



www.mohandesyar.com

عنوان

فیزیک



فیزیک ۲

فصل ۷

استاد و مولف: دکتر مسعود جزایری

پاییز ۱۳۸۴

Edit and develop by: Majid Mohammadi, Sadra Fani



دی الکتریک ها

در بسیاری از خازن ها بین صفحات ماده عایقی مانند کاغذ یا پلاستیک قرار دارد. چنین موادی را دی الکتریک می نامند. این نوع مواد برای حفظ فاصله فیزیکی صفحات خازن بکار می روند. چون قابلیت شکست دی الکتریک بیشتر از هوا است، لذا نشت بار را بخصوص برای ولتاژهای بالا می تواند به حداقل برسانند. از لحاظ تجربی مشخص شده است که ظرفیت خازن با دی الکتریک افزایش پیدا می کند.

ظرفیت خازن با دی
الکتریک

$$k_e = \frac{C_d}{C} = \text{ثابت دی الکتریک} = \frac{\text{ظرفیت خازن بدون دی الکتریک}}{\text{ظرفیت خازن با دی الکتریک}}$$

فقط به جنس دی الکتریک بستگی دارد. تجربه نشان می دهد که برای تقریباً تمامی دی الکتریک ها $k_e > 1$ است. هر دی الکتریک دارای استقامت دی الکتریکی است و آن ماکزیمم مقدار میدان الکتریکی است که بعد از آن شکست اتفاق می افتد و بارها شروع به حرکت می کنند. در جدول زیر برای بعضی از دی الکتریک ها ثابت دی الکتریک و استقامت دی الکتریکی را نشان می دهیم.

ماده	k_e	استقامت دی الکتریکی
		(10^6 v/m)
	1.00059	3
	3.7	16
	4-6	9
	80	-

ظرفیت در حضور دی الکتریک از نقطه نظر ملکولی توضیه پذیر است. نشان می دهیم که k_e ایست از واکنش دی الکتریک در میدان الکتریکی خارجی، دو نوع الکتریک وجود دارد. نوع اول دی الکتریک ها پلار هستند، این نوع دی الکتریک ها دارای ممان دوقطبی الکتریک دائمی هستند مانند ملکولهای آب. این ملکولها مرکز ثقل بارهای مثبت و منفی بطور دائمی از یکدیگر جدا هستند.



که در شکل نمایش داده شده است. جهت‌گیری ملکولهای قطبی در غیاب میدان خارجی است. که میدان الکتریکی \vec{E} اعمال شود، گشتاور ایجاد شده باعث می‌شود که ملکولها بچرخند در راستای \vec{E} قرار گیرند.

دوم دی‌الکتریک‌ها را دی‌الکتریک‌ها را دی‌الکتریک‌های غیرپلار نامند. این نوع دی‌الکتریک‌ها دارای دوقطبی دائمی نیستند، با قرار دادن این نوع مواد در میدان الکتریکی خارجی ممان دو قطبی الکتریکی می‌شود. در شکل ملکولهای غیر قطبی در غیاب میدان خارجی و در حضور میدان خارجی \vec{E} نمایش داده شده است.

مثال ۱۵- گشتاور وارد به یک دوقطبی در میدان الکتریکی یکنواخت را محاسبه نمائید.

حل:

$$\vec{F} = \vec{F}_+ + \vec{F}_- = q\vec{E} - q\vec{E} = 0$$

نیرو

نیروی وارد به یک دوقطبی در میدان یکنواخت برابر صفر است. گشتاور وارد به دوقطبی، طبق تعریف، گشتاور

$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}$$

گشتاور حول مرکز دوقطبی

$$\vec{\tau} = \vec{\tau}_+ + \vec{\tau}_- = \vec{r}_+ \times \vec{F}_+ + \vec{r}_- \times \vec{F}_- = \vec{r}_+ \times \vec{F}_+ + (-\vec{r}_+) \times$$

$$\vec{\tau} = 2\vec{r}_+ \times \vec{F}_+ = 2q\vec{r}_+ \times \vec{E} = \vec{P} \times \vec{E}$$

$$\vec{\tau} = \vec{P} \times \vec{E}$$

گشتاور وارد به دوقطبی در میدان الکتریکی یکنواخت برابر است با حاصلضرب خارجی ممان دوقطبی آن \vec{P} در میدان الکتریک \vec{E} .

مثال ۱۶- انرژی پتانسیل یک دوقطبی که با میدان الکتریکی یکنواخت \vec{E} زاویه θ می‌سازد چقدر است؟ به عبارت دیگر چه مقدار کار در مقابل گشتاور نیروی الکتریک لازم است تا اینکه دو قطبی را از پایدارترین حالت به اندازه زاویه θ بچرخانیم.

حل:

ناپایدارترین حالت پایدارترین حالت

هر دو حالت نمایش داده شده در شکل حالت‌های تعادل هستند، ولی اولی ناپایدارترین و دومی پایدارترین حالت. معادل مکانیکی آنها گلوله پشت کاسه و گلوله داخل کاسه است.

کار انجام شده در مقابل گشتاور نیروی الکتریکی برای چرخاندن دوقطبی به اندازه زاویه θ

$$U = w = \int_0^\theta \tau d\theta = \int_0^\theta PE \sin\theta d\theta = -PE \cos\theta \Big|_0^\theta$$



$$= -PE \cos \theta + PE$$

با توجه به محاسبه فوق انرژی پتانسیل دوقطبی در میدان یکنواخت خارجی به صورت زیر تعریف می‌شود.

$$U = -\vec{P} \cdot \vec{E}$$

در حقیقت از مقدار ثابت PE که مربوط به مرجع پتانسیل است صرف نظر شده است. برای درک بهتر تفاوت دو رابطه، می‌توان رسید که چه مقدار کار لازم است تا دوقطبی را از پایدارترین حالت به ناپایدارترین حالت بچرخانیم:

$$U = -\vec{P} \cdot \vec{E} \quad \text{ابتدا از رابطه}$$

$$\Delta U = U_{180^\circ} - U_{0^\circ} = -\vec{P} \cdot \vec{E} \Big|_{180^\circ} - (-\vec{P} \cdot \vec{E}) \Big|_{0^\circ} = PE + PE = 2PE$$

$$U = -PE \cos \theta + PE \quad \text{سپس از رابطه}$$

$$U_{180^\circ} = 2PE$$

مشاهده می‌شود که هر دو رابطه به یک نتیجه می‌رسند. لذا حذف مقدار ثابت کاملاً مجاز است. در صورتی که در رابطه $U = -\vec{P} \cdot \vec{E}$ فقط از اختلاف پتانسیل استفاده شود.

پلاریزاسیون

نشان دادیم که مواد دی‌الکتریک شامل دوقطبی‌های الکتریکی دائمی یا القائی هستند. میدان متوسط الکتریکی تولید شده توسط تعداد زیادی دوقطبی‌های الکتریکی کوچک همسو شده، کمک زیادی به شناخت مواد دی‌الکتریک می‌نماید. یک قطعه دی‌الکتریک به شکل استوانه به سطح A و ارتفاع h مطابق شکل در نظر بگیرید. فرض کنید که N دوقطبی الکتریکی با ممان دوقطبی \vec{P} در آن قرار دارد. این دوقطبی‌ها بطور یکنواخت در حجم استوانه توزیع و همگی با محور استوانه همسو هستند.

سؤال مهم چگونگی تعیین میدان متوسط الکتریکی تولید شده توسط دوقطبی‌های همسو شده در استوانه است. برای پاسخ به این سؤال برار پلاریزاسیون \vec{P} را به صورت زیر تعریف می‌کنیم.

$$\vec{P} = \frac{\sum \vec{P}_i}{\text{حجم}}$$

بردار \vec{P} ممان دوقطبی خالص بر واحد حجم است. در حالت استوانه

$$P = \frac{NP}{Ah}$$

جهت \vec{P} موازی با دوقطبی‌های همسو شده یعنی محور استوانه است. برای ارتباط دادن بردار پلاریزاسیون \vec{P} به میدان متوسط الکتریکی که توسط دوقطبی‌ها تولید می‌شود، باید توجه نمود که تمام بارهای \pm مربوط به



دوقطبی های داخلی استوانه با بارهای معادل $\pm P_q$ روی سطح بالائی و پائینی استوانه می تواند تعویض شوند، زیرا بارهای مثبت و منفی دوقطبی های مجاور یکدیگر در داخل بطور متوسط یکدیگر را حذف می نمایند. تنها جایی که حذف بارها انجام نمی شود، برای دوقطبی های الکتریکی سطح بالائی استوانه چون دوقطبی بالای آنها موجود نیست. پس داخل استوانه بطور متوسط به صورت بدون بار ظاهر می شود و روی سطح بالائی استوانه بار خالص مثبت ظاهر می شود. بطریق مشابه روی سطح پائینی استوانه بار خالص منفی می شود.

جهت پلاریزاسیون \vec{P} از بارهای منفی بطرف مثبت است.

توزیع بار معادل

بطور متوسط بارهای مثبت و منفی داخل استوانه یکدیگر را خنثی می کنند.

ممان دوقطبی الکتریکی که توسط q_p تولید می شود و برابر است با ممان دوقطبی کل تمام دوقطبی های الکتریکی یعنی

$$q_p h = NP \Rightarrow q_p = \frac{NP}{h}$$

میدان الکتریکی E_p تولید شده توسط q_p ، با توجه به اینکه توزیع بار معادل یادآور خازن مسطح است، یعنی

$$E_p = \frac{\sigma_p}{\epsilon_0}$$

$$\sigma_p = \frac{q_p}{A} = \frac{NP}{Ah} = P$$

دریگاهای SI واحد P برابر است با $\frac{C.m}{m^2}$ یا $\frac{C}{m}$ که مشابه چگالی بار سطحی ایست بطور کلی اگر بردار پلاریزاسیون با بردار یکه عمود به سطح \hat{n} زاویه θ بسازد.

$$\sigma_p = \vec{P} \cdot \hat{n} = P \cos \theta$$

سیستم بار معادل میدان متوسط الکتریکی زیر را ایجاد می کند.

$$E_p = \frac{P}{\epsilon_0}$$

جهت میدان الکتریکی در خلاف جهت \vec{P} است لذا به فرم برداری

$$\vec{E}_p = -\frac{\vec{P}}{\epsilon_0} \quad (\text{دوقطبی های همسو})$$

میدان متوسط الکتریکی تمام دوقطبی ها در خلاف خود دوقطبی هاست. فرض اساسی استخراج این نتیجه آن بود که تمام دوقطبی ها همسو باشند.



در صورتی که دوقطبی‌ها راندم باشند پلاریزاسیون \vec{P} صفر است بنابراین میدان متوسط الکتریکی برای دوقطبی‌های راندم ایجاد نخواهد شد یعنی

$$\vec{E}_p = 0 \quad (\text{دوقطبی‌های راندم})$$

دی‌الکتریک پلار را در میدان خارجی \vec{E}_0 قرار دهیم، دوقطبی‌های ان گشتاور $\tau = \vec{P} \times \vec{E}_0$ می‌کنند که باعث می‌شود دوقطبی‌های \vec{P} با \vec{E}_0 همسو شوند، در نتیجه بدار پلاریزاسیون \vec{P} است \vec{E}_0 ایجاد می‌شود و این باعث ایجاد میدان متوسط الکتریکی \vec{E}_p مخالف با \vec{E}_0 می‌شود ان هم به نوبه خود باعث تضعیف \vec{E}_0 در داخل دی‌الکتریک می‌شود. میدان الکتریکی کل داخل دی‌الکتریک \vec{E}_d برابر جمع دو میدان است یعنی

$$\vec{E}_d = \vec{E}_0 + \vec{E}_p = \vec{E}_0 - \frac{\vec{P}}{\epsilon_0}$$

موارد، بردار پلاریزاسیون \vec{P} نه تنها هم جهت \vec{E}_0 است بلکه بطور خطی با \vec{E}_0 (در نتیجه با \vec{E}_d) متناسب است. این نتیجه منطقی ایست زیرا بدون میدان خارجی \vec{E}_0 ردیف شدن دوقطبی‌ها امکان‌پذیر نیست و بردار پلاریزاسیون \vec{P} هم بوجود نمی‌آید. ما رابطه خطی بین \vec{P} و \vec{E}_d را به صورت زیر تعریف می‌کنیم

$$\vec{P} = \epsilon_0 \chi_e \vec{E}_d$$

χ_e تأثیرپذیری الکتریکی (Susceptibility) نامند. ϵ_0 گذردهی الکتریکی است موادی که از رابطه فوق تبعیت می‌کنند را دی‌الکتریک‌های خطی نامند.

$$\vec{E}_0 = (1 + \chi_e) \vec{E}_d = k_e \vec{E}_d$$

$$k_e = (1 + \chi_e)$$

بطوری که

k_e همان ثابت دی‌الکتریک است. همانطور که گفته شد ثابت دی‌الکتریک k_e همیشه بزرگتر از یک است. چون $\chi_e > 0$ است. یعنی

$$E_d = \frac{E_0}{k_e} < E_0$$

پس میدان در داخل دی‌الکتریک تضعیف می‌شود ولی از بین نمی‌رود. اثر مشابهی برای دی‌الکتریک‌های غیر پلار مشاهده می‌شود زیرا وجود میدان خارجی \vec{E}_0 باعث القاء ممان دوقطبی الکتریکی در اتمها و یا ملکولهای دی‌الکتریک غیرپلار می‌شود. این دوقطبی‌های القاء شده با میدان الکتریکی \vec{E}_0 موازی هستند که این به نوبه خود منجر به ایجاد بردار



پلاریزاسیون \vec{P} به موازات \vec{E} می‌شود و در نتیجه میدان الکتریکی \vec{E}_p برخلاف \vec{E} تولید می‌شود که باعث کاهش میدان الکتریکی کل می‌شود.

دی‌الکتریک در خازن ایزوله

خازنی را به باطری با اختلاف پتانسیل V وصل و سپس باطری جدا می‌شود تا بار خازن q ثابت باقی بماند. حال اگر دی‌الکتریک به ثابت دی‌الکتریک k_e را وارد خازن کنیم تجربه نشان می‌دهد که اختلاف پتانسیل به اندازه فاکتور k_e کاهش می‌یابد. یعنی

$$v_d = \frac{v}{k_e}$$

$$c_d = \frac{q_d}{v_d} = \frac{q}{\frac{v}{k_e}} = k_e \frac{q}{v} = k_e c \quad \text{لذا}$$

مشاهده می‌شود که ظرفیت خازن با دی‌الکتریک به اندازه فاکتور k_e افزایش یافته است. میدان الکتریکی داخل دی‌الکتریک

$$E_d = \frac{v_d}{d} = \frac{v}{k_e d} = \frac{E}{k_e}$$

به اندازه فاکتور k_e کاهش پیدا می‌کند. پس در خازن ایزوله

$$\frac{c_d}{c} = \frac{v}{v_d} = \frac{E}{E_d} = k_e$$

در خازن غیر ایزوله

دوم وقتی‌ایست که باطری متصل باقی می‌ماند. از لحاظ تجربی مشاهده شده است که بارهای خازن به اندازه فاکتور k_e افزایش می‌یابند.

$$q_d = k_e q$$

q بار روی صفحات خازن بدون دی‌الکتریک و q_d بار روی صفحات خازن با دی‌الکتریک

$$c_d = \frac{q_d}{v_d} = \frac{q_d}{v} = \frac{k_e q}{v} = k_e c$$

دقیقاً همان مقداریست که در حالت خازن ایزوله به دست آمد (q ثابت). این نتیجه قابل پیش‌بینی‌ایست فقط به هندسه خازن بستگی دارد. در خازن غیر ایزوله

$$\frac{q_d}{q} = k_e$$



یکی افزایش ظرفیت خازن با دی الکتریک ایزوله با ظرفیت c را در نظر بگیرید اگر دی الکتریک به ثابت دی الکتریک k_e بین دو صفحه آن قرار گیرد، ظرفیت آن k_e برابر می شود. توجیح فیزیکی این افزایش ظرفیت با توجه به آنچه که تاکنون در مورد دی الکتریک ها گفته شد، ساده است. دی الکتریک بین صفحات خازن در میدان یکنواخت خازن که برابر $\frac{\sigma}{\epsilon_0}$ است قرار گرفته است. در حقیقت مسأله ما بررسی اثر میدان

خارجی بر یک دی الکتریک است. دی الکتریک چه پلار و یا غیرپلار باشد، اگر میدان الکتریکی بر آن ردیف شدن دوقطبی های آن یا القاء دوقطبی های همسو با میدان خازن است. بارهای مثبت و منفی داخل دی الکتریک بطور متوسط یکدیگر را خنثی می نمایند. تنها جایی که عمل حذف انجام نمی شود روی سطح دی الکتریک است. بار منفی پلاریزه روی سطح بالائی و بار مثبت پلاریزه روی سطح پائینی. این بارهای سطحی پلاریزه به نوبه خود تولید میدان \vec{E}_p را می نمایند که برخلاف جهت میدان خازن \vec{E} است لذا میدان در داخل دی الکتریک برابر است با

$$\vec{E}_d = \vec{E} + \vec{E}_p$$

$$\vec{E}_d < E$$

چون \vec{E}_p و \vec{E} برخلاف یکدیگرند E_d همیشه از \vec{E} کوچکتر است. دی الکتریک ها اثر میدان خارجی را تضعیف می کنند ولی آن را کاملاً از بین نمی برند برخلاف هادی ها که اثر میدان خارجی را کاملاً از بین می برند. با تضعیف میزان در داخل دی الکتریک اختلاف پتانسیل

$$v_d = E_d d$$

$$v_d < v$$

از حالت خلاء کاهش پیدا می کند یعنی

لذا ظرفیت خازن با دی الکتریک $c_d = \frac{q}{v_d} > c$ بزرگتر از ظرفیت خازن بدون است.

قانون گوس برای دی الکتریک ها

خازنی سطحی رامطابق شکل در نظر بگیرید. وقتی دی الکتریک وجود ندارد، میدان الکتریک \vec{E} در ناحیه بین صفحات را می توان با استفاده از قانون گوس به دست آورد.

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = EA = \frac{q}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$



مشاهده کردیم که وقتی دی‌الکتریک وارد شود بار القائی q_p با علامت مخالف به وجود می‌آید. به طوری که بار خالص داخل سطح گوس $q - q_r$ است.

سطح گوس سطح گوس

پس

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = E_d A = \frac{q - q_p}{\epsilon_0}$$

$$E_d = \frac{q - q_p}{\epsilon_0 A}$$

ولی گفتیم که اثر دی‌الکتریک تضعیف میدان اولیه به اندازه فاکتور k_e است

پس

$$E_d = \frac{E}{k_e} = \frac{\sigma}{k_e \epsilon_0} = \frac{q}{k_e \epsilon_0 A} = \frac{q - q_p}{\epsilon_0 A}$$

که از آن بار القائی را می‌توانیم به دست آوریم.

$$q_p = q \left(1 - \frac{1}{k_e} \right)$$

توجه کنید که اگر $k_e = 1$ ، $q_p = 0$ که مربوط به حالتی ایست که ماده

دی‌الکتریک وجود نداشته باشد جایگزینی $q_p = q \left(1 - \frac{1}{k_e} \right)$ در رابطه

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{q - q_p}{\epsilon_0} = \frac{q}{k_e \epsilon_0} = \frac{q}{\epsilon}$$

بطوری که $\epsilon = k_e \epsilon_0$ را گذردهی دی‌الکتریک dielectric permittivity نامند به صورت دیگر

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = q$$

که در آن $\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E}$ را بردار جابجائی الکتریکی electric displacement vector می‌نامند. رابطه فوق را قانون گوس برای دی‌الکتریک‌ها نامند. توجه نمائید که

۱- q بار آزاد است.

۲- انتگرال شار k_e برابر شده است.

بردارهای سه گانه الکتریکی

ما تاکنون با سه بردار \vec{E} ، \vec{D} و \vec{P} آشنا شده‌ایم.



۱- \vec{D} فقط به بارهای آزاد مربوط می‌شود. میدان برداری \vec{D} را می‌توان با خطوط میدان \vec{D} نشان داد. درست مانند میدان \vec{D} که توسط خطوط میدان نمایش داده می‌شوند واحد \vec{D} کولمب بر متر مربع است.

۲- \vec{P} فقط به بارهای پلاریزه مربوط می‌شود. این میدان برداری را می‌توان توسط خطوط میدان نمایش داد. واحد آن کولمب بر متر مربع است.

۳- \vec{E} به تمام بارها مربوط می‌شود چه آزاد و چه پلاریزه. خطوط میدان \vec{E} می‌توانند مربوط به وجود هر دو نوع بار باشند. واحد \vec{E} نیوتن بر کولمب یا ولت متر است.

بردار \vec{E} تعیین کننده نیروی ورد به بارهاست، از این لحاظ کمیت اساسی مورد نظر است در صورتی که بردارهای \vec{D} و \vec{P} بردارهای کمکی هستند که در مسائل پیچیده می‌توانند مفید واقع شوند.

بردارهای \vec{P} و \vec{D} هر دو را می‌توان بر حسب \vec{E} بیان نمود. قبلاً مشاهده شد که

$$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E} \quad \oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = q$$

با استفاده از قانون گوس و قانون گوس برای دی‌الکتریک ها داریم

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = E_d A = \frac{q - q_p}{\epsilon_0} \Rightarrow E_d \frac{q}{A\epsilon_0} - \frac{q_p}{A\epsilon_0}$$

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = q \Rightarrow DA = q \Rightarrow D = \frac{q}{A}$$

E_d شدت میدان E در داخل دی الکتريک است. یعنی

$$E_d = \frac{E}{k} = \frac{q}{A\epsilon_0 k_e}$$

$\frac{q_p}{A}$ چگالی بارهای سطحی پلاریزه است می‌توان آن را به صورت $\frac{q_p d}{Ad}$ نیز

نوشت یعنی ممان دو قطبی بر واحد حجم که همان بردار پلاریزاسیون P

است. لذا رابطه $E_d = \frac{q}{A\epsilon_0} - \frac{q_p}{A\epsilon_0}$ به صورت زیر در می‌آید.

$$D = \epsilon_0 E + P$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} \quad \text{بصورت کلی}$$

توجه: از اندیس d صرف نظر شده است.

لذا با ترکیب دو رابطه برای \vec{D} می‌توان \vec{P} را بر حسب \vec{E} به دست آورد.

$$\vec{P} = \epsilon_0 (k_e - 1) \vec{E}$$

این رابطه را می‌توان از طریق دیگری نیز به دست آورد. یعنی از



$$q_d = q \left(1 - \frac{1}{k_e} \right)$$

اگر طرفین را به سطح خازن تقسیم نمائیم داریم

$$\frac{q_d}{A} = \frac{q}{A} \left(1 - \frac{1}{k_e} \right)$$

$$P = D \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) = \epsilon_0 k_e E \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) \\ = \epsilon_0 E (k_e - 1)$$

در شکل اول \vec{D} ، $\epsilon_0 \vec{E}$ و \vec{P} در دی الکتریک و در خلاء برای خازن مسطح نمایش داده شده‌اند. در شکل دوم نمونه‌هایی از خطوط \vec{D} (بار آزاد)، $\epsilon_0 \vec{E}$ (تمام بارها) و \vec{P} (بارهای پلاریزه) به تصویر کشیده شده‌اند.

روابطی که بین بردارهای سه گانه تاکنون به دست آمده روابط کلی‌اند و فقط به خازن مسطح منحصر نمی‌شوند. از معادلات ماکسول می‌توان نشان داد که صرف نظر از نوع مسأله، مؤلفه عمودی \vec{D} نسبت به سطح دی الکتریک دارای مقدار مشابه در دو ظرف سطح می باشد. یا به عبارت دیگر از گذر از سطح دی الکتریک ها مؤلفه عمودی \vec{D} بطور پیوسته تغییر می‌کند. می توان نشان داد که مؤلفه مماسی \vec{E} نسبت به سطح دی الکتریک در دو طرف سطح دارای یک مقدار می‌باشد، یا مؤلفه مماسی میدان الکتریکی در گذر از سطح دی الکتریک‌ها بطور پیوسته تغییر می‌کند. \vec{P} در خارج دی الکتریک صفر است. این مجموعه شرائط برای \vec{D} ، \vec{E} و \vec{P} را شرائط مرزی نامند. در جدول این خواص خلاصه شده‌اند.

نام	نماد	وابستگی	شرائط مرزی
میدان الکتریکی	\vec{E}	تمام بارها	مؤلفه
مماسی پیوسته			
جابجایی الکتریکی	\vec{D}	فقط بارهای آزاد	مؤلفه
عمودی پیوسته			
پلاریزاسیون	\vec{P}	فقط بارهای پلاریزه در خلاء صفر	
بطور خلاصه			
معادله معرف \vec{E}	$\vec{F} = q\vec{E}$		
رابطه کلی بین سه بردار	$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$		
\vec{D} و \vec{P} بر حسب \vec{E}	$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E}$		
	$\vec{P} = \epsilon_0 \vec{E} (k_e - 1)$		



قانون گوس وقتی که محیط دی الکتریک وجود داشته باشد $\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = q$ (فقط بار آزاد)

ظرفیت با دی الکتریک ها

خازن کروی به شعاع داخلی a و شعاع خارجی b مطابق شکل در نظر بگیرید. کره داخلی دارای بار $+q$ و کره خارجی دارای بار $-q$ می باشد. اگر خازن ایزوله باشد و دی الکتریک به ثابت دی الکتریک k_e مطابق شکل در فاصله بین شعاعهای r_1 و r_2 بین دو صفحه خازن قرار گیرد. ظرفیت این خازن را محاسبه نمایید.

حل:

این مسأله را می توان به دو روش حل نمود.

- روش مستقیم

ابتدا باید میدان الکتریک را در نواحی I و II با استفاده از قانون گوس برای دی الکتریک ها به دست آوریم.

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = q \quad v'_d = \Delta\phi = -\int_b^a \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

ناحیه I: $a < r < r_1$

سطح گوس کروی مطابق شکل در نظر می گیریم.

بطورکلی

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = D 4\pi r^2 = q \Rightarrow D = \frac{q}{4\pi r^2} \Rightarrow \vec{D} = \frac{q}{4\pi r^2} \hat{r}$$

$$\vec{D} = k_e \epsilon_0 \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r}$$

ناحیه I خلاء است لذا

$$k_e = 1$$

ناحیه II: $r_1 < r < r_2$

سطح گوس کروی مطابق شکل در نظر می گیریم.

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = D 4\pi r^2 = q \Rightarrow D = \frac{q}{4\pi r^2} \Rightarrow \vec{D} = \frac{q}{4\pi r^2} \hat{r}$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 k_e r^2} \hat{r}$$

زیرا در ناحیه II دی الکتریک وجود دارد و ثابت دی الکتریک برابر k_e است.

ناحیه III: $r_2 < r < b$



$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = Dq\pi r^2 = q \Rightarrow D = \frac{q}{4\pi r^2} \Rightarrow \vec{D} = \frac{q}{4\pi r^2} \hat{r}$$

$$\vec{D} = k_e \epsilon_0 \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r}$$

ناحیه III خلأ است لذا $k_e = 1$

اختلاف پتانسیل دو سطح خازن

$$v'_d = \Delta\varphi = -\int_b^a \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

مسیر انتگرال‌گیری شعاعی و از کره b به طرف کره a انجام می‌شود. این انتگرال به سه قسمت تقسیم می‌شود.

$$\begin{aligned} v'_d &= -\int_b^{r_2} \vec{E} \cdot d\vec{l} - \int_{r_2}^{r_1} \vec{E} \cdot d\vec{l} - \int_{r_1}^a \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &= -\int_b^{r_2} \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r} \cdot \hat{r} dr - \int_{r_2}^{r_1} \frac{q}{4\pi \epsilon_0 k_e r^2} \hat{r} \cdot \hat{r} dr - \int_{r_1}^a \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r} \cdot \hat{r} dr \\ &= \frac{q}{4\pi \epsilon_0} \left[\frac{1}{r} \right]_b^{r_2} + \frac{q}{4\pi \epsilon_0 k_e} \left[\frac{1}{r} \right]_{r_2}^{r_1} + \frac{q}{4\pi \epsilon_0} \left[\frac{1}{r} \right]_{r_1}^a \\ &= \frac{q}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{b} \right) + \frac{q}{4\pi \epsilon_0 k_e} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) + \frac{q}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{r_1} \right) \end{aligned}$$

توجه:

اگر دی الکتریک وجود نداشته باشد یعنی $k_e = 1$ یا $r_1 = r_2$ به v اختلاف پتانسیل دو کره در حالت خلأ تبدیل می‌شود.

$$v'_d \rightarrow v = \frac{q}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right)$$

اگر دی الکتریک بطور کامل فضای خازن کروی را پر کرده باشد یعنی

$$r_2 = b \text{ و } r_1 = a$$

$$v'_d \rightarrow v_d = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 k_e} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right) = \frac{v}{k_e}$$

ظرفیت خازن

$$c'_d = \frac{q}{v'_d} = \frac{4\pi \epsilon_0}{\frac{1}{r_2} + \frac{1}{b} + \frac{1}{k_e} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) + \frac{1}{a} - \frac{1}{r_1}}$$

در حالت $k_e = 1$ یا $r_1 = r_2$



$$c'_d \rightarrow c = \frac{4\pi\eta_0}{\frac{1}{a} - \frac{1}{b}}$$

و اگر $r_1 = a$ و $r_2 = b$

$$c'_d \rightarrow c_d = \frac{4\pi\epsilon_0}{\frac{1}{k_e} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right)} = k_e c$$

b- حلّ با استفاده از ظرفیت خازن کروی

در بخش خازن‌ها ظرفیت خازن کروی استخراج شد $c = \frac{4\pi\epsilon_0}{\frac{1}{a} - \frac{1}{b}}$

این مسأله معادل سه خازن کروی ایست که به صورت سری به یکدیگر متصل شده باشند.

$$\frac{1}{c_{eq}} = \frac{1}{c'_d} = \frac{1}{c_I} + \frac{1}{c_{II}} + \frac{1}{c_{III}}$$

$$c_I = \frac{4\pi\epsilon_0}{\frac{1}{a} - \frac{1}{r_1}}, c_{II} = \frac{k_e 4\pi\epsilon_0}{\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2}}, c_{III} = \frac{4\pi\epsilon_0}{\frac{1}{r_2} - \frac{1}{b}}$$

$$\frac{1}{c'_d} = \frac{\frac{1}{a} - \frac{1}{r_1}}{4\pi\epsilon_0} + \frac{\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2}}{k_e 4\pi\epsilon_0} + \frac{\frac{1}{r_2} - \frac{1}{b}}{4\pi\epsilon_0}$$

$$\frac{1}{c'_d} = \frac{\left(\frac{1}{a} - \frac{1}{r_1} \right) + \frac{1}{k_e} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) + \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{b} \right)}{4\pi\epsilon_0}$$

$$\frac{1}{c'_d} = \frac{4\pi\epsilon_0}{\frac{1}{a} - \frac{1}{r_1} + \frac{1}{k_e} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) + \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{b} \right)}$$

خازن استوانه‌ای غیر ایزوله به شعاع داخلی a شعاع خارجی b که به باطری به اختلاف پتانسیل v وصل است را در نظر بگیرید. دی الکتریک با ثابت دی الکتریک k_e را در فاصله $\rho = \rho_1$ و $\rho = \rho_2$ مطابق شکل بین دو صفحه خازن



استوانه‌ای قرار می‌دهیم (باتری متصل باقی می‌ماند). ظرفیت خازن را محاسبه نمائید. (طول خازن را L بگیرید).

a- روش مستقیم

در این روش ابتدا میدان الکتریکی در سه ناحیه خلأ، دی الکتریک و خلأ بین دو صفحه خازن محاسبه می‌شود. باید توجه داشت که پس از ورود دی الکتریک بار خازن از q به q'_d تغییر می‌نماید ولی اختلاف پتانسیل خازن ثابت باقی می‌ماند.

ناحیه I: $a < \rho < \rho_1$

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = q'_d$$

$$D = 2\pi\rho L = q'_d \Rightarrow D = \frac{q'_d}{2\pi\rho L} \Rightarrow \vec{D} = \frac{q'_d}{2\pi\rho L} \hat{\rho}$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 \rho L} \hat{\rho}$$

ناحیه II: $\rho_1 < \rho < \rho_2$

$$D 2\pi\rho L = q'_d \Rightarrow D = \frac{q}{2\pi\rho L} \Rightarrow \vec{D} = \frac{q}{2\pi\rho L} \hat{\rho}$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{q}{2\pi\epsilon_0 k_e L \rho} \hat{\rho}$$

در محیط II محیط دی الکتریک با ثابت دی الکتریک k_e

ناحیه III: $\rho_2 < \rho < b$

$$D 2\pi\rho L = q'_d \Rightarrow D = \frac{q'_d}{2\pi\rho L} \Rightarrow \vec{D} = \frac{q'_d}{2\pi\rho L} \hat{\rho}$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 L \rho} \hat{\rho}$$

در ناحیه III خلأ لذا $k_e = 1$

اختلاف پتانسیل بین دو استوانه

$$v = \Delta\phi = -\int_b^a \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_b^{\rho_2} \vec{E} \cdot d\vec{l} - \int_{\rho_2}^{\rho_1} \vec{E} \cdot d\vec{l} - \int_{\rho_1}^a \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$= -\int_b^{\rho_2} \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 L \rho} \hat{\rho} \cdot \hat{\rho} d\rho - \int_{\rho_2}^{\rho_1} \frac{q}{2\pi\epsilon_0 k_e L \rho} \hat{\rho} \cdot \hat{\rho} d\rho$$

$$- \int_{\rho_1}^a \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 L \rho} \hat{\rho} \cdot \hat{\rho} d\rho$$

مسیر انتگرال شعاعی ایست و از استوانه بیرونی به طرف استوانه داخلی ایست.



$$v = -\frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 L} \ln \rho \Big|_b^{\rho_2} - \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 k_e L} \ln \rho \Big|_{\rho_2}^{\rho_1} - \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 L} \ln \rho \Big|_{\rho_1}^a$$

$$= \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 L} \ln \frac{b}{\rho_2} + \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 k_e L} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} + \frac{q'_d}{2\pi\epsilon_0 L} \ln \frac{\rho_1}{a}$$

$$q'_d = \frac{2\pi\epsilon_0 Lv}{\ln \frac{b}{\rho_2} + \frac{1}{k_e} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} + \ln \frac{\rho_1}{a}}$$

در حالات خاص $\rho_1 = \rho_2$ یا $k_e = 1$

$$q'_d \rightarrow q = \frac{2\pi\epsilon_0 LV}{\ln \frac{b}{a}} \quad (\text{بار در حالت خلأ})$$

و در حالت $\rho_1 = a$ و $\rho_2 = b$ یعنی وقتی که دی الکتریک کاملاً فضای بین دو صفحه استوانه‌ای خازن استوانه‌ای را پر کرده باشد.

$$q'_d \rightarrow k_e q = \frac{k_e 2\pi\epsilon_0 Lv}{\ln \frac{b}{a}} = k_e cv$$

یعنی بار خازن k_e برابر می‌شود.
ظرفیت خازن

$$c'_d = \frac{q'_d}{v} = \frac{2\pi\epsilon_0 L}{\ln \frac{b}{\rho_2} + \frac{1}{k_e} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} + \ln \frac{\rho_1}{a}}$$

b- با استفاده از ظرفیت خازن استوانه‌ای

$$\frac{1}{c'_d} = \frac{1}{c_{eq}} \frac{1}{c_{eq}} = \frac{1}{c'_d} = \frac{1}{c_I} + \frac{1}{c_{II}} + \frac{1}{c_{III}}$$

$$= \frac{\ln \frac{\rho_1}{a}}{2\pi\epsilon_0 L} + \frac{\ln \frac{\rho_2}{\rho_1}}{k_e 2\pi\epsilon_0 L} + \frac{\ln \frac{b}{\rho_2}}{2\pi\epsilon_0 L}$$

$$c'_d = \frac{2\pi\epsilon_0 L}{\ln \frac{\rho_1}{a} + \frac{1}{k_e} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} + \ln \frac{b}{\rho_2}}$$



$$q'_d = c'_d v = \frac{2\pi\epsilon_0 L v}{\ln \frac{\rho_1}{a} + \frac{1}{k_e} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} + \ln \frac{b}{\rho_2}}$$

نیرو و گشتاور از طریق انرژی الکتروستاتیکی

در این بخش ما روشی برای محاسبه نیروی وارد به یک جسم باردار در یک سیستم را مورد بررسی قرار می‌دهیم این سیستم می‌تواند متشکل از هادی‌ها، دی الکتریک‌ها و بارهای نقطه‌ای می‌باشد. دو حالت متمایز را در نظر می‌گیریم.

- (۱) سیستم ایزوله که بار اجسام واقع در آن ثابت هستند.
- (۲) سیستم غیرایزوله که پتانسیل اجسام هادی در آن ثابت نگه داشته می‌شود.

سیستمی از اجسام با بار ثابت

سیستمی ایزوله متشکل از هادی‌های باردار شده و دی الکتریک‌ها را در نظر بگیرید. بار روی اجسام این سیستم ثابت است. اگر نیروهای الکتریکی یکی از اجسام را به اندازه $d\vec{\zeta}$ جابجا کنند. کار مکانیکی انجام شده توسط سیستم برابر است با

$$dw^{(M)} = \vec{F} \cdot d\vec{\zeta} = F_{\zeta} d\zeta$$

که در آن \vec{F} نیروی الکتریک کل وارد شونده به جسم با بار ثابت است. چون سیستم ایزوله است انجام این کار مکانیکی به ازای کاهش انرژی الکترواستاتیکی ذخیره شده خواهد بود، یعنی

$$dw^{(M)} = -dw\vec{F} \cdot d\vec{\zeta} = F_{\zeta} d\zeta$$

$$F_{\zeta} = -\left. \frac{dw}{d\zeta} \right|_q \quad (\text{بار ثابت})$$

اگر جسم مورد نظر مقید به چرخش حول یک محور باشد، بطور مثال محور z ، کار مکانیکی انجام شده توسط سیستم برای دوران $d\phi$

$$dw^{(M)} = \tau_z d\phi = -dw$$

$$\tau_z = -\left. \frac{dw}{d\phi} \right|_q \quad (\text{بار ثابت})$$

سیستمی متشکل از اجسام هادی با پتانسیل ثابت

سیستمی متشکل از اجسام هادی و دی الکتریک های بدون بار در نظر بگیرید. پتانسیل اجسام هادی با اتصال به منابع خارجی مانند باتری ثابت نگه داشته می‌شود. اگر یکی از اجسام به اندازه $d\vec{\zeta}$ جابجا شود انرژی



الکترواستاتیکی تغییر می کند. لذا باطری باید بار به اجسام هادی انتقال دهد تا اینکه آنها در پتانسیل ثابت باقی بماند. اگر dq_k باری باشد که به مدل k ام برای حفظ پتانسیل آنها φ_k اضافه شده باشد، کل انرژی که منابع وارد سیستم نموده‌اند.

$$dw_B = \sum_k \varphi_k dq_k$$

کار مکانیکی انجام شده توسط سیستم در اثر جابجائی $d\zeta$

$$dw^{(M)} = \vec{F} \cdot d\vec{\zeta} = F_\zeta d\zeta$$

نیروی وارد به حجم مورد نظر تحت شرایط پتانسیل ثابت $\vec{F} c_4 = \frac{\epsilon_0 (L-x)w}{d}$

است. انتقال بار باعث تغییر انرژی الکترواستاتیکی سیستم می‌شود یعنی

$$dw = \frac{1}{2} \sum_k \varphi_k dq_k = \frac{1}{2} dw_B$$

قانون بقاء انرژی به صورت زیر است

$$dw^{(m)} + dw = dw_B$$

$$F_\zeta d\zeta = dw \Rightarrow F_\zeta = - \left. \frac{dw}{d\zeta} \right|_v \quad (\text{پتانسیل ثابت})$$

اگر جسم مقید به دوران حول محور z باشد مؤلفه z گشتاور الکتریکی

$$\tau_z = \left. \frac{dw}{d\phi} \right|_v \quad (\text{پتانسیل ثابت})$$

مثال ۱- نیروی وارد به صفحه بالائی یک خازن مسطح را محاسبه نمایید.

a- خازن ایزوله

b- خازن ϵ_0 غیر ایزوله

$$F_z = - \left. \frac{dw}{d\phi} \right|_{q= \text{ثابت}} \quad \text{خازن ایزوله}$$

$$w = \frac{1}{2} \frac{q^2}{c}$$

$$c = \frac{\epsilon_0 A}{z}$$

$$F_z = - \frac{1}{2} q^2 \frac{d}{dz} \left(\frac{1}{c} \right) = - \frac{1}{2} q^2 \frac{1}{z^2} \frac{1}{\epsilon_0 A}$$

آموزنده است که این مسأله را مستقیماً بدون استفاده از رابطه برای F_z نیز حل نمائیم. فرض کنید صفحه بالائی به اندازه dz جابجا شود چون خازن ایزوله است بار آن q ثابت باقی می‌ماند. نیروهای الکترواستاتیکی وارد به



صفحه بالائی. کاری معادل $F_z dz$ انجام می‌دهند، لذا انرژی الکترواستاتیکی باید کاهش پیدا کند.

$$dw^{(M)} = F_z dz = -dw = -[w(z+dz) - w(z)]$$

$$= -\frac{1}{2} q^2 \left[\frac{1}{c(z+dz)} - \frac{1}{c(z)} \right]$$

با قرار دادن $c = \frac{\epsilon_0 A}{z}$

$$F_z dz = -\frac{1}{2} q^2 \left(\frac{z+dz}{\epsilon_0 A} - \frac{z}{\epsilon_0 A} \right) = -\frac{1}{2} \frac{q^2}{\epsilon_0 A} dz$$

$$F_z = -\frac{1}{2} \frac{q^2}{\epsilon_0 A}$$

که دقیقاً همان نتیجه قبل است.

خازن غیرایزوله ثابت

$$F_z = -\frac{dw}{d\phi} \Big|_{v=}$$

$$w = \frac{1}{2} cv^2$$

$$c = \frac{\epsilon_0 A}{z}$$

$$F_z = \frac{1}{2} v^2 \frac{dc}{dz} = \frac{1}{2} v^2 \left(\frac{-\epsilon_0 A}{z^2} \right)$$

$$= -\frac{1}{2} \frac{v^2 c^2}{\epsilon_0 A} = -\frac{1}{2} \frac{q^2}{\epsilon_0 A}$$

بطور مستقیم بدون استفاده از فرمول نیز می‌توان این مسأله را حل نمود.

۱- کار مکانیکی نیروی الکترواستاتیکی $dw^{(M)} = F_z dz$

۲- تغییر انرژی الکترواستاتیکی $dw = \frac{1}{2} v^2 dc$

۳- کار باطری برای حفظ پتانسیل صفحه بالائی

بار اولیه صفحه بالائی $q_i = vc_i$

بار نهائی بعد از جابجائی $q_f = vc_f$

بار تأمین شده توسط باطری در این جابجائی $q_f - q_i = v(c_f - c_i) = vdc$

چون این بار در حالتی که پتانسیل صفحه بالائی v بوده است به آن اضافه گردیده لذا کار انجام شده روی سیستم توسط باطری

$$dw_B = (q_f - q_i)v = v^2 dc$$

قانون بقاء انرژی



$$dw^{(M)} + dw = dw_3$$

$$F_z dz + \frac{1}{2} v^2 dc = v^2 dc$$

$$F_z dz = \frac{1}{2} v^2 dc \Rightarrow F_z = \frac{1}{2} v^2 \frac{dc}{dz}$$

که دقیقاً چیز است که قبلاً به دست آمد.

مثال ۲: خازن مسطحی با فاصله d و ابعاد $a \times l$ در نظر بگیرید. اگر دی‌الکتریکی به ثابت دی‌الکتریک k_e تا فاصله x بین دو صفحه خازن قرار گیرد.

نیروی وارد به دی‌الکتریک را محاسبه کنید. اگر

a- خازن ایزوله باشد (q ثابت)

b- خازن غیرایزوله باشد (v ثابت)

خازن ایزوله

برای محاسبه نیروی وارد به دی‌الکتریک ابتدا باید ظرفیت خازن را به صورت تابعی از x پیدا کنیم.

$$c_x = \frac{k_e \epsilon_0 a x}{d} \quad c_{l-x} = \frac{\epsilon_0 a (l-x)}{d}$$

ظرفیت کل

$$c = c_x + c_{l-x} = \frac{a}{d} [(k_e \epsilon_0 - \epsilon_0) x + \epsilon_0 l]$$

$$w(x) = \frac{1}{2} \frac{q^2}{c} = \frac{1}{2} \frac{d}{a} \frac{q^2}{(k_e \epsilon_0 - \epsilon_0) x + \epsilon_0 l}$$

$$\vec{F} = -\frac{dw}{dx} \hat{i} = \frac{1}{2} \frac{q^2 d}{a \epsilon_0} \frac{(k_e - 1)}{[x(k_e - 1) + l]^2} \hat{i}$$

نیرو جاذبه است یعنی دی‌الکتریک به طرف داخل کشیده می‌شود.

خازن غیرایزوله

$$w = \frac{1}{2} c v^2 = \frac{1}{2} \frac{\epsilon_0 a}{d} [x(k_e - 1) + l] v^2$$

$$\vec{F} = +\frac{dw}{dx} \hat{i}$$

$$= \frac{1}{2} \frac{a}{d} v^2 \epsilon_0 (k_e - 1) \hat{i}$$

نیرو دوباره جاذبه است.

شکل خطوط نیروی بین بارهای آزاد روی صفحات و بارهای پلاریزه القاء شده روی دی‌الکتریک را نشان می‌دهد.



مثال ۳: خازن مسطحی را در نظر بگیرید که به باطری به اختلاف پتانسیل v_0 وصل است. طول خازن را L و عرض آن w و فاصله صفحه آن را d بگیرید. اگر دی‌الکتریک به ضخامت y و ثابت دی‌الکتریک k_e مطابق شکل بین دو صفحه آن قرار گیرد.

الف- تغییر نسبی باز خازن را محاسبه نمایید.

ب- جهت و مقدار نیروی وارد به دی‌الکتریک را تعیین نمایید.

ج- در نواحی ۱، ۲، ۳، ۴ بردارهای سه گانه \vec{E} ، \vec{D} و \vec{P} را به دست آورید. تغییر نسبی بار خازن

$$c_1 = \frac{\epsilon_0 x w}{d_1} \quad c_2 = \frac{\epsilon_0 k_e x w}{d_2} \quad c_3 = \frac{\epsilon_0 x w}{d_2}$$

$$c_4 = \frac{\epsilon_0 (L-x) w}{d}$$

خازنهای c_1 و c_2 و c_3 سری هستند. ظرفیت معادل آنها را c'_d می‌گیریم.

$$\frac{1}{c'_d} = \frac{1}{c_{eq}} = \frac{1}{c_1} + \frac{1}{c_2} + \frac{1}{c_3} = \frac{d_1}{\epsilon_0 x w} + \frac{d_2}{\epsilon_0 k_e x w} + \frac{d}{\epsilon_0 (L-x) w}$$

خازن معادل c'_d با خازن c_4 موازیست لذا

$$c = c'_d + c_4$$

بار خازن قبل از ورود دی‌الکتریک $q = c v_0 = \frac{\epsilon_0 L w}{d} v_0$

بعد از ورود دی‌الکتریک بار خازن از q به q'_d تغییر می‌یابد ولی اختلاف پتانسیل v_0 باقی می‌ماند. لذا

$$c = \frac{q'_d}{v_0} \Rightarrow q'_d = c v_0$$

$$\frac{q'_d - q}{q} = \text{تغییر نسبی بار}$$

$$\vec{F} = + \frac{dw}{dx} \hat{i}$$

نیروی وارد به دی‌الکتریک

$$w = \frac{1}{2} c v^2 = \frac{1}{2} c v_0^2$$

$$\vec{F} = \frac{1}{2} v_0^2 \frac{dc}{dx} \hat{i}$$

نیرو جاذبه است.

بردارهای سه گانه \vec{D} ، \vec{E} و \vec{P}

بار خازن c'_d و بار خازن c_4 را محاسبه می‌نمائیم.



$$c'_d = \frac{q_x}{v_o} \Rightarrow q_x = c'_d v_o = c'_d \frac{q'_d}{c}$$

$$c_4 = \frac{q_{L-x}}{v_o} \Rightarrow q_{L-x} = c_4 v_o = c_3 \frac{q'_d}{c}$$

با توجه به اینکه q_x بار خازن c'_d و q_{L-x} بار خازن c_4 بر حسب داده‌های مسأله تعیین شده‌اند، بردارهای سه گانه الکتریکی را در نواحی 1، 2، 3 و 4 تعیین می‌کنیم.

$$D = \frac{q_x}{xw} \quad E = \frac{q_x}{\epsilon_o xw} \quad P = 0 \quad \text{ناحیه 1:}$$

$$D = \frac{q_x}{xw} \quad E = \frac{q_x}{\epsilon_o k_e xw} \quad P = \epsilon_o E (k_e - 1) \quad \text{ناحیه 2:}$$

$$= \epsilon_o \frac{q_x}{\epsilon_o k_e xw} (k_e - 1)$$

$$P = \frac{q_x}{xw} \left(1 - \frac{1}{k_e} \right)$$

$$D = \frac{q_x}{xw} \quad E = \frac{q_x}{\epsilon_o xw} \quad P = 0 \quad \text{ناحیه 3:}$$

$$D = \frac{q_{L-x}}{(L-x)w} \quad E = \frac{q_{L-x}}{\epsilon_o (L-x)w} \quad P = 0 \quad \text{ناحیه 4:}$$

مثال ۴: خازن استوانه‌ای به شعاع داخلی a و شعاع خارجی b ب اختلاف پتانسیل v وصل است. طول خازن L می باشد. دی‌الکتریک‌های با ثابت دی‌الکتریک k_1 و k_2 مطابق شکل بطور کامل فضای بین دو جوشن را پر کرده است.

الف- ظرفیت این خازن را محاسبه نمایید.

ب- انرژی ذخیره شده در خازن را محاسبه کنید.

ج- بردارهای \vec{D} ، \vec{E} و \vec{P} را در ناحیه دی‌الکتریک k_1 بین دو صفحه خازن استوانه‌ای به دست آورید.

ظرفیت:

ظرفیت خازن استوانه‌ای بدون دی‌الکتریک و به طول L قبلاً به دست آمده است.

$$C = \frac{2\pi\epsilon_o L}{\ln b/a}$$

$$C_1 = \frac{2\pi\epsilon_o k_1 L}{2 \ln b/a} \quad \text{لذا ظرفیت خازن با دی‌الکتریک } k_1 \text{ و طول } L/2$$



$$c = \frac{2\pi\epsilon_0 k_2 L}{2 \ln \frac{b}{a}} \quad " \quad " \quad " \quad k_2 \quad " \quad " \quad " \quad " \quad "$$

پس ظرفیت کل برابر است با

$$c = c_1 + c_2 = \frac{2\pi\epsilon_0 k_1 L}{2 \ln \frac{b}{a}} + \frac{2\pi\epsilon_0 k_2 L}{2 \ln \frac{b}{a}} = \frac{2\pi\epsilon_0 L}{2 \ln \frac{b}{a}} (k_1 + k_2)$$

انرژی ذخیره شده

$$w = \frac{1}{2} c v^2 = \frac{1}{2} \frac{\pi\epsilon_0 L}{\ln \frac{b}{a}} (k_1 + k_2) v^2$$

بردارهای سه گانه \vec{D} ، \vec{E} و \vec{P}

بار q_1 روی خازن c_1 قرار دارد و مقدار آن از رابطه زیر به دست می‌آید.

$$c_1 = \frac{q_1}{v} \Rightarrow q_1 = c_1 v = \frac{\pi\epsilon_0 L k_1}{\ln \frac{b}{a}} v$$

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = \frac{q}{\epsilon_0} \Rightarrow \vec{D}_1 = \frac{q_1}{\pi \rho L} (\hat{\rho})$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E} \Rightarrow \vec{E}_1 = \frac{\vec{D}_1}{k_1 \epsilon_0} = \frac{q_1}{\pi \epsilon_0 k_1 L_p} (\hat{\rho})$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 \vec{E} (k_e - 1) \Rightarrow \vec{P}_1 = \epsilon_0 (k_1 - 1) \frac{q_1}{\pi \epsilon_0 k_1 L_p} (\hat{\rho})$$

$$= \frac{q_1}{\pi \rho} \left(1 - \frac{1}{k_1} \right) (\hat{\rho})$$

مثال ۵:

خازن مسطحی با صفحات مربعی به ضلع a مفروض است. این خازن شارژ شده و سپس از منبع تغذیه جدا می‌شود. اگر دی‌الکتریک به ثابت دی‌الکتریک k و ضخامت b بین دو جوشن قرار گیرد.

الف- ظرفیت و انرژی پتانسیل خازن را محاسبه نمایید.

ب- اگر صفحه بالائی را به اندازه زاویه کوچک θ نسبت به صفحه دیگر مطابق شکل بچرخانیم، ظرفیت و انرژی پتانسیل خازن را محاسبه نمایید.

از رابطه $\frac{1}{\alpha + \beta \theta} = (\alpha + \beta \theta)^{-1} \approx \frac{1}{\alpha} \left(1 - \frac{\beta \theta}{\alpha} \right)$ می‌توانید استفاده نمایید.

ظرفیت و انرژی پتانسیل



$$\frac{1}{c} = \frac{1}{c_1} + \frac{1}{c_2} + \frac{1}{c_b} = \frac{1}{\frac{\epsilon_0 A}{d_1}} + \frac{1}{\frac{\epsilon_0 k_e A}{b}} + \frac{1}{\frac{\epsilon_0 A}{d_2}}$$

$$= \frac{d_1}{\epsilon_0 A} + \frac{b}{\epsilon_0 k_e A} + \frac{d_2}{\epsilon_0 A}$$

$$= \frac{1}{\epsilon_0 A} \left(d_1 + \frac{b}{k_e} + d_2 \right)$$

$$c = \frac{\epsilon_0 A}{d - b + \frac{b}{k_e}}$$

$$w = \frac{1}{2} \frac{q^2}{c} = \frac{1}{2} \frac{q^2 \left(d - b + \frac{b}{k_e} \right)}{\epsilon_0 A}$$

وقتی صفحه بالائی به اندازه زاویه θ می‌چرخد.

$$\frac{1}{dc} = \frac{1}{dc_1} + \frac{1}{dc_b} + \frac{1}{dc_2}$$

$$dc_1 = \frac{\epsilon_0 adx}{d_1 + x \tan \theta} \quad dc_b = \frac{\epsilon_0 k_e adx}{b} \quad dc_2 = \frac{\epsilon_0 adx}{d_2}$$

$$\frac{1}{dc} = \frac{d_1 + x \tan \theta}{\epsilon_0 adx} + \frac{b}{\epsilon_0 k_e adx} + \frac{d_2}{\epsilon_0 adx}$$

$$\frac{1}{dc} = \frac{1}{\epsilon_0 adx} \left(d - b + x \tan \theta + \frac{b}{k_e} \right)$$

$$dc = \frac{\epsilon_0 adx}{d - b \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) + x \tan \theta} \approx \frac{\epsilon_0 adx}{d - b \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) + x \theta}$$

$$= \frac{\epsilon_0 a dx}{d \left[1 - \frac{b}{a} \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) + \frac{x}{d} \theta \right]} \approx \frac{\epsilon_0 a}{d} \left[1 - \frac{b}{a} - b \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) - \frac{x}{d} \theta \right]$$



$$c = \int_0^a \frac{\epsilon_0 a}{d} \left[1 - \frac{b}{a} \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) - \frac{x\theta}{d} \right] dx$$

$$= \frac{\epsilon_0 a}{d} \left\{ \left[1 - \frac{b}{a} \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) \right] a - \frac{1}{2} \frac{a^2 \theta}{d} \right\}$$

$$w = \frac{1}{2} \frac{q^2}{c} = \frac{1}{2} \frac{q^2 d}{\epsilon_0 a^2} \frac{1}{\left\{ 1 - \frac{b}{a} \left(1 - \frac{1}{k_e} \right) - \frac{1}{2} \frac{a\theta}{d} \right\}}$$

مثال ۶: دو کره هادی هم مرکز به شعاعهای a و b مطابق شکل مفروض‌اند. بار Q روی سطحی کره داخلی و بار $-2Q$ روی سطح کره خارجی به شعاع b قرار گرفته است. اگر دی‌الکتریک به ثابت دی‌الکتریک $k_e = \frac{1}{\alpha + \beta r}$ بطور کامل

فضای بین دو کره را پر کند.

الف- بردارهای سه گانه \vec{D} ، \vec{E} و \vec{P} را در نقاط داخل و خارج محاسبه نمائید.

ب- پتانسیل یک نقطه در داخل دی‌الکتریک $a < r < b$ را به دست آورید.

ج- بارهای پلاریزه روی سطوح دی‌الکتریک را به دست آورید.

بردارهای سه گانه \vec{D} ، \vec{E} و \vec{P}

نقاط داخل $\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = q$

$$D 4\pi r^2 = Q \Rightarrow \vec{D} = \frac{Q}{4\pi r^2} \hat{r}$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\vec{D}}{\epsilon_0 k_e} = \frac{Q(\alpha + \beta r)}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r}$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 \vec{E} (k_e - 1) = \epsilon_0 \frac{Q(\alpha + \beta r)}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r} \left(\frac{1}{\alpha + \beta r} - 1 \right)$$

$$\vec{P} = \frac{Q}{4\pi r^2} (1 - \alpha - \beta r) \hat{r}$$

$$D 4\pi r^2 = -Q \Rightarrow \vec{D} = -\frac{Q}{4\pi r^2} \hat{r}$$

نقاط خارج

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = -\frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r}$$

$$\vec{P} = 0$$

پتانسیل یک نقطه داخل دی‌الکتریک



$$\varphi(\vec{r}) = -\int_{\infty}^{\vec{r}} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{\infty}^b \vec{E}_o \cdot d\vec{l} - \int_b^r \vec{E}_i \cdot d\vec{l}$$

$$\varphi(\vec{r}) = -\int_{\infty}^b -\frac{Q}{4\pi\epsilon_o r^2} \hat{r} \cdot \hat{r} dr - \int_b^r \frac{Q(\alpha + \beta r)}{4\pi\epsilon_o r^2} \hat{r} \cdot \hat{r} dr$$

$$\varphi(\vec{r}) = +\frac{Q}{4\pi\epsilon_o} \left(-\frac{1}{r} \right) \Big|_{\infty}^b - \frac{Q\alpha}{4\pi\epsilon_o} \left(-\frac{1}{r} \right) \Big|_b^r - \frac{Q\beta}{4\pi\epsilon_o} \ln r \Big|_b^r$$

$$\varphi(\vec{r}) = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_o} \frac{1}{b} + \frac{Q\alpha}{4\pi\epsilon_o} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{b} \right) - \frac{Q\beta}{4\pi\epsilon_o} \ln \frac{r}{b}$$

بار پلاریزه روی سطوح دی الکتریک

$$\begin{aligned} \text{a بار پلاریزه روی سطح} &= 4\pi a^2 \times P \Big|_{r=a} = \frac{Q}{4\pi a^2} \times 4\pi a^2 (1 - \alpha - \beta a) \\ &= Q(1 - \alpha - \beta a) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{b بار پلاریزه روی سطح} &= 4\pi b^2 \times P \Big|_{r=b} = \frac{Q}{4\pi b^2} \times 4\pi b^2 (1 - \alpha - \beta b) \\ &= Q(1 - \alpha - \beta b) \end{aligned}$$

مثال ۷: سر پوسته کروی هادی هم مرکز به شعاعهای a و b و c را مطابق شکل در نظر بگیرید. بین پوسته‌های داخلی و میانی دی الکتریک به ثابت دی الکتریک k_1 و بین پوسته میانی و خارجی دی الکتریک به ثابت دی الکتریک k_2 قرار دارد. اگر پوسته داخلی به پوسته خارجی توسط سیم رابط وصل نشود و بار Q روی پوسته میانی قرار گیرد.

الف- بار Q چگونه روی پوسته میانی توزیع می شود.

ب- بردارهای سه گانه \vec{D} ، \vec{E} و \vec{P} را در یک نقطه داخل دی الکتریک k_1 و همچنین در یک نقطه داخل دی الکتریک k_2 به دست آورید.

ج- مقدار بار پلاریزه القاء شده در دو طرف پوسته میانی روی سطوح دی الکتریک ها را محاسبه نمائید.

توزیع بار Q:

$$\begin{aligned} \text{ظرفیت خازن کروی} & c = \frac{4\pi\epsilon_o}{\frac{1}{a} - \frac{1}{b}} \\ c_1 &= \frac{4\pi\epsilon_o k_1}{\frac{1}{a} - \frac{1}{c}} \quad c_2 = \frac{4\pi\epsilon_o k_2}{\frac{1}{c} - \frac{1}{b}} \end{aligned}$$



دو خازن موازی $c = c_1 + c_2$

$$c_1 = \frac{q_1}{\Delta\phi_1} \quad c_2 = \frac{q_2}{\Delta\phi_2}$$

$$\begin{cases} q_1 + q_2 = Q \\ \frac{q_1}{c_1} = \frac{q_2}{c_2} \end{cases} \Rightarrow q_1 = q_2 \frac{c_1}{c_2} \Rightarrow \begin{cases} q_1 = \frac{Qc_1}{c_1 + c_2} \\ q_2 = \frac{Qc_2}{c_1 + c_2} \end{cases}$$

بردارهای سه گانه در دی‌الکتریک های k_1 و k_2 با استفاده از قانون گوس برای دی‌الکتریک‌ها

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = q$$

$$-4\pi r^2 D_1 = -q_1 \Rightarrow \vec{D}_1 = \frac{q_1}{4\pi r^2} (-\hat{r})$$

$$\vec{D} = k_e \epsilon_0 \vec{E} \Rightarrow \vec{E}_1 = \frac{q_1}{4\pi \epsilon_0 k_1 r^2} (-\hat{r})$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 \vec{E} (k_e - 1) \Rightarrow \vec{P}_1 = \frac{q_1}{4\pi k_1 r^2} (k_1 - 1) (-\hat{r})$$

مشابه در محیط k_2

$$\vec{D}_2 = \frac{q_2}{4\pi r^2} (+\hat{r})$$

$$\vec{E}_2 = \frac{q_2}{4\pi \epsilon_0 k_2 r^2} (+\hat{r}) \quad q_\rho = \frac{\epsilon_0 v (k_1 + k_2)}{d_1 k_2 + d_2 k_1} x a$$

$$\vec{P} = \frac{q_2}{4\pi k_2 r^2} (k_2 - 1) (+\hat{r})$$

بارهای پلاریزه القاء شده

$$|\vec{P}|_{r=b} = \frac{q_1}{4\pi k_1 b^2} (k_1 - 1)$$

$$q'_{1b} = |\vec{P}|_{r=b} 4\pi b^2 = \frac{q_1}{4\pi k_1 b^2} 4\pi b^2 (k_1 - 1)$$

$$q'_{2b} = \frac{q'_2}{4\pi k_2 b^2} 4\pi b^2 (k_2 - 1) = q_2 \left(1 - \frac{1}{k_2}\right)$$

مثال ۸:

خازن مسطحی به ابعاد سطح $a \times a$ و به فاصله d در نظر بگیرید. این خازن به اختلاف پتانسیل v وصل است. اگر دی‌الکتریک‌های k_1 و k_2 مطابق شکل بین دو سطح خازن قرار گیرند:



- الف- تغییر بار الکتریکی روی خازن چه مقدار است.
ب- تغییر انرژی خازن را به دست آورید.
ج- بردارهای سه گانه \vec{D} ، \vec{E} و \vec{P} را در محیطهای 1، 2 و 3 به دست آورید.
د- بار پلاریزه سطحی روی فصل مشترک بین دوحیط 1 و 2 را به دست آورید.
تغییر بار الکتریک

$$c = \frac{q}{v} = \frac{\epsilon_0 a^2}{d} \Rightarrow q = \frac{\epsilon_0 a^2}{d} v \quad \text{بار خازن قبل از دی الکتریک}$$

$$w = \frac{1}{2} c v^2 = \frac{1}{2} \frac{\epsilon_0 a^2}{d} v^2 \quad \text{انرژی خازن قبل از دی الکتریک}$$

بعد از ورود دی الکتریک خازنهای c_1 و c_2 سری لذا ظرفیت معادل آنها

$$\begin{aligned} \frac{1}{c'_{eq}} &= \frac{1}{c_1} + \frac{1}{c_2} = \frac{1}{\frac{\epsilon_0 x a k_1}{d_1}} + \frac{1}{\frac{\epsilon_0 x a k_2}{d_2}} \\ &= \frac{d_1}{\epsilon_0 x a k_1} + \frac{d_2}{\epsilon_0 x a k_2} = \frac{1}{\epsilon_0 x a} \left(\frac{d_1}{k_1} + \frac{d_2}{k_2} \right) \\ &= \frac{1}{\epsilon_0 x a} \left(\frac{d_1 k_2 + d_2 k_1}{k_1 k_2} \right) \\ c'_{eq} &= \frac{\epsilon_0 x a k_1 k_2}{d_1 k_2 + d_2 k_1} \end{aligned}$$

$$c_{eq} = c'_{eq} + c_3 = \frac{\epsilon_0 x a k_1 k_2}{d_1 k_2 + d_2 k_1} + \frac{\epsilon_0 (a-x)a}{d}$$

بار ذخیره شده روی صفحات خازن بعد از ورود دی الکتریک برابر است با

$$q'_d = c_{eq} v = \left(\frac{\epsilon_0 x a k_1 k_2}{d_1 k_2 + d_2 k_1} + \frac{\epsilon_0 (a-x)a}{d} \right) v$$

انرژی خازن بعد از ورود دی الکتریک

$$w'_d = \frac{1}{2} c_{eq} v^2 = \frac{1}{2} \left(\frac{\epsilon_0 x a k_1 k_2}{d_1 k_2 + d_2 k_1} + \frac{\epsilon_0 (a-x)a}{d} \right)^2 v^2$$

$$\Delta q = q'_d - q \quad \text{تغییر بار}$$

$$\Delta w = w'_d - w \quad \text{تغییر انرژی}$$

بردارهای سه گانه الکتریکی

بار در قسمت دی الکتریک ها برابر است با:

$$q_d = c'_{eq} v = \frac{\epsilon_0 x a k_1 k_2}{d_1 k_2 + d_2 k_1} v$$



بار در قسمت خلأ برابر است با

$$q_3 = c_3 v = \frac{\epsilon_0 (a-x)a}{d} v$$

چگالی در قسمت دی الکتریک ها برابر است با

$$\sigma_d = \frac{q_d}{xa} = \frac{\epsilon_0 k_1 k_2 v}{d_1 k_2 + d_2 k_1}$$

چگالی در قسمت خلأ برابر است با

$$\sigma_3 = \frac{q_3}{(a-x)a} = \frac{\epsilon_0 v}{d}$$

بردار \vec{D}

$$D_1 = D_2 = \frac{\epsilon_0 k_1 k_2 v}{d_1 k_2 + d_2 k_1} \quad D_3 = \frac{\epsilon_0 v}{d}$$

بردار \vec{E}

$$\vec{D} = \epsilon_0 k_e \vec{E}$$

$$D_1 = \epsilon_0 k_1 E_1 \Rightarrow E_1 = \frac{k_2 v}{d_1 k_2 + d_2 k_1}$$

$$D_2 = \epsilon_0 k_2 E_2 \Rightarrow E_2 = \frac{k_1 v}{d_1 k_2 + d_2 k_2}$$

$$D_3 = \epsilon_0 E_3 \Rightarrow E_3 = \frac{v}{d}$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 \vec{E} (k_e - 1)$$

بردار پلاریزاسیون

$$P_1 = \epsilon_0 E_1 (k_1 - 1) = \frac{\epsilon_0 (k_1 - 1) k_2 v}{d_1 k_2 + d_2 k_1}$$

$$P_2 = \epsilon_0 E_2 (k_2 - 1) = \frac{\epsilon_0 (k_2 - 1) k_1 v}{d_1 k_2 + d_2 k_1}$$

بار پلاریزه روی فصل مشترک در دی الکتریک

$$q_\rho = P_1 xa - P_2 xa$$

$$= \left[\frac{\epsilon_0 (k_1 - 1) k_2 v}{d_1 k_2 + d_2 k_1} - \frac{\epsilon_0 (k_2 - 1) k_1 v}{d_1 k_2 + d_2 k_1} \right] xa$$

$$= \left(\frac{\epsilon_0 k_1 k_2 v - \epsilon_0 k_2 v - \epsilon_0 k_2 k_1 v + \epsilon_0 k_1 v}{d_1 k_2 + d_2 k_1} \right) v$$

$$q_\rho = \frac{\epsilon_0 v (k_1 + k_2)}{d_1 k_2 + d_2 k_1} xa$$



Elearning
IUST