

## تبدیل مستقیم انرژی (I)

نوشته :

نقی ابتکار . Ph. D.

دانشگاه فنی

مقدمه :

یکی از فعالترین رشته های تحقیقاتی فیزیک عملی امروز عبارتست از مبحث تبدیل انرژی ها . این موضوع هم در صنایع جدید وهم درسائل علوم فضائی حائز اهمیت فراوان است . انرژی وقت دانشمندان و سهندسین و تکنسین های بیشماری در راه تکمیل رشته های مختلف تکنیک تبدیل انرژی ها بیکدیگر بکار رفته و میرود .

منظور از تبدیل مستقیم انرژی اینست که بطريق مستقیمی یک نوع انرژی موجود را تبدیل یک انرژی مفید وقابل مصرف نمایند . در یک سانترال توربین بخار ، انرژی حرارتی (ازغال یا مازوت وغیره) در کوره به دیگ که محتوی آب است داده میشود و بخارآب که وسیله نقل انرژی است انرژی را به توربین بخار برد و پس از انبساط قدرت خودش را بصورت قدرت مکانیکی به توربین بخار میدهد . عملا در اغلب موارد این انرژی مکانیکی روی محور توربین بخار مستقیماً قابل استفاده نیست . اینست که چنانکه میدانیم در نیروگاههای برق با یک مولد الکتریکی تبدیل به انرژی مفید الکتریکی میشود . ملاحظه میشود که در این سیستم توربین بخار حداقل دو واسطه انتقال انرژی وارد میگردد تا انرژی نهائی مفید یعنی انرژی برق تولید شود . مسلم است که مانند هرورد دیگر همین واسطه ها باعث کاهش بازده کلی سیستم خواهند شد . در سانترال توربین گاز سیستم باز خود محصول احتراق کوره وارد توربین میشود و با حذف بخار آب بعنوان واسطه اول تنها یک واسطه در کار خواهد آمد تا نیروی برق تولید شود در اینجا بازهم انرژی الکتریکی مستقیماً تولید نشده است .

بیان این دومثال ساده صفتی تاحدی باید تکلیف دستگاههای را که درجستجوی آنها هستیم روش کند . این دستگاهها را دستگاههای تبدیل مستقیم انرژی نام گذاری کرده اند . هدف دستگاههای تولید

انرژی و دستگاههای تبدیل مستقیم انرژی اینست که انرژی‌های موجود درطیعت را گرفته تبدیل به انرژی الکتریکی نمایند (البته جز در موارد استثنائی).

### مبدل‌های تبدیل مستقیم انرژی :

انواع مبدل‌های تبدیل مستقیم انرژی معلوم و شناخته شده‌اند و در این سلسله مقالات درباره آنها بشکل جدا گانه بحث خواهد شد. البته جهت آشنائی کامل با این سیستم‌ها خواننده لازمت تاحدی با ترمودینامیک غیر برگشتنی و فیزیک حالت جامدات آشنائی داشته باشد. در این مقالات سعی می‌شود تاحدمه‌کن بشکل ساده مطالب عنوان گردد.

### مبدل‌های تولید مستقیم انرژی عبارتند از :

۱- مبدل ترموالکتریک Thermoelectric converter

۲- مبدل محفظه سوخت Fuel cell converter

۳- مبدل فتوولتیک Photovoltaic converter

۴- مبدل ترمیانیک Thermionics converter

۵- مبدل مغناوهیدرودینامیک (MHD) Magnetohydrodynamics

### ۱- مبدل قرموالکتریک

۱-۱- معرفی و آشنائی - با کوپل ترموالکتریک یعنی پدیده‌ای که در آن اختلاف درجه حرارت دو فلز باعث تولید الکتریسیته می‌شود کم و بیش آشنا هستیم.

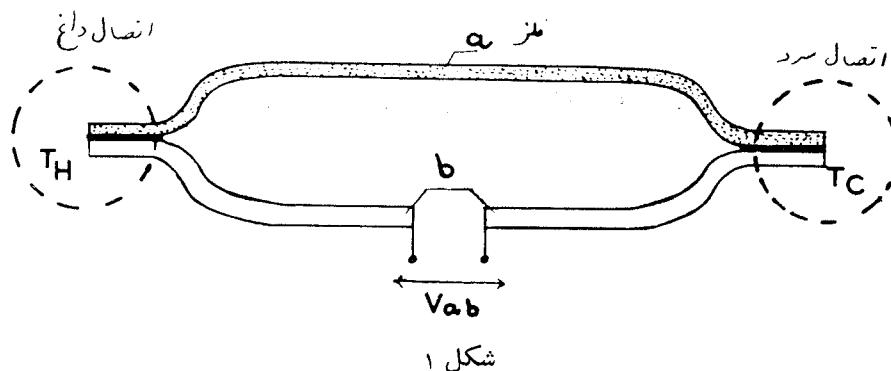
اولین بار در آمریکا از ترموالکتریک برای قطع اتوماتیک چریان سوخت کوره‌ها در صورت خاموش شدن (شمع روشن کن) استفاده شد و فریتسن (Fritts 5, 6) در گسترش این صنعت بسیار کمک کرده است. امروزه درجاهایی که وسائل مولد الکتریک قابل حمل کوچک لازمت در موارد نظامی و غیرنظامی در استگاههای اتوماتیک کنترل هوا و در مرآکز دورافتاده و بالاخره در تولید الکتریسیته لازم برای کپسولهای فضائی از مبدل ترموالکتریک استفاده می‌شود.

با وجود اینکه تولید قدرت ترموالکتریک بعلت جوان بودن تکنیک آنها هنوز بیزار صنعت نیامده‌اند و دستگاههای موجود کوچک می‌باشند ولی بعلت اهمیت فیزیکی مسئله واهمیتی که سیستم ترموالکتریک در صنایع خود کار دارد ما در رأس وسائل تبدیل مستقیم انرژی این مبدل‌ها را مورد مطالعه قرار میدهیم.

### ۲-۱- پدیده‌شناسی :

در سال ۱۸۲۱ سیبیک Seebek به آکادمی پروس گزارش داد که در اثر گرم کردن محل اتصال دو فلز غیرمتجلانس میتوان یک پتانسیل الکتریکی در دوسران دوفلز ایجاد کرد خوبی سیبیک رابطه بین اختلاف درجه حرارت و پتانسیل مذبور را بشکل زیر بیان کرد : به شکل (۱) مراجعه شود

$$(1) \quad a_{ab}(T) = \lim_{\Delta T \rightarrow 0} \frac{\Delta V_{ab}}{\Delta T}$$



درباره (۱) :

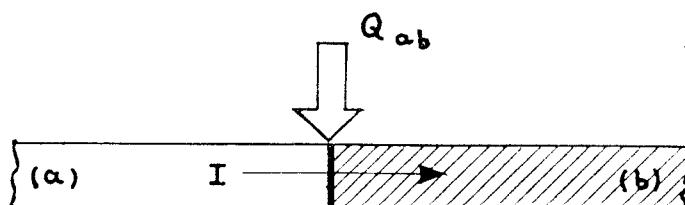
$$\Delta T = T_h - T_c$$

عبارتست از حرارت منبع کرم برحسب درجه کلون و  $T_c$  درجه حرارت منبع سرد است  $\Delta V_{ab}$  اختلاف پتانسیل بین نقاط  $a$  و  $b$  است.

در سال ۱۸۳۴، پلتیر Peltier کشف کرد که عکس العمل عبور جریان الکتریک از محل اتصال دوفلز غیرمتجانس عبارتست از ایجاد حرارتی برگشتی. حتی چهار سال بعد عمل لنز Lenz توانست نشان دهد که ممکن است مقدار آبی را که روی محل اتصال قرار دارد تبدیل به یخ کرد و سپس با تغییر جهت جریان برق میتوان مجددآ آنرا ذوب کرد. ضریب پلتیر بتوسط رابطه زیر تعریف میشود:

$$(2) \quad \Pi_{ab}(T) = \frac{Q_{ab}}{I}$$

عبارتست از حرارت ایجاد شده در محل اتصال فلزات  $a$  و  $b$  و  $I$  شدت جریان الکتریسیته است بشکل (۲) مراجعه شود.

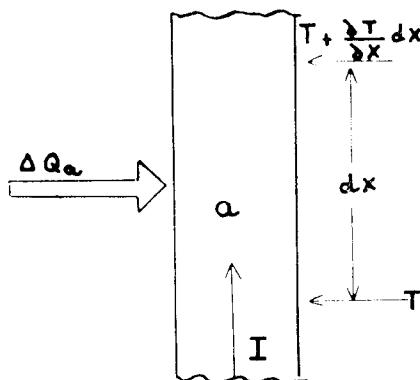


پدیده ترموالکتریک تا مدت بیست سال بعد از پلتیر دست نخورده ماند تا اینکه در سال ۱۸۵۴ لرد کلون، همراه کشفیات شگرف خود در ترمودینامیک توانست رابطه بین پتانسیل سیبیک  $V_{ab}$  و حرارت پلتیر را پیدا کند (به صفحات بعد مراجعه شود).

او در همان زمان توانست به آثار پدیده سوم ترموالکتریک یعنی حرارت تمesson (Thomson) که ذیلاً می‌آید پی ببرد و حتی آنرا اندازه گرفت. باید توجه داشت که کلون موقعی این تحلیل را انجام داد که اصل دوم ترمودینامیک فقط چهار سال عمر داشت.

حالا به تعریف حرارت تمesson می‌پردازیم. اگر در داخل یک جسم هادی یک گرادین درجه حرارت وجود داشته باشد (شکل ۳) ضریب تمesson عبارت خواهد بود از:

$$(۲) \quad \tau_a(T) = \lim_{\Delta T \rightarrow 0} \frac{\Delta Q}{I}$$



شکل ۳

علاوه بر سه اثر ترموالکتریک مذکور در فوق دراجسام هادی الکتریسیته پدیده‌های ترمودینامیکی مشهور دیگری هم پیش می‌آیند که عبارتند از حرارت ژول و هدايت گرما که اولی توسط رابطه:

$$Q = I' R$$

بیان می‌شود که البته یک پدیده غیر برگشتمنی است. هنگامیکه گرادین درجه حرارت وجود داشته یک شار حرارتی در جسم وجوددارد و توسط رابطه زیر بدست می‌آید که به معادله فوریه مشهور است.

$$(4) \quad q = -k \nabla T$$

$\nabla T$  گرادین درجه حرارت است و  $k$  عبارتست از ضریب هدايت حرارتی (Thermal conduction) که غالباً تابع جهت انتخاب شده است و همین امر باعث شد که انسایگر Onsager بتواند قانون متقابن بودن ضرائب مزدوج (Coupling) معادلات پدیده ترمودینامیک غیر برگشتمنی را پیدا کند که بعداً مختصر آخواهیم دید. در ژنراتور ترموالکتریک همه پدیده‌های فوق مشترکاً و بشکل مزدوج وارد عمل می‌شوند یعنی گرم کردن اتصال فلزات  $a$  و  $b$  و سرد کردن طرف دیگر آنها (شکل ۱) باعث ایجاد جریان الکتریک می‌شود و بموجب رابطه (۱) یک پتانسیل بین  $a$  و  $b$  ایجاد می‌شود از طرفی بموجب رابطه (۲) عبور جریان تولید حرارت پلتیر را می‌کند که واضح است که ربطی به گرمای ژول ندارد و دلیلی درست نیست که خود این

گرما نوزاد تازه‌ای که همان جریان الکتریسیته است تولید نکند. خستنای چون در داخل جسم هادی مثلاً<sup>a</sup> یک گرادین درجه حرارت وجود دارد بموجب رابطه (۳) ایجاد حرارت تمدن اجتناب ناپذیر است. خلاصه آنالیز کامل پدیده ترموالکتریک باید بتوسط دو قسمت زیر صورت گیرد:

- ۱- ترمودینامیک غیر برگشتی (از نقطه نظر مزدوج بودن و مرتبط بودن و عدم استقلال پدیده‌ها)
- ۲- ترانسپورت الکترون (از نظر تعیین کمیت پارامترها).

در قسمت (۱) ضرائب مزدوج معادلات پدیده شناسی<sup>(۱)</sup> انسایگر Onsager به ضرائب معروف شده در بالا مرتبط می‌شود.

معادلات مشهور پدیده شناسی<sup>(۱)</sup> (Phenomenological) برای شار انتروپی  $J_S$  و شار انرژی  $J_e$  در سیستم ترموالکتریک بشکل زیر خلاصه می‌شوند:

$$(۵) \quad J_S = L_{SS}X_S + L_{Se}X_e$$

$$(۶) \quad J_e = L_{es}X_S + L_{ee}X_e$$

در این معادلات  $L_{ij}$  ضرائب ثابتی هستند و  $X_i$  عبارتند از توابع نیرو و عموماً از یک پتانسیل مشتق می‌شوند و دراینمورد داریم:

$$X_S = T \nabla \left( \frac{1}{T} \right)$$

$$X_e = -\frac{\nabla \mu}{T}$$

$T$  دمای مطلق کلون است و  $\mu$  پتانسیل الکتریکی - شیمیائی می‌باشد.

این همان پارامتری است که در معادله گیبسن داده می‌شود:

$$TdS = du - \mu dn$$

قانون ضرائب مزدوج انسایگر در مورد ضرائب معادلات ۵ و ۶ نشان می‌دهد که:

$$(7) \quad L_{es} = L_{Se}$$

این مطلب بیش بینی کلون را اثبات کرد که تولید انتروپی بتوسط پدیده‌های غیر برگشتی یک پدیده مزدوج است (Coupling effects).

اگرچه هدف این مقاله اثبات معادلات ترمودینامیک غیر برگشتی نیست ولی بجاست که این مطلب از روی معادله گذر آنتروپی در هادی‌های ترموالکتریک که بصورت زیر اثبات شده است بیان گردد:

$$(8) \quad S^o = \frac{K(\nabla T)^o}{T^o} + \frac{J_e^o}{\sigma T} + \frac{(L_{Se} - L_{es})}{L_{ee}} J_e X_S$$

جمله اول طرف راست این معادله منحصر به تولید انتروپی است بموجب شار حرارتی در سیستم

۱- منظور از معادلات پدیده شناسی روابطی هستند که بنتنی بر اصول اولیه تجربی و مشاهدات بوده و سپس از نظر تئوری بسط یافته‌اند.

ترموالکتریک جمله دوم که در آن  $\sigma$  ضریب هدایت الکتریکی است، عبارتست از ترقی آنتروپی بمحض گرمای ژول، بالاخره جمله سوم طرف راست معادله (۸) عبارتست از اثر مزدوج که اگر رابطه (۷) وجود نمی‌داشت باعث تولید آنتروپی می‌شد.

در مورد ضرائب معادلات (۵) و (۶) میتوان تحقیق کرد که روابط زیر برقرار است:

$$L_{ee} = \sigma T$$

$$k = L_{SS} - \frac{L_{Sc} - L_{es}}{L_{ek}}$$

$k$  عبارتست از ضریب هدایت حرارتی. بنابراین ضرائب مذبور به مشخصات فیزیکی جنس مواد الکترودهای ژنراتور ترموالکتریک بستگی خواهند داشت.

از مطالعه قسمت دوم مذکور در بالا یعنی ترانسپورت الکترون بسهولت میتوان اندازه دقیق پارامترهای فیزیکی پدیده ترموالکتریک را پیدا کرد. مثلاً رابطه‌ای پیدا میشود که در آن  $\sigma$  به جرم الکترون و تعداد الکترون‌ها درهادی و انرژی الکترون و بالاخره زمان متوسط  $\langle t \rangle$  برخورد الکترون‌ها بستگی دارد. و میتوان ضریب سیبیک را ( $\alpha$ ) مستقیماً توسط پارامترهای الکترونی پیدا کرد و بهمین ترتیب سایر پارامترهای مورد لزوم دقیقاً قابل محاسبه هستند.

مطالعه مشروح ترمودینامیک غیر برگشتی و ترانسپورت الکترون خود بحثی جداگانه است که در پدیده ترموالکتریک از آنها بعنوان ابزار کار استفاده میشود.

### ۱-۳- مشخصات ژنراتور ترموالکتریک :

بدوآ رابطه بین ضریب سیبیک معادله (۱) و ضریب پلتیر رابطه (۲) را پیدا میکنیم:  
در ضمن کار مدار الکتریکی و ترمودینامیکی شکل (۱) چنانکه گذشت عکس العمل‌های حرارتی متعددی بین سیستم ترموالکتریک و محیط خارج انجام میشود. بموجب اصل اول ترمودینامیک:

$$du = \delta Q + \delta w$$

چون فرض اینست که درجه حرارت و میزان پتانسیل بدست آمده تغییری نخواهد کرد انرژی

داخلی مقدار ثابتی خواهد ماند:

$$du = 0$$

کار تولیدی توسط سیستم عبارتست از:

$$\delta w = IV_{ab} dt$$

در عبارت حرارت  $\delta Q$  حرارت‌های پلتیر و تمیسون وارد میشوند یعنی:

$$\delta Q = I \left\{ \left[ \Pi_{ab}(T_c) - \Pi_{ab}(T_h) \right] + \int_{T_c}^{T_h} (\tau_a - \tau_b) dT \right\} dt$$

که در آن  $T_h$  درجه حرارت منبع گرم و  $T_c$  درجه حرارت منبع سرد است. بنابراین خواهیم داشت:

$$V_{ab} = \Pi_{ab}(T_h) - \Pi_{ab}(T_c) - \int_{T_c}^{T_h} (\tau_a - \tau_b) dT$$

اگر اختلاف درجه حرارت منابع گرم و سرد کم باشد داریم :

$$(9) \quad \frac{dV_{ab}}{dT} = \frac{d\Pi_{ab}}{dT} - (\tau_a - \tau_b)$$

در حالیکه :

$$\frac{d\Pi_{ab}}{dT} = \lim_{\Delta T \rightarrow 0} \frac{\Pi_{ab}(T_h) - \Pi_{ab}(T_c)}{\Delta T}$$

$$\Delta T = T_h - T_c$$

در ضمن ضریب سینیک بشکل زیر تعریف میشود :

$$\alpha_{ab} = \frac{dV_{ab}}{dT}$$

اکنون اصل دوم ترسود ینامیک برای عکس العمل های حرارتی سیستم ترسوالکتریک نوشته میشود سیستم برگشتی فرض میشود و در مرور حراطهای پلتیر و تمسوون داریم :

$$dS = I \left\{ \frac{\Pi_{ab}(T_c)}{T_c} - \frac{\Pi_{ab}(T_h)}{T_h} + \int_{T_c}^{T_h} (\tau_a - \tau_b) \frac{dT}{T} \right\} dt$$

برای تحویل آدریاباتیک و برگشتی :

$$dS = 0$$

و اگر فرض شود  $T_h \rightarrow T_c$  این معادله نتیجه زیر را می دهد :

$$\frac{d}{dT} \left( \frac{\Pi_{ab}(T)}{T} \right) - \frac{(\tau_a - \tau_b)}{T} = 0$$

$$\frac{1}{T} \frac{d}{dT} \Pi_{ab}(T) - \frac{\Pi_{ab}(T)}{T^2} - \frac{\tau_a - \tau_b}{T} = 0$$

و یا :

$$(10) \quad \frac{d\Pi_{ab}(T)}{dT} = (\tau_a - \tau_b) + \frac{\Pi_{ab}(T)}{T}$$

به موجب معادله (9) خواهیم داشت :

$$(11) \quad \frac{d\Pi_{ab}}{dT} = \alpha_{ab} + (\tau_a - \tau_b)$$

از این روابط نتیجه میشود که :

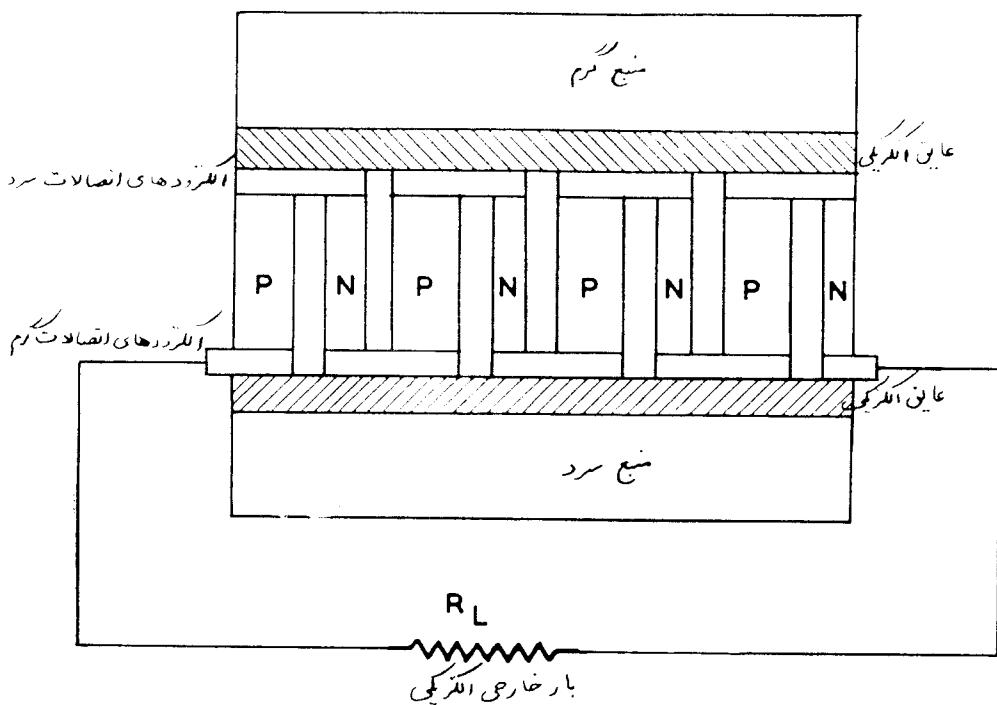
$$(12) \quad \boxed{\alpha_{ab} = \frac{\Pi_{ab}(T)}{T}}$$

این همان رابطه بین ضریب سیبیک و ضریب پلتیر است. در ضمن:

$$(12) \quad \frac{d\alpha_{ab}}{dT} = \frac{\tau_a - \tau_b}{T}$$

همین روابط مأخذ کشف کلمون درباره حرارت تمیون بود. این معادلات نشان می‌دهند که اگر ضریب سیبیک تابع درجه حرارت نباشد مقادیر خالص حرارت تمیون صفر است. با این ترتیب مقدمات لازم جهت محاسبه ژنراتور ترموالکتریک با مشخصات ثابت مورد بررسی و بسطالعه قرار گرفت.

باید دانست که سیکل ژنراتور مزبور عیناً مانند سیکل رانکین است که سیال عامل آن «گازالکترون» میباشد در اینحال سطح انرژی الکترونی در اتصال داغ بالا رفته و سطح انرژی مزبور در اتصال سرد پائین خواهد بود عیناً مانند میزان حرارت بخار در دیگ و میزان حرارت آب در کندانسور در سیستم توربین بخار. باید توجه داشت سطح مقایسه‌ای که درمورد الکترون با آن مراجعه میشود همان سطح مراجعه فرمی است (Fermi Level) در ژنراتور ترموالکتریک انتقال حرارت در طول میله‌های هادی عموماً همراه است با یک اتلاف حرارتی شدید و برای نسبت هدایت حرارتی به مقاومت الکتریکی الکترودها یک وضع اپتیم و وجود دارد. تحلیلی از میزان بهره ژنراتور با پارامترهای ثابت این مسئله را روشن می‌کند.



شکل ۴

شکل (۴) یک وضع شماتیک از یک ترموپیل (Thermopile) را نشان می‌دهد که الکترودها یا میله‌های ترموالکتریک با علامتهای متوالی P و N (که نشان‌دهنده فلزات نیمه رسانای مشبّت و منفی میباشند) نشان داده شده‌اند. حرارت ورودی از منبع گرم به داخل سیستم توسط دو قسمت تأمین میشود یعنی یک قسمت

حرارت پلیت مطابق رابطه (۲) و قسمت دیگر توسط معادله (۴) بیان میگردد چون مسئله یک بعدی است بنابراین حرارت انتقالی بتوسط این رابطه عبارت ساده‌تری دارد حرارت تمیز وارد معادله نخواهد شد زیرا فرض اینست که ضریب سییک تابع درجه حرارت نیست بنابراین گرمای تمیز صفر است. پس :

$$(14) \quad Q = I\pi(T_h) + kA \frac{dT}{dX}$$

$A$  سطح مقطع پایه است و  $X$  جهت محور طولی پایه را نشان می‌دهد.  
همواره میتوان ضریب پلیت را بتوسط رابطه کلون (۱۲) پیدا کرد.

$$\alpha = \frac{\Pi}{T}$$

معادله دیفرانسیل استاندارد توزیع حرارت درینجا عبارتست از :

$$(15) \quad k \frac{dT}{dX} + J' \rho = 0$$

که در آن :

$$J = \frac{I}{A}$$

دانسیته جریان است و  $\rho$  همان رزیستیویته می‌باشد شرایط سرحدی معادله (۱۵) عبارتند از :

$$(16) \quad \begin{cases} T(0) = T_h \\ T(L) = T_c \end{cases}$$

جواب کامل معادله دیفرانسیل (۱۵) باشرایط (۱۶) عبارتست از :

$$(17) \quad T(x) = \left[ \frac{J' \rho}{k} X + \frac{T_h - T_c}{L} \right] (L - x) + T_c$$

$L$  طول الکترودها است. شارحرارتی در عنصر از روی گرادین درجه حرارت برای  $x=0$  بدست می‌آید یعنی:

$$(18) \quad q = -k \left( \frac{dT}{dx} \right)_{x=0} = k \left( \frac{\Delta T}{L} \right) - \frac{J' \rho L}{2}$$

مشاهده میشود که نصف گرمای ژول نیز وارد معادله شده است.

مقاومت و هدايت کلی الکتریکی پایه‌ها مطابق شکل (۵) بطريق زیر تعیین میشوند :

$$(19) \quad \begin{cases} K = \left( \frac{kA}{L} \right)_N + \left( \frac{kA}{L} \right)_P \\ R = \left( \frac{\rho L}{A} \right)_N + \left( \frac{\rho L}{A} \right)_P \end{cases}$$

اندیس‌های  $N$  و  $P$  برای پایه‌های منفی و مثبت نوشته شده است که البته بطور سری قرار دارند.

بنابراین کل حرارت ورودی به پایه‌ها در محل اتصال داغ می‌شود.

$$(22) \quad Q = I\alpha T_h + K\Delta T - \frac{I^2 R}{2}$$

در حالیکه  $\alpha$  تفاضل ضرائب سیبیک پایه‌ها است.

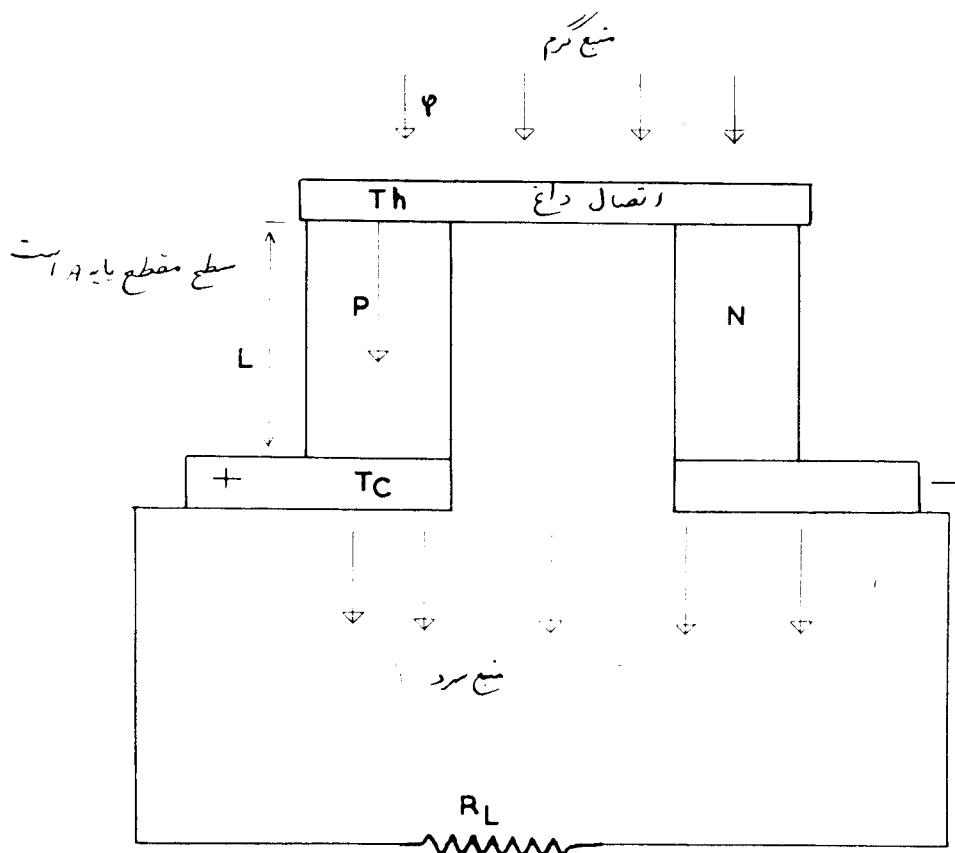
$$\alpha = \alpha_N - \alpha_P$$

با ورود این گرما به سیستم، سیستم ترموالکتریک تولید انرژی الکتریکی خواهد کرد و آن عبارتست از حاصلضرب میزان پتانسیل الکتریکی در شدت جریان تولیدی و چنانکه میدانیم پتانسیل الکتریکی محل اتصال همان پتانسیل سیبیک است که در رابطه (۱) تعریف شده از این مقدار البته باید اتلاف داخلی ژول ( $R^2 I$ ) را کم کرد. یعنی انرژی تولیدی می‌شود :

$$(23) \quad P = I\alpha \Delta T - I^2 R$$

بهره ژنراتور ترموالکتریک عبارتست از نسبت انرژی تولیدی به گرمای مصرفی یعنی :

$$(24) \quad \eta = \frac{P}{Q} = \frac{\alpha \Delta T - IR}{\alpha T_h + \frac{K \Delta T}{I} - \frac{IR}{2}}$$



شکل ۹

باید دانست که رابطه (۲۱) را میتوان از روی میزان بار خارجی  $R_L$  و شدت جریان مدار پیدا

کرد.

$$P = R_L I^2$$

حالا باید شدت جریان  $I$  را پیدا کرد از مشاهده شکل ۹ معلوم میشود که پتانسیل سیکل  $(\alpha \Delta T)$

باید جریان  $I$  را در مقاومت‌های سری داخلی و خارجی بگرداند یعنی :

$$(22) \quad I = \frac{\alpha \Delta T}{R + R_L}$$

اگر فرض کنیم :

$$m = \frac{R_L}{R}$$

باشد معادله مربوط به بهره دستگاه میشود :

$$(24) \quad \eta = \frac{\Delta T}{T_h} \frac{m}{\left[ 1 + m - \frac{\Delta T}{T_h} + \frac{(1+m)^2 R K}{\alpha' T_h} \right]}$$

این بهره البته نمیتواند از بهره سیکل کار نو بیشتر شود.

#### ۱-۶- بهره اپتیموم :

در معادله (۴) پارامترهای مختلف وارد شده‌اند که باید نسبت بانها وضع بهره را تعیین کرد.

در مورد پارامتر مهم حاصلضرب  $RK$  بمحض روابط (۱) داریم :

$$(25) \quad RK = \left[ \left( \frac{kA}{L} \right)_N + \left( \frac{kA}{L} \right)_P \right] \left[ \left( \frac{\rho L}{A} \right)_N + \left( \frac{\rho L}{A} \right)_P \right]$$

نسبت طول به سطح مقطع پایه‌های  $N$  و  $P$  یک پارامتر مشخص هندسی است و توسط  $g$  نشان داده میشود.

$$(26) \quad g = \frac{\left( \frac{L}{A} \right)_N}{\left( \frac{L}{A} \right)_P}$$

ملحوظه میشود که حاصلضرب رزیستانس و کندایکانس  $RK$  فقط تابع  $g$  است. کافی است مشتق

معادله (۵) نسبت به  $g$  صفر گذاشته شود تا وضع اپتیموم  $RK$  بدست آید.

$$\frac{d(RK)}{dg} = 0 = \frac{d}{dg} (K_N \rho_N + \frac{K_N \rho_P}{g} + K_P \rho_N g + K_P \rho_P)$$

وازانجا :

$$(27) \quad g = \sqrt{\frac{K_N \rho_P}{K_P \rho_N}}$$

و سپس  $RK$  اپتیموم بدهست می‌آید :

$$(RK)_{OPT} = \left( \sqrt{(\rho K)_N} + \sqrt{(\rho K)_P} \right)$$

و خلاصه بهره میشود :

$$(28) \quad \eta_{OPT} = \eta_c \frac{m}{\left( 1 + m - \frac{\Delta T}{rT_h} + \frac{(1+m)^r}{ZT_h} \right)}$$

البته :

$$\eta_c = \frac{\Delta T}{T_h}$$

بهره کارنو است.

پارامتر جدید  $Z$  عبارتست از :

$$(29) \quad Z = \frac{a^r}{(RK)_{OPT}}$$

و با پارامترهای مشخصه مواد سازنده پایه‌های ژنراتور ترموالکتریک این تابع جدید میشود :

$$(الف) (29) \quad Z = \frac{(a_N - a_P)^r}{\left( \sqrt{(\rho K)_N} + \sqrt{(\rho K)_P} \right)}$$

تابع  $Z$  فوق العاده در صنعت ترموالکتریک حائز اهمیت است و آنرا «شکل یا پارامتر تحسین» گفته‌اند  
. (Figure of Merit)

رابطه بالا نشان میدهد که بهره ژنراتور با بالا رفتن میزان پارامتر تحسین بالا میرود بنابراین در طرح فعلی که پارامترهای فیزیکی ثابت فرض شده‌اند بهترین مواد جنسی پایه‌های ترموالکتریک ( $N$  و  $P$ ) آلیاژهایی خواهند بود که دارای بزرگترین  $Z$  باشند.  
اکنون میتوان میزان بهره را برای پارامتر  $m_{OPT}$  پیدا کرد از معادله :

$$\frac{d\eta}{dm} = 0$$

نتیجه میشود :

$$\frac{m^r}{ZT_h} + \frac{1}{T_h} \left( \frac{\Delta T}{r} - \frac{1}{Z} \right) - 1 = 0$$

از آنجا :

$$(30) \quad m_{OPT} = \sqrt{1 + ZT} \equiv M$$

در حالیکه :  $T = \frac{T_h + T_c}{r}$  برای این مقدار  $m$  معادله ۲ میشود :

$$(31) \quad \eta_{OPT} = \eta_c \frac{M}{\left( 1 + M - \frac{\Delta T}{rT_h} + \frac{(1+M)^r}{ZT_h} \right)}$$

با این مقدار  $M$  جریان اپتیمیم میشود :

$$(22) \quad I_{OPT} = \frac{\alpha \Delta T}{R(M+1)}$$

و پتانسیل اپتیمیم :

$$(23) \quad V_{OPT} = \frac{\alpha \Delta TM}{M+1}$$

از آنجا قدرت تولیدی اپتیمیم میشود :

$$(24) \quad P_{OPT} = \frac{M}{R} \left( \frac{\alpha \Delta T}{M+1} \right)$$

تمام مشخصات فوق اگر پارامترهای فیزیکی سیستم تابع درجه حرارت باشند متغیر خواهند بود.

عملکرد تمام پارامترها مثلاً پارامتر تحسین  $Z$  نیز تابع درجه حرارت میباشند. مدل ریاضی فوق اساس

محاسبات و طرح ژنراتور ترموالکتریکی را تشکیل میدهد و میتوان ثابت نمود که با تقریب کافی در عمل میتوان

بهره را بصورت معادله ساده :

$$\eta \approx \frac{1}{4} Z \Delta T$$

نشان داده و این رابطه ساده اجازه می دهد که آسانتر بتوان در مورد مواد سازنده الکترود ها تصمیم گرفت اندازه

پارامتر تحسین در میزان بهره تأثیر فوق العاده دارد و در جدول زیر بر حسب مواد مختلف و اندازه اختلاف

درجه حرارت منابع گرم و سرد میزان  $Z$  داده شده است.

این جدول از مأخذ شماره (۱) گرفته شده است.

مواد	$\Delta T^{\circ C}$	<u>پارامتر تحسین</u> $Z(^{\circ}C - 1)$	<u>٪</u> $Z \Delta T$
AgSbTe	۴۰۰	۰۰۰۱۵	۰۱۷
SiGe	۹۰۰	۰۰۰۰۶	۰۱۴
PbTc	۴۰۰	۰۰۰۱	۰۱۱
PbSnTe	۴۰۰	۰۰۰۱	۰۱۰
BeBiTe	۴۰۰	۰۰۰۱	۰۱۱
CeS	۱۰۰۰	۰۰۰۰۲	۰۰۵
BiTe	۱۰۰	۰۰۰۱۸	۰۰۴

در انتخاب مواد لازم جهت الکترود های  $P$  و  $N$  که موضوع اصلی طرح ژنراتور ترموالکتریکی است

باید یادآور شد که هدف اصلی طرح اینست که حداکثر قدرت الکتریکی برای مقدار معین انرژی حرارتی بوجود

آید. از طرفی قدرت مزبور متناسب است با حاصلضرب پتانسیل در شدت جریان تولیدی. هردوی این پارامترها

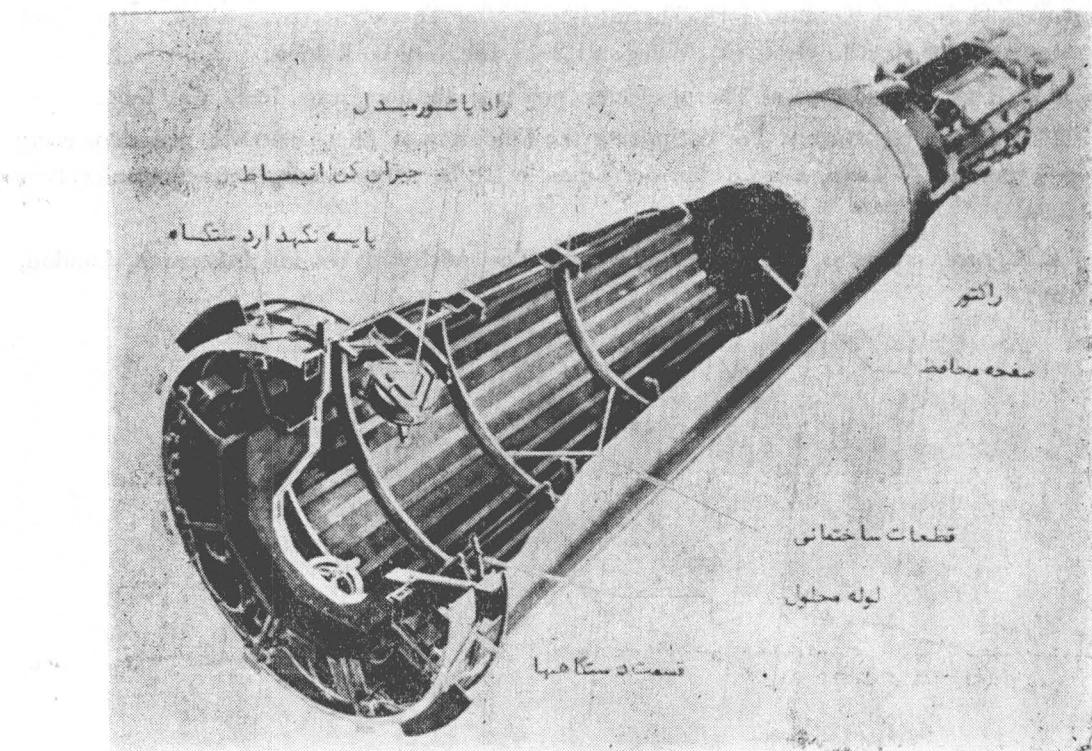
باید حداکثر ممکن را داشته باشند و ضمناً مانند هر ژنراتور الکتریک باید امپدانس بارهای خارجی و داخلی

باهم تطبیق داده شوند.

فلزات مواد خوبی برای انتخاب الکترود های  $P$  و  $N$  نیستند زیرا اگرچه قدرت حمل مقدار زیادی

از شدت جریان را دارند متأسفانه در ژنراتور ترمو الکتریک از ایجاد پتانسیل زیاد عاجز هستند. مواد با مقاومت‌های الکتریکی (Resistors) بدلیل معکوس از میدان خارج می‌شوند تحقیقات جدید نشان می‌دهد که اجسام نیمه رسانا (Semiconductors) عالیترین نوع مواد را برای این طرح تشکیل می‌دهند که چندتا از آنها در جدول بالا ذکر شده‌اند. بعلت مقاومت مکانیکی خوب در برابر خرببات و گرمایهای تولیدی در ژنراتورهای مصرفی در کپسول‌های فضائی از آلیاژ سیلیسیم و ژرمانیم Si Ge استفاده شده است.

شکل شماره ۷ مربوط است به ژنراتور کاملی که در سال ۱۹۶۵ در کپسول فضائی در مدار زمین قرار گرفته است.



شکل ۷

منع تولید حرارت ژنراتور ترمو الکتریک عبارتست از راکتور اتمی که در رأس ژنراتور قرار دارد و توسط مایع NaK حرارت به الکترودها میرسد سایر قسمتها در شکل نشان داده شده است.

#### خلاصه:

برای تبدیل مسنتقیم انرژی حرارتی به انرژی الکتریکی میتوان از مبدل ترمو الکتریک استفاده کرد دستگاه‌های ساخته شده فعلی با ظرفیت‌های کوچک میباشند. در طرح مبدل ترمو الکتریک انتخاب مواد مهمترین قسمت را تشکیل می‌دهد. با استمداد از روابط ترمودینامیک غیر برگشتی و تئوریهای ترانسپورت الکترون می‌توان بهترین نوع مواد را از سری اجسام نیمه رسانا پیدا کرد. در شماره بعد در باره محفظه سوخت Fuel cell بحث خواهد شد.

## مأخذ این مقاله

- 1- Mechanical Engineering Vol. 88 No 8, Aug. 1966 P. 38
- 2- Degroot, S.R. Thermodynamics of Irreversible Processes, Interscience publishers, Inc. New York, 1451.
- 3- Hatsopoulos, G. N. and Keenan. J. H. Thermodynamics of Thermoelectricity chad. 15 in direct conversion of Heat to electricity, Wiley and Sons, Inc. New York 1960.
- 4- Fritts, R.W. The Development of Thermoelectric power generators, proc. Ieee. May 1963.
- 5- Fritts. R.W. Design parameters. For optimizing the Efficiency of Thermoelectric generator using p-Type, and N-Typ, Lead Telluride. Trans. A.I.E.E. 78 (commun. and electronics) 817, 1960.
- 6- Joffe. A.F., Semiconductor, Thermoelements and Thermoelectric cooling Infosearch, London, 1957.