyuna momentum:  $\frac{h\nu}{c} = \frac{h\nu'}{c} \cos\theta + \gamma m \beta c \cos\phi$

Enine " :  $\frac{h\nu'}{c} \sin\theta = \gamma m \beta c \sin\phi$

Enerji :  $mc^2 + h\nu = h\nu' + \gamma mc^2$

(β, φ) yok ederek ν' = ν'(θ) molar.

$$\frac{h\nu}{mc^2} = \alpha \quad \frac{h\nu'}{mc^2} = \alpha' \text{ alm.}$$

$$\alpha = \alpha' \cos\theta + \gamma \beta \cos\phi$$

$$\alpha' \sin\theta = \gamma \beta \sin\phi$$

$$\alpha = \alpha' \cos \theta + \gamma \beta \cos \phi \quad \alpha' \sin \theta = \gamma \beta \sin \phi$$

$$mc^2 + h\nu = h\nu' + \gamma mc^2 \Rightarrow 1 + \alpha = \alpha' + \gamma \Rightarrow \gamma = 1 + \alpha - \alpha'$$

$$(\alpha - \alpha' \cos \theta)^2 = \gamma^2 \beta^2 \cos^2 \phi$$

$$\gamma^2 \beta^2 = \gamma^2 - 1$$

$$= \gamma^2 \beta^2 + \gamma^2 \beta^2 \sin^2 \phi$$

$$\alpha = \frac{h\nu}{mc^2}$$

$$= \gamma^2 \beta^2 - \alpha'^2 \sin^2 \theta$$

$$= \gamma^2 - 1 - \alpha'^2 \sin^2 \theta$$

○

$$\Rightarrow \alpha^2 + \alpha'^2 (\cos^2 \theta + \sin^2 \theta) - 2\alpha\alpha' \cos \theta = \gamma^2 - 1$$

$$\alpha^2 + \alpha'^2 - 2\alpha\alpha' \cos \theta = 1 + (\alpha - \alpha')^2 + 2(\alpha - \alpha') - 1$$

$$\cancel{(\alpha - \alpha')^2} + 2\alpha\alpha'(1 - \cos \theta) = \cancel{(\alpha - \alpha')^2} + 2(\alpha - \alpha')$$

○

$$\Rightarrow \alpha - \alpha' = \alpha\alpha'(1 - \cos \theta)$$

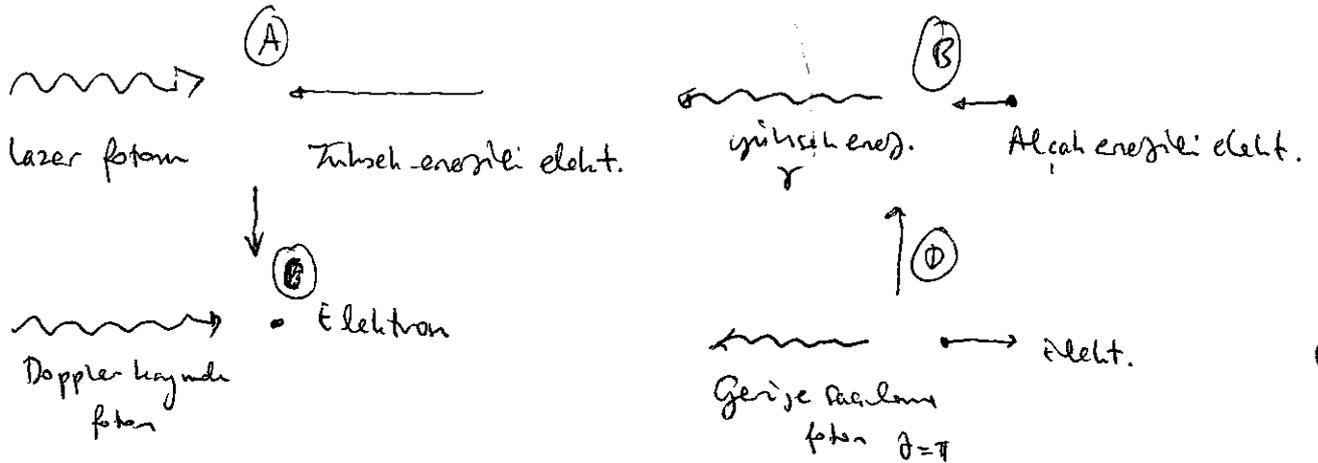
$$\nu - \nu' = \frac{h\nu\nu'}{mc^2} (1 - \cos \theta)$$

$$\frac{1}{\nu'} - \frac{1}{\nu} = \frac{h}{mc^2} (1 - \cos \theta)$$

$$\lambda' - \lambda = \frac{h}{mc} (1 - \cos \theta)$$

Ters Compton Olayı: yüksek enerjili  $\gamma$  ışığında kullunulur.

$\gamma$ -ışının enerjisini hesaplamak için elektronun durgan olduğu çerçeveye dönüşüm yaparız.



Doppler kaymalı lazer fotonu:  $h\nu_c = h\nu \sqrt{\frac{1+\beta}{1-\beta}}$

$$\lambda_c = \lambda \sqrt{\frac{1-\beta}{1+\beta}} \quad \left( \beta \approx \frac{v}{c} (\approx 1) \text{ elektron} \right)$$

Gerize saçılmış foton için

$$\lambda' - \lambda_c = \frac{h}{mc} (1 - \cos\pi) = \frac{2h}{mc}$$

$$\beta \approx 1 \Rightarrow \lambda_c \ll \frac{h}{mc}$$

$$\Rightarrow \lambda' \approx \frac{2h}{mc}$$

Sıradaki tekerrür lab. sistemine döneriz ve  $\lambda'$  yine Doppler kaymasına uğrayacaktır.

$$\lambda_{lab} \approx \lambda' \sqrt{\frac{1-\beta}{1+\beta}} \approx \frac{2h}{mc} \frac{\sqrt{1-\beta}}{\sqrt{2}}$$

$$\text{Elektronun ilk enerjisi } E_{lab} \approx \gamma mc^2 = \frac{mc^2}{\sqrt{1-\beta^2}} \approx \frac{mc^2}{\sqrt{2}\sqrt{1-\beta}} \Rightarrow$$

$$\lambda_{lab} \approx \frac{Z h}{m c} \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{m c^2}{\sqrt{2} \tilde{E}_{lab}} \approx \frac{h}{m c} \frac{m c^2}{\tilde{E}_{lab}}$$

$$\frac{c}{\lambda_{lab}} \approx \frac{m c^2}{h} \frac{\tilde{E}_{lab}}{m c^2} \approx \tilde{\nu}_{lab}$$

$$h \tilde{\nu}_{lab} \approx \tilde{E}_{lab} \quad (\text{K.E. 'mit' kernen kener d'ini foto})$$

0

0

BS K

~~RELATİVİTE DİNAMİK PROBLEMLERİ~~

13.1.) ~~Magnetik Alanda Proton~~: Toplam Görelî Enerjisi 30 BeV olan bir protonun 15000 G 'lük magnetik alandaki jiroskop yereğini ve jiroskop frekansını acıblayınız. (hesaplayınız).

Çözüm: Magnetik Alanda Tıkkı Parcacl:  $\frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{q}{c} \vec{v} \times \vec{B}$

$$\frac{d}{dt} \vec{p}^2 = 0 \Leftrightarrow \frac{d}{dt} p^2 = 2\vec{p} \cdot \frac{d\vec{p}}{dt} = 2 \frac{q}{c} \vec{p} \cdot (\vec{v} \times \vec{B}) \quad \vec{v} \times \vec{B} \perp \vec{p}$$

= 0

Delayın ile bir parcaclın momentumunun büyüklüğü, delayın ile hızının büyüklüğü magnetik alan ile değıştıkılemmez. Alan tarafından sadece yönü değıştıkıllir.  $\vec{p}$  'nin tanımına göre  $M / (1 - v^2/c^2)^{1/2}$  katabayın sabittir.

Çözüm:  $\frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{M}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{q}{c} \vec{v} \times \vec{B}$  " Parcacl  $\vec{B}$  'ye dik bir düzlem içinde semberel yatkıyede hareket eder ".  
↓ ↓  
ivme  $\omega c$   
 $\omega c^2$   $\omega c$

$$\frac{M}{(1-v^2/c^2)^{1/2}} \omega c^2 = \frac{q}{c} \omega c B \Rightarrow \omega c = \frac{q B (1-v^2/c^2)^{1/2}}{M c} = \frac{q B c (1-v^2/c^2)^{1/2}}{M c^2}$$

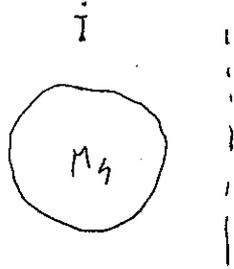
$$E = q M c^2 = 30 \text{ BeV} = 30 \cdot 10^9 \text{ ev} = 48 \cdot 10^{-7} \text{ erg}$$

$$\Rightarrow \omega c = \frac{4.8 \cdot 10^{-10} \times 1.5 \cdot 10^4 \times 3 \cdot 10^{10}}{48 \cdot 10^{-3}} = 4.5 \cdot 10^4 \text{ rad/s}$$

(2)

13.2.) ~~Schwartz-Göppert~~ :  $10^{-23}$  g kitleli bir sehirdegin 1 MeV'lik bir  $\gamma$  ısıması sonundaki geri tepme enerjisi erg cinsinden ve elektron volt cinsinden ne kadardır? (Bkz Böl 12.)

Çözüm:



"Başlangıçta duran  
elm."

$$\vec{P}_T = \vec{0} = \vec{P}_4 + \vec{P}_\gamma$$

$$\Rightarrow \vec{P}_4 = -\vec{P}_\gamma$$

$$\Rightarrow P_4 = P_\gamma \Rightarrow M_0 v_4 = \frac{h\nu}{c}$$

$$\Rightarrow \frac{v}{c} = \frac{h\nu}{M c^2} = \frac{1.6 \times 10^{-6}}{10^{-23} \cdot 9 \times 10^{20}} = 2 \cdot 10^{-4} \quad \text{non-relativistic}$$

$$\frac{1}{2} M v^2 = \frac{M^2 v^2}{2M} = \frac{P_4^2}{2M} = \frac{(h\nu)^2}{2M c^2} = \frac{(1.6 \times 10^{-6})^2}{2 \cdot 10^{-23} \times 9 \cdot 10^{20}} = 1.42 \times 10^{-10} \text{ erg}$$

$$= \frac{1.42 \times 10^{-10}}{1.6 \times 10^{-12}} = 89 \text{ eV}$$

13.3.) ~~Elektron - Proton Çarpışması~~: 10 BeV enerjili bir elektron durgun bir proton ile çarpışıyor. (a) K.M sisteminin hızı ne kadardır? (b) Yeni parçacıklar üretmek için kullanılabilir enerji ne kadardır? ( $M_p c^2$  cinsinden.)

Çözüm:

(a)  $E = 10 \text{ BeV}$  enerjili bir elektronun momentumu:  $c P_{el} = \sqrt{E^2 - \underbrace{(M_e c^2)^2}_{0.5 \text{ MeV}}} \approx E$

$\therefore P_{el} = 10 \text{ BeV}/c$

$\vec{P}_{pr} = 0$  olan Lab. sisteminden  $\vec{\beta}$  hızı koordinat sistemine dönüşüm yaparız. Bu sistemde  $P'_{el} = P'_{pr}$ .

$P'_{el} = \gamma (P - \beta \frac{E}{c}) = \gamma M_p \beta c \Rightarrow \beta (M_c + \frac{E}{c}) = P \Rightarrow \boxed{\beta = \frac{P_{el}}{\frac{E}{c} + M_c}} = \frac{10}{10 + 0.938} = 0.914$

$v_{KM} = 0.914 c = 2.74 \times 10^{11} \text{ cm/s}$

(b) Tüm Kinetik Enerji yeni parçacıklar için kullanılabilir olduğundan ve proton ile dehtromunda kaldığını varsayalım:

$E'_{el} + E'_{pr} - (M_p c^2 + M_e c^2) = \text{Kullanılabilir enerji}$

$E'_{el} = \gamma (E - \beta pc) = 2.46 \cdot (10 - 0.914 \cdot 10) = 2.12 \text{ BeV}$

$E'_{pr} = \gamma M_p c^2 = 2.46 \times 0.938 = 2.31 \text{ BeV}$

$2.12 + 2.31 = 0.94 = 3.49 \text{ BeV} = \frac{3.49}{0.94} M_p c^2 = 3.71 M_p c^2$

(4)

- 13.5.) Görevi ve Göresiz Sıklotron Frekansları: Berkeley'deki 184 inç'lik (467.5 cm) sıklotron yaklaşık olarak  $23.000 \text{ G}$ 'lık sabit bir magnetik alan ile çalışır. (a) Bu alandaki protonlar için göresiz sıklotron frekansını hesaplayınız. (b) 720 MeV'lık sonuq kinetik enerjiye uygun frekans hesaplayınız.

Görm:

$$(a) \omega_c = \frac{qB}{Mc} = \frac{4.8 \cdot 10^{-10} \times 2.3 \times 10^4}{1.67 \times 10^{-27} \times 3 \cdot 10^{10}} = 2.20 \times 10^8 \text{ rad/s}$$

(b)

$$\omega_c = \frac{qBc}{E} \quad E = Mc^2 + K.E = 720 + 938 = 1658 \text{ MeV} \\ = 2.65 \times 10^{-3} \text{ erg}$$

$$\omega_c = \frac{4.8 \times 10^{-10} \times 2.3 \times 10^4 \times 3 \cdot 10^{10}}{2.65 \times 10^{-3}} = 1.25 \times 10^8 \text{ rad/s}$$

- 13.4.) ~~13.4.1) Sıklotron Frekansları:~~ Sıklotron frekansı, yüksek enerjilerde hızlandırılan parçacığın süratine bağlıdır. Döner parçacıkla, titreşen deltal elektrik alanı (parçacığın hızlandırma için) arasındaki zaman ilişkisi korunabilmesi için uygun radyo frekansı (RF) veya magnetik alanının (veya her ikisinin) ivmelenme hızlandırıcısına ayarlanması gerekir.  $\omega_c$ 'nin  $B/E$  ile orantılı olduğunu gösteriniz. Burada  $\omega$  radyo frekansı  $B$  magnetik alan  $E$  de parçacığın toplam enerjisidir.

Görm:

$$\omega_c = \frac{qB \sqrt{1 - v^2/c^2}}{Mc} \quad E = \frac{Mc^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} = K.E + Mc^2$$

$$\omega_c = \frac{qBc \sqrt{1 - v^2/c^2}}{Mc^2} = \frac{qBc}{E} \quad \checkmark \quad K.E \ll Mc^2$$

$$\Rightarrow E \approx Mc^2 \Rightarrow \omega_c = \frac{qB}{Mc} \quad \text{non relativistik.}$$

13.7.) ~~Hüksek Enerjili Proton~~:  $\beta = v/c = 0.99$  hızla bir protonun ( $M_p c^2 = 0.94$  BeV)

momentumunu, toplam enerjisini ve kinetik enerjisini aşağıdaki durumlarda hesaplayınız. (a) Laboratuvar çerçevesinde (b) Parçacıkla birlikte giden çerçevede (c) Proton ve durgun bir He çekirdeğinin K.M.'ne göre kararlı olan bir sistemde ( $M_{He} = 4M_p$ ) (d) Protonun ve durgun bir protonun kütle merkezi sisteminde.

Çözüm:

$$(a) p = \gamma M \beta c = \frac{M c^2 \beta}{\sqrt{1 - \beta^2}} \frac{1}{c} = \frac{0.938 \times 0.99}{\sqrt{1 - (0.99)^2}} \frac{1}{c} = 6.58 \text{ BeV}/c \quad \checkmark$$

$$E = \gamma M c^2 = \frac{0.938}{\sqrt{1 - (0.99)^2}} = 6.65 \text{ BeV} \quad \checkmark$$

$$K.E = E - M c^2 = 6.65 - 0.94 = 5.71 \text{ BeV} \quad \checkmark$$

(b) Proton ile birlikte hareket eden bir çerçevede;

$$\vec{p} = 0, \quad K.E = 0, \quad E = M_p c^2 = 0.938 \text{ BeV}$$

(c) proton ve He çekirdeğine göre kararlı bir çerçevede, proton ve He çekirdeklerinin momentumları eşit ve zıt'dır. Bu çerçevede hızı Lab çerçevesine

göre  $\beta'$  olsun.

$$p' = \gamma' (p - \beta' \frac{E}{c}) = \frac{M_{He} \beta' c}{\sqrt{1 - \beta'^2}} = \cancel{\gamma'} 4M_p \beta' c$$

$$\Rightarrow \beta' (4M_p c + \frac{E}{c}) = p \Rightarrow \beta' = \frac{p}{4M_p c + \frac{E}{c}} = \frac{6.58}{4 \times 0.938 + 6.65} c$$

$$\boxed{\beta' = 0.633} \quad \boxed{\gamma' = (1 - \beta'^2)^{-1/2} = 1.29}$$

$$\Rightarrow p' = 1.29 (6.58 - \frac{0.633 \times 6.65}{c}) = 3.06 \text{ BeV}/c$$

$$E' = \gamma' (E - p \beta' c) = 1.29 (6.65 - 0.633 \times 6.58 c) = 3.21 \text{ BeV}$$

$$BS \quad K.E' = \sqrt{M_p^2 c^4 + c^2 p'^2} \text{ den de bulunabilir.} \quad K.E = E' - M_p c^2 = 3.21 - 0.938 = 2.27 \text{ BeV}$$

6

(d)  $4M_p$ 'yi  $M_p$  ile yerdęzısthererek ınlabılılız:

$$\beta'' = \frac{6.58}{0.938 + 6.65} = 0.867 \quad \gamma'' = \frac{1}{\sqrt{1 - (0.867)^2}} = 2.01$$

$$p'' = \gamma'' \left( p - \beta'' \frac{E}{c} \right) = 2.01 \left( 6.58 - \frac{0.867 \times 6.65}{c} \right) = 1.64 \text{ Bar/c}$$

$$E'' = \gamma'' (E - \beta'' p c) = 2.01 (6.65 - 0.867 \times 6.58) = 1.90 \text{ Bar}$$

$$(K.E)'' = E'' - p c = 1.90 - 1.94 = 0.96 \text{ Bar.}$$

BS K

BS K

Elektronun Sabit Hızda

Elektrostatik Alan

$$\vec{p} \hat{x} = q \vec{E} \hat{x}$$

$$\vec{E} = E \hat{x} \quad \vec{p} = \frac{M \vec{v}}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$$

$$v_y = v_z = 0$$

$$M \frac{d}{dt} \frac{v}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} = q E$$

$$p = M \frac{v}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} = q E t, \quad v(0) = 0$$

$$E^2 - p^2 c^2 = M^2 c^4, \quad \vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r}}{dz} \frac{dz}{dt}$$

$$= \frac{\vec{p}}{M} \frac{M c^2}{E}$$

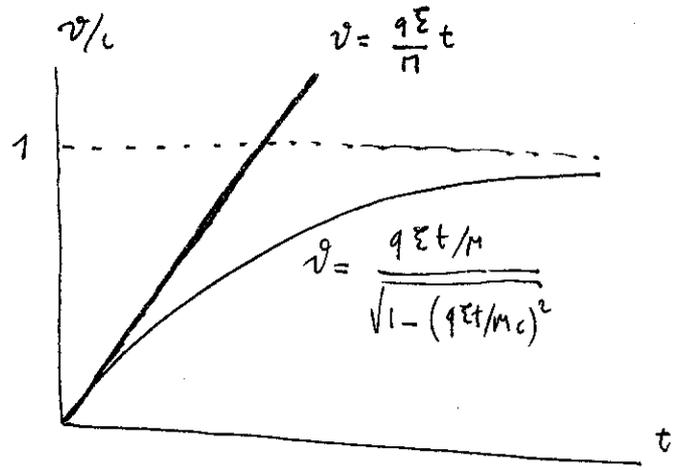
$$dz = \frac{dt}{\gamma}$$

$$\frac{v^2}{1 - v^2/c^2} = \left( \frac{q E t}{M} \right)^2 \Rightarrow v^2 = \left( \frac{q E t}{M} \right)^2 \frac{1}{1 + \left( \frac{q E t}{M c} \right)^2}$$

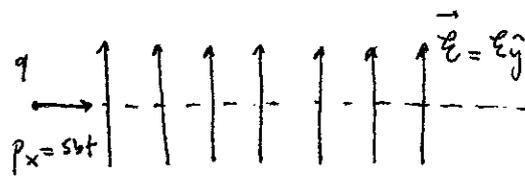
$$v^2 \left[ 1 - \left( \frac{q E t}{M c} \right)^2 \right] = \left( \frac{q E t}{M} \right)^2 \frac{c^2}{1 + \left( \frac{q E t}{M c} \right)^2}$$

$$\Rightarrow v^2 = \frac{\left( \frac{q E t}{M c} \right)^2 c^2}{1 + \left( \frac{q E t}{M c} \right)^2}$$

$$\beta^2 = \frac{\left( \frac{q E t}{M c} \right)^2}{1 + \left( \frac{q E t}{M c} \right)^2}$$

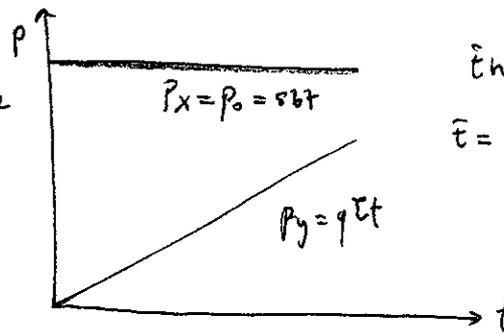


Elektronun Sabit Hızda



$$\frac{dp_x}{dt} = 0 \quad \frac{dp_y}{dt} = q E$$

$$p_x = p_0 \quad p_y = q E t$$



Enerji

$$\bar{E} = c \sqrt{(p_x^2 + p_y^2) + M^2 c^4}$$

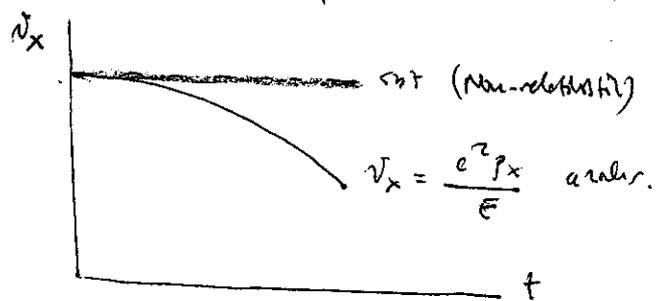
artar.

$$\vec{v} = \frac{\vec{p}}{E} \frac{c^2}{E} \quad \bar{E}^2 = M^2 c^4 + p^2 c^2$$

$$= M^2 c^4 + p_0^2 c^2 + (q E t c)^2$$

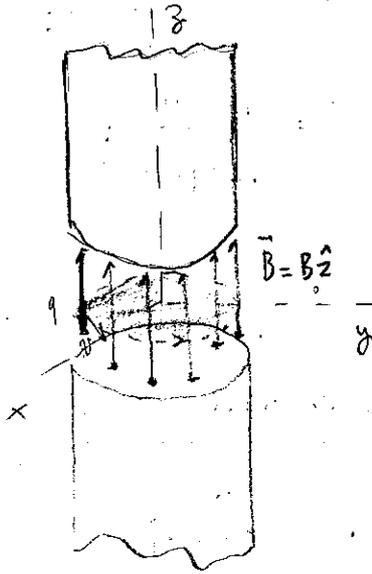
$$= \bar{E}_0^2 + (q E t c)^2$$

$$\Rightarrow v_x = \frac{p_0 c^2}{\sqrt{\bar{E}_0^2 + (q E t c)^2}} \quad v_y = \frac{q E t c^2}{\sqrt{\bar{E}_0^2 + (q E t c)^2}}$$



$$M \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = \frac{q}{c} \vec{v} \times \vec{B}$$

$$\vec{v} = v_x \hat{x} + v_y \hat{y} \quad \left. \vphantom{\vec{v}} \right\} M (\dot{v}_x \hat{x} + \dot{v}_y \hat{y} + \dot{v}_z \hat{z}) = \frac{q}{c} B_0 (-v_x \hat{y} + v_y \hat{x})$$



$$1 \quad \left\{ \begin{array}{l} M \dot{v}_x = \frac{q}{c} B_0 v_y \Rightarrow \dot{v}_x = \omega_0 v_y \\ M \dot{v}_y = -\frac{q}{c} B_0 v_x \Rightarrow \dot{v}_y = -\omega_0 v_x \end{array} \right.$$

$$2$$

$$3 \quad \left\{ \begin{array}{l} M \dot{v}_z = 0 \Rightarrow v_z = \text{Sabit.} \end{array} \right.$$

$$\omega_0 = \frac{q B_0}{M c}$$

$$v_x = v_0 \sin \omega t$$

$$v_y = v_0 \cos \omega t$$

1/2. denklemlerin çözümleri hareket xy-düzleminde dairesel.

● Bu sistemin frekansını temel bir tartışma ile saptamak da mümkündür,  $q B_0 v_0 / c$  manyetik kuvveti parçacığın dairesel hareketinde merkezî kuvveti temin eder. İvmenin büyüklüğü  $v_0^2 / r = \omega_0^2 r$ .  $\omega_0 r = v_0$

$$\frac{q B_0 v_0}{c} = M \omega_0^2 r = M \omega_0 v_0 \Rightarrow \omega_0 = \frac{q B_0}{M c}$$

13.8.) Kozmik Işını Parçacığı:  $e$  yüklü  $10^{19}$  eV enerjili ve  $10^{-6}$  G'lık bir magnetik alanda bulunan bir parçacığın yörünge yarıçapını bulunuz. ( $10^{-6}$  G'lık magnetik alan evrenimiz için akla uygun olmayan bir magnetik alan değildir.) Bunu galaktikimizin yarıçapı ile kıyaslayınız. (Bu muazzam enerjideki "özellere" sebep olan parçacıklar kozmik ışınlar içinde incelenmiştir. Bu gibi parçacıklar elektronlar, pozitronlar,  $\gamma$ -ışınları ve nötronların şiddetli hava şarjına sebep olurlar.)

○ Çözüm:

$$\omega = qe \frac{B}{E} = \frac{4.8 \times 10^{-10} \times 10^{-6} \times 3 \cdot 10^{10}}{10^{19} \times 1.6 \times 10^{-12}} = 9 \cdot 10^{-13} \text{ rad/s}$$

$$\omega r = v \approx c$$

$$\Rightarrow r = \frac{c}{\omega} = \frac{3 \cdot 10^{10}}{9 \cdot 10^{-13}} \approx 0.3 \times 10^{23} \text{ cm}$$

○  $r_{\text{Galaxy}} \sim 10^{23} \text{ cm.}$

$$r \sim \frac{1}{3} r_{\text{Galaxy}}$$

13.9.) ~~Elektrik~~ ~~ve~~ ~~Magnetik~~ ~~Alanlarda~~ ~~Eğilim~~. (a) 1 BeV kinetik enerjili protonun 20.000 G'lık enine bir alandaki yolunun eğrilik yarıçapını hesaplayınız. (b) Tabii ki, aynı yarıçapı elde etmek için ne kadarlık bir enine elektrik alanı ihtiyacı vardır?  $y(x)$  eğrisinin eğrilik yarıçapının  $\rho = [1 + (dy/dx)^2]^{3/2} / (d^2y/dx^2)$  ile verildiğini hatırlayınız. ve  $\rho$ 'yu protonun elektrik alanı girdiği bir rohtada hesaplayınız.  $dy/dx = 0$  ve  $d^2y/dx^2 = d^2y/dt^2$ , ve  $\vec{x} = \vec{v}t$  den hesaplanabilir. (c) (b)'deki elektrik alanın büyüklüğünü düşününüz ve gördü parçacıkların elektrik alanı sağtık- malarının pratik olup olmadığını belirleyiniz.

Çözüm:

$$(a) E = K.E + M_p c^2 = 1.04 + 0.94 = 1.94 \text{ BeV}$$

$$E^2 - p^2 c^2 = (M_p c^2)^2 \Rightarrow cp = \sqrt{E^2 - M_p^2 c^4} = 1.70 \text{ BeV} \Rightarrow p = 1.70 \text{ BeV}/c$$

$$\rho = \frac{cp}{qB} \quad (p.381) = \frac{1.70 \times 1.6 \times 10^{-3}}{4.8 \times 10^{-10} \cdot 2.10^4} = 283 \text{ cm.}$$



4 Eğilim minimum yarıçapı protonun enine alana girdiği midede oluşur.

$$\frac{dy}{dx} = 0 \Rightarrow \rho = \frac{1}{\frac{d^2y}{dx^2}}$$

$$x = vt \Rightarrow \frac{dy}{dt} = \frac{dy}{dx} \frac{dx}{dt} = v \frac{dy}{dx}$$

$$\begin{aligned} \frac{d^2y}{dt^2} &= \frac{d}{dt} \left( v \frac{dy}{dx} \right) = \frac{d}{dx} \frac{dx}{dt} \left[ v \frac{dy}{dx} \right] = \left[ \frac{d}{dx} \left( v \frac{dy}{dx} \right) \right] \left( \frac{dx}{dt} \right) \\ &= v^2 \frac{d^2y}{dx^2} \end{aligned}$$

Denk. 13.8.  $\frac{dy}{dt} = \frac{q \mathcal{E} t c^2}{\sqrt{E_0^2 + (q \mathcal{E} t c)^2}}$

$$\Rightarrow \frac{d^2 y}{dt^2} = \frac{q \mathcal{E} c^2}{\sqrt{E_0^2 + (q \mathcal{E} t c)^2}} - \frac{(q \mathcal{E} t c^2) (q \mathcal{E} t c) (q \mathcal{E} c)}{\sqrt{[E_0^2 + (q \mathcal{E} t c)^2]^3}}$$

$t=0, x=0$  da Ursprungslage.

$$\frac{d^2 y}{dt^2} = \frac{q \mathcal{E} c^2}{E_0} ; p = v \frac{E}{c^2}, p c = \frac{v}{c} E \quad (\text{Denk. 12.18})$$

$$\Rightarrow \frac{v}{c} = p \frac{c}{E} = \frac{1.70}{1.938} = 0.877$$

$$\Rightarrow \frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{1}{v^2} \frac{d^2 y}{dt^2} = \frac{q \mathcal{E}}{E_0} \frac{c^2}{v^2} = \frac{1}{\mathcal{E}}$$

$$\Rightarrow \mathcal{E} = \frac{E_0}{\mathcal{E}} \frac{v^2}{c^2} \frac{1}{q} = \frac{1.938 \times 1.6 \cdot 10^{-3} \cdot (0.877)^2}{283 \cdot 4.8 \times 10^{-10}}$$

$$\mathcal{E} = 1.76 \times 10^4 \text{ statvolt/cm}$$

13.12.) ~~Elastik Foton Esnek Çarpırması~~: Enerji kaybı veya kazancı olmaksızın

$10^4$  eV enerjili bir fotonla saçılacak elektronun kinetik enerjisi ne kadardır?

(Yardıml: K.M. sistemindeki esnek saçılmayla karşılaştırınız.)

Çözüm:

Bu tam olarak K.M. sistemindeki elastik saçılma ile aynıdır.  $\gamma$ -ışını ve elektronun momentumları (ve enerjilerini, büyüklüklerini) yön değiştirebilir fakat büyüklükleri değişmez.

$$\frac{h\nu}{c} = \gamma M_e v = \frac{M_e \beta c}{\sqrt{1-\beta^2}} \Rightarrow \frac{h\nu}{M_e c^2} = \frac{\beta}{\sqrt{1-\beta^2}} = \frac{10^4}{511.000} = 0.0196$$

$$\Rightarrow \beta \approx 0.0196$$

$$K.E = \frac{1}{2} M_e v^2 = \frac{1}{2} M_e c^2 \beta^2 = \frac{1}{2} \cdot 511 \cdot 10^3 (0.0196)^2 = 98 \text{ eV}$$