

d) Zirkularbewegung: Synchrotronstrahlung

Ganz anders ist das bei der zirkularbewegung
Die totale Strahlungsleistung ist

$$P = \frac{2e^2}{3c} \gamma^4 |\dot{\vec{\beta}}|^2$$

Für eine Kreisbewegung mit Radius ρ
und Kreisfrequenz ω kann man das
auch schreiben als

$$P = \frac{2e^2}{3c} \frac{v^2}{\rho^2} \beta^2 \gamma^4 = \frac{2e^2}{3} \frac{c}{\rho^2} \beta^4 \gamma^4$$
$$= \frac{2e^2}{3c} \omega^2 \beta^2 \gamma^4 \sim \gamma^4$$

Der Faktor γ^4 besagt, daß hier enorme
Strahlungsverluste auftreten. Die ist bei
zirkularen Elektronbeschleunigern wie LEP
der Fall. Der Strahlungsverlust pro
Umlauf ist

$$\Delta E = \frac{2\pi\rho}{c\beta} P = \frac{4\pi}{3} \frac{e^2}{\rho} \beta^3 \gamma^4$$

Für $\beta \approx 1$ ist die für Elektronen und
Positronen

$$\Delta E (\text{MeV}) = 8.85 \cdot 10^{-2} \frac{[E (\text{GeV})]^4}{\rho (\text{Meter})}$$

Der zugehörige Strom (für Teilchen) ist

$$\frac{I}{e} = e \frac{1}{2\pi\rho/c\beta} = \frac{e\beta c}{2\pi\rho}$$

$$\text{also } P = \frac{I}{e} \delta E$$

In Zahlen

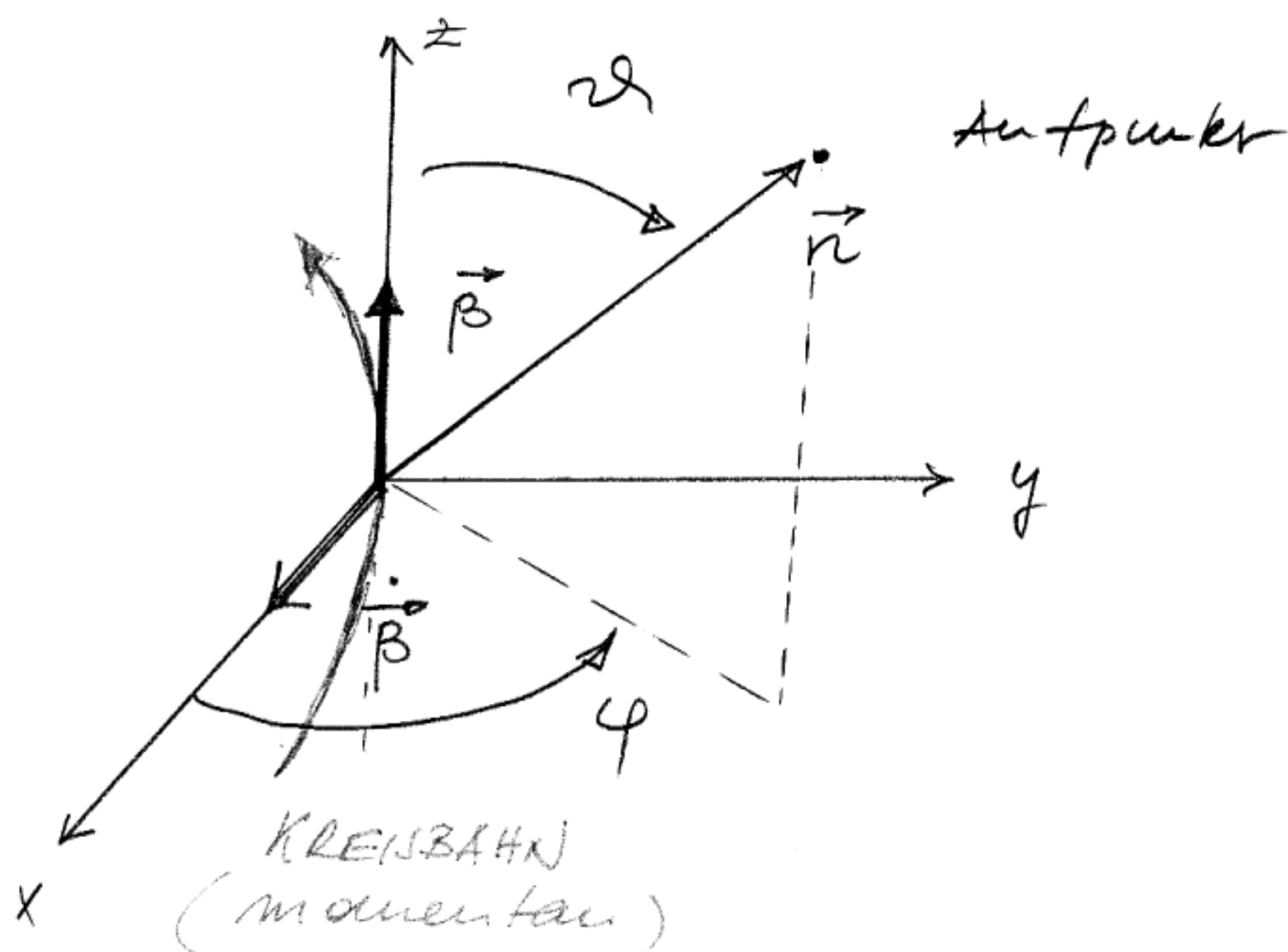
$$P(\text{Watt}) = 10^6 \delta E (\text{MeV}) I (\text{Amp})$$

LEP: $g = 4,3 \text{ km}$; $E = 100 \text{ GeV}$

$$\delta E = 8,85 \cdot 10^{-2} \frac{(100)^4}{4,3 \cdot 10^3} \approx 2 \cdot 10^3 \text{ MeV}$$

$$P = 10^6 \cdot 2 \cdot 10^3 \cdot I (\text{Amp})$$

Winkelverteilung



Lähle momentane Orientierung von $\vec{\beta}$
 in z-Richtung und $\vec{\beta}$ in x-Richtung
 d.h. Kreisbahn in der x-z-Ebene.
 Polarkoordinaten für Beobachtungspunkt
 (α, φ)

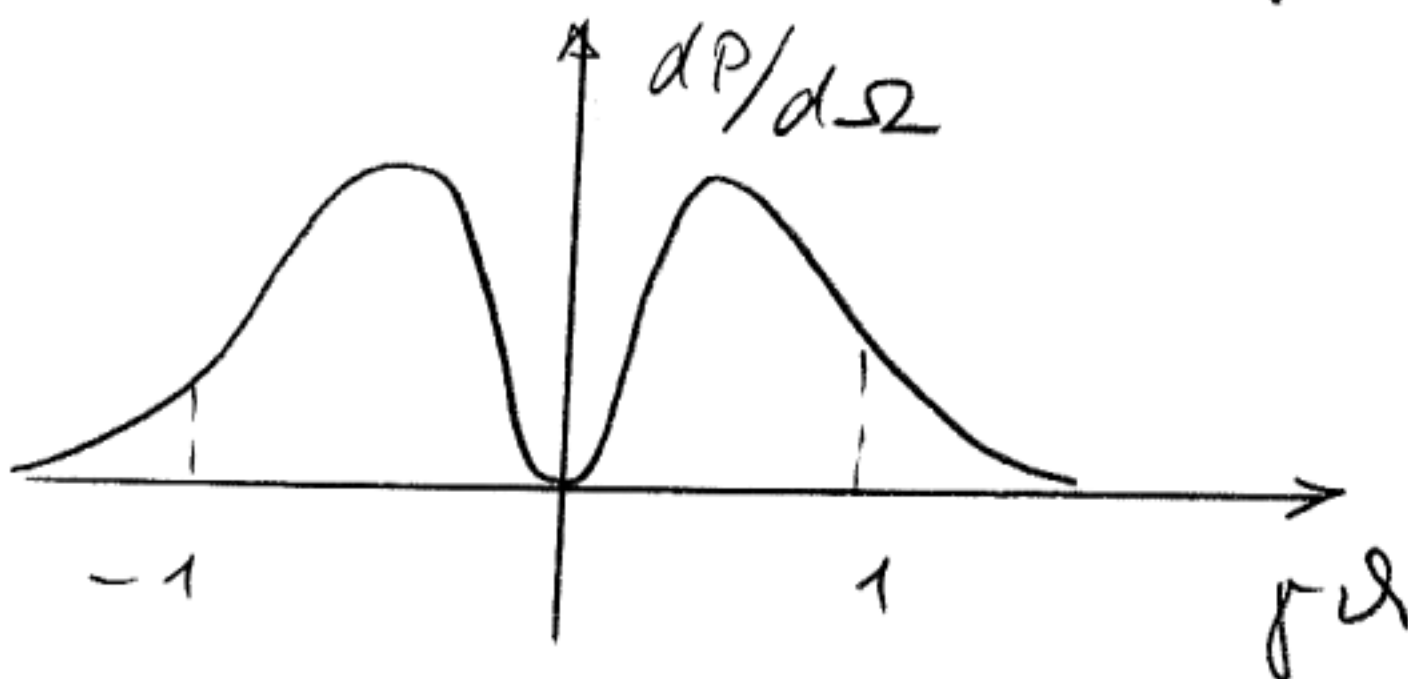
Aus der allgemeinen Formel findet man
(nach ein wenig Algebra)

$$\left| \frac{dP}{d\Omega} = \frac{e^2}{4\pi c^3} \dot{v}^2 \frac{1}{(1-\beta \cos\vartheta)^3} \left[1 - \frac{\sin^2\vartheta \cos^2\varphi}{\gamma^2 (1-\beta \cos\vartheta)^2} \right] \right|$$

→ siehe Illustration folgende Seite

Für $v \nearrow c$ erhält man wieder eine
direktionsreiche Vorwärtsspitze. Für kleine
Winkel ϑ gilt

$$\frac{dP}{d\Omega} \approx \frac{2e^2}{\pi c^3} \dot{v}^2 \gamma^6 \frac{1}{(1+\gamma^2\vartheta^2)^3} \left[1 - \frac{4\gamma^2\vartheta^2 \cos^2\varphi}{(1+\gamma^2\vartheta^2)^2} \right]$$



Diese Strahlung wird auch als Synchrotron-
strahlung bezeichnet. Man beobachtet
sie nicht nur bei zirkular beschleunigten
Ionen und in heißen Plasmen (z.B.
dem Krebswebel und Fusionsreaktoren)

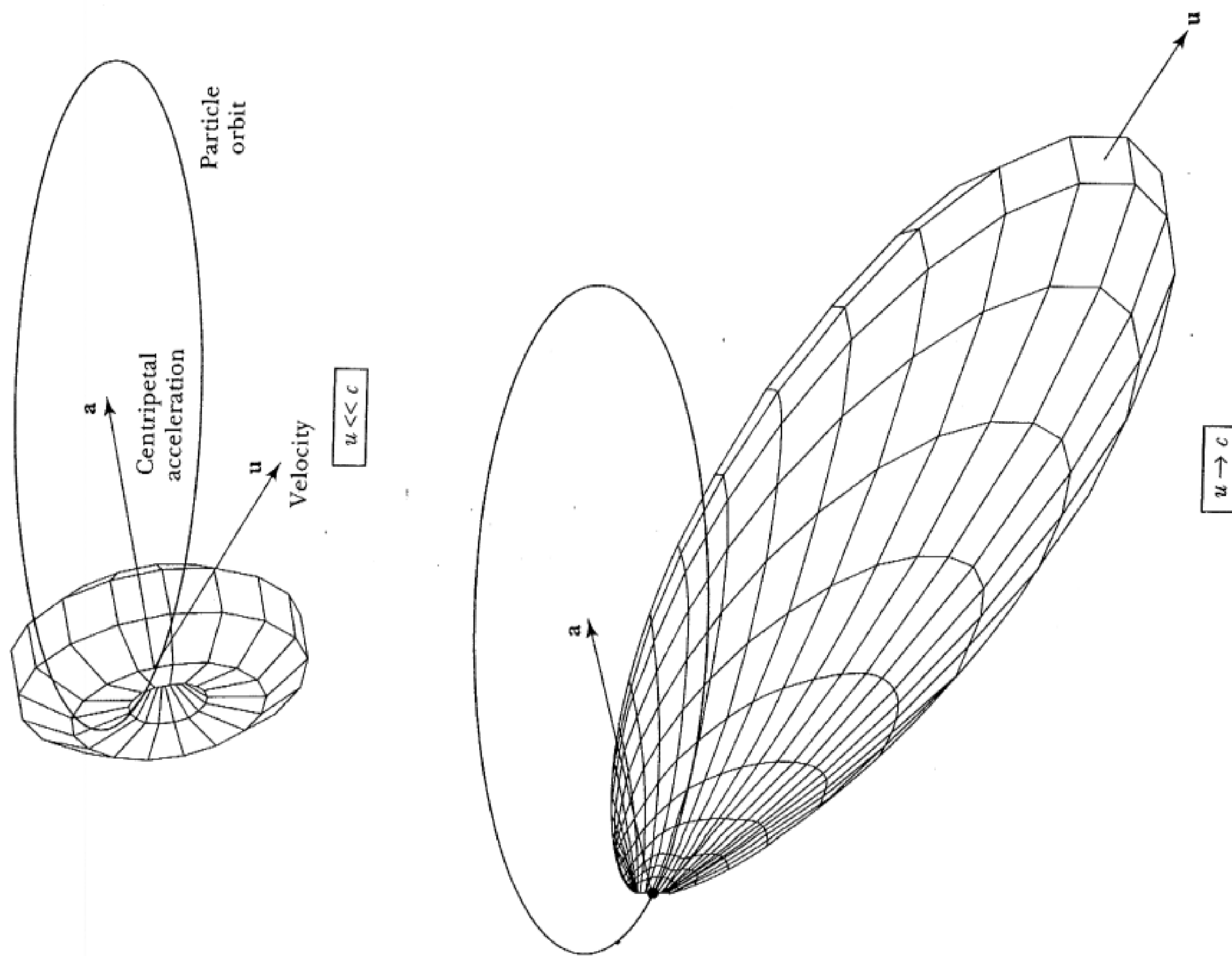


FIGURE 8-8. Radiation pattern of a charge in a circular orbit: nonrelativistic and relativistic cases.

machines (betatrons, cyclotrons, synchrotrons). In a linear machine the only acceleration is that associated with the particle's increase of speed; once the particle becomes relativistic ($u \approx c$), there is little radiation as further sections of the accelerator continue to increase the particle's energy. In circular machines, there is a continuous centripetal acceleration, and its associated radiation becomes dominant as $u \rightarrow c$. For a relativistic particle in a circular orbit of radius a , the centripetal acceleration approaches

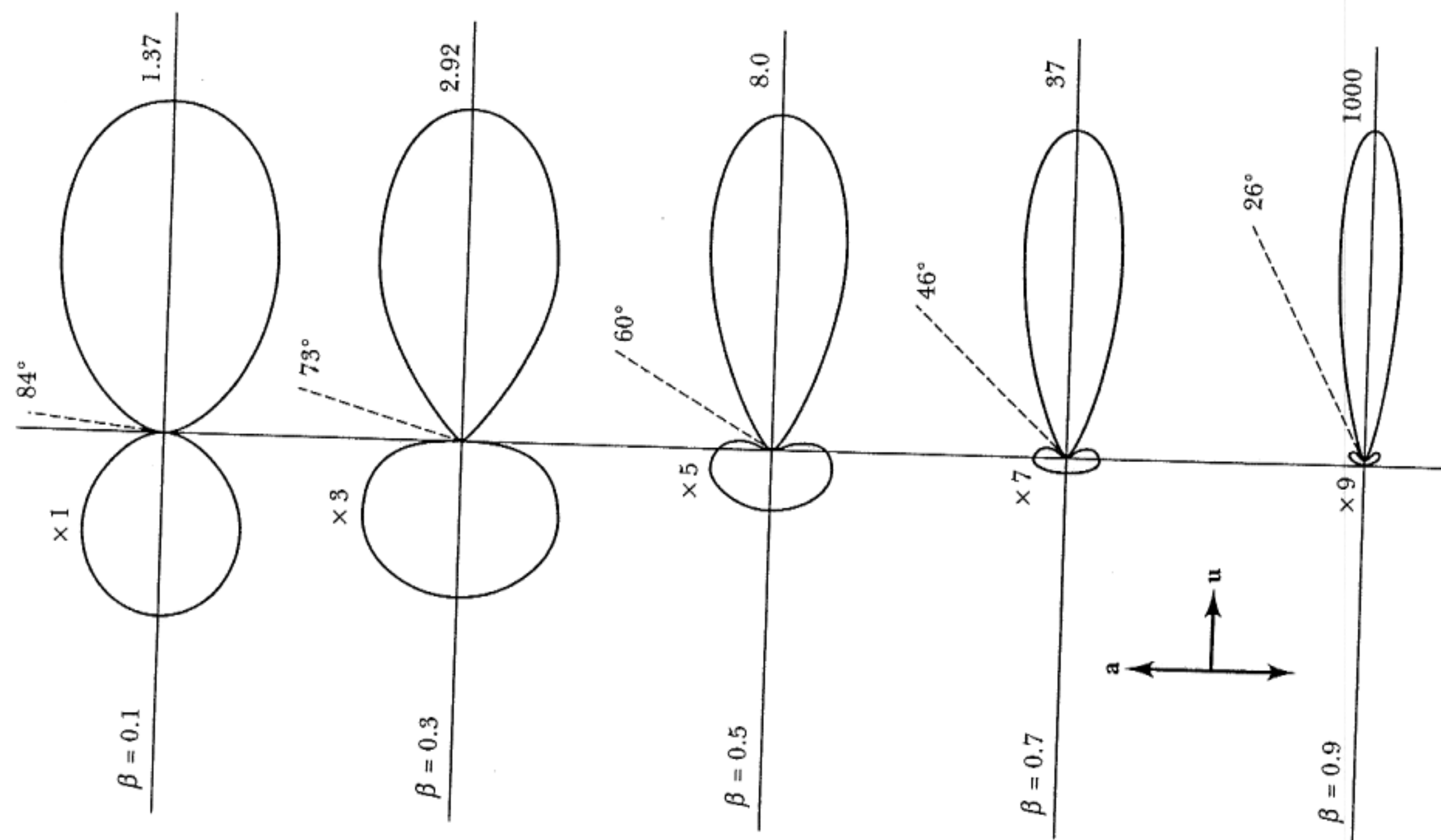


FIGURE 8-9. Angular dependence of synchrotron radiation in plane of orbit (velocity is to the right; acceleration is up or down).