

$$\frac{(ml^2 + m\frac{l^2}{4})\omega_2^2}{2} = mg(l + \frac{l}{2})(\cos\alpha_0 - \cos\alpha). \quad (3)$$

Выражая из (3) значение угловой скорости  $\omega_2$ , получим

$$\omega_2 = \sqrt{2 \cdot \frac{6}{5} \cdot \frac{g}{l} (\cos\alpha_0 - \cos\alpha)}. \quad (4)$$

Как видим из (2) и (4) отношение угловых скоростей  $\omega_2$  к  $\omega_1$  остается постоянным при падении спицы

$$\frac{\omega_2}{\omega_1} = \sqrt{\frac{6}{5}}. \quad (5)$$

Это говорит о том, что так же будут соотноситься и средние угловые скорости падения спиц. Следовательно, времена падения будут связаны обратным соотношением

$$\frac{t_2}{t_1} = \sqrt{\frac{5}{6}} \Rightarrow t_2 = t_1 \sqrt{\frac{5}{6}}. \quad (6)$$

### **Задание 3. «Конденсатор»**

Потенциал, создаваемый нижней пластиной в точке  $A$  не меняется, тогда как потенциал, создаваемый верхней пластиной при неизменной «геометрии» пропорционален  $\sigma_1$

$$\varphi_1 = \alpha \sigma_1 = \alpha \gamma \sigma_0. \quad (1)$$

Поскольку при  $\gamma = 1$  заряды пластин одинаковы, то потенциалы, создаваемые ими в точке  $A$ , в этом случае также равны. Отсюда следует, что

$$\alpha = \frac{\varphi_0}{2\sigma_0}. \quad (2)$$

Поскольку потенциалы складываются алгебраически, то искомая зависимость линейна и имеет вид

$$\varphi(\gamma) = \frac{\varphi_0}{2}(1 + \gamma). \quad (3)$$

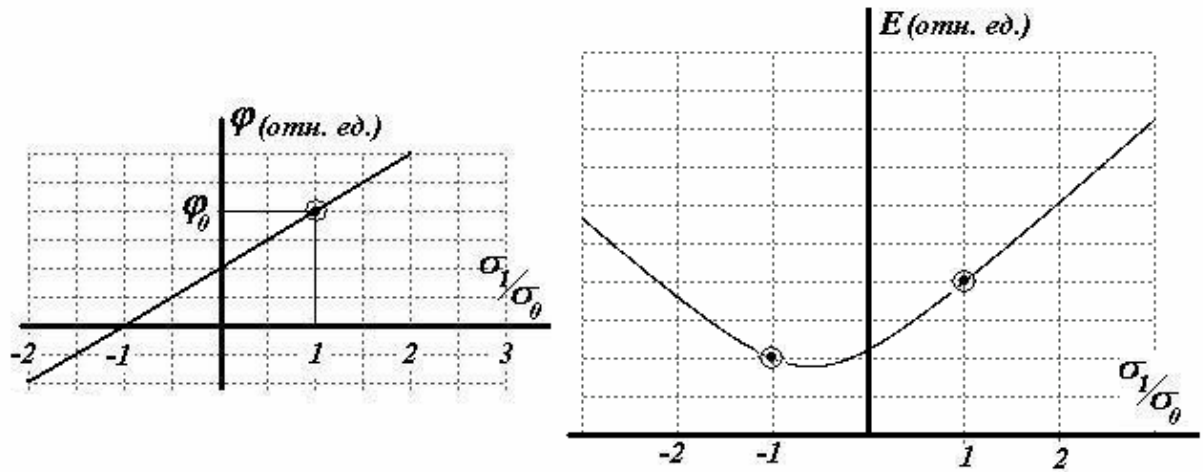
С напряженностями ситуация несколько «напряженнее». Поскольку при  $\gamma = 1$  результирующее поле не исчезло, то это говорит о том, что точка  $A$ , находится в зоне т.н. «краевых эффектов», где векторы напряженностей каждой из пластин имеют не только нормальные ( $\vec{E}_\perp$ ), но и тангенциальные ( $\vec{E}_\parallel$ ) компоненты. Как и в первом пункте следует учесть, что напряженности полей пропорциональны плотностям зарядов, тогда выражения для соответствующих компонент напряженностей примут следующий вид

$$\begin{aligned} E_\parallel(\gamma) &= \frac{E_2}{2}(1 + \gamma) \\ E_\perp(\gamma) &= \frac{E_1}{2}(1 - \gamma) \end{aligned} \quad (4)$$

Соответственно искомая зависимость  $E(\gamma)$  может быть найдена с помощью теоремы Пифагора

$$E(\gamma) = \sqrt{(E_{\parallel}(\gamma))^2 + (E_{\perp}(\gamma))^2} = \frac{\sqrt{E_1^2(1-\gamma)^2 + E_2^2(1+\gamma)^2}}{2}. \quad (5)$$

Графики полученных зависимостей показаны на рисунке.



#### Задание 4. «Суперпозиция»

а) В момент максимального удаления от поверхности пластины на расстояние  $h$  скорость (кинетическая энергия) электрона обратится в нуль. Следовательно, согласно закону сохранения энергии можем записать

$$\frac{m V_0^2}{2} = e E h \Rightarrow h = \frac{m V_0^2}{2 e E}, \quad (1)$$

где  $m$  — масса электрона, а  $e$  — его заряд.

б) При движении электрона под действием силы Лоренца он будет описывать окружность радиуса  $R$ . Согласно основному закону динамики можем записать

$$\frac{m V_0^2}{R} = e B V_0 \Rightarrow R = \frac{m V_0}{e B}. \quad (2)$$

Следовательно, в данном случае максимальное удаление от поверхности пластины будет равно

$$R = \frac{m V_0}{e B}. \quad (3)$$

в) В случае одновременного действия двух полей магнитное поле будет «поворачивать» электрон, а электрическое — тормозить. Направим ось  $Ox$  вдоль пластины, а ось  $Oy$  — перпендикулярно. Если электрон оказался на расстоянии  $h$  от поверхности пластины, то согласно закону сохранения энергии

$$\frac{m V_0^2}{2} - \frac{m V^2}{2} = e E h. \quad (4)$$