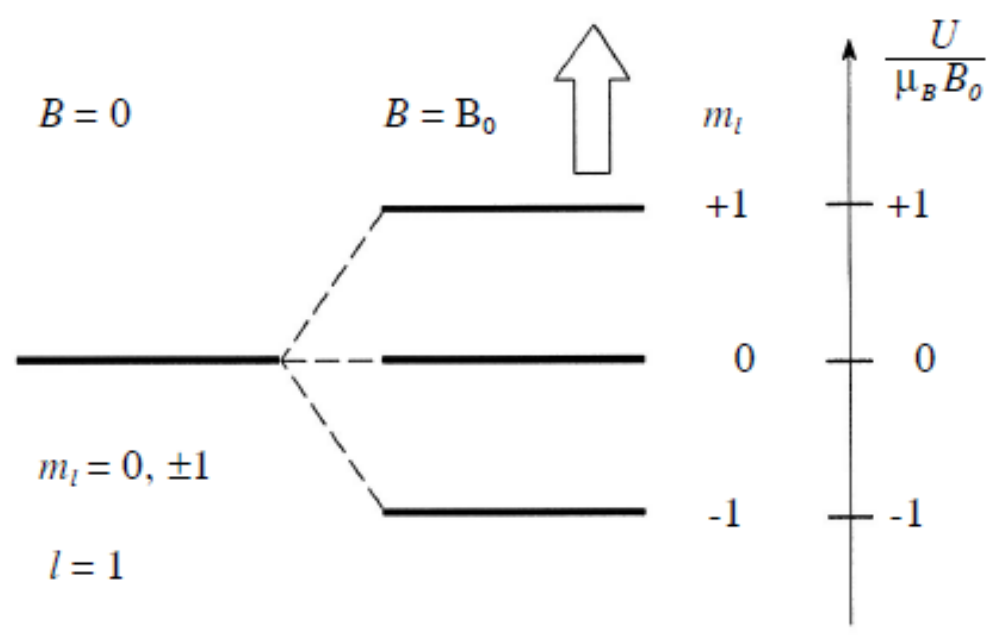
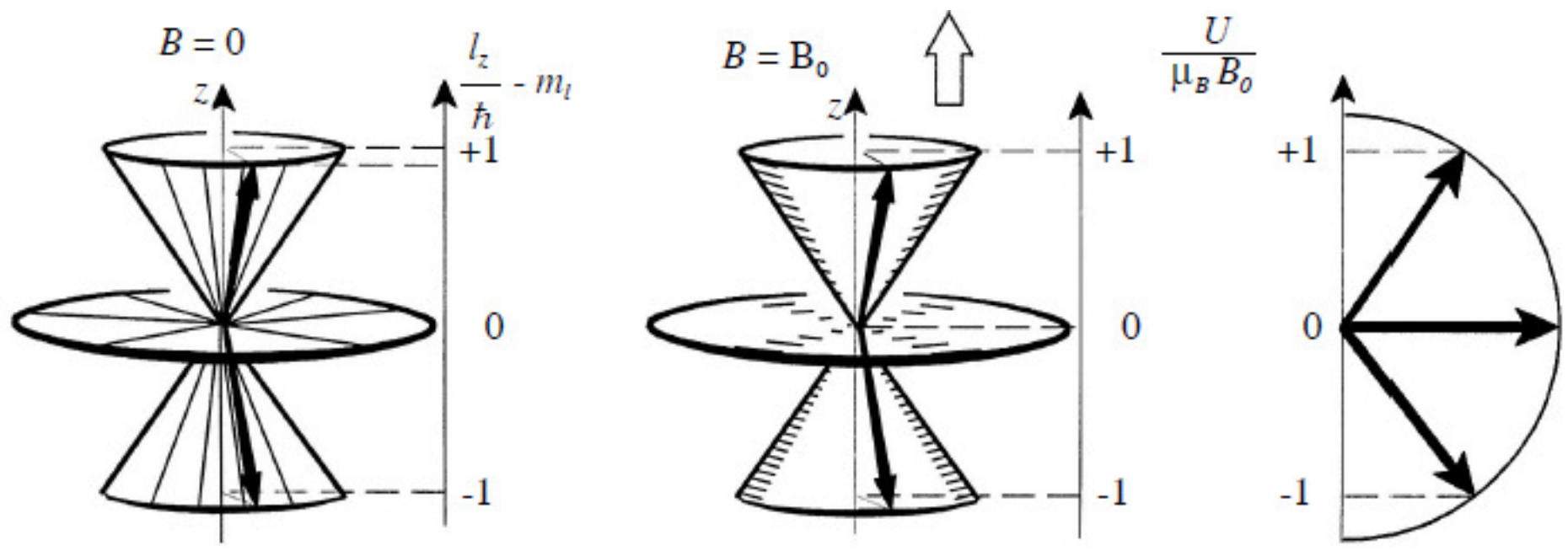
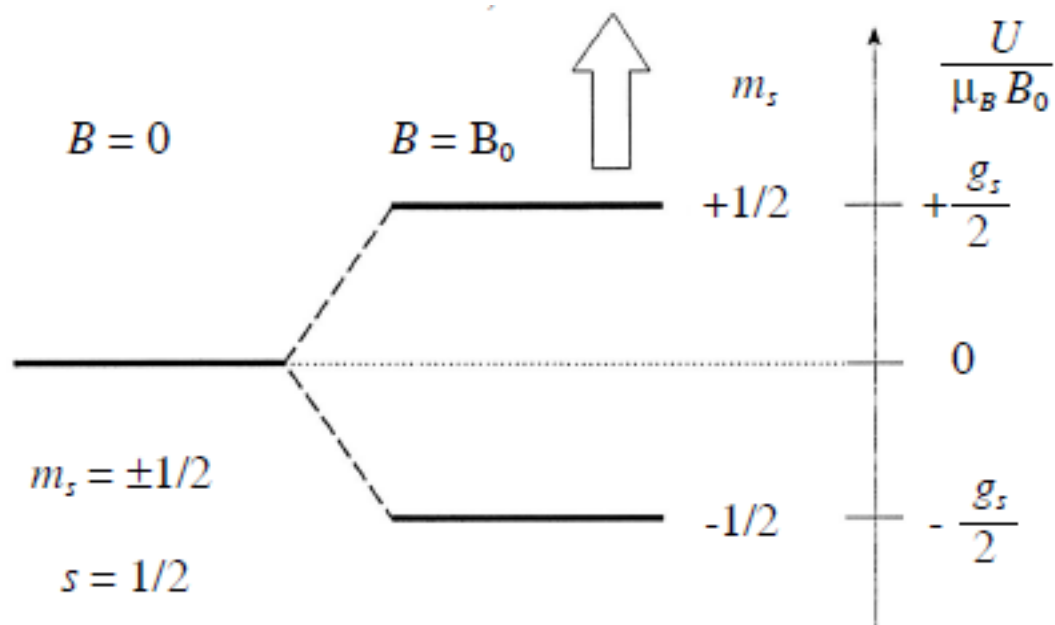
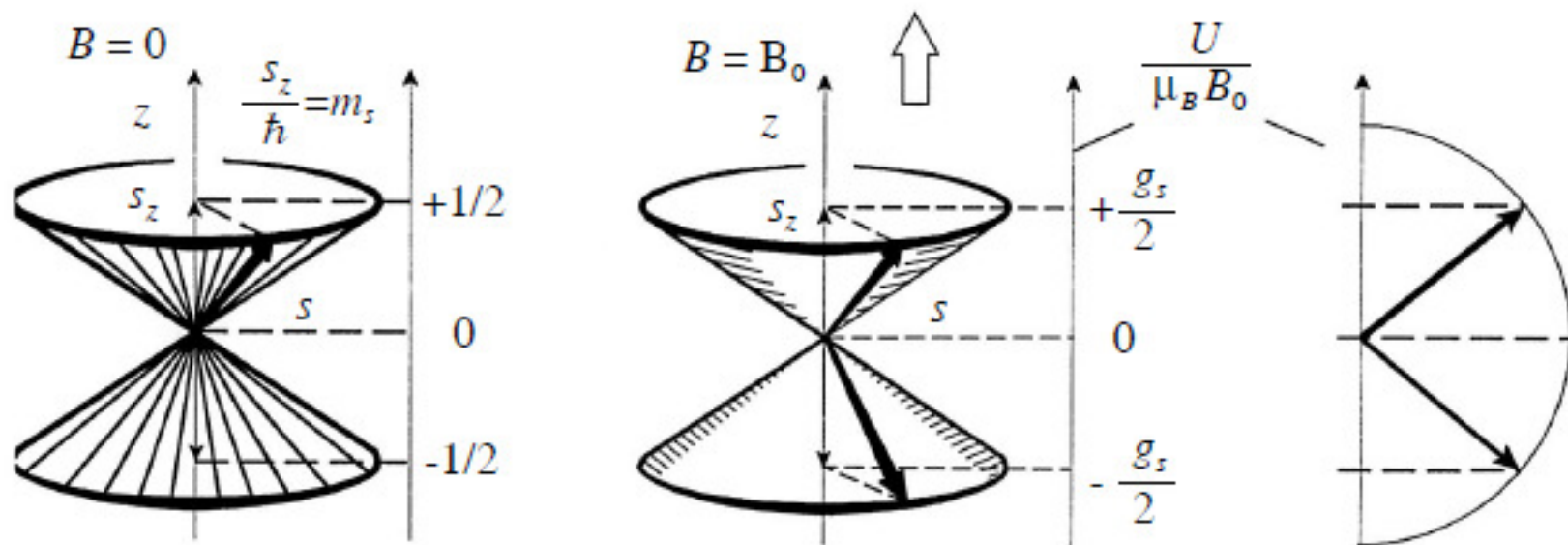


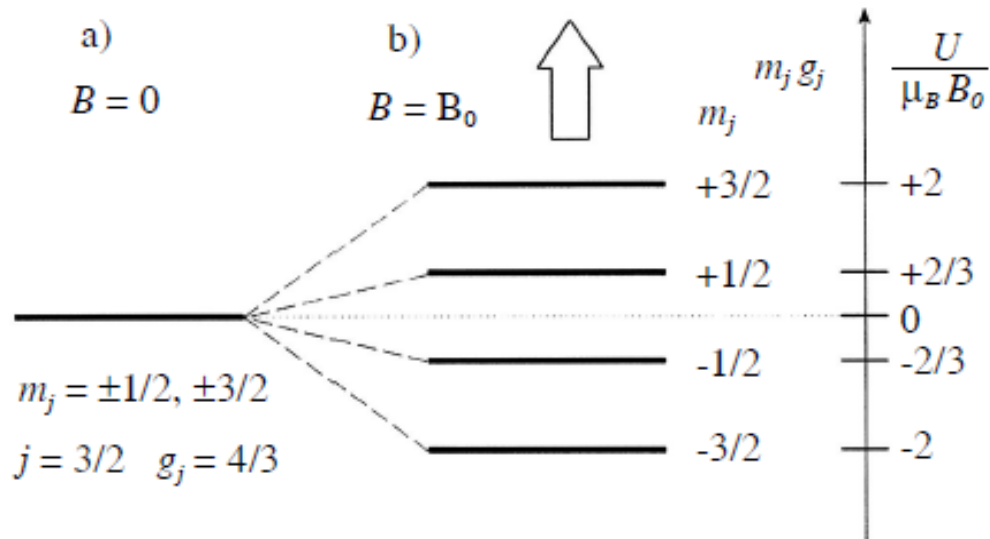
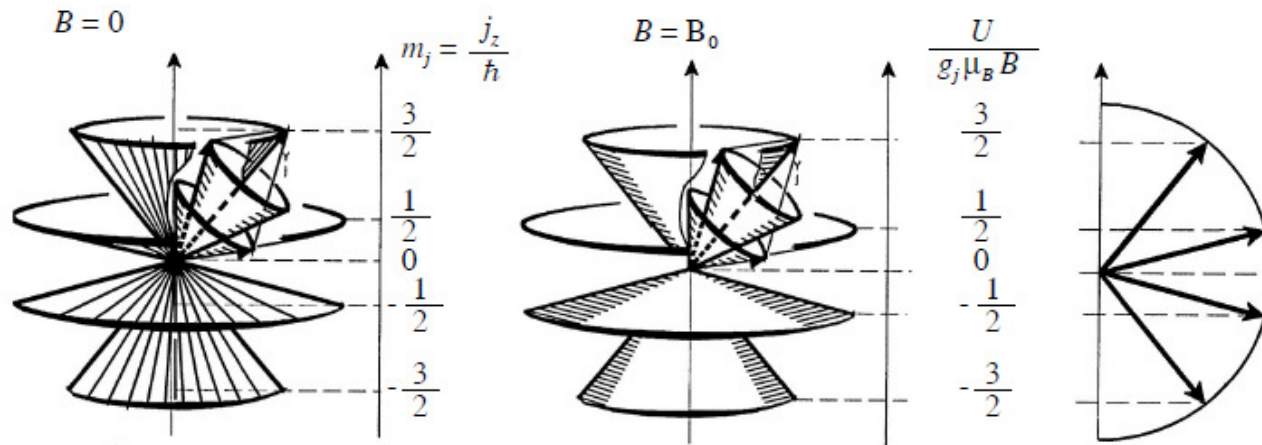
# Атом у магнетном пољу





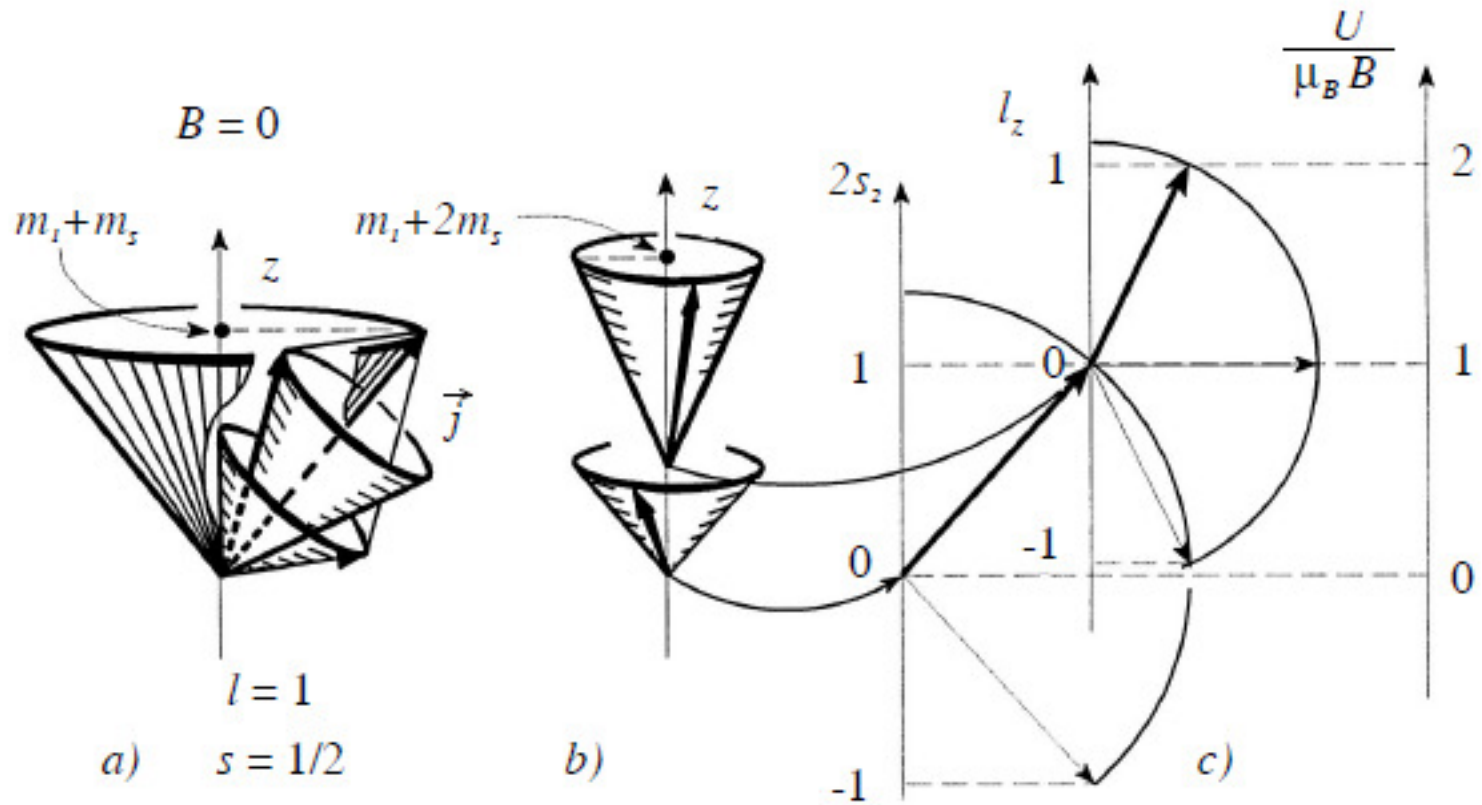
$$U_{B,j} \ll U_{l,s}$$

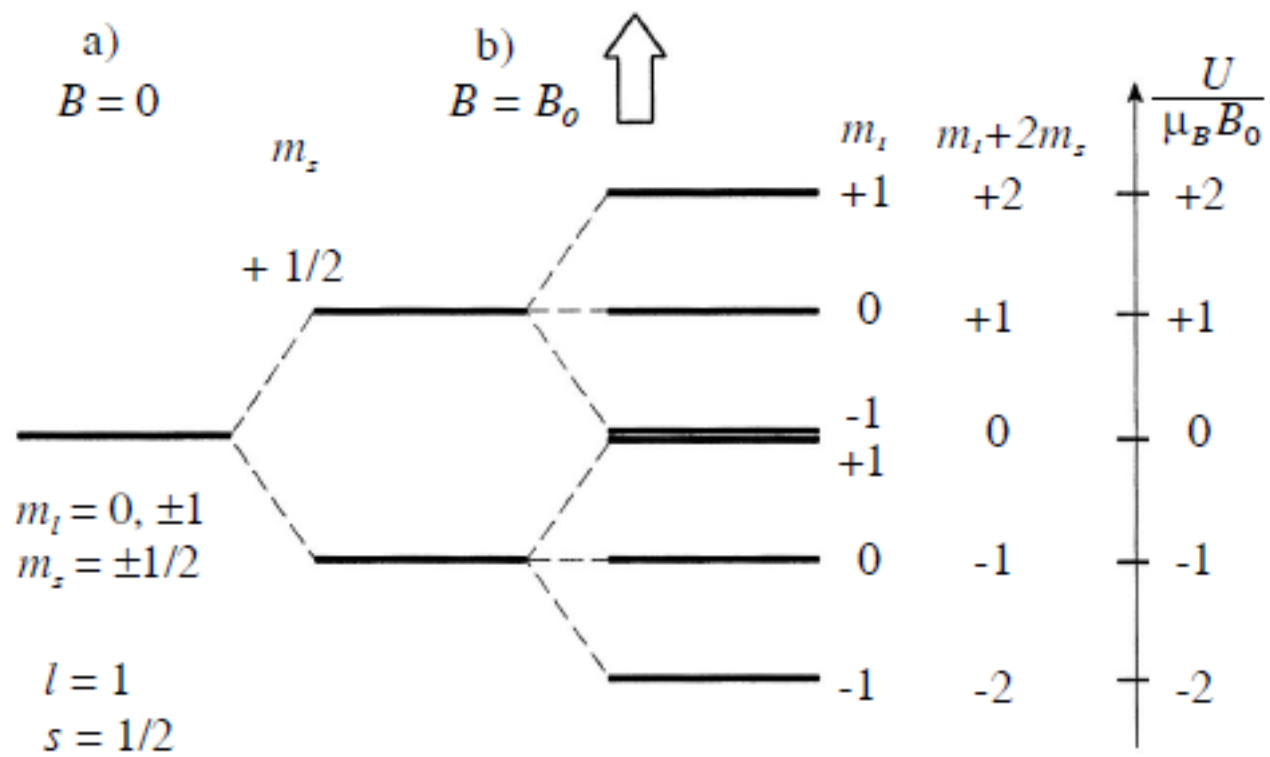
$$U_{\text{uk}} = U_{B,j} = -(\vec{\mu}_j)_j \cdot \vec{B} = g_j m_j \mu_B B$$



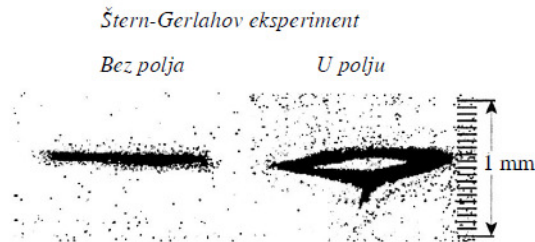
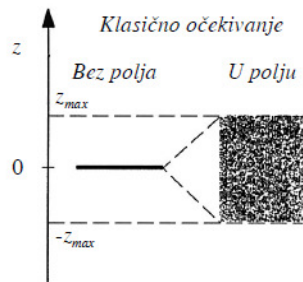
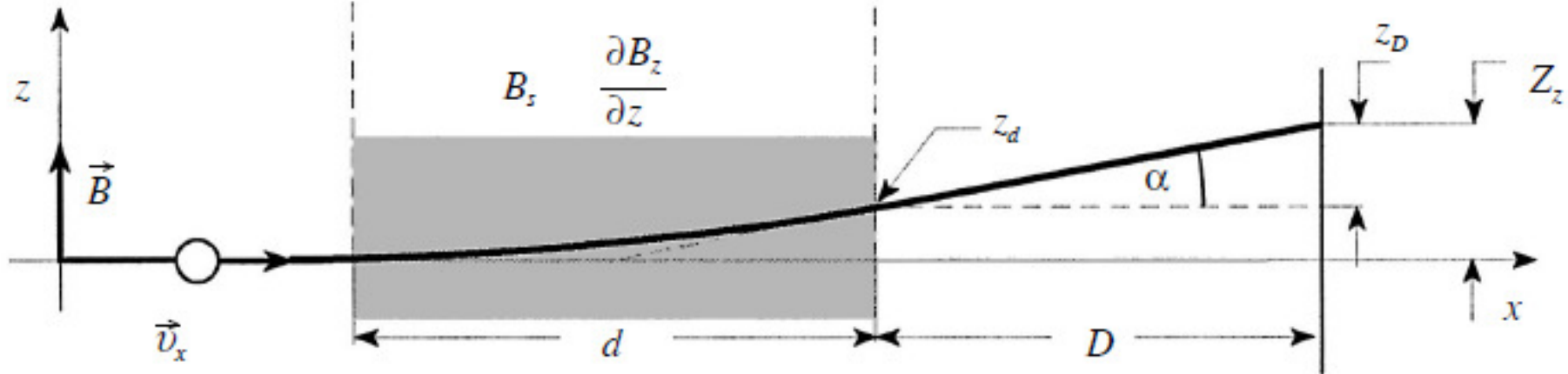
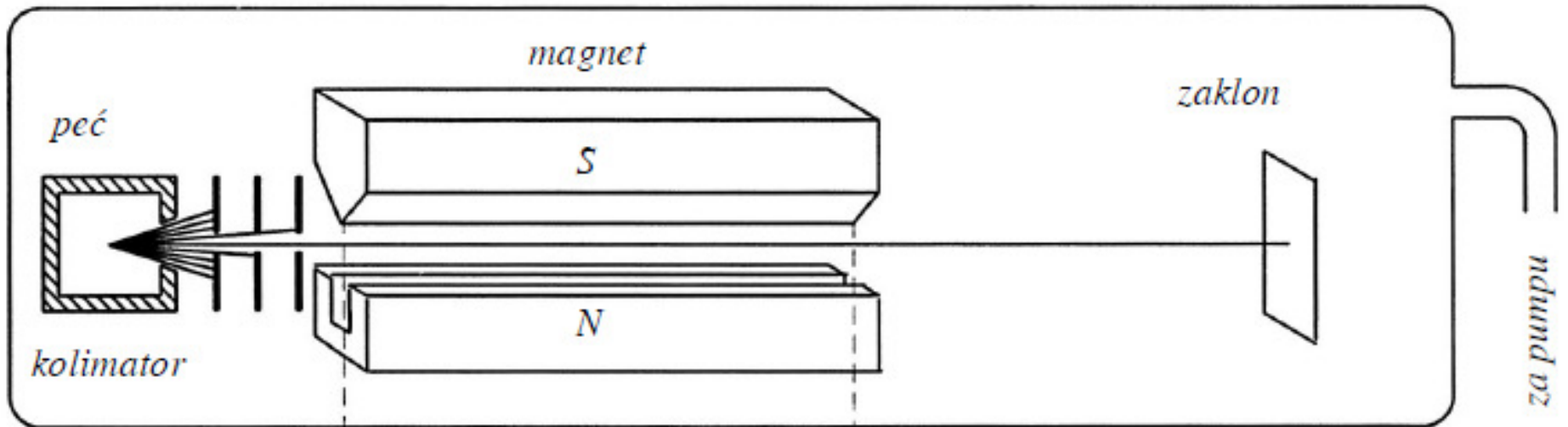
$$U_{B,j} \gg U_{l,s}$$

$$U_{\text{uk}} = U_{B,l} + U_{B,s} = (m_l + g_s m_s) \mu_B B$$





# Штерн-Герлахов оглед (1922)



$$U = -\vec{\mu} \cdot \vec{B} = -(\cancel{\mu_x B_x} + \cancel{\mu_y B_y} + \mu_z B_z) = -\mu_z B_z, \quad B_z = B_z(x, y, z)$$

$$\vec{F} = -\text{grad}U = -\vec{\nabla}U = -\left(\vec{i} \frac{\partial}{\partial x} + \vec{j} \frac{\partial}{\partial y} + \vec{k} \frac{\partial}{\partial z}\right)U = \mu_z \frac{\partial(B_z)}{\partial z} \vec{k}, \quad B_z = B_z(z), \quad \mu_z = \text{const.}$$

$$F_z = \mu_z \frac{\partial B_z}{\partial z}$$

$$m\vec{a} = \sum \vec{F}_i \rightarrow ma_z = \mu_z \frac{\partial B_z}{\partial z} \rightarrow \frac{dv_z}{dt} = \frac{\mu_z}{m} \frac{\partial B_z}{\partial z} \rightarrow v_z = \frac{\mu_z}{m} \frac{\partial B_z}{\partial z} t \rightarrow z = \frac{\mu_z}{m} \frac{\partial B_z}{\partial z} \frac{t^2}{2}$$

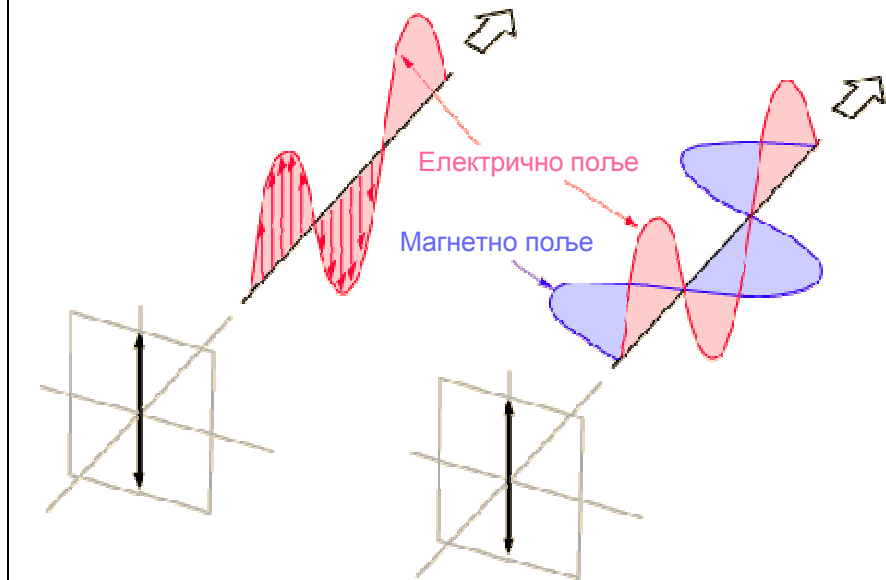
$$t_d = \frac{d}{v_x}, \quad v_x \approx \text{const.} \quad Z_{\text{uk}} \equiv Z_z = z_d + z_D = z_d + D \tan \alpha = z_d + D \frac{v_z}{v_x}$$

$$Z_{\text{uk}} = \frac{\mu_z}{m} \frac{\partial B_z}{\partial z} \frac{t_d^2}{2} + D \frac{\mu_z}{v_x m} \frac{\partial B_z}{\partial z} t_d = \frac{\mu_z}{m v_x^2} \frac{\partial B_z}{\partial z} \frac{d^2}{2} + D \frac{\mu_z}{v_x^2 m} \frac{\partial B_z}{\partial z} d$$

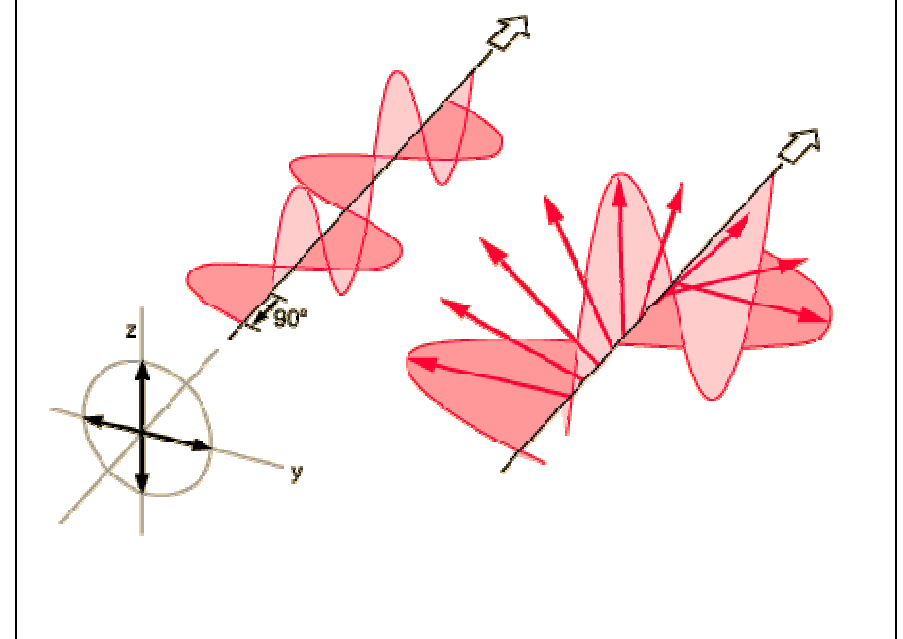
$$Z_{\text{uk}} = \frac{d}{m v_x^2} \frac{\partial B_z}{\partial z} \left( \frac{d}{2} + D \right) \mu_z = K \mu_z$$



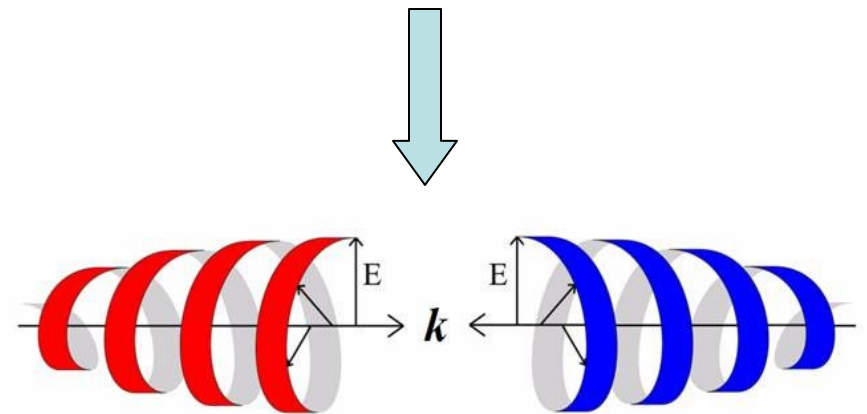
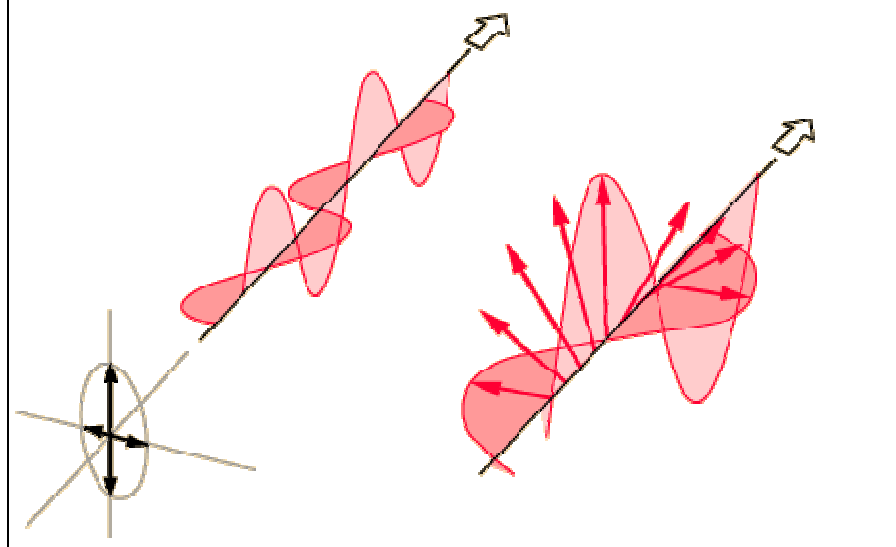
Линеарно поларизирана светлост



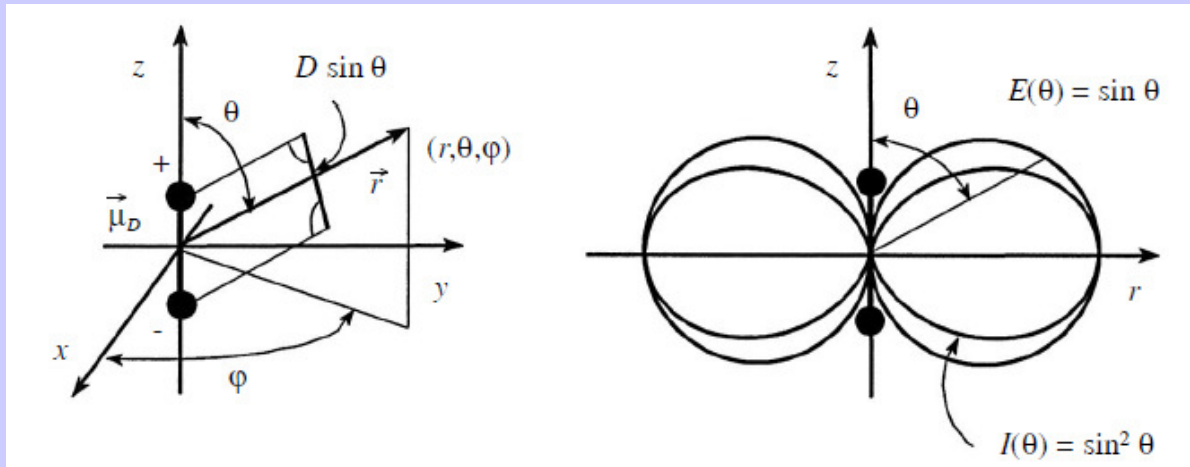
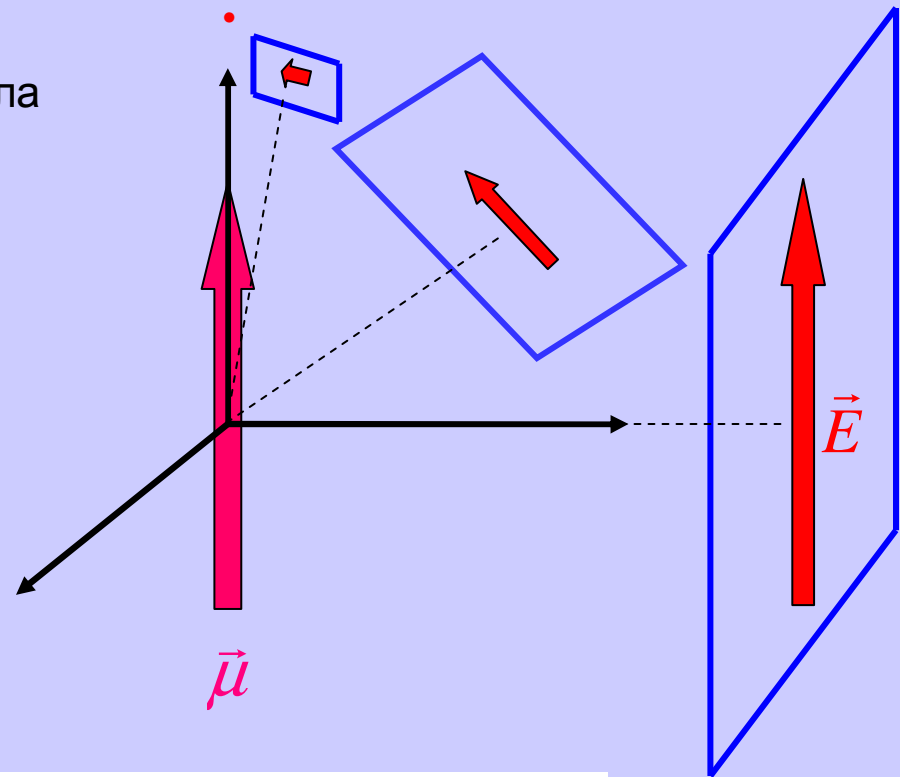
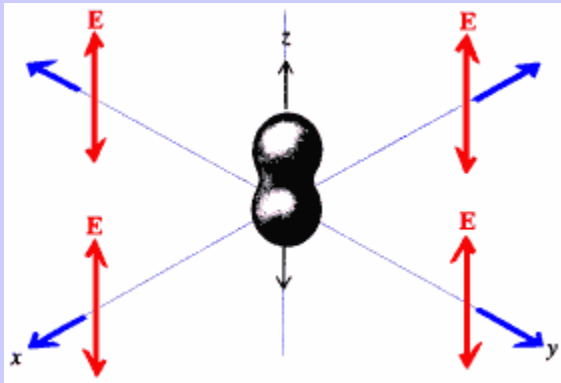
Кружно поларизирана светлост



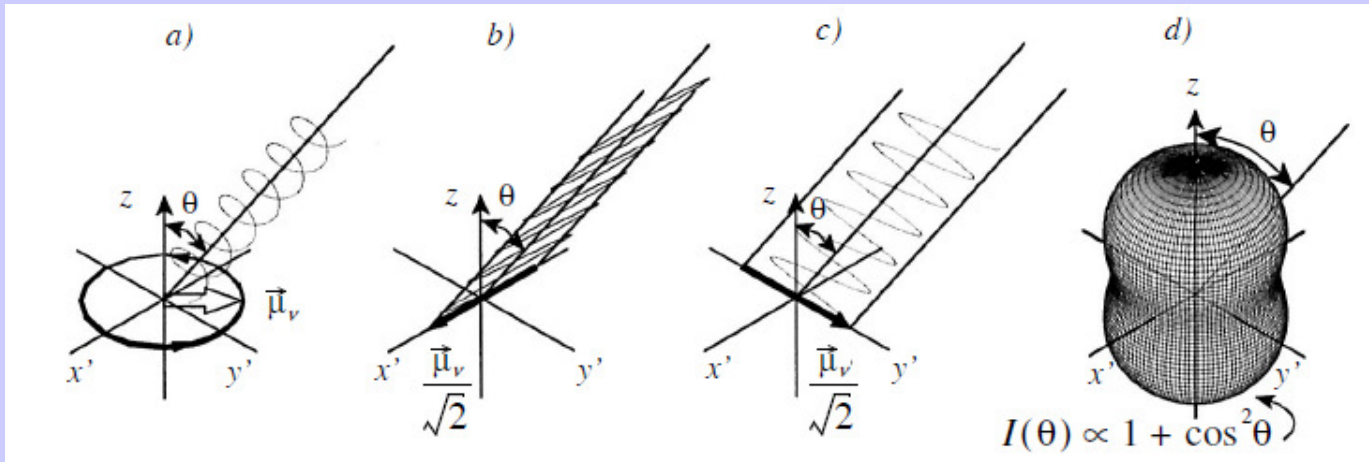
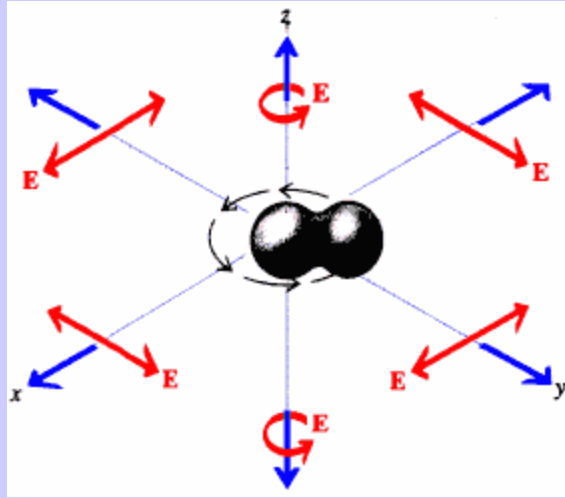
Елиптично поларизирана светлост



# Зрачење Херцовог (осцилујућег) дипола

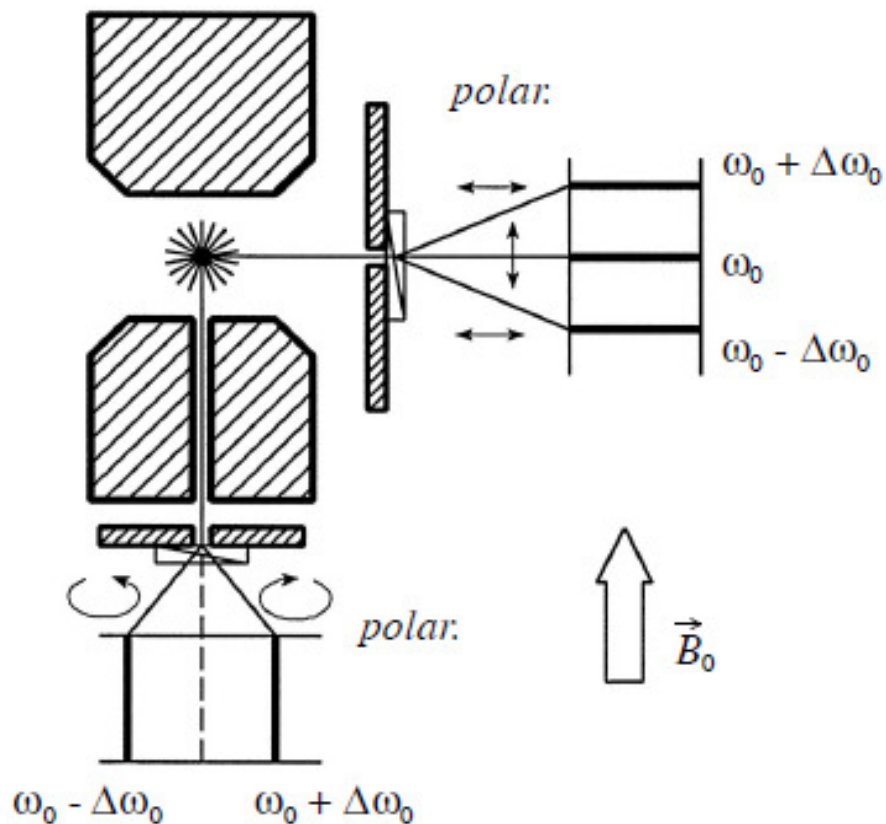


# Зрачење ротирајућег дипола



1. Осцилујући дипол емитује линеарно поларизовано зрачење (чији су вектори електричног поља паралелни оси дипола) у свим смеровима осим дуж осе дипола.
2. Ротирајући дипол емитује поларизовано зрачење у свим смеровима и то циркуларно дуж осе дипола, линеарно у правцима нормалним на осу дипола (тада су вектори ел. поља нормални и на осу дипола и на правац простирања) и елиптично у свим осталим правцима.
3. Зрачење ротирајућег дипола можемо да представимо као зрачење два међусобно нормална осцилујућа дипола са фазном разликом од  $90^\circ$ . Обрнуто, зрачење осцилујућег дипола можемо представити као зрачење два ротирајућа дипола чије су угаоне брзине супротног знака. (аналогија са базисним векторима; Лисажуове фигуре).
4. Зрачење произвољно оријентисаног Херцовог дипола можемо представити као зрачење Херцовог дипола оријентисаног дуж  $z$ -осе и зрачење два ротирајућа дипола у равни нормалној на њу.
5. (Бетов експеримент, 1936.) Фотони лево и десно циркуларно поларизоване светлости имају угаони момент  $\hbar$  и  $-\hbar$ . Како закон одржања момента импулса важи и за атом који зрачи, следи да важи  $\Delta l = \pm 1$ , при чему  $\Delta m$  може бити 0 (емитује се линеарно поларизована светлост) или  $\pm 1$  (емитује се циркуларно поларизована светлост).

## Земанов ефекат – „нормални“



$$\vec{F}_{cp} + \vec{F}_{cf}^i = 0 \quad \vec{B}_0 = 0$$

$$-\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r^2} \vec{r}_0 + m\omega_0^2 r \vec{r}_0 = 0 \rightarrow \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} = m\omega_0^2 r$$

$\omega_0$ , неполаризовано

I:  $\vec{F}_L = q\vec{v} \times \vec{B} = 0 \quad (\vec{v} \parallel \vec{B}), \quad \omega_I = \omega_0 \quad \vec{B}_0 \neq 0$

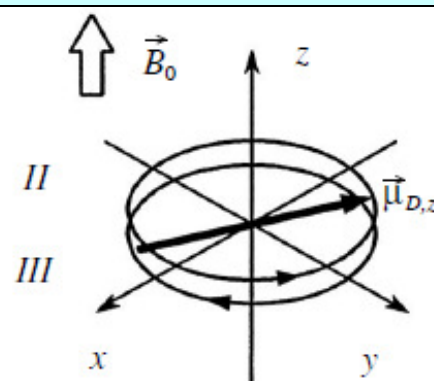
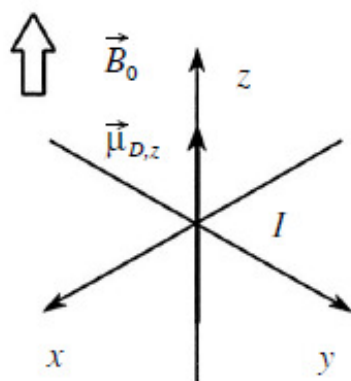
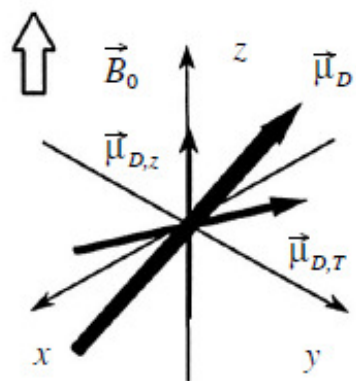
II:  $\vec{F}_{cp} + \vec{F}_L + \vec{F}_{cf}^i = 0$

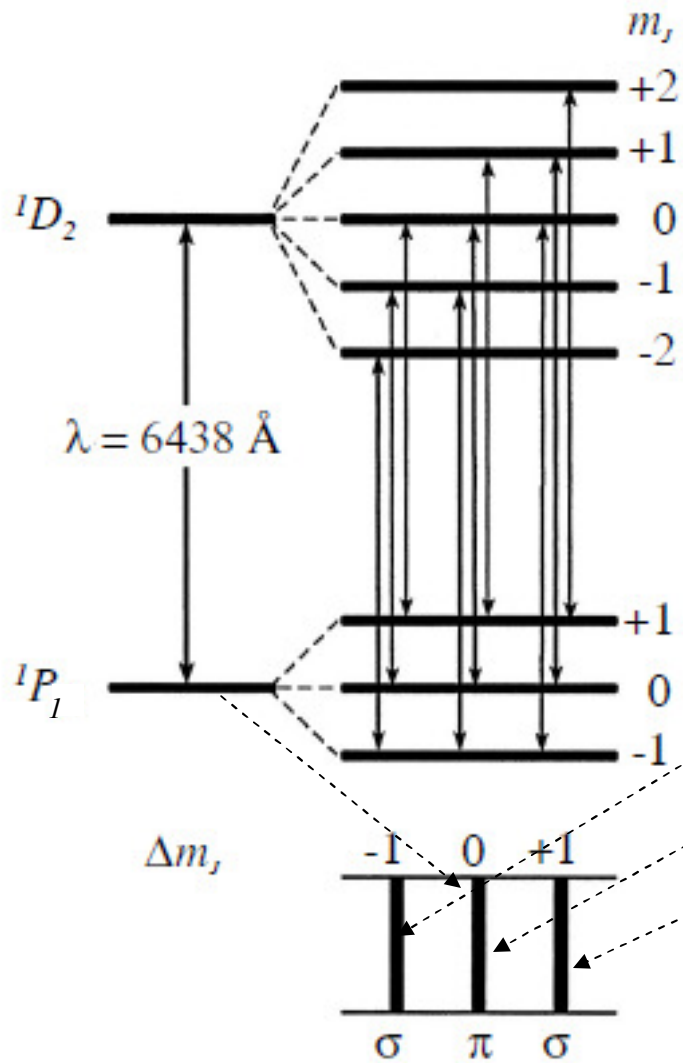
$$-\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r^2} \vec{r}_0 - evB_0 \vec{r}_0 + m\omega^2 r \vec{r}_0 = 0 \quad \Delta\omega_0 = \frac{eB_0}{2m}$$

$$m\omega^2 r - m\omega_0^2 r = e\omega r B_0 \quad \omega_{II} = \omega_0 + \Delta\omega_0 =$$

$$\left[ (\omega - \omega_0)(\omega + \omega_0) \approx 2\omega\Delta\omega_0 \right] \quad \omega_0 + \frac{eB_0}{2m}$$

III: ...  $\omega_{III} = \omega_0 - \Delta\omega_0$





$$\Delta U = \Delta U_0 + \Delta U_m = \Delta U_0 + U_{m_{j_2}} - U_{m_{j_1}} =$$

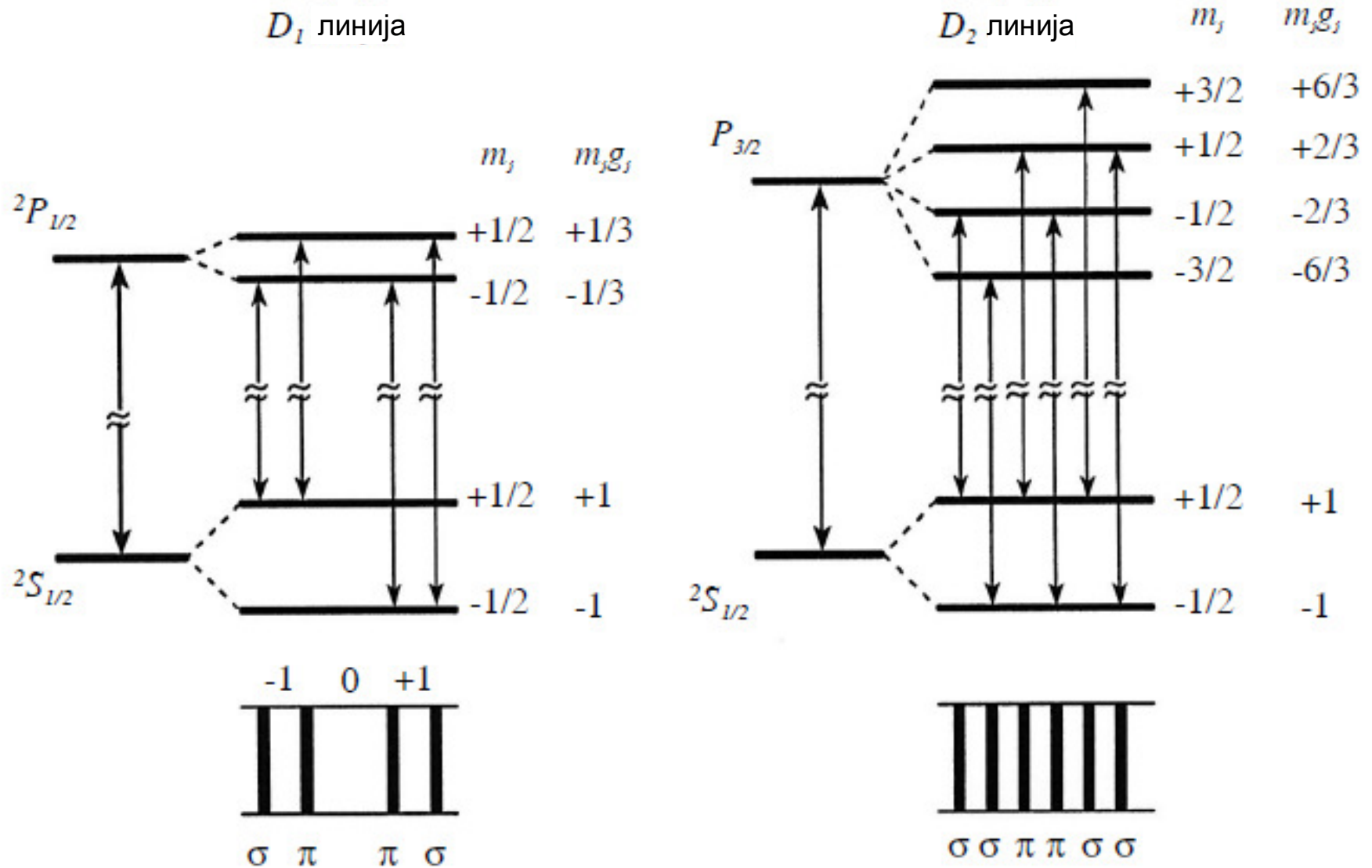
$$\Delta U_0 + m_{j_2} \mu_B B_0 - m_{j_1} \mu_B B_0 = \Delta U_0 + \Delta m_j \mu_B B_0$$

$$\Delta l = \pm 1$$

$$\Delta m_j = 0, \pm 1$$

$\Delta U$	$\omega$
$\Delta U_0 - \mu_B B_0$	$\omega_{III} = \omega_0 - \frac{eB_0}{2m}$
$\Delta U_0$	$\omega_0$
$\Delta U_0 + \mu_B B_0$	$\omega_{II} = \omega_0 + \frac{eB_0}{2m}$

# „Аномални” Земанов ефекат



$$U = g_j m_j \mu_B B, \quad g_j = 1 + \frac{j(j+1) - l(l+1) + s(s+1)}{2j(j+1)}$$